

材料力学史

[美] S. P. 铁木生可 著



上海科学技术出版社

71.22104
698

材 料 力 学 史

〔美〕S. P. 铁木生可 著
常 振 猷 译

24566/18

上海科学出版社



內 容 提 要

本书叙述材料力学从伽利略时代(1564~1642)开始到1950年为止的全面发展过程。作者将这門科学的发展按年代先后分成几个时期,在每一个时期中把一些杰出的科学家和工程师們的主要贡献与他們的简单傳記結合起来一并介紹。其中还包括与材料力学有密切联系的彈性理論和結構理論的部分历史。

本书系作者为学习工程力学的学生們編写的,供他們在学完材料力学和結構理論方面一些必修課程以后,愿作进一步深入研究时参考之用。对于讲授力学和从事科学研究的人們也是一本重要的参考书。

材 料 力 学 史

HISTORY OF STRENGTH OF MATERIALS

原 著 者 (美) Stephen P. Timoshenko

原 出 版 者 McGraw-Hill Publishing Co. 1953

譯 者 常 振 機

上海科学技术出版社出版

(上海瑞金二路450号)

上海市书刊出版业营业許可證出093号

新华书店上海发行所发行 各地新华书店經售

商务印书館上海厂印刷

开本 787×1092 1/16 印張 21 14/16 字數 429,000

1961年9月第1版 1961年9月第1次印刷

印數 1-4,500

統一書号: 15119·1624

定 价: (十四) 3.00 元

序

本书是根据我二十五年来在工程力学这门课程中对学过材料力学和结构理论的同学們讲授材料力学史的讲稿编写出来的。本书在准备付印期内，照原来的讲稿又加入了許多材料，但对于这一课程的基本性质仍保留不变。我编写本书的主要愿望是想帮助那些学过材料力学的同学們对这一课程能作更深入的研究，并了解一些材料力学的发展历史。为此，我在本书中不打算作出弹性力学的索引，从而对这一课程编出一个完整的文献目录。象这样的目录是可以从现存的一些书籍里面找到的，例如塔德亨特 (Todhunter) 和庇尔逊 (Pearson) 合著的“弹性力学与材料力学史” (A History of the Elasticity and Strength of Materials) 以及克莱恩 (F. Klein) 和茂勒 (C. Müller) 合编的“数学知识百科全书” (Encyklopädie der Mathematischen Wissenschaften) 第四卷等等。

我却想仿照圣维南 (Saint-Venant) 的“简史” (Historique Abrégé)^[1] 的先例，在无須进行过分详细的叙述而能给予广大读者对这门科学发展的主要阶段有一个历史的回顾。要做到这点，我认为在本书中要包括一些本学科中最著名的学者的简史，并且讨论材料力学的发展对各国的工程教育情况以及工业发展上的关系。例如铁道交通的发展以及采用钢铁作为建筑材料都给我们带来和结构物强度有关的許多新问题，同时也对材料力学的发展有很大的影响，这是毋庸置疑的。至于对现代内燃机和轻型飞机结构的发展，当然也具有同样的影响。

讨论材料力学的发展，如果不提到和它相关的一些科学，如弹性理论和结构理论的发展，是不够完善的。由于这些科学的发展与材料力学相互間有着密切关連，所以在本书中必須包括它們的历史中的某些部分。为此，我从弹性理论的历史里面摘引了与材料力学发展有密切关連的部分而略去一切有关该学科純理论和数学上发展的材料。同样，关于结构理论的发展方面，凡只着重于技术上的各部分都没有包括在本书内。

在本书中，我是依照年代的先后来叙述的，而且把这門学科的历史分成几个时

[1] 即圣维南在增订纳维埃 (Navier) 所著“课程总结” (Résumé des Leçons) 一书时加进去的历史介绍。

期。在每个时期中都討論了該时期内材料力学和与它相关学科的发展。但也沒有严格遵守这种次序,在討論个别学者的某些成就时,我觉得把他們的全部著作放在一起介绍是更为适合的,虽然有些著作并不属于所討論的这个时期以內。

在編写本书时,現已出版的一些关于科学历史的书籍对我是有很多帮助的。除了上面讲到的一些书籍以外,我手边还有納維埃 (Navier) 著的“課程总结”(Résumé des Leçons) 第三版,該书由圣維南增訂并包括他本人所著的“簡史”在內,还有他的許多研究报告,这些都是具有很大历史价值的。我也参考了圣維南从克列布希 (Clebsch) 的书中譯出关于彈性力学的譯本,該书本身便包括了早期彈性力学的历史。在傳記里面我觉得下列一些是非常有用的:馬立 (M. Marie) 著“数学与物理科学历史”(Histoire des Sciences Mathématiques et Physiques),魯日曼 (M. Rühlmann) 著“工程力学史”(Geschichte der Technischen Mechanik),英国的一些傳記以及弗兰西斯·阿拉果 (François Arago) 和約瑟夫·伯特朗德 (Joseph Bertrand) 合著的“学会頌詞”(Éloges Academiques) 文集。为了評論較新的著作物,必須查閱用各国文字出版的許多期刊。这就得化去很多的时间,但作者觉得如果他的工作能够节省其他学者对材料力学作历史研究时所費的精力,就完全能够得到补偿了。

我要感謝斯丹福 (Stanford) 大学的一些同事們——感謝尼尔斯 (A. S. Niles) 教授,他对于处理桁架的早期历史和超靜定桁架的馬克斯威尔-摩尔法 (Maxwell-Mohr's method) 这两部分的手稿提出批評;同时感謝楊 (D. H. Young) 教授,在編写手稿时他对我提供了很多积极的建議。我也异常感謝皮沙普 (R. E. D. Bishop) 博士,他将手稿全部审閱了一次并且提出了許多重要的意見,最后还要感謝我們的研究生詹姆士·吉尔 (James Gere),承他給本书核对校样。

S. P. 鉄木生可,

斯丹福大学,加利福尼亚

1952年12月

鉄木生可著作在我国已有下列一些譯本:

- (1) 江可宗譯 “鉄氏工程力学”(Engineering Mechanics);
- (2) 王德榮譯 “結構学原理”(Theory of Structures);
- (3) 王德榮譯 “材料力学”(Strength of Materials);
- (4) 徐芝綸等譯 “彈性力学”(Theory of Elasticity);
- (5) 王俊奎譯 “板与薄壳学”(Theory of Plates and Shells)。

目 录

序

緒論	1
第一章 十七世紀中的材料力学	7
1. 加利略	7
2. 加利略在材料力学上的貢獻	10
3. 国立科学院的組織	14
4. 虎克	15
5. 馬里沃特	18
第二章 彈性曲綫	22
6. 数学家伯諾里	22
7. 欧拉	24
8. 欧拉在材料力学上的成就	26
9. 拉格朗日	31
第三章 十八世紀中的材料力学	35
10. 材料力学在工程上的应用	35
11. 拔侖特	37
12. 庫侖	40
13. 十八世紀中建筑材料力学性能的实验研究	46
14. 十八世紀中的擋土牆理論	51
15. 十八世紀中拱的理論	53
第四章 1800~1833 年間的材料力学	57
16. 法国工业学院	57
17. 納維埃	60
18. 納維埃在材料力学方面的著作	62
19. 1800~1833 年間法国工程师的实验性研究	67
20. 1800~1833 年間拱与悬索桥的理論	70
21. 彭西列特	73
22. 湯姆士·楊	75
23. 1800~1833 年間英国的材料力学	82

24. 欧洲其他著名学者在材料力学上的贡献	84
第五章 数理弹性理论的开端	87
25. 弹性理论中的平衡方程	87
26. 柯西	90
27. 泊松	92
28. 拉梅和克莱佩朗	95
29. 板的理论	99
第六章 1833~1867 年间的材料力学	102
30. 费儿班恩和霍芝肯逊	102
31. 德国工程学校的成长	107
32. 圣维南对梁的弯曲理论的贡献	112
33. 儒拉夫斯基对梁内剪应力的分析	116
34. 连续梁	118
35. 布累塞	121
36. 尹克勒	125
第七章 铁道工程发展时期的材料力学	129
37. 箱形管桥	129
38. 金属疲劳的早期研究	134
39. 沃勒的功绩	137
40. 动载荷	142
41. 冲击	146
42. 早期的桁架理论	148
43. 库尔曼	157
44. 朗肯	162
45. 马克斯威尔在结构理论上的贡献	166
46. 弹性稳定问题压杆公式	171
47. 1833~1867 年间挡土墙和拱的理论	173
第八章 1833~1867 年间的数理弹性理论	178
48. 物理弹性力学与“弹性常数的论战”	178
49. 剑桥大学在弹性力学上的早期成就	183
50. 斯托克斯	186
50a. 圣维南	189
51. 半反求法	193
52. 圣维南的后期成就	197
53. 杜哈美尔和菲里普斯	200
54. 纽曼	203
55. 克希霍夫	208

56. 克列布希	211
57. 克尔文	215
58. 馬克斯威尔	221
第九章 1867~1900 年間的材料力学	228
59. 材料試驗所	228
60. 摩尔的功績	234
61. 应变能与卡斯提安諾定理	238
62. 彈性稳定問題	242
63. 虎勃	247
第十章 1867~1900 年間的結構理論	251
64. 靜定桁架	251
65. 桁架的变位	256
66. 超靜定桁架	261
67. 拱与擋土牆	266
第十一章 1867~1900 年間的彈性理論	271
68. 圣維南的学生們的成就	271
69. 雷萊	276
70. 1867~1900 年間英国的彈性理論	281
71. 1867~1900 年間德国的彈性理論	285
71a. 1867~1900 年間二維問題的解法	290
第十二章 二十世紀中材料力学的进展	293
72. 材料在彈性极限內的性能	294
73. 脆性材料的断裂	296
74. 延性材料的試驗	300
75. 强度理論	305
76. 高溫下金属的蠕变	308
77. 金属的疲劳	312
78. 实验应力分析	318
第十三章 1900~1950 年間的彈性理論	322
79. 克萊恩	322
80. 普兰道尔	324
81. 解彈性問題的近似法	328
82. 彈性的三維問題	332
83. 彈性的二維問題	335
84. 板与壳的弯曲	338
85. 彈性稳定	342

86. 振动与冲击	346
第十四章 1900~1950年间的结构理论	350
87. 求解超静定系统的新方法	350
88. 拱与悬索桥	353
89. 铁路轨道应力	357
90. 船舰结构理论	360
人名索引	365
中英名词对照	374

緒 論

从古代人类开始建筑房屋的时候起，人們早就觉察到有必要获得有关建筑材料强度的知識，以便作出决定构件安全尺寸的法則。无疑地，埃及人民是有过一些这类經驗法則的，因为沒有这些經驗法則，他們就不可能建立起偉大的紀念碑、庙宇、金字塔以及方尖塔，其中有些还一直留存到現在。希腊人将建筑技术更向前推进。他們发展了靜力学，它是材料力学的基础。阿基米德 (Archimedes, 紀元前

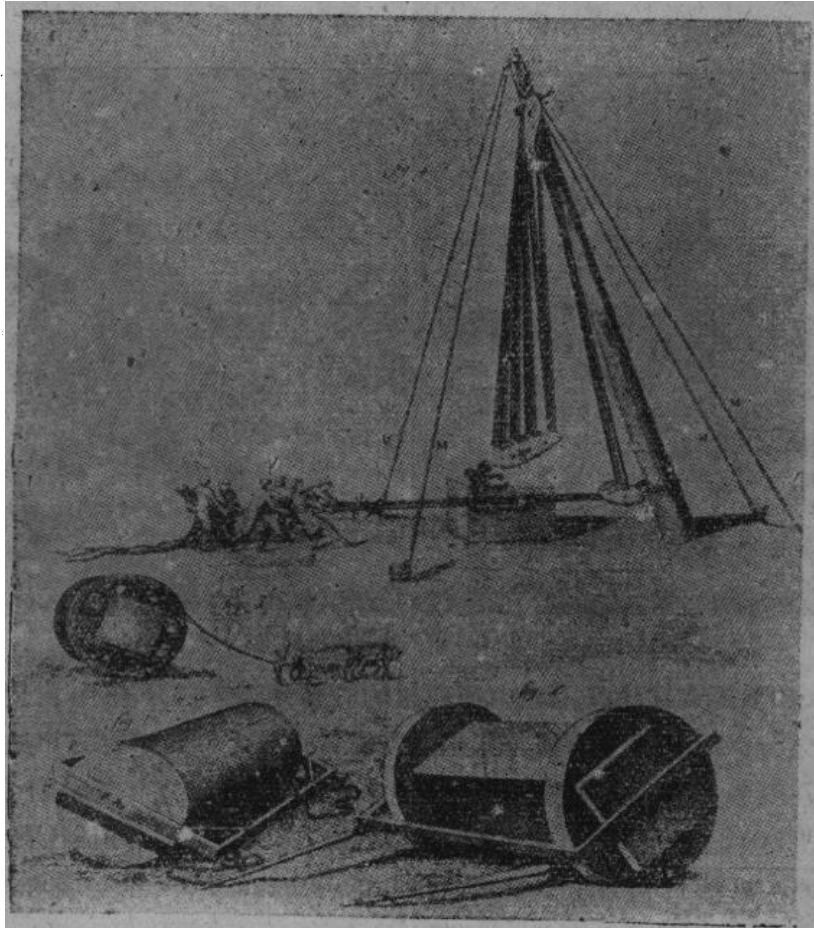


图 1~4 上面是羅馬人所用的起重机具的形状
下面是希腊人搬运柱子的方法

287~212)作出杠杆平衡条件的严格証明,并且概述了物体重心的求法。他把他的理論应用到各种起重机具的构造上。图1~3所示便是希腊人用来搬运依芬修斯(Ephesus)的底安納(Diana)神庙的柱子和下楣(Architraves)的方法。

羅馬人是偉大的建筑师。他們不仅有些紀念碑和庙宇,而且还有道路、桥梁和堡垒一直保留到如今。从菲特卢菲斯(Vitruvius)^[1]——他是奥古斯丁(Augustus)王朝羅馬的一个著名建筑工程师——的著作里,我們了解到一些这种建筑物的营造方法。在該书里叙述了这些建筑物所用的建筑材料和构造形式。图4中表示羅馬人用来举起笨重石块的一种起重机。羅馬人經常在建筑物中采用拱形。图5表示法国南部著名的迦德(Pont du Gard)拱桥。这个桥到现在还在使用。羅馬时代的拱和現代的拱就其各部分尺寸比較^[2]起来,現代的拱已輕巧多了。当时的羅馬人还没有应力分析的便利方法。他們不知道怎样选择适当的形式,一貫只采用着跨度比較小的半圓拱。

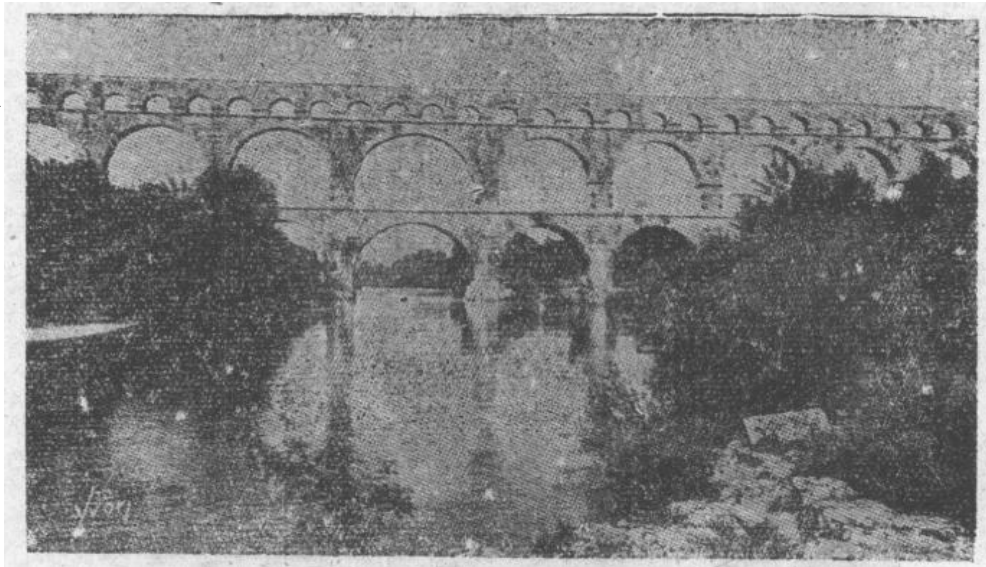


图 5 著名的迦德拱桥

希腊人和羅馬人在建筑工程中所积累的許多知識大部分在中古时代都已失傳,直到文艺复兴时期才开始恢复起来。当著名的意大利建筑师方坦納(Fontana, 1543~1607)受教皇雪克斯特斯第五(Sixtus V)的命令建立起梵蒂岡(Vatican)的方尖塔时(图6),这一工程引起了欧洲工程界广泛的注意。可是我們知道在此儿

[1] 菲特卢菲斯(Vitruvius)著:“建筑学”(Architecture)由德彪尔(De Bioul)譯成法文,于1816年在布鲁塞尔(Brussels)出版。

[2] 关于这一比較,可参看列吉尔(A. Leger)所著:“羅馬宮殿的偉大成就”(Les Travaux Publics aux temps des Romains)第136頁,1875,巴黎。

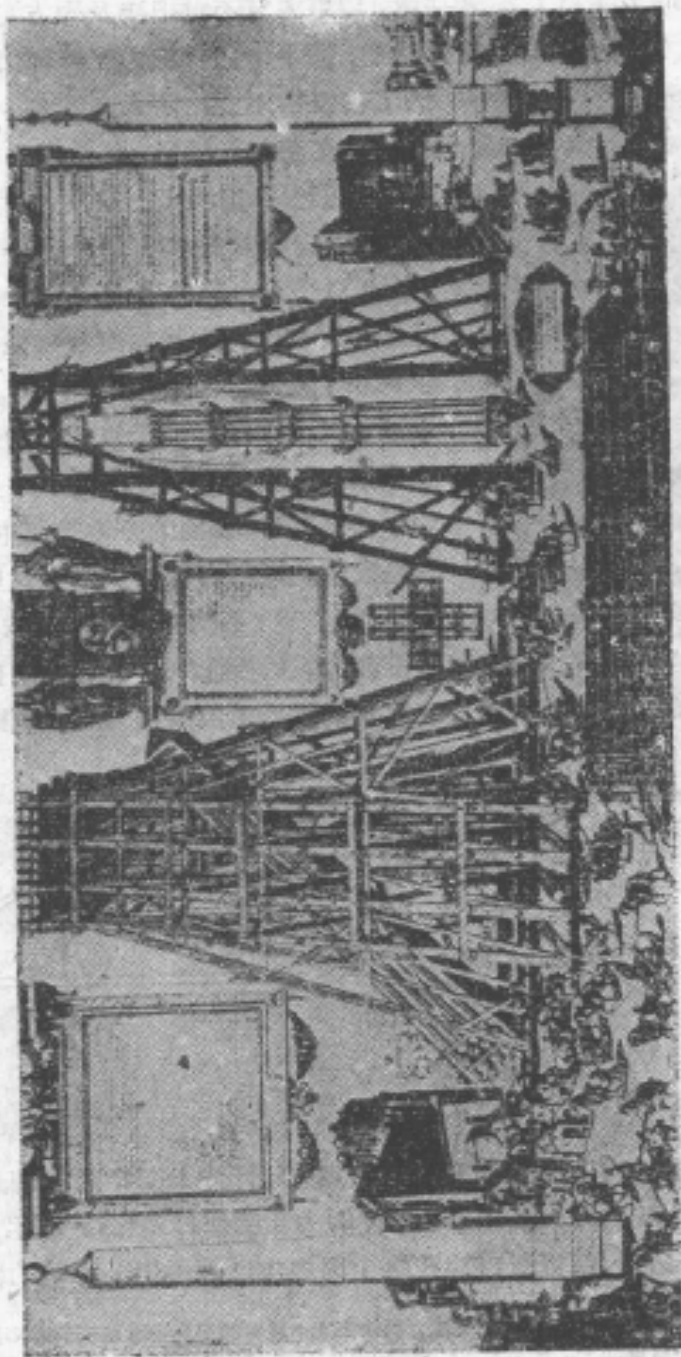


图 6 梵蒂冈方尖塔的建立

千年以前，埃及人从仙恩(Syene)的石坑凿取石料經由尼罗河上运来石料后已經建造起好几个这样的方尖塔了。老实說，羅馬人只不过把埃及的方尖塔从其旧址运到羅馬將它們建立起来而已。这样看来，似乎十六世紀的工程师們对于这种艰巨的工程技术不会比前人高明多少。



图 7 里奧納多·达·芬奇

在文艺复兴时期，科学事业有了轉机。在建筑和工程上出現了一些技术首要人物。在那个时期內，里奧納多·达·芬奇(Leonardo da Vinci, 1452~1519)是最杰出的一个。他不仅是那个时期的艺术家，而且也是一位偉大的科学家和工程师。他没有写书，可是在他的筆記本里面发现了許多关于他对科学上各个部門中偉大发明的資料^[1]。里奧納多·达·芬奇对于力学特具兴趣，在他的一本筆記中，曾写道：“力学是数学的乐园，因为我們在这里获得了数学的果实”。达·芬奇应用力矩法求得图 8a 及 8b

所示的那些問題的正确解。他应用虛位移原理的概念来分析各种用在起重机具上的滑輪和杠杆系統。似乎达·芬奇已經有了拱产生出橫推力的正确概念。在他的

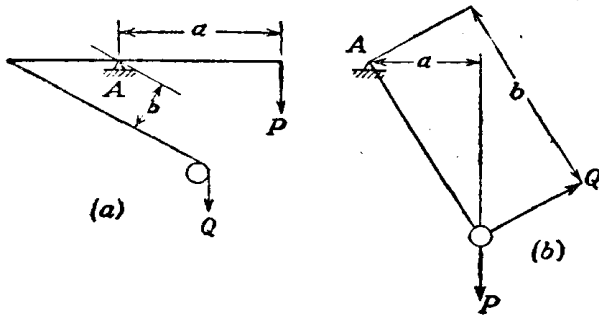


图 8

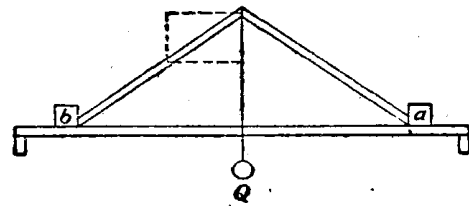


图 9

手稿里面，有一張繪出了两根杆件的草图(图 9)，杆件上面作用着垂直荷重 Q ，并且提出一个問題：“在 a 及 b 处要加上怎样的力才能使杆系保持平衡？”由草图 中所画的虛綫平行四边行，就可断言他在这个問題上已經得出了正确的答案。

[1] 里奧納多·达·芬奇的傳記刊載在英国百科全书上。从他的手稿中所摘引的許多叙述可在麦克喀第(E. Mc Curdy)所著“里奧納多·达·芬奇的筆記本”(Leonardo da Vinci's Note-books)中看到。也可参看派生斯(W. B. Parsons)著：“文艺复兴时期中的工程师和工程”(Engineers and Engineering in the Renaissance), 1939。本文所繪的图 10 及所引說明都是从后述书中摘来的。

里奧納多·達·芬奇用實驗來研究結構材料的強度。在他的筆記“各種不同長度鐵絲的強度試驗”中，他畫出如圖 10 所示的草圖，並且附注了如下的一段話：“這個試驗的目的是要求出一根鐵絲所能負擔的荷重。將長度為 2 布拉西亞 (Braccia^[1]) 的一根鐵絲，一端連結于能堅固地承重的物件上，他端吊住一只籃子或其他類似的容器，經過一只漏斗端部的小孔將細砂倒入籃中。另外裝上一只彈簧，使在鐵絲斷裂時立刻把小孔塞住。因為籃子掉下來的距離很短，所以掉下時不致翻轉過來。將砂子重量和鐵絲斷裂的位置都記錄下來。這樣重複地試驗若干次以校核其結果。然後再用照先前一半長度的鐵絲來試驗，將所能增加的荷重記錄下來；以後又用四分之一長度的鐵絲來試，依此類推。每次都記下極限強度和斷裂的位置來^[2]”。

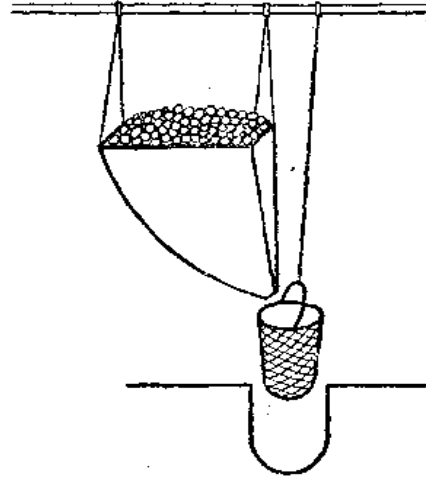


圖 10 里奧納多·達·芬奇設計的鐵絲受拉試驗

里奧納多·達·芬奇也研究過梁的強度，並且提出一個普遍性原理如下：“任何被支承而能自由彎曲的物件，如果截面和材料都均勻，則距支點最遠處，其彎曲也最大”。他建議要做一系列的試驗，開始用一根兩端支承而能負載一定荷重的梁，然後繼續用一些長度較大而寬度相同和高度相同的梁作試驗，記下所能負載的荷重。他的結論是兩端支承的梁的強度與其長度成反比而與其寬度成正比。他還研究過一端固定他端自由的梁，並說明：“如果一根長為 2 布拉西亞的梁能負載 100 里布列 (Libbre^[3])，則另一根長 1 布拉西亞的梁便能負載 200 里布列。短梁較長梁短若干倍，它能負載的荷重較長梁所能負載的荷重也會大若干倍”。至於梁的高度對梁的強度的影響，在他的筆記中卻沒有明確的說明。

顯然，里奧納多·達·芬奇也做過一些關於柱的強度的研究。他說明柱（壓杆）的強度是和其長度成反比而與其橫截面的某些高寬比成正比。

以上所簡略討論到的里奧納多·達·芬奇的成就就可以表明他也許是最先試圖用靜力學來求作用在某些構件上的力的人，同時也是最先用實驗來決定結構材料強

[1] 意大利長度單位。

[2] 見 (Parsons) 著：“文藝復興時期中的工程師和工程” (Engineers and Engineering in the Renaissance), 第 72 頁。

[3] 意大利重量單位。

度的人。可是，这些重要的倡导一直被埋沒在他的筆記里，而在十五及十六世紀的工程师們却和羅馬时代一样繼續地仅凭經驗和武断来决定构件的尺寸。

最早嘗試用解析法来求构件的安全尺寸是在十七世紀才开始的。加利略(Galileo)的名著“两种新的科学”(Two New Sciences)^[1]表明了作者使这种方法用之于应力分析能得出合理結果所作的努力。这才表述了材料力学这門科学的开端。

[1] 見亨利·克卢(Henry Crew)和阿尔芳索·德·薩尔威阿(Alfonso de Salvio)的英譯本，1988，紐約。

第一章

十七世紀中的材料力学^[1]

1. 加利略 (Galileo, 1564~1642)

加利略出生于意大利的比薩(Pisa)^[2],他是佛罗伦泰(Florentine)貴族家庭的后裔。在靠近佛罗伦薩(Florence)的法侖布拉薩(Vallombrosa)修道院,他受了拉丁語、希腊語与邏輯学的預备教育。1581年他被送入比薩大学讀医科。但不久,数学課程引起了他的兴趣,他便投入全部精力以研究欧几里德(Euclid)及阿基米德的著作。他似乎通过卡丹(Cardan)的著作^[3],才熟悉了里奧納多·达·芬奇在力学上的发现的。1585年,加利略因經濟困难而休学,沒有得到学位就回到佛罗伦薩的老家。在那里,他私人講授数学和力学,同时繼續他自己的科学研究。1586年,他制成一架比重秤来測量各种物質的密度,同时完成了求固体重心的研究^[4]。这一工作使他聞名于世,而在1589年中,那时他还只25岁半,就被聘为比薩大学的数学教授。



图 11 加利略

他在比薩的这段时期(1589~1592)繼續研究数学和力学;做出了著名的落体实验。在这

[1] 关于十七世紀和十八世紀間材料力学的历史在吉拉德(P. S. Girard)所著:“固体抗力分析的論著”(Traité Analytique de la résistance des Solides)1798年巴黎出版該书的序言中有詳細討論。

[2] 見法海(J. J. Fahie)著:“加利略的一生和他的貢獻”(Galileo, His Life and Work),1903,紐約。并參看左尔特·德·哈散依(Zolt de Harsanyi)所著小說“觀星的人”(The Star-gazer)由(P. Tabor)譯成英文,1939,紐約。

[3] 見(P. Duhem)所著:“靜力学初步”(Les Origines de la Statique)第39頁,1905,巴黎。Cardan(1501~1576),在他的几本数学著作中討論到力学。他介紹这門科学和达·芬奇极为相似,一般認為卡丹的学說接近于达·芬奇的手稿和筆記的。

[4] 用“平衡重”(La Bilancetta)为标题在1586年发表。

些實驗的基礎上，于 1590 年就寫出“論重力”(De Motu Graviorum) 這篇論文。這篇論文即為我們現在所熟悉的動力學的開端。此著作的主要結論是：(1) 一切物體從同一高度落下所需的時間相同；(2) 落下時，末速與時間成正比；(3) 落下距離與時間平方成正比。這些結論完全與亞里士多德 (Aristotle) 的力學學說不符，但伽利略卻一點不躊躇而敢於根據這些論點和亞里士多德學派的代表們爭辯。這使得他們對這位年青的伽利略發生惡感，最後伽利略只好離開比薩，又回到佛羅倫薩老家去。在這段困難時期里，有些朋友幫他找得拔都 (Padua) 大學教授的職務。那時官方的聘書上曾有下列一段語句^[1]：“由於拔都大學前任數學教授木列替 (Signor Moletti) 去世，遺缺已久，因該職務極為重要，故認為須暫緩決定任何人選，以留待適當而有才能者遞補。茲已覓得伽利略教授，彼在比薩講學時負有盛名，在同儕中首屈一指。彼現有意即來該校講授此項課程，應予任命”。

1592 年 12 月 7 日，伽利略開始了他的新任務，他的講演，不獨是由於學識淵博，而且由於語言流利和詞句優美因而博得了崇高的贊譽。到拔都的头一年，他是異常活躍的。他的講演極為聞名，使得歐洲其他國家的學生都跑到拔都來聽他講課，終于要一間能容納兩千學生的大教室作為他講課之用。1594 年他寫出著名的力學論文“力學”(Della Scienza Meccanica)。這篇論文中所有各種靜力學的問題都是用虛位移原理來論述的。這篇論文以手抄本的形式流傳很廣。大約在此同時，關聯到造船方面的一些問題，他又從事於材料力學的研究。不久天文學引起了伽利略的注意。這是大家都知道的，當他在拔都的头一年，他還是按照當時的風氣採用托勒玫系^[2] (Ptolemaic, 為第二世紀時埃及天文学家，譯者注) 來進行講授的。但是早在 1597 年他寫給克卜勒 (Kepler, 德國數學兼天文学家 1571 ~ 1630, 譯者注) 的信中，就說過：“多少年前，我便改信了哥白尼 (Copernicus, 波蘭天文学家, 1473 ~ 1543, 首創地動說的人, 譯者注) 的見解。用他的理論來說明許多在相反的假說下完全不能解釋的現象已經得到成功”。1609 年有一個傳說傳到拔都說是有人發明了一架望遠鏡，伽利略憑着這個不充分的消息製造成功了他自己的一架，放大率為 32 倍。利用這架儀器，他作出許多卓著的天文學上的發現。他指出銀河是由較小的星所組成，還描述了月球上多山的征象，並且在 1610 年 1 月第一次看見了木星的衛星。這個最新的發現對於以後的天文發展起了很大的作用，因為這個系統的运动肉眼可以見到，這就成為有助於哥白尼理論的一個強有力的論據。所有這些發現使伽利略出了名。他以“特任的哲學家兼數學家”的身份被推薦到杜斯

[1] 見法海的著作，第 35 頁。

[2] Ptolemaic system。

坎尼 (Tuscany, 意大利西部地名, 譯者注) 公爵那里。1610年9月他离开拔都仍回到佛罗伦萨。在他的新职位上,除了继续他的科学研究之外,没有别的任务。他以全部精力投入于天文学的研究中。他发现了土星特有的形状,观察到金星的相位并描述了太阳上的黑子。

所有这些光辉的发现以及他热心于写作支持哥白尼理论的文章引起了教会的注意。他们将他那行星系的新观点和圣经上观点之间的矛盾提付审问,在1615年加利略接到半官方的警告,要他回避神学,而只限于作物理的论证。1616年,哥白尼的伟大著作被教会定了罪,因之在以后的七年中,加利略停止了发表他在天文学上的论辩文章。1623年,加利略的朋友,也是素来敬慕他的人,马费阿·巴伯里宁 (Maffeo Barberini) 被选为教皇。加利略盼望着他的天文著作可以得到较好的处境,于是开始写出他那关于两种不同宇宙观这一名著,这本书在1632年出版。但因为这本书肯定地支持了哥白尼理论,结果还是被教会禁止销售,而且将他传到罗



图 12 在阿斯提的加利略别墅中的起居室

馬受審。在羅馬他被判了罪并逼他改變自己的論點。他回到佛羅倫薩以後，在他的阿斯提 (Arcetri, 意大利地名) 別墅里度完他最後八年全然隱居的生活。在那段時期他寫出他的名著《兩種新的科學》(Two New Sciences)^[1]，書中扼要地陳述了以前他在力學中各方面的研究成果。這本書於 1638 年由萊登 (Leiden, 荷蘭海牙鄰近都市名, 譯者注) 的阿爾齊菲斯 (Elzevirs) 出版商所出版 (圖 13)。書中一部分談到建築材料的力學性質和梁的強度，成為材料力學領域中的第一本著作，從那時起，彈性體的力學史也就開了端。

DISCORSI
E
DIMOSTRAZIONI
MATEMATICHE,
intorno à due nuove scienze

Attententi alla
MECANICA & i MOVIMENTI LOCALI

del Signor

GALILEO GALILEI LINCEO,
Filosofo e Matematico primario del Serenissimo
Grand Duca di Toscana.

Con una Appendice del centro di gravità d'alcuni Solidi.



IN LEIDA.
Appresso gli Elsevirii. M. D. C. XXXVIII.

圖 13 加利略著：《兩種新的科學》一書的里封面

2. 加利略在材料力學上的貢獻

加利略在材料力學上所有的貢獻都包括在他所著“兩種新的科學”一書中的起先兩個對話里。他以參觀威尼斯一家兵工廠時所作的幾個觀察作為開始，並討論

[1] 加利略著：“兩種新的科學”由 Henry Crew 和 Alfonso de Salvio 譯成英文，在 1933 年由紐約 Macmillan 公司出版。

到一些几何相似的结构物。他說,如果我們使结构物作成几何相似,則尺寸愈是增大,它們便变得愈为軟弱。在說明中,他說道:“一个小型的方尖塔、柱子或其他固体形状,无论平放或者直立都不会发生断裂的危險,而那些很大的則在稍微触动一下就很容易崩散破碎,这完全是由于它們自己的重量所起的作用”。为了証明这点,他开始用簡單拉伸的方法来研究材料的强度(图 14),說明了一根杆件的强度是与它的截面积成正比,而与其长度无关。他称杆子的这种强度为“断裂时的絕對抗

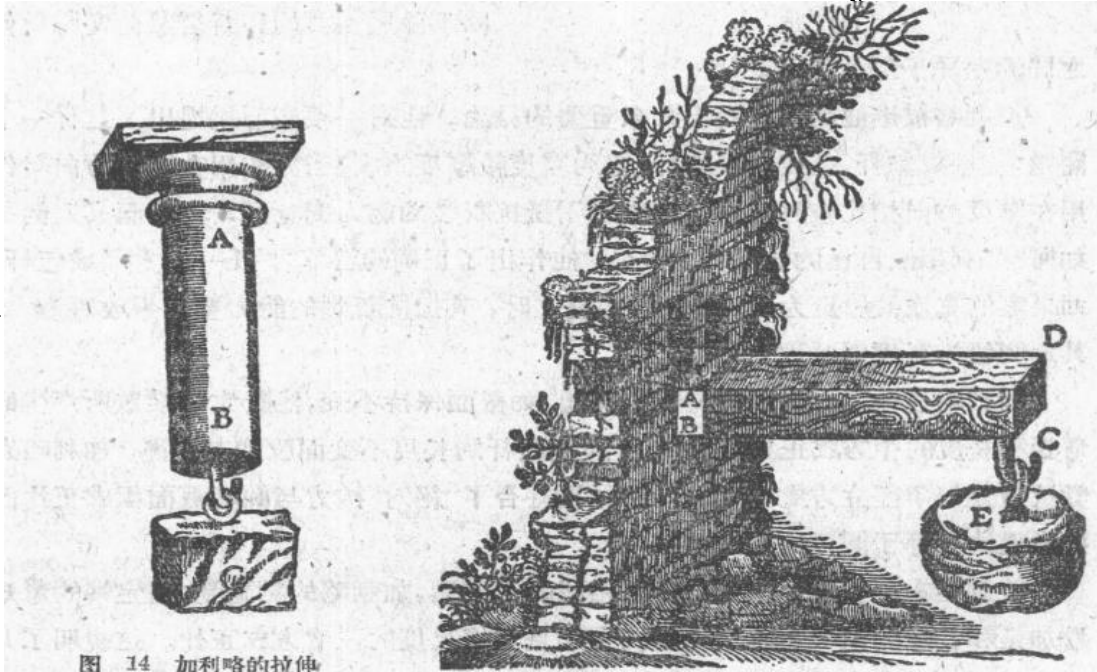


图 14 加利略的拉伸試驗示意图

图 15 加利略的弯曲試驗示意图

力”,并且給出了关于銅的极限强度的一些数据。得出了一根杆子的絕對抗力后,他便进而研究同一杆子用作悬臂梁而在自由端載以荷重使之折断时的抗力(图 15)。他說:“很清楚地,如果杆件断裂,裂口一定发生在 B 处,該处榫眼边缘充当杠杆 BC 的支点,而力就是作用在这里的;杆的厚度 BA 为杠杆的另一臂,沿 BA 存在着抗力。此抗力抵抗着墙外的 BD 部分与墙内部分相分离。从以上所述,可知作用于 C 处的力的大小对棱柱杆^[1]厚度处的抗力的大小之比(棱柱杆的厚度系指 BA 端和其接連部分的嵌接高度),等于 BA 长度之半对 BC 长度之比值”^[2]。我們可以看到加利略的假定是:当发生断裂时“抗力”是均匀地分布在截面 BA 上的(图 16b)。假設此杆为矩形截面,而且材料在断裂以前一直服从虎克定律,我們得出如图 16c

[1] Prismatical Bar.

[2] 見“两种新的科学”英譯本,第 115 頁。

所示的应力分布情况。相应于此应力分布的抗力偶仅等于加利略所假设的力矩的三分之一。于是对于这种材料，根据加利略的理论所得出的数值要比 C 点的实际

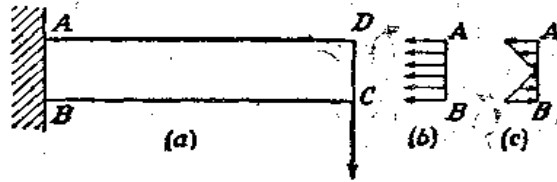


图 16

断裂荷载值大三倍。实际材料在破坏以前并不服从虎克定律，而且在断裂时的应力分布也与图 16c 所示的不同，按照这样的一种说法，就能把加利略理论所预测的和断裂荷载实际数值

之间的差异予以消除了。

加利略根据他的理论得出几条重要的结论。他对一根矩形梁提出了这样一个问题：“一根细杆，甚或一根粗杆，它的宽度较厚度为大，当力作用在宽度方向与作用在厚度方向相比较时，试问它们对于抵抗断裂的能力究竟何者为大而其比例又如何？”利用他自己的假设（图 16b），他作出了正确的答案：“任一条木尺或粗杆，如果它的宽度较厚度为大，则依宽边竖立时，其抵抗断裂的能力要比平放时为大，其比例恰为宽度对厚度之比”^[1]。

加利略进一步讨论了悬臂梁的问题，如截面保持不变，他断定由梁重所产生的弯矩和长度的平方成正比。如果使圆截面杆的长度不变而改变其半径，加利略发觉抗力矩与半径立方成正比。此一结果符合了“绝对”抗力与圆杆截面积成正比而抗力偶的臂等于圆杆的半径这一事实。

谈到在本身重量作用下的几何相似的悬臂梁，加利略的结论是：固定端的弯矩增加是和长度的四次方成正比而抗力矩是与线尺度的三次方成正比。这说明了几个相似的梁其强度并不等同。尺寸愈大，梁就愈弱，最后，当梁的尺寸甚大时，它们会只由于其自重作用而破坏。他更观察到要保持强度不变时，截面尺寸的增加率一定要比长度增加率大些。

有了这些见解以后，加利略写出下面的重要议论：“你们能清楚地知道，无论是人工的或天然的结构物，都不可能将尺寸增加到非常大；同样也不可能将船只、宫殿或庙宇造得非常巨大而使它们的船桨、庭院、梁、铁螺栓以及其他部件都能结合在一起；自然界也不能生出异乎寻常的大树，因为树枝在其本身重量作用下是会折断的；因此倘若人的、马的或其他动物的身体高度增加得异常高，那末这些动物的骨骼组织就不可能结合在一起来完成其正常机能；因为高度增加只能由较平常的骨骼更硬更强力的质料或者借放大骨骼才能达到目的，这样会改变它们的形体，以至使它们的形状变成一个巨灵怪物……。如果缩小一物体的尺寸，该物体的强度

[1] 见“两种新的科学”英译本，第 118 页。

并不按同样比例减小；实际上物体愈小，它的相对强度反愈提高。因此，一只小狗也许能在它的背上驮起三只同它一样大的狗；但是我相信一匹马就甚至连一匹和它一样大的马也驮不起”^[1]。

加利略还研究过搁在两个支座上的梁（图 17），发现了在载荷下面弯矩最大，并和 ab 乘积成正比，因此产生破坏的最小载荷必须搁在跨度中央。他观察到减小靠近支座处的截面尺寸能实现节省材料的目的。

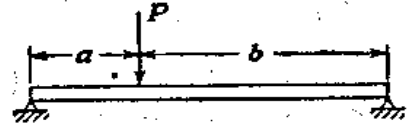


图 17

加利略对截面为矩形的等强度悬臂梁的形状作出一个完整的推导。他首先考虑一根等截面梁 $ABCD$ （图 18a），认为可以从该等截面梁中节省一部分材料而不致影响其强度。他又指出如果我们把材料节省一半使梁成为楔体 ABC ，在任一截面 EF 处的强度即将不足，因为当 EF 处的弯矩对 AB 处的弯矩之比等于 $EC:AC$ 时，与梁高度的平方成比例的抗弯矩在这些截面处的比例将成为 $(EC)^2:(AC)^2$ 。要使抗弯矩与弯矩依同样的比例而改变，我们便须采取抛物线 BFC （图 18b）。它能满足等强度的要求，因为在一条抛物线中，

$$\frac{(EF)^2}{(AB)^2} = \frac{EC}{AC}。$$



图 18

最后，加利略讨论到空心梁的强度，他说明象这种梁^[2]，“因不须增加重量而能大大提高强度，故在工艺上应用很广，——在自然界则更为普遍。象这类例子实在太多；例如鸟类的骨和很轻的而能高度抗弯和抗断裂的各种芦苇秆。一根麦秆所负载的麦穗较整个麦秆要重得多，如果麦秆是用同样多的材料作成实心形状，那末它将减低其抗弯和抗断裂的能力。一根空心枪杆或一根木制或金属制的管子比同长度同重量的实心杆要强得多，这是一个已在实际应用中被证实的经验……”。将同样截面积的空心圆管和实心杆相比较，加利略看到它们的绝对强度是相同的，但由于抗力矩等于其绝对强度乘以外半径，故管子的抗弯强度超出实心杆的抗弯

[1] 见“两种新的科学”英译本，第 130 页。

[2] 同上注，第 150 页。

強度是與管子直徑超出圓杆直徑兩者的比例相同的。

3. 國立科學院的組織

在十七世紀年代，數學、天文學以及各種自然科學都有了飛速的發展。許多學者對科學都發生了興趣，而實驗工作特別受到重視。當時許多大學都被教會所控制，這是不利於科學發展的，因此有些歐洲國家組織了一些學會。它的目的是把熱心於科學的人士聯合起來以便宜於進行實驗工作。這個運動是 1560 年在意大利開始的。在那不勒斯(Naples)組織了自然秘密研究會(Accademia Secretorum Naturae)。1603 年又在羅馬成立了著名的靈賽學會(Accademia dei Lincei)，加利略便是會員之一。加利略去世後由於菲定那·梅底西(Ferdinand de' Medici)公爵和他的兄弟里奧波德(Leopold)的支持，在佛羅倫薩也組織了西門脫學會(Accademia del Cimento)。加利略的學生非非安尼(Viviani)和托里西利(Torricelli)都參加了該學會的工作。在該學會發行的許多書刊中，大部分篇幅都是那些有關溫度計、氣壓計和擺各方面的問題，以及關於真空的各種實驗上的問題^[1]。

英國大約在同一時期也由於對科學發生興趣使許多人自己組合起來，一有適當機會便聚集在一起來開會討論。數學家華里斯(Wallis)描述過這些非正式的聚會情況如下：“大致在 1645 年，我那時正在倫敦，除了和各種著名的神學家討論一些神學方面的事情以外，我時常有機會和研究自然科學以及人文學其他部門知識的許多有威望的人士接觸；特別是那些稱為“新哲學”或“實驗哲學”方面的人士。我們是大家事先約好了的，每星期的某天某小時在倫敦聚會一次，利用一定的罰款和每星期的捐獻來作為實驗開支。並且大家協議通過一些規則來處理和討論這些事務……我們的工作是（不涉及神學和政治事務）探討和研究科學上的查詢函件，例如有關於物理學、解剖學、幾何學、天文學、航海學、統計學、磁學、化學、力學以及自然實驗科學等，並將當時國內外研究出來的這類學術上的情況加以討論。我們研究過血液的循環，脈管的瓣膜，哥白尼假說，彗星和新星的性質，木星的衛星，土星的卵圓形狀[在那時呈現這種形狀]，太陽中的黑子，及太陽的自轉，月球的均差(Inequality)和月面學，金星與水星的各种周相，望遠鏡的改進及為此目的的磨鏡問題，空氣的重量，真空的可能性與不可能性及自然對真空的不相容性，托里西利(Torricelli)的水銀柱實驗，重物的落下及其加速度；以及許多類似性質的其他事物。其中有些是那時的發現，有些是直到現在人們還不很了解它，這些課題連同其他事物都屬於所謂“新哲學”的範圍，它從佛羅倫薩的加利略時代起，也從英國的佛蘭西斯·培根(Sir Francis Bacon, 或稱 Lord Verulam)時代起，已

[1] 見“自然科學實驗的記載”(Saggi di Naturali Esperienze), 第 2 版, 1691 佛羅倫薩。

經在意、法、德和其他海外国家跟我們英国一样不断地在进行研究。这些集会在倫敦一直繼續下去……后来以皇家学会(Royal Society)等等名称合并起来一直繼續到現在”^[1]。

登記証簽准的那天(1662年7月15日)取定为皇家学会成立的日子。在被邀請为学会会員的名单中,我們发見有物理学家与化学家罗伯特·波义耳(Robert Boyle),建筑师与数学家克里士多佛尔·伍倫(Christopher Wren),以及数学家約翰·华里斯(John Wallis)等人的名字。罗伯特·虎克(Robert Hooke)被任命为学会主持人,他的責任是“为每一次聚会筹备一切,并且要准备三四个重要实验”。

法国科学会也是由一些科学家的非正式聚会而开始的。法則·麦逊尼(Father Mersenne, 1588~1648)一直贊助和主持这个学会直到死去为止,加逊底(Gassendi),笛卡儿(Descartes)以及拔斯噶(Pascal)这些人曾参加过一系列的会談。后来这些科学家的私人聚会在哈伯特·孟特木尔(Habert de Montmor)的住宅里繼續举行。1666年,路易十四的首相科尔伯特(Colbert)組織了官办的科学院,会員概由各方面的科学专家充任。数学家罗伯佛(Roberval),天文学家薩沁尼(Cassini),丹麦物理学家魯麦尔(Römer)(測出光速的人),以及法国物理学家馬里沃特(Mariotte)都在科学院第一批会員名单內出現^[2]。

以后不久(在1770年),德国柏林科学院組織成功,而在1725年俄国科学院也早在圣彼得堡成立了。所有这些科学院都出版学报,它們对十八世紀及十九世紀的科学發展具有很大的影响。

4. 虎克(Robert Hooke, 1635~1703)^[3]

罗伯特·虎克出生于1635年,他是住在怀特(Wight)島(在英吉利海峽內——譯者注)上的一个牧师的儿子。小时候身体很孱弱,可是他自小就热爱制造活动玩具和画图。十三岁上,进了魏斯特明斯特(Westminster)学校,住在校长布斯毕(Busby)博士家中,在那儿他学会了拉丁文,希腊文和一些希伯萊文,由此而精通了欧几里德原理以及其他数学論題。1653年,虎克被派到牛津基督教堂充当唱歌队的指揮員,这个职位給予他一个繼續学习的机会,因此在1662年他得到工艺

[1] 見亨利·里昂斯(Sir Henry Lyons)所著:“1660~1940年的皇家学会”(The Royal Society, 1660~1940), 1944。

[2] 見伯特蘭德(J. L. F. Bertrand)著:“1666~1793年的科学院及其会員”(L'Académie des Sciences et les Académiciens de 1666-1793), 1869巴黎。

[3] 見耿塞(R. T. Gunther)在“牛津的早期科学”(Early Science in Oxford)卷6~8所写的“罗伯特·虎克的生平与成就”(The Life and Work of Robert Hooke)。并参看安德雷德(E. N. Dac. Andrade)刊在皇家学会学报(Proc. Roy. Soc.)卷201,第439頁上的文章,1950倫敦。本节所引文字,就是从这些书刊里面直接摘来的。

碩士學位。在牛津他接觸了一些科學家，由於他是一個熟練的技師，他幫助他們進行過研究工作。大致在 1658 年他和波義耳合作完成了一架空氣唧筒。他寫道：“大約在我得到瓦德 (Ward) 博士的幫助熟悉了天文學的同時，我致力於改進觀測天文所用的擺，而且我想出了一個方法使擺的運動繼續不停……經過幾次試驗，我的理想實現了。這些成功使我更想進一步改進它來求經度，而且我在力學發明上自己創造的一套辦法很快地启发我用彈簧來代替重力使物體在任何情況下發生振動”。這說明了他用彈簧作實驗的開始。

1662 年，經羅伯特·波義耳的推舉，虎克擔任了皇家學會的實驗室主任，他的力學知識和創造才能被這個學會很好地加以運用。他一直打算著設計一些儀器來証實他自己的理想，或者來說明並澄清會員們在討論中所引起的任何論點。

1663~1664 年間，羅伯特·虎克轉而致力於顯微術，1665 年他的著作“顯微學” (Micrographia) 出版了^[1]。在那本書裡面我們不獨看到關於虎克對顯微鏡的報導，而且還敘述了他的重要新發現。虎克想出“光是一種與傳播直綫成橫交的很短的振動”的概念，他說明了肥皂泡因光的干涉所發生的色彩與牛頓環的現象。

1664 年，虎克成為格雷斯罕 (Gresham) 學院的幾何學教授，但他仍繼續向皇家學會發表他的實驗、發明和描述新儀器的文章，和講授他的武術課 (Cutlerian Lectures)^[2]。

1666 年 5 月 3 日在皇家學會一次聚會上，虎克說道：“我將說明與現在任何人所想象的極不相同的一個世界系統，它是在下列三種情況上被發現的”：

“I. 所有的天體不獨它們的各部分對它們自己的共同中心有引力存在，而且在作用範圍內物體彼此之間也存在着引力。

“II. 一切具有簡單運動的物體將繼續沿直綫運動，除非被偏斜的外力繼續不斷地作用其上，才會使它們的運動軌跡改變成為一個圓、一個橢圓或其他曲綫形狀。

“III. 物體相距愈近，這種引力將愈大。關於增大距離以使此力減小的問題，其中比例如何，雖然我為此做過一些實驗，但我自己（說他本人）沒有找出結果來。我將留待對這一工作有充分時間和知識的人來完成它”^[3]。

我們看到虎克對於萬有引力是有過清楚的概念的，不過，似乎他還缺乏數學知識來證明開普勒定律 (Kepler's laws)。

[1] 見“牛津的早期科學”卷 18。

[2] 見上注，卷 8。

[3] 見約翰·魯賓遜 (John Robinson) 著：“機械科學原理” (Elements of Mechanical Philosophy) 284 頁，1804，愛丁堡。

在1666年9月的倫敦大火之后，虎克作出一个重建城市的模型和建議书，因此倫敦市的行政首长請他担任測量师。他在这次重建工作中很积极，并設計过几幢房屋。

1678年，“彈性能”(De Potentiâ Restitutiva 或称“彈簧”Of Spring)这篇論文出版了。它包含了虎克对于彈性体实验的結果。这是第一次刊行的討論到材料彈性的論文。文中在提到实验工作时，他說：“取一根长20，或30，或40呎长的金属絲(图19)^[1]将其上端和釘子系牢，他端系上一个彈簧秤以承受法碼；于是用一只兩脚規量出自秤盘底面与地面間的距离，將該項距离記下，再将几个法碼加到秤上，量出該金属絲的几个伸长量，將它們記下来。最后比較該金属絲的几个伸长量，便可看到由法碼所造成的伸长量彼此間一直存在着同样的比例”。虎克也描述过用螺旋彈簧，用成圈的表彈簧，以及用“一端固定于水平位置、他端挂上重物使它向下弯曲的、既能弯过去又能彈回来的一根干燥木杆”的几种实验。他不独討論了这根梁的挠曲，而且研究了纵向纖維的变形，并作出了重要的說明：当弯曲时，在凸面上的纖維被拉长了，而在凹面上的纖維被压缩了。从这些实验里面，虎克得出如下的結論来：“很显然，在任何彈性体内的自然規律和定理是，物体使自己回到自然位置的力和功率始終与所移动的距离或空間成正比，無論它的各部分是处于相互分离的稀疏状态或其各部分是处于相互挤紧的紧密状态都是这样的。这类现象不仅在上述各种物体中可以观测到，在其他多少帶有彈性的物体上，例如：金属、木料、石块、干土、毛发、兽角、絲、骨骼、筋肉、玻璃及同类物体中都可以观测出来。所应考虑的只是在物体被弯曲的各自的形状以及弯曲这些物体的方法是方便或不方便的問題。从这个原則出发，很容易算出各种弓……以及古人所用的弩炮的强度……也很容易算出表彈簧的适宜强度……同样也很容易說明一只彈簧或受拉繩索的等时振动的原由，以及由这些物体的振动快到足以发出听得到的声音时会产生同一声調的原因。由此也說明了为什么一根彈簧作用在一只表的摆輪上能使其振动相等，無論它們是較大的或較小的……由此也很容易造出一个不須放置砝碼的科学研究用的秤(philosophical scale)来測驗任一物体的重量……我所設計的这种秤是用来測驗物体对地心的引力，即測驗在距离地心更远的物体是否对地心不失去它們的些微能力或作用趋势……”。

罗伯特·虎克不单創立了力的大小与力所产生的变形之間的关系，而且作出了几种能利用这一关系来解决許多很重要問題的实验。这种力与变形間的綫性关系便称为虎克定律，在以后它被用作彈性力学进一步发展的基础。

[1] 图19是从虎克的論文中引来的。

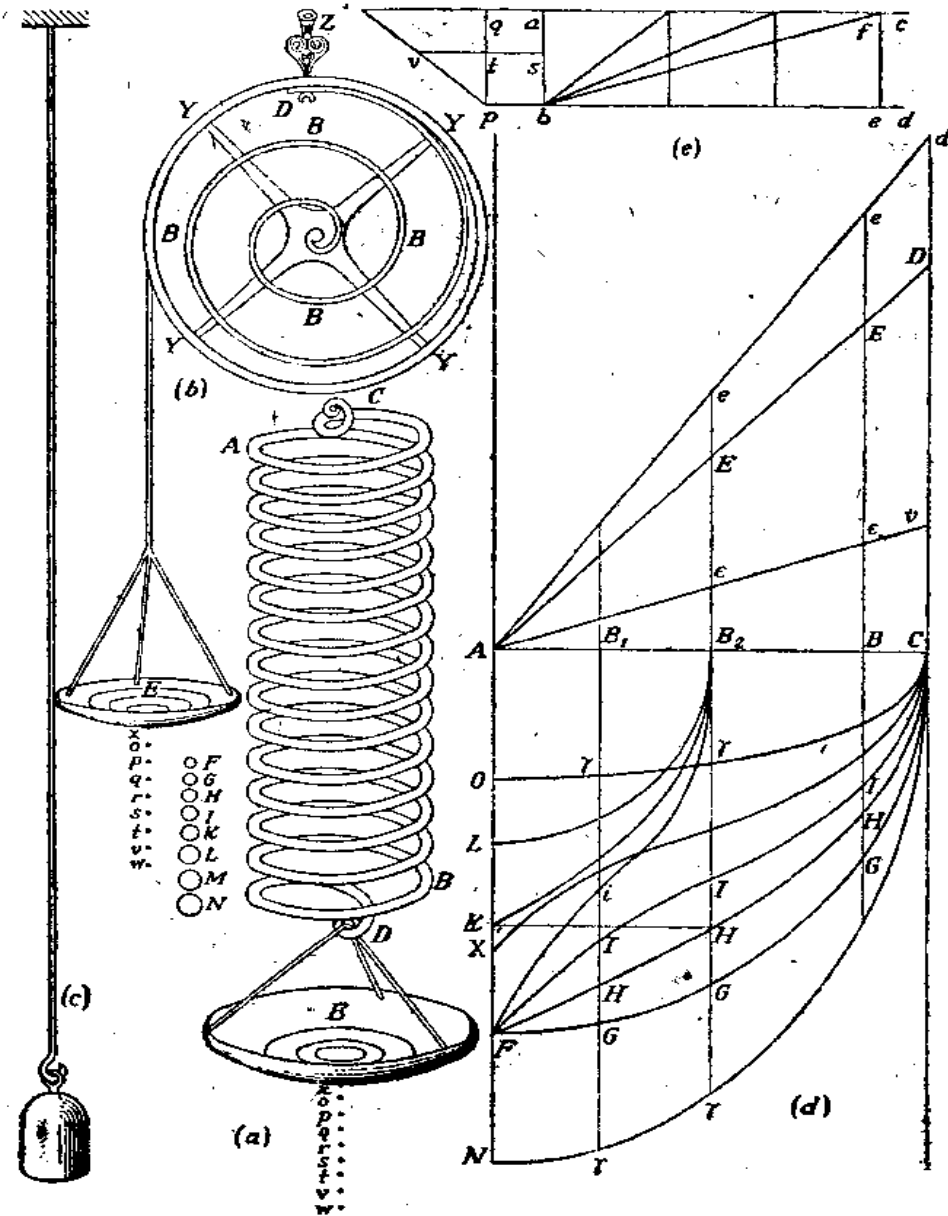


图 19 虎克作实验用的装置

5. 馬里沃特 (Mariotte)

馬里沃特 (1620~1684) 在迪容 (Dijon, —— 巴黎东南的一个地名, 譯者注) 度过他一生中大部分的时间, 他在那儿充当圣-馬丁-騷斯-彪恩 (St.-Martin-Sous-Beaune) 修道院的院长。他是法国科学院 1666 年第一批会员中的一員, 他将实验方法介紹到法国来为法国科学界出了很大的力。他的空气实验归結为有名的

波义耳-馬里沃特定律，此定律說明了在温度不变的情况下，一定质量的气体其压力与体积的相乘积保持不变。

在固体力学方面，馬里沃特創立了冲击定理，他利用悬挂在繩索上的小球來說明动量守恒。他发明了冲击摆。

馬里沃特在一篇流体运动的論文^[1]里包括了他对彈性力学方面的研究。他曾設計过通向凡尔塞宮的一条供水管綫，設計的结果使他对于梁的抗弯强度发生了兴趣。利用木杆和玻璃杆做实验，他发现加利略理論所得的断裂载荷值过大，因之提出了他自己的弯曲理論，在他的理論中已将材料的彈性考虑在內。

他作了简单拉伸試驗。图 20a^[2]表示在他的木材拉伸試驗中所采用的装置方法。图 20b 中表示紙的拉伸試驗。馬里沃特不独重視材料的絕對强度，而且也重視它的彈性，他发现在所有試驗过的材料中，其伸长量与所加的力成正比。他說明当伸长量超过某一极限时材料便发生断裂。在他討論悬臂梁的弯曲时（参看图

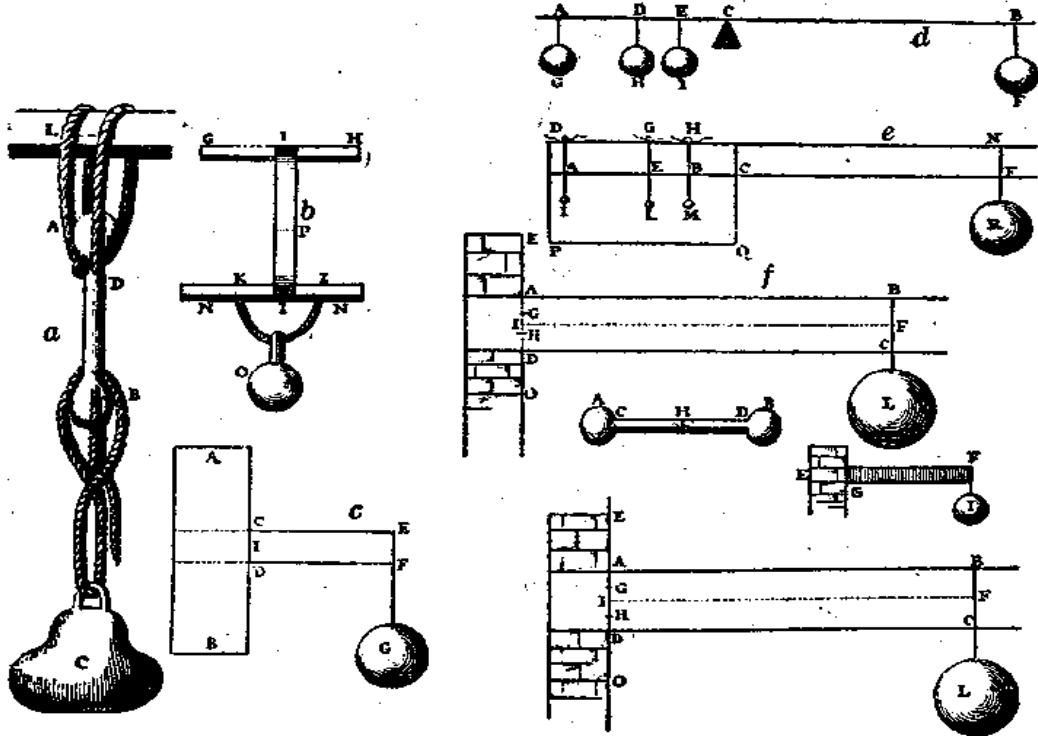


图 20 馬里沃特所作的拉伸与弯曲試驗

[1] 这篇論文在 1686 年馬里沃特刚去世不久由海日 (M. de la Hire) 将它出版。并参看馬里沃特集子第二卷, 1740, 海牙刊第二版。

[2] 图 20 是从馬里沃特文集中取用的。

20c), 他首先考察支于 C 点处的一根杠杆 AB (图 20d) 的平衡。在杠杆的左臂上, 挂上三个等载荷 $G = H = I = 12$ 磅, 距离分别为 $AC = 4$ 呎, $DC = 2$ 呎, $EC = 1$ 呎。为了平衡它們, 在 $BC = 12$ 呎处加上载荷 F , 必須使 $F = 7$ 磅。假設將载荷 F 增大稍許, 杠杆將繞 C 点旋轉。 A , D 及 E 各点的位移將与离 C 点的距离成正比, 但加在那些点上的力仍等于 12 磅。現在考察同样的杠杆, 但假定载荷 G, H, I 用三根同样的金属絲 DI, GL, HM (图 20e) 来代替, 金属絲的絕對强度等于 12 磅。在計算使各金属絲发生断裂的载荷 R 时, 馬里沃特观察到当金属絲 DI 所受的力到达极限值 12 磅时, GL 和 HM 两根金属絲所受的力与各自的伸长量成比例, 將分别为 6 磅及 3 磅, 因之极限载荷 R 仅为 $5\frac{1}{2}$ 磅, 而不是和前述情况中一样的 7 磅。

馬里沃特用同一理論来研究悬臂梁的弯曲 (图 20f)。假定在断裂时梁的右面一段繞 D 点旋轉, 他的結論是: 在其纵向纖維中所受的力与其去 D 的距离成同样的比例, 由此可見, 在一根矩形梁的情况下, 这些力的总和將等于 $S/2$ (即梁的絕對强度只有一半受拉力), 而且它們对 D 的力矩將是 $\frac{S}{2} \times \frac{2}{3}h = \frac{Sh}{3}$, 式中 h 为梁的高度。將此值与所加载荷 L 的力矩 Lh 列成等式, 即可求出极限载荷为

$$L = \frac{Sh}{3l} \quad (a)$$

因此, 將纖維的变形考虑进去, 并且和加利略所做过的一样, 利用同一旋轉点 D , 馬里沃特求出弯曲的极限载荷 L 与絕對强度 S 之比等于 $(h/3):l$ 。这就說明了极限载荷只等于加利略所算得的结果之 $2/3$ 。

接着馬里沃特进行了更进一步的分析, 仍然引用上述的矩形梁 (图 20f), 他观察到横截面下面部分 ID 的纖維呈压缩状态, 而上面部分 IA 的纖維呈拉伸状态。他采用公式 (a) 来計算克服受拉纖維的抗力所需的载荷 L , 并将 $h/2$ 代替 h , 得出

$$L_1 = \frac{Sh}{6l} \quad (b)$$

关于横截面下面部分 ID 的受压纖維, 馬里沃特假設受压时力的分布定律也和受拉的情况相同, 而且极限强度也相同。因此, 由受压纖維形成的梁的强度其作用也將等于 L_1 , 如公式 (b) 所示。总强度則如上述公式 (a) 所示。在馬里沃特的分析中, 我們看到他在彈性梁內所用的应力分布理論是很适当的。他那关于纖維中应力分布的假設也是正确的, 不过在計算对于 I 点的拉力力矩时, 不仅要用 $h/2$ 代替 (a) 式中的 h , 而且也要用 $S/2$ 代替式中的 S 。这个錯誤使得馬里沃特不能对材料服从于虎克定律直到断裂为止的梁作出計算梁断裂的正确公式。

为了証明他的理論，馬里沃特用直徑为 $1/4$ 吋的木質圓杆作过实验。由拉伸試驗得出絕對强度为 $S=330$ 磅。将此杆作为长度 $L=4$ 吋的悬臂梁^[1]来試驗，他求出极限載荷 $L=6$ 磅，得 $\frac{S}{L}=55$ ，但由公式(a)得出 $\frac{S}{L}=48$ ^[2]，而由加利略理論却得出 $\frac{S}{L}=32$ 。馬里沃特企图解釋他的实验結果不能与公式(a)的計算結果相符是由于“時間效应”之故。他說，受拉試件在載荷 300 磅作用下如果載荷作用時間很长，則裂口將裂开得更大。当他用玻璃杆重复实验后，馬里沃特再发现到用他的公式(a)算出的数值比加利略所得出的要精确得多。

这位法国物理学家也曾用两端支承的梁进行过試驗，他发现两端固定的梁所能負載的中央載荷的极限值較之同样尺寸的簡支梁所負載的大出 1 倍。

利用一系列有趣的試驗，馬里沃特发现了在水靜压力作用下管子抵抗脹裂的强度，为此目的，他用一个圓柱形桶 AB(图 21)，桶上接連一根垂直的长管子。將水注入管子和桶中去，使管中水面高度逐漸升高^[3]，最后它能使桶脹裂。用这样方法他断定了管壁所需厚度必須与內压力以及管的直徑成正比。

在处理方形板受均布載荷的弯曲时，馬里沃特根据同样的研究，正确地确定了如果厚度完全相同，則板上总的极限載荷將保持定值，而与板的大小无关。

在这里我們可以看到馬里沃特大大地丰富了彈性体的力学理論。由于提出了考虑彈性变形的結果，他改进了梁的弯曲理論，并利用实验来校核他的假說。他用实验校正了加利略关于“梁的强度随跨长而变更”这方面的一些結論。他研究了将梁的两端固定后对梁的强度的效应，并且得出管子脹裂强度的公式。

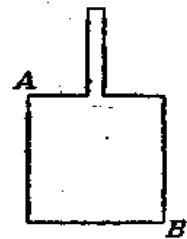


图 21 馬里沃特作脹裂試驗所用的圓柱形桶

[1] 馬里沃特在他的論文中提到这些試驗是在罗伯佛(Roberval)和費琴斯(Huyghens)两位在場时做出来的。

[2] 注意公式(a)是从矩形截面梁推导出来的，而馬里沃特將它用到圓形截面梁。

[3] 在这些試驗中，水头接近 100 呎。

第二章

彈性曲綫

6. 数学家伯諾里(Bernoulli)^[1]

伯諾里的家族原先住在安特韦普 (Antwerp, 原属荷兰現属比利时——譯者注), 因受阿尔巴 (Alba) 公爵的宗教迫害, 他們才离开荷兰, 在十六世紀末叶搬到巴塞尔 (Basel, 瑞士地名, 临近德、法两国。——譯者注) 安家立业。从十七世



图 22 雅可普·伯諾里

紀末叶起将近一百年中这一族出过一些出色的数学家。1699年, 法国科学院选举了雅可普·伯諾里 (Jacob Bernoulli) 和約翰·伯諾里 (John Bernoulli) 两兄弟为外籍会员, 直到1790年, 这个組織里面总有他們这一族的典型人物参加。

十七世紀的最后二十五年到十八世紀的初期, 微积分学开始迅速地发展。最初是由欧洲大陆的莱布尼茲 (Leibnitz, 1646~1716)^[2] 开始的, 而主要的发展还是雅可普·伯諾里和約翰·伯諾里两兄弟的功績。为了扩展此种新数学的应用范围, 他俩討論过許多力学和物理学

上的例題。有一个例題是由雅可普·伯諾里 (1654~1705) 提出来的^[3] 即关于彈性杆撓度曲綫的形狀, 从此他开創了彈性体力学中重要的一章。其实, 加利略和馬

[1] 关于他的傳記, 可參看彼得·麦里安 (Peter Merian) 著: “数学家伯諾里” (Die Mathematiker Bernoulli), 1860, 巴塞尔。

[2] 在英国牛頓独立地发展了积分原理, 但在欧洲大陆上莱布尼茲的表示方法及其記数法在这門数学的迅速成长中已被采用。

[3] 經過1694年出版的莱布尼茲所著“利普賽学者的功績” (Acta Eruditorum Lipsiae) 一书对此問題作出一些初步討論之后, 他將他对此問題的最后見解列入“巴黎科学院史” (Histoire de l'Académie des Sciences de Paris), 1705。并參看“雅可普·伯諾里的論文集” (Collected Works of J. Bernoulli) 2卷, 976頁, 1744, 日内瓦。

里沃特不过研究了梁的强度,而雅可普·伯诺里却作出了梁的挠度计算;他没有对我们贡献关于材料物理性能方面的知识。根据马里沃特对中性轴位置的假定,他在凹面的一边作一条切线到截面边界上并使与外力作用面相垂直。他考察了一端固定、他端负一载荷 P 的矩形梁,画出梁的挠度曲线,如图 23 所示。设 $ABFD$ 为梁的一个元素,其轴向长度为 ds 。在弯曲时,如果截面 AB 相对于截面 FD 绕 A 轴而旋转,则两相邻截面间纤维的伸长与去 A 轴的距离成正比。设依据虎克定律,并以 Δds 表示凸面一边最外层纤维的伸长量,即可求出在截面 AB 上所有纤维的拉力的合力为

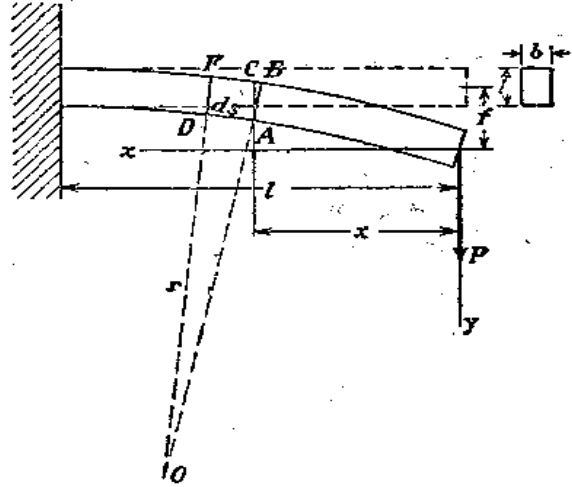


图 23

$$\frac{1}{2} \frac{m \Delta ds}{ds} bh \quad (a)$$

其中 bh 为截面积,而 m 为一常数,视材料的弹性而定。此合力对 A 轴的力矩必须与所加外力对同一轴的力矩 Px 相等,因此我们得出方程式

$$\frac{1}{2} \frac{m \Delta ds}{ds} bh \cdot \frac{2}{3} h = Px \quad (b)$$

可知
$$\frac{\Delta ds}{ds} = \frac{h}{r}$$

将公式(b)写成
$$\frac{C}{r} = Px \quad (c)$$

式中
$$C = \frac{mbh^3}{3}。$$

由于雅可普·伯诺里对截面 AB 的旋转轴作出了错误的假定,我们看出他所假定的常数 C 的值是不正确的。不过公式(c)的一般形式说明了挠度曲线上每一点的曲率与各该点处的弯矩成比例是正确的,而且后期的数学家(主要是欧拉)都用它来研究弹性曲线。

约翰·伯诺里(1667~1748)是雅可普·伯诺里的弟弟,被认为是当时最伟大的数学家。由于受他教育的结果,马奎斯·德拉荷比脱(Marquis de l'Hôpital)在1696年写出了最早的一本积分学。约翰·伯诺里在微分方面的原稿却到1922年才由巴塞尔科学研究学会(Naturforschende Gesellschaft of Basel)刊印出来,正好

那年就是伯諾里一族獲得巴塞爾公民身分的三百周年。約翰·伯諾里寫過信告訴范里囊 (Varignon)^[1] 說他已立出虛位移原理的公式。雖然他研究過材料的彈性，但他在這方面的貢獻卻不大^[2]。實際上在材料力學上有重大貢獻的人還是約翰·伯諾里的兒子丹尼爾·伯諾里 (Daniel Bernoulli)，還有他的學生歐拉 (L. Euler)。

丹尼爾·伯諾里 (1700~1782) 因其名著“流體動力學” (Hydrodynamica) 而極為出名，但他在彈性曲綫的理論上也是有貢獻的。他曾經向歐拉建議，必須用變量積分來推導彈性曲綫的方程式，在他寫給歐拉的一封信里寫道：“因為沒有旁人能比得上你這麼精通等周法 (isoperimetric method) (即變量積分)，你一定能輕鬆地解答下列問題：怎樣求出 $\int \frac{ds}{r^2}$ 的極小值”^[3]。我們現在知道，這個積分代表了不計常數項的一根曲杆的應變能。歐拉根據這一建議果然得到成功，關於這點將在下面再加討論 (參看第 8 節)。

丹尼爾·伯諾里是第一個導出棱柱杆側向振動微分方程的人，他應用此式研究了這種振動的特殊型式。這個方程的積分經歐拉解出，以後再會講到 (參看第 8



圖 24 里奧納德·歐拉

節)，但丹尼爾·伯諾里卻作出一系列的實驗，他將所得結果寫信給歐拉說：“這些都是自由振動，我已求出各種不同的情況，並且對於各節點的位置和音調進行過許多精確的實驗，它們都和理論密切符合”^[4]。因此，丹尼爾·伯諾里不僅是一個數學家而且也是一個實驗家。他的某些實驗替歐拉提供了許多新的數學問題。

7. 歐拉 (1707~1783)^[5]

里奧納德·歐拉出生於巴塞爾附近。他的父親是雷申 (Riehen, 瑞士地名——譯者注) 鄰村的牧師。1720 年，歐拉進了巴塞爾

大學。這個大學自從約翰·伯諾里的講課吸引了歐洲各地青年數學家之後，已成

[1] 見范里囊著：“新力學”(Nouvelle Mécanique), 2 卷, 174 頁, 1725, 巴黎。

[2] 在約翰·伯諾里著“運動傳遞理論”(Discours sur les loix de la Communication du Mouvement, 1727, 巴黎) 的前面三章對彈性理論有詳細的討論。

[3] 見伏斯 (P. H. Fuss) 所著：“數理通訊”(Correspondance Mathématique et physique) 卷 2, 第 26 封信, 1843, 聖彼得堡。

[4] 見上注, 卷 2, 第 30 封信。

[5] 見奧托·斯派司 (Otto Spiess) 著：“里奧納德·歐拉”，萊比錫。并參看康朵雷特 (Condorcet) 的頌詞，刊在“歐拉給達倫美尼女王的信”(Lettres de L. Euler à une Princesse D'Allemagne), 1842, 巴黎。

为当时数学研究的一个很重要的中心。这位年轻学生的数学天才不久就引人注目，约翰·伯诺里在正规讲课以外，每周还替他上私课。欧拉在十六岁上就得到了硕士学位，而在二十岁以前就参加过法国科学院悬奖的国际竞赛，并且发表了他的第一篇科学论文。

俄国科学院是1725年在圣彼得堡成立的。约翰·伯诺里的两个儿子，尼古拉斯·伯诺里 (Nicholas Bernoulli) 和丹尼尔·伯诺里 (Daniel Bernoulli) 都被聘为这个新学院的会员。他们到俄国以后，替欧拉在那儿找到一个准会员的工作。1727年夏天，欧拉也搬来圣彼得堡，由于脱离了任何其他职务，他就能将全部精力投入数学研究。1730年他成为该院物理部的一个会员，而在1733年，当丹尼尔·伯诺里因其兄去世(1726年)离开圣彼得堡而返回巴塞尔之后，欧拉接替了他的职位充任数学部主任。

“欧拉在圣彼得堡俄国科学院工作期内写成了力学方面的名著^[1]，他在该书里，介绍了分析法来代替牛顿及其学生们所用的几何法。他说明怎样推导一个质点的运动微分方程，以及怎样将这些微分方程加以积分来求出物体的运动。这种方法使问题求解得到简化，因此该书在力学的往后发展上起了很大的作用。拉格朗日 (Lagrange) 在他所著：“力学分析” (Mécanique analytique) (1788年出版) 一书中说过欧拉的著作是力学中将积分应用到运动物体这门学科上的第一篇论文。

大概在他的著作发表的同时，欧拉热心于弹性曲线研究。而且，从欧拉与丹尼尔·伯诺里的通信中可以看到丹尼尔·伯诺里曾鼓励欧拉去解决弹性杆横向振动的课题，以及进行相关的微分方程的研究。

1740年腓特烈二世 (Frederick the Great) 做了普鲁士国王。他对于科学和哲学都很重视，希望普鲁士科学院能够拥有最优秀的科学家。那时，欧拉被公认为最出色的数学家，于是新王聘他为柏林科学院的会员。因为那时俄国的政局不稳，欧拉便接受了这一聘约，在1741年夏天搬到柏林。但他仍与俄国科学院保持联系，并继续在彼得堡科学院评论 (Комментарии Академии петропозитания)^[2]上发表许多研究报告。在柏林，欧拉继续作他的数学研究，而他的论文也经常普鲁士和俄国科学院的年刊上发表出来。

1744年出版了他的“曲线的变分法” (Methodus inveniendi lineas curvas...)。

[1] “力学或科学分析方法解说” (Mechanica sive motus scientia analytice exposita) 两卷集，1736，圣彼得堡；其后由沃尔伏斯 (J. P. Wolfers) 译成德文，分别于1848及1850年在格莱斯瓦德 (Greisward) 出版。

[2] 俄国科学院的研究报告。

这是变分学中的第一本书，书中也包括了彈性曲綫方面第一次具有系統性的論文。这将留在后面再作討論。

欧拉在柏林期間写出了他的“微积分导論”(Introduction to Calculus) (1748年)，“微分学”(Differential Calculus) (两卷集，1755年)以及“积分学”(Integral Calculus) (三卷集)等书。“积分学”是在圣彼得堡出版的(1768~1770年)。以上这些书在数学界起过許多年的指导作用，可以說，所有生活在十八世紀末叶和十九世紀初期的一些著名的数学家全是欧拉的学生^[1]。

自从毛潑求斯(Maupertuis)去世(1759年)之后，欧拉就主持該科学院，因此，他担任了許多行政工作。在七年战争(1756~1763年普俄战争——譯者注)的一段困难时期內，他四处筹款来支持这个科学院。1760年，柏林为俄軍侵占，欧拉的住宅遭到搶劫。但当俄軍司令塔特列本(Тотлебен)將軍知道了这件事以后，立即向欧拉致歉，并負責賠償他的損失。俄皇伊丽沙白(Elizbeth)也另外致送了比所賠償数字更大的一笔款子給这位数学家。

1762年，迦塞林二世(Catherine II)做了俄国皇帝。她也重視研究和发展科学，希望将俄国科学院加以改进。不久她和欧拉商量要他仍回圣彼得堡。迦塞林二世較之腓特烈二世更善于拉攏人才，因此在1766年当欧拉在柏林工作了二十五年以后仍回到圣彼得堡。在皇宮里他受到热烈的接待，而且迦塞林二世还賜給他一所住宅。他再一次不愁經濟困难了，因此又全心全意进行科学研究。那时他已年近六十，視力很差。他从1735年起，一只眼睛已經失明，而另一只又开始生翳，后来他已接近于全瞎的地步了。但这并没有阻碍他的积极性，在他晚年中每年所写的論文反較以前更多。欧拉有一些助手給他完成論文工作，他把新問題的全部資料以及所用到的解法提示助手。有了这些資料，助手們就能进行工作，再經過和欧拉深入討論之后，將討論結果写成論文，給欧拉最后校正。四百多篇論文就这样由这位老人在他的晚年(1766~1783年)中陆續写出，他死了四十多年之后，俄国科学院的年刊上还一直在刊載他的論文。

8. 欧拉在材料力学上的成就

作为一个数学家的欧拉，他对于彈性曲綫的几何形状最有兴趣。他毫无異議地接受了雅可普·伯諾里的理論：即一根彈性梁上任一点的曲率与該点处的弯矩成正比。根据这个假定，他研究了一根細长的彈性杆在不同載荷情况下所得曲綫的

[1] 康榮雪特(Condorcet)在他的頌詞中說过：“目前所有成名的数学家都是他的学生；他的成就不是完全由論文形式反映出来的”(Tous les mathématiciens célèbres qui existent aujourd'hui sont ses élèves: il n'en est aucun qui ne se soit formé par la lecture de ses ouvrages...).

形状。欧拉在这方面的主要成果可从上述“曲线的变分法”^[1]一书中看到。他从变分学的观点研究这个问题，他已将这方面的主题列入该书内。在介绍此法时，欧拉观察到“由于宇宙的构造是最完美的，……，宇宙间任何事物从来没有不出现极大和极小的一些关系。因此绝对不用怀疑宇宙间所有的效应都能借助于极大与极小法从最终原因加以充分说明，正象由一些有效原因（现实原因）本身所得出的一样……因此，摆在我们面前有两种研究自然界效应的方法：其一是根据有效原因，即通常所称的直接法，另一是根据最终原因……人们应该特别努力于了解这两种求解问题的门径的共通性；这样，不独一种解答会被另一种解答给以有力的证实，而且，更重要的是由于两种解的结果一致后，我们会得到最大的满足”。欧拉提出一个悬链线的问题来解释这两种方法。如果有一条链挂在A及B两点上（图25），我们可用“直接法”得出平衡曲线。然后我们考察曲线上某一微分元素 mn 处所作用的力，并写下这些力的平衡方程。从这些方程中得出所

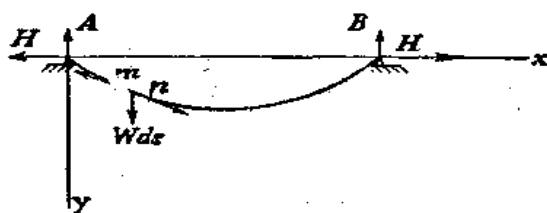


图 25

求悬链线的微分方程。但为了同一目的，我们也可用“最终原因法”（method of final causes）考察重力的位能来解决这个问题。从所有那些几何学上可能表示的许多曲线中凡能给出位能为最小值的便是所求的一根曲线，换句话说，平衡曲线也就是链的重心处于最低位置的那条曲线。这样，问题便转到求积分 $\int_0^s wy ds$ 的极大值，其中曲线长度 s 为已知， w 为单位长度的重量。应用变分法则，即得出与上述一样的微分方程。

就一根弹性杆来说，欧拉指出建立弹性曲线方程的“直接法”（direct method）已经被雅可普·伯诺里用过了（参看第6节）。至于应用“最终原因法”，欧拉需要一个表示应变能的式子，这里他采用了丹尼尔·伯诺里向他所提出的建议。他说：“研究自然最精湛、最显著、最聪明的丹尼尔·伯诺里，曾向我指出他能用一个简单的公式表出一根弯曲的弹性板条里面所储有的全部的力，这个力他称之为位力（potential force），这个表示式在弹性曲线中一定是个最小值”，他还说（根据伯诺里的说法）：“如果这根板条是等截面和富于弹性，而且能够拉直到原来位置时，曲线的特征将是这样的，即在这种情况下， $\int_0^s \frac{ds}{R^2}$ 式子将为一绝对极小值”。欧拉应

[1] 这本书的附录，包括有弹性曲线的研究，其英译本是由奥尔得化则（W. A. Oldfather），艾里斯（C. A. Ellis）和布朗（D. M. Brown）译出的。见 *Isis*, 20 卷, 1 页, 1933, 布鲁日（Bruges）重印本。并参看德译本，“东方的经典”（Ostwald's Klassiker）175 页。

用他的變分法, 得出圖 23 所示情況的彈性曲線的雅可普·伯諾里微分方程為

$$C \frac{y''}{(1+y'^2)^{\frac{3}{2}}} = Px \quad (a)$$

由於歐拉並沒有將他的討論局限於只考慮小撓度方面, 在分母中的 y'^2 項是不能將它略去不計的, 因此這個方程式是一個複雜的方程。歐拉用級數來積分, 並指出如果撓度 f 很小(參看圖 23), 公式(a)將給出

$$C = \frac{Pl^2(2l-3f)}{6f} \quad (b)$$

如果我們略去分子中 $3f$ 這一項, 便可得出懸臂梁自由端撓度的一般公式, 即

$$f = \frac{Pl^3}{3C} \quad (c)$$

由於撓曲的關係, 長度 l 總是較該杆的原長略微小些, 基於這一事實, 略去 $3f$ 這一項是可以容許的。

歐拉沒有討論到常數 C 的物理意義, 此常數他稱之為“絕對彈性”(absolute elasticity), 僅說明它與材料的彈性有關, 以及在矩形梁的情況下, 它與梁寬成正比並與梁高 h 的平方成正比。我們看到歐拉的錯誤在於假定 C 與 h^2 成正比, 而不是與 h^3 成正比。他建議通過實驗來決定 C 值時必須採用公式(b), 這個建議曾為許多實驗家所信奉^[1]。

歐拉考察了圖 26^[2] 中所示的各種彎曲情況, 根據力 P 的作用方向與載荷作用點的切線之間的夾角大小, 將相應的彈性曲線分為幾種類型。當此角極小時, 就能得出柱在軸向壓力作用下壓屈的重要情況。歐拉指出(參看圖 26 中的柱 AB) 在這種情況下很容易解出彈性曲線方程, 而且在發生壓屈時的載荷也可由下述公式求得:

$$P = \frac{C\pi^2}{4l^2} \quad (d)$$

他說: “因此, 除非載荷 P 大於 $\frac{C\pi^2}{4l^2}$, 絕對用不着擔心彎曲發生; 反之, 如果 P 的重量大於此值, 柱子就不能抵抗彎曲。當柱子的彈性保持不變且其厚度也同樣保持不變時, 它能安全承載的重量 P 將與柱子高度的平方成反比; 而柱子高度增加一倍時却只能擔負載荷的四分之一”。從這裡我們看到, 兩百年以前歐拉已經建立了柱的壓屈公式, 這個公式在目前分析工程結構物的彈性穩定上得到了廣泛的應用。

[1] 例如, 見吉拉德 (P. S. Girard) 著 “固體抗力分析論” (Traité Analytique de la résistance des Solides), 1798, 巴黎。

[2] 此圖由歐拉原稿中摘來。

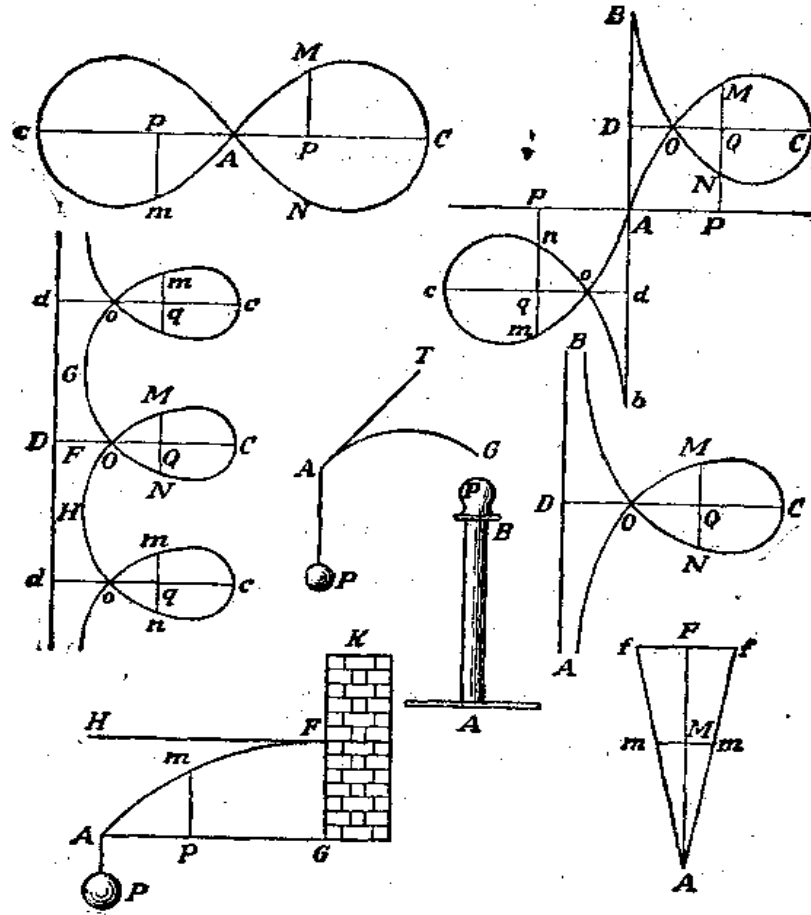


图 26 欧拉研究的挠度曲线

欧拉也研究过变截面杆,例如,他讨论过悬臂梁的挠度(图 26),其刚度是与距离 x 成正比。

欧拉更研究了具有初曲率 $\frac{1}{R_0}$ 的曲杆的弯曲,并说明在这种情况下,公式(a)应改写为

$$C\left(\frac{1}{R} - \frac{1}{R_0}\right) = Px \quad (e)$$

即:对于原来弯曲的杆子,任一点处的曲率变化是与弯矩成正比的。他证明如果沿杆长的初曲率 $\frac{1}{R_0}$ 是常数的时候,公式(e)可象上述的直杆一样按同样方式来处理。他也讨论过下面一个有趣的问题:如果一个载荷作用在悬臂梁的自由端,而能使悬臂梁成为直线,那么这根梁的原始形状是怎样的?

当梁上作用着均布载荷,例如梁的自重或作用着某一流体静压力时,欧拉证明

彈性曲綫的微分方程將是一個四次方程。他成功地解出在水靜壓力情況下的這個方程，並且得出用一個代數式表示的撓度曲綫。

在歐拉的著作中，我們更可看到他對於杆的橫向振動的研究。在限於討論小撓度的情況下，他說，他能取 $\frac{d^2y}{dx^2}$ 作為梁被撓曲後的曲率、照現用曲綫方程式一樣的形式寫出曲綫的微分方程。為了消除重力的影響，他假定振動杆 AB 是垂直地嵌入於 A 端（圖 27a），然後考察具有重量 $w dx$ 的微分元素 mn 的運動。他觀測到

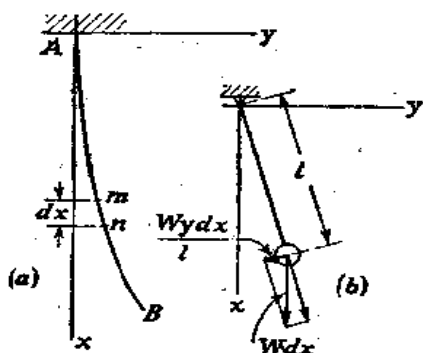


圖 27

這種運動和簡單等時擺（圖 27b）的運動完全相同，而且使此元素拉向 x 軸的力也一定和擺相同，即在極小振動之下，它將等於 $wy \frac{dx}{l}$ 。歐拉解釋其理由是：“如果對板條的單獨元素 mn ，在對立的方向（在 y 軸方向上）加上相等的力 $wy \frac{dx}{L}$ ，則在 A 處位置處的板條會保持平衡狀態。因此，此板條在振動時的曲率可認為與該板條處於靜止時在各個元素 mn 上作用着 y

方向的力 $wy \frac{dx}{L}$ 所具有的曲率相同”。這樣，歐拉得出的結論正和我們現在用達朗伯（D'Alembert）原理所得的相同^[1]。知道了分布載荷後，歐拉將 $C \frac{d^2y}{dx^2} = M$ 微分兩次便得出所求的運動微分方程，並觀察到 M 的二次導數和橫向載荷的集度是相等的，即：

$$C \frac{d^4y}{dx^4} = \frac{wy}{L} \quad (f)$$

於是歐拉得出結論：“因此，利用這個方程就可以把曲綫 A 處 mn 處 B 的特徵表示出來，而且，若所給的條件為已知時，由它就可決定長度 L （當量擺的長度）。如果擺長為已知，則其本身的振動也可以將它決定出來”。接着他將公式（f）積分，並利用板條端部的假設條件求得頻率方程式，從頻率方程式便能計算一連串振動方式的頻率。

歐拉不但分析了懸臂梁，他也討論到下面一些杆件的橫向運動：（1）兩端簡支的，（2）兩端固定的，以及（3）兩端完全自由的。對於所有各種情況，他建立了計算頻率 f 的公式

$$f = m \sqrt{\frac{\pi^2 C g}{w l^3}} \quad (g)$$

[1] 達朗伯著“動力學論著”（Traité de Dynamique），1743，但當歐拉寫出他的書“變分法”（Methodus inveniendi...）的附錄“彈性曲綫”（De Curvis Elasticis）時還沒有看到這本書。

式中 m 为一常数, 視杆端搁置情况以及振动方式而定。在結論中, 欧拉說明了公式 (g) 不仅能应用它来校核他的理論, 而且也可实地用来决定此板条的“绝对弹性” C 的值。

1757 年, 欧拉再出版了关于柱压屈問題的书^[1]。在书中他利用經过簡化的微分方程 $C \frac{d^2y}{dx^2} = -Py$ 简单地导出了临界载荷的公式。他在这里更詳細而正确地討論了 C 的数值, 并且断定它必須是力的因次乘以长度的平方。在以后的論文中, 欧拉将他的分析推广到变截面柱, 而且也研究了具有沿长度分布的軸向载荷的压杆問題, 不过他对于这些較复杂問題并没有得出正确的解式。

雅斯奎士·伯諾里 (Jacques Bernoulli, 1759~1789)^[2] 提到过欧拉的論文“关于作用在一块平板表面上一个集中荷重的压力” (Von dem Drucke eines mit einem Gewichte beschwerten Tisches auf eine Fläche), 其中第一次提到超靜定的問題。这是根据板的頂面保持平面的假定解出来的。

欧拉也闡述了完全柔性膜的撓曲与振动的理論。认为膜是两组互相直交的索子所組成的, 他导出偏微分方程^[3]

$$\frac{\partial^2 z}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 z}{\partial x^2} + b^2 \frac{\partial^2 z}{\partial y^2}$$

这个概念以后为雅斯奎士·伯諾里所引用, 当他研究一块矩形板的弯曲和振动时, 曾認定板为两个梁系所組成的格构而得出下面的方程^[4]:

$$k \left(\frac{\partial^4 z}{\partial x^4} + \frac{\partial^4 z}{\partial y^4} \right) = z$$

他用这个方程來說明施拉德尼 (E. F. F. Chladni) 对于板振动的实验結果 (参看第 29 节)。

9. 拉格朗日 (Lagrange, 1736~1813)

拉格朗日出生于都灵 (Turin, 意大利西北地名——譯者注)^[5]。他的父亲原是一个富翁, 在几次投机生意失败之后, 财产損失殆尽。青年的拉格朗日后来认为

[1] 見柏林科学院研究報告“关于柱的承载力”(Sur la force des Colonnes), Mem. Acad. Berlin, 13 卷, 1759。

[2] 丹尼尔·伯諾里的侄儿。他溺死在尼瓦河 (Nova River) 中。

[3] 見彼得堡科学院会报 (Novi comm. Acad. Petrop.) 10 卷, 243 頁, 1767。欧拉采用这一概念来研究鈴的振动 (参看同一著作, 261 頁)。

[4] 見“新論”(Nova acta) 卷 5, 1789, 圣彼得堡。

[5] 見达南布雷 (J. B. J. Delambre) 著拉格朗日的傳記, “拉格朗日的成就” (Oeuvres de Lagrange) 卷 1, 1807, 巴黎。

失去财产是有补偿意义的,因为假使他家还是很富有,他就不会去研究数学了。他很早就表现了特殊的数学才能,在十九岁时已成为都灵皇家炮兵学校 (Royal Artillery School) 的数学教授了。

他邀集许多学生组织了一个学会,以后便成为都灵科学院。在这个学会的第一



图 28 J. L. 拉格朗日

期刊物中 (1759 年发行), 刊出了好几篇拉格朗日的研究报告, 这些研究报告成为他在变分法上的重要贡献。由于这方面的共同兴趣, 他和欧拉经常通信。欧拉非常佩服拉格朗日的成就, 因此推荐他为柏林科学院的国外会员, 在 1759 年正式通过。1766 年由于欧拉和达朗培尔两人的推荐, 聘他为该院接替欧拉的人, 于是他搬到柏林。在柏林他得到美好的工作环境, 不久就发表了一系列的重要论文。

在这个时期中, 他还写成了著名的“力学分析” (Mécanique Analytique)。书中拉格朗日用了达朗培尔原理和虚位移原理引出了“广义坐标” (generalized coordinates) 和“广义力” (generalized forces) 这两个新的概念, 并且将力学理论归纳为某些一般公式, 从这些公式中, 任何特殊问题所需的方程都能推导出来。在序言里面, 拉格朗日说明他的书里没有插图, 因为他所采用的方法并不需要作几何学或力学方面的研究, 只是按照规定的次序作出一些代数运算而已。在拉格朗日的掌握下, 力学变成了解析法的一分支, 他称之为“四维几何” (geometry of four dimensions)。那时, 能赏识这种力学表示方法的人为数很少, 因此拉格朗日很难找到出版商来出版他的著作。这本书终于在 1788 年在巴黎出版, 但已经落后于牛顿刊行“物界原理” (Principia) 一百年之久了。

腓特烈二世 (Frederick the Great) 死后, 柏林的科学研究条件日趋低落, 拉格朗日感到不能象以前那样受到尊重了, 因之在 1787 年他搬到巴黎。在法国首都他受到热烈欢迎, 他住在卢夫宫 (Louvre), 照常度着他的愉快生活。由于工作繁重的结果, 拉格朗日完全失去时间来关心数字的研究, 大概有两年光景, 他那本已出版的“力学分析”一直没有理会过它。在这段时间内, 他关心了其他的一些科学, 特别是化学, 并且参加了讨论法国采用米制的委员会的工作。

这时, 正当法国革命, 拉格朗日打算离开法国。可是在那时有一所新学

校——工业学院 (École Polytechnique) 开办了, 拉格朗日被聘到这所新学校讲授积分学。这才使他重新恢复对数学的关心, 他的讲演不独吸引了学生们, 而且还有许多教师和教授们。作为这些讲授的成果, 他写出了两本书: “解析函数” (Fonctions analytiques) 和 “数值方程解法” (Traité de la Résolution des équations numériques)。在他临死前几年中, 他从事于订正他所著的力学, 但在他 1813 年去世时, 这一项工作只完成了三分之二。修订版的第二卷到他死后才发行。

拉格朗日在弹性曲线上最重要的成就是他的研究报告“柱的形状” (sur la figure des colonnes)^[1]。他首先讨论一根两端铰接的棱柱杆 (图 29), 并假定在轴向压力 P 作用下该杆已产生微小的弯曲。这使他想到欧拉老早讨论过的方程 (参看上节)

$$C \frac{d^2 y}{dx^2} = -Py \quad (a)$$

他指出此方程的解为 $y = f \sin \sqrt{\frac{P}{C}} x$, 只在 $\sqrt{\frac{P}{C}} l = m\pi$ 时才满足端部条件, 其中 m 为一整数。由此可知, 能使压杆发生微小弯曲时所支承的载荷可用下式表示

$$P = \frac{m^2 \pi^2 C}{l^2} \quad (b)$$

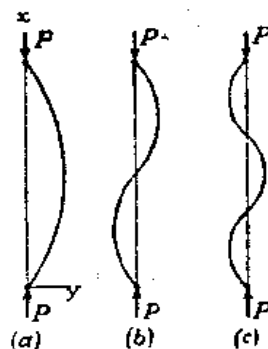


图 29

因此可能会有一个无穷数的压屈曲线。要产生如图 29a 所示的、具有半波的曲线, 我们必须用一个大到欧拉对一端固定情况下所算出的四倍的载荷。要得出如图 29b 所示的曲线, 所需载荷应为欧拉所得出的十六倍, 其余依此类推。拉格朗日不只限于算出载荷 P 的临界值, 而且进一步研究了当载荷 P 超过临界值时所发生的挠曲。为此, 他采用包含有曲率的精确表示式的方程来代替式 (a) 的近似方程, 展成级数后进行积分, 得

$$l = \frac{m\pi}{\sqrt{P}} \left[1 + \frac{Pf^2}{4(4C)} + \frac{9P^2 f^4}{4 \cdot 16(16C^2)} + \frac{9 \cdot 25 P^3 f^6}{4 \cdot 16 \cdot 36(64C^3)} + \dots \right]$$

当 $f=0$ 时, 此方程得出公式 (b)。当 f 值甚小时, 此级数收敛极快, 相应于已知挠度的载荷是很容易计算出来的。

接着, 拉格朗日研究变截面柱 (柱为转成体), 并探讨如何决定一根曲线, 使它绕一轴回转时能得出具有最大效率的柱的外形。拉格朗日取用了临界载荷 P 对柱

[1] 见达朗贝尔 (J. B. J. D'Alembre) 著, “拉格朗日的成就” (Oeuvres de Lagrange) 卷 2, 125 页。

的体积 V 的平方的比率作为效率的量度标准。因为柱两端具有相同曲率而两端切綫与柱軸平行的曲綫，拉格朗日断定具有最大效率的柱是圓柱形。他考察了通过离軸綫等距的四点所作的曲綫，也作出了同样的結論。由此可見，拉格朗日对于具有最大效率的支柱形状的問題还没有得出滿意的解法来。以后此同一問題也被其他一些学者們討論过^[1]。

在第二篇研究报告“关于彈性板条承载能力”(sur la force des ressorts pliés)中^[2]，拉格朗日討論到一端固定他端負載的等截面板条的弯曲。他照样假定其曲率是与弯矩成正比，并且討論了一些例子，那些例子在研究扁彈簧(如表中所用的)时是有些用处的。拉格朗日的解的形式在实际应用上是太复杂了。

虽然拉格朗日在材料力学上的貢獻，理論上的价值多，实用上的价值少，但他那广义坐标和广义力的方法在以后材料力学中仍普遍使用着，在解决实际重要問題时有很大的价值。

[1] 見克勞遜(Clausen)的論文，圣彼得堡科学院数理学报，卷9，1851；尼古拉依(И. Никола́й)的論文，圣彼得堡工业专科学校学报，卷8，1907；以及布拉德斯(Blasius)的論文，数理杂志(Z. Math. u. Physik)，卷62。

[2] 見“拉格朗日的成就”(Oeuvres de Lagrange)，卷3，77頁。

第三章

十八世紀中的材料力学

10. 材料力学在工程上的应用

在十七世紀时代，科学研究事业主要是掌握在科学院的工作人员手中而得到发展。当时热心研究弹性体力学的人很少，虽然有加利略、虎克和馬里沃特討論过一些由实际問題所引起的有关彈性和結構强度的問題，但他們研究的主要动机还是从科学上的爱好而起。当十八世紀时，前几百年来的科学成果已得到实际应用，科学方法也渐渐采用到各种工程中。軍事工程和建筑工程新的发展不独需要經驗和实际知識，而且要有合理分析新問題的能力。第一所工程学校建立起来了，第一批关于建筑工程的书籍也出版了。在这一发展上，法国走在其他国家的前面，而十八世紀中彈性体力学研究得到进展，基本上也应归功于法国的科学活动。

1720年，法国建立了几所軍事学校来培养堡垒和大炮方面的专家，1735年，别利多尔(Belidor, 1697~1761)出版了供这些学校用的一本数学教本^[1]。在該教本里，作者不仅討論数学，而且也討論到数学在力学、大地測量学与炮兵学上的应用。虽然别利多尔在所写教本中只包括了初等数学，他建議他的那些对数学有兴趣的学生們也应该研究积分，并介紹馬奎士·拉荷庇脫(Marquis de L'Hôpital)所著“无限小的分析”(Analyse des Infiniment Petits)，这是当时已出版的积分方面的第一本书。要了解数学的应用发展得怎样，我們只要想一想在十七世紀末叶只有四个人(萊布尼茲、牛頓和伯諾里兄弟俩)从事研究积分学，只有他們对这门新的数学分支是精通的。

1729年，别利多尔的“工程师的科学”(La Science des Ingénieurs)一书出版了。此书在建筑工程师中間流傳极广而且重版了許多次。由納維埃加注的最后一版在1830年間世。在这本书中，有一章是討論材料力学的。所引理論并没有超出加利略和馬里沃特已得成果的范围，不过别利多尔将它应用到木梁的實驗中得出

[1] 别利多尔著“炮兵术与工程用新数学教程”(Nouveau Cours de Mathématique a l'Usage de L'Artillerie et du Génie), 1735, 巴黎。

了決定梁的安全尺寸的規則。在這些計算中，別利多爾指出了以往確定的選擇梁的尺寸的演算是不適當的，並且提供了求解這個問題的更合理的方法。為此目的，他引用加利略的說法，即矩形梁的強度與其寬度以及截面高度的平方成比例。最後，他認為不僅簡支梁而且象在屋架與橋梁桁架結構中所使用的較複雜的杆件都能分析出來，而且也能確定出選擇安全尺寸的方法。

1720年，法國政府成立了交通工程隊，1747年巴黎也創辦了著名的“橋梁道路學院”(École des Ponts et Chaussées)來訓練建造道路、河渠與橋梁的工程師。這所學校，我們以後會知道，對於材料力學的發展起了很大的作用^[1]。該校第一任校長是吉恩-羅多菲·拍洛尼特(Jean-Rodolphe Perronet, 1708~1794)，他是一位著名的工程師，他設計並建造了好幾座大拱橋，包各尼(Bourgogne)渠道，以及巴黎的許多重要建築物。他的研究報告為建築師們廣泛傳閱^[2]。這些研究報告中有關建築材料試驗的一章將在以後再行討論(參看第13節)。

直到十八世紀末葉(1798年)，吉拉德(Girard)所著的第一本關於材料力學的書出版了^[3]。該書中最重要的一段歷史介紹，因為它包括了十七及十八世紀中在彈性力學方面主要研究成果的討論。在討論梁的彎曲方面，吉拉德提到加利略的和馬里沃特的分析方法，並說到當時這兩種理論似乎都被採用着。在脆性材料，例如石料的情況下，工程師們採用了加利略的假設，即假定在斷裂時，內力是均勻分布在整個截面上的。對於木梁，他們採用了馬里沃特的假設，即假定內力集度由在凹面上的零值向凸面上的最外層纖維增大到最大拉力。吉拉德很清楚他說出凹面上的纖維是處於受壓狀態，而凸面上的是處於受拉狀態。他了解到內力力矩所對應的軸綫必須認定在截面以內來計算，但同時他仍堅持了馬里沃特的錯誤見解，認為中性軸的位置是不關重要的。因此，在梁的強度理論中，吉拉德的書並沒有在馬里沃特所得的成果上有所改進。關於梁的撓曲，吉拉德是非常接近於歐拉方法的，而且又不限定於只對小撓度的推導。結果他得出了不切實用的複雜公式。在歐拉的早期著作中，歐拉假定梁的抗彎剛度是與它的綫尺度的三次方成正比。後來歐拉改正了這個假定，取定抗彎剛度是與它的綫尺度的四次方成正比。吉拉德並沒有研究這一點，仍然引用了歐拉的不正確的原始假定。

[1] 關於這所著名學校的歷史，可參看該校年刊(Ann. Ponts et chaussées), 1906; 並參看達天(de Dartin)所寫的文章。

[2] 橋梁建築與設計(Déscription des projets de la construction des ponts), 見“拍洛尼特的成就”(Oeuvres de Perronet), 1788, 巴黎。

[3] 見吉拉德著：“固體抗力分析”(Traité Analytique de la Résistance des Solides), 1798, 巴黎。

在該书的第二部分里,吉拉德討論到等强度梁。对于这种結構,他认为在任一截面上都应该满足方程式

$$\frac{Mh}{I} = \text{常数}$$

的条件,式中 M 为弯矩, I 为截面对中性軸的慣性矩, h 为梁的高度。吉拉德指出,在一定载荷下,依靠变更截面尺寸的方法我們能得出很多种等强度梁的形状来。在十八世紀中,这个問題非常流行,当时曾有許多篇論文討論过它。不过这类工作对于实际上更重要的梁的强度理論並沒有多大助益。

吉拉德的书的第三部分討論了木柱的弯曲和压屈的實驗。它代表了吉拉德在梁的弯曲方面的独創之作,这点将留到以后再討論(参看第 13 节)。

从这段簡短的討論中,值得注意的是十八世紀的工程师們用了十七世紀中的理論来解决梁的强度方面的問題。但同时也有一个比較滿意的梁的弯曲理論在这段时期內形成,这将在以下各节中討論。

11. 拔命特 (Parent)

在上一章中我們已了解十八世紀的数学家怎样利用曲率与弯矩成正比来发展彈性曲綫的理論。他們进行这项工作並沒有考虑梁內应力究竟是怎样分布的。当这种数学研究向前发展时,研究工作就牵涉到弯曲問題的物理概念,因此对应力分布才有較清楚的認識。关于这些研究,我們可取拔命特 (Parent, 1666~1716) 的成果作为代表。拔命特出生于巴黎^[1]。他的父母要他学法律,但他的兴趣却在于数学和物理学。毕业后一直沒有做过法律工作。他却用了大部分時間研究数学,并且依靠傳授数学来維持生活。1699年,毕列梯斯 (Des Billettes) 被选为法国科学院的會員,他带着拔命特在身边作为一个助手。这个职位使拔命特有机会和法国科学家們接近并参加科学院的各种會議。在这里,他也有机会表现他对科学各部門的丰富知識,在科学院的刊物上刊出了好几篇他的研究报告。他的研究报告並沒有全部被刊出,直到 1705 年,拔命特开始創辦自己的杂志时,才把他所有的論文一一发表出来,并且还刊出对其他一些数学家著作的評論。1713 年,这些論文曾分为三卷重版,名之为“数学及物理研究”(Recherches de Mathématique et de Physique)。

在他討論梁的弯曲的第一篇研究报告中^[2],他根据馮里沃特的假定,取垂直于载荷作用平面而与凹面边界相切的切綫作为中性軸。他用这个理論求出等强度梁

[1] 見“科学院的历史”(Histoire de l'Académie des Sciences), 1716, 巴黎。

[2] 同上注, 1704, 1707, 1708, 1710 年的年刊。

的各种形状。他又討論到在一根圓木中截取一根最大強度的矩形梁的方法這一重要問題；並且證明了對於已知直徑 d (圖 30)， ab^2 的乘積必須為最大值。這可將直徑分為三等分並作出 cf 及 eg 兩垂綫 (如圖 30 所示) 便能求得。

1713 年，拔侖特刊出了有關梁的彎曲的兩個研究報告^[1]，它代表着材料力學已向前推進了一大步。在第一篇研究報告里，他指出方程式

$$L = \frac{Sh}{3l} \quad (a)$$

[由馬里沃特根據矩形梁導出 (參看第 5 節)，以後應用到其他的截面形狀] 不能用於圓管或實心圓梁。他和馬里沃特一樣假定截面繞切綫 nm 旋轉 (圖 31)，而各層纖維所受的力系與距切綫的距離成正比，拔侖特發現對於一個實心圓截面，這些力對 nm 軸的最大力矩為 $\frac{5Sd}{16}$ ，式中 S 為梁的“絕對強度” (absolute strength)。這指出在圓截面梁中，應該用 $\frac{5d}{16}$ (代替 $\frac{h}{3}$) 代入上述的 (a) 式中。

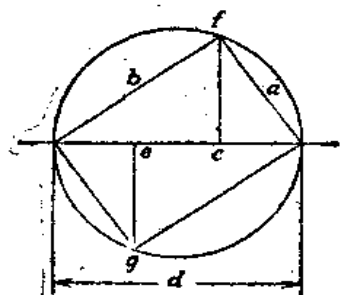


圖 30

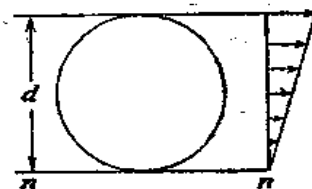


圖 31

在拔侖特的第二篇研究報告中，他寫出一段關於計算纖維抗力的力矩必須根據中性軸位置的重要討論。設有一根矩形梁固定在 AB 截面處 (圖 32a)，負有載荷 L ，他首先假定對 B 軸將發生旋轉。其相應的應力，如圖 32b 所示，可用合力 F

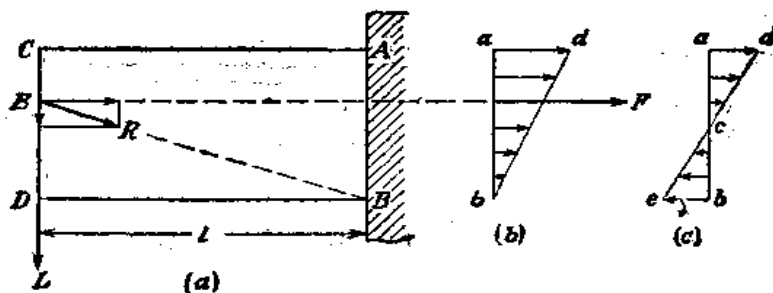


圖 32

[1] “數理研究論文集” (Essais et Recherches de Mathématique et de Physique) 卷 2, 567 頁；卷 3, 187 頁。

来代替。将此力作用线延长与载荷 L 的作用线相交于 E 点，根据平衡条件，他断定 F 和 L 两力的合力 R 必须通过旋转轴上的 B 点。接着，他说明了单独的 B 点并没有足够的抗力作为此合力的支座，于是断定此截面 AB 上有一相当大的部分必须作为 R 的支座而承受压力。他说，无疑地，这一考虑迫使马里沃特采用如图 32c 所示的两个相等三角形的应力变化来代替用三角形 abd (图 32b) 所表示的应力分布图。取此第二种应力分布形状并观察在断裂时最外层纤维的拉力必须恒等于 σ_{ult} ，他断定用两个三角形所代表的抗力矩只有图 32b 中一个三角形所代表的一半大。这样他改正了马里沃特所造成的、其后又为雅可普·伯诺里和范里囊等人^[1]所支持的错误。我们知道用两个三角形所代表的应力分布(图 32c)只是在梁的材料服从虎克定律的范围内才是正确的，它不能用来计算弯曲载荷 L 的极限值。从马里沃特的实验中，拔命特知道在图 32b 及图 32c 所预示的应力分布值中，必有一个极限抗力偶的数值。他克服这个困难是假定在断裂时旋转轴(中性轴线)不通过截面的中心，而应力分布有如图 33 所示。最大的拉力 ad 一定相同并代表着纤维的极限抗拉强度。用应力的合力来代替作用在截面 ab 上的应力，并加上拉力 F 和外力 L 如图中所示，根据平衡条件，他得出结论，认为作用在截面 ab 上 bc 部分的合压力必须与同一截面上上面部分的合拉力 F 相等。他也指出除了法向力以外，还有大小等于 L 的剪力作用于截面 ab 上。

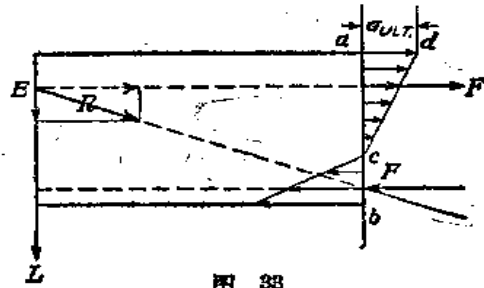


图 33

由此可知，关于梁弯曲的静力问题已完全被拔命特解决了；而且他清楚地表明了分布于固定端截面 ab 上的抗力必须组成和外力平衡的一个力系。在上述论文里面的一篇^[2]中，他指出当载荷加大时中性轴线会移动，而在断裂时它将接近于凹面边界处的切线。拔命特又将图 33 所示的应力分布用到马里沃特的实验结果里面，于是证明了如果中性轴依照 $ac:cb=9:11$ 来放置，则他的(拔命特得出的)极限抗力偶与实验所得者相符。

在取定如图 33 所示的三角形应力分布时，拔命特假定材料服从虎克定律，而抗拉弹性模量和抗压弹性模量是不相等的。他也考虑到材料不服从虎克定律的那种情况，并正确地观察到，如果材料是处于应变增加较应力增加为小的时候，则极

[1] 见“科学院的历史”(Histoire de l'Académie des Sciences)中有关范里囊所写的论文，1702年，巴黎。

[2] 见他的研究报告，卷2，568~589页。

限抗力偶較之用圖 33 所示的兩個三角形所代表的要小些。由於對材料的力學性能沒有實驗資料，拔侖特當然不可能更進一步發展他對這個問題基本上正確的觀念了。從這個簡短討論拔侖特的著述中，可以看到他對梁的應力分布較之他的前輩們是有著更清楚的概念的，但是，他的學說仍然沒有被別人重視，而在十八世紀時，大多數工程師仍繼續採用著根據馬里沃特理論得出的一些公式。其中原因也許是由於拔侖特的主要成果未經科學院刊出，只在他的論文集子里發表，而該論文集排印質量很差，其中還有不少印錯的地方所致。此外，拔侖特不是一個精明的作家，他的公式推導是很難了解的。在他的寫作中，他最愛批評其他研究者的著作，因此無疑地使他和當時的科學家發生了嫌隙。拔侖特的著作發表之後，經過了六十年，彈性體力學這門科學才得到更進一步的發展。在這段時間的末尾，我們發現到庫侖的卓越成就。

12. 庫侖 (Coulomb)

庫侖 (C. A. Coulomb, 1736~1806) 出生於安高侖 (Angoulême, 法國地名——



圖 34 C. A. 庫侖

譯者注)^[1]。當他在巴黎讀完大學預科以後，進入工程兵團工作。他被派到馬丁尼克 (Martinique) 島上 (西印度洋中一個島嶼——譯者注)，在那裡住了九年，主持各種建築工作，因此使他有機會研究材料的力學性能和建築工程上的各種問題。在這個島上，他寫出了有名的論文“建築靜力學各種問題極大極小法則的應用” (Sur une Application des Règles de maximis et minimis à quelques problèmes de statique relatifs à l'architecture)。在 1773 年向法國

科學院提出^[2]。他在这篇文章的前言中写道：“本文是在几年以前写成的，原来意图系作为我在工作岗位个人研究之用。我之所以敢于向科学院提出，只不过因为这些渺小的努力如果其中有一些有用的东西，科学院是乐于接纳的。另外，科学是謀人類福利的不朽功業。每一個公民都應該按照他自己的才能為此作出貢獻。有些偉大的人將爬上大廈的屋頂，在那兒指示和建造上層房屋，普通工匠則分布在

[1] 見達蘭布雷 (J. B. J. Delambre) 所寫的庫侖小史 (Éloge historique de Coulomb) 刊在法國自然科學會研究報告 (Mém. inst. natl. France) 卷 7, 210 頁, 1807。並參看霍里斯特 (S. C. Hollister) 著：“庫侖的一生與其成就” (The Life and Work of C. A. Coulomb) 刊在機械工程 (Mech. Eng.) 雜誌 615 頁, 1936。

[2] 見 Mém. acad. sci. savants étrangers, 卷 7, 1776 巴黎。

下层或隱藏在基础的角落里工作着，他們都是用灵巧的双手在創造，只要看誰的工作完成得更好”。

当庫侖回到法国以后，他以工程师名义在罗歇里 (Rochelle)、爱克斯島 (the Iste of Aix) 以及瑟堡 (Cherbourg) 等地方工作过。1779 年，他分得了 (和汪斯威頓 Van Swinden 一起) 科学院发給关于制造罗盘仪的最好方法这篇論文的奖金；1781 年又获得科学院对于他的“简单机械的理論” (Théorie des machines simples) 这篇論文的另一笔奖金^[1]，在这篇論文里提出了各种物体彼此滑移时接触表面 (干的或涂上滑潤物的) 的摩擦实验結果。1781 年以后，庫侖一直住在巴黎，他被选为科学院的会员，因此更方便于从事科学研究。他轉而研究电学与磁学。为了測量微小的电力和磁力，他发明了一种很敏感的扭力天平，并且結合这一工作，他研究了金属絲对扭轉的抗力^[2]。

1789 年，法国革命暴发，庫侖退休在布洛意斯 (Blois) 他自己的一所小小的庄园里。1793 年，科学院停办了，但两年后又以“国立科学技术研究所” (L'Institut National des Sciences et des Arts) 的新名称而重新开办。庫侖被选为这个新組織的第一批会员，而他那最后关于流体的粘滯性和磁学的一些論文都在“研究所学报” (Mémoires de L'Institut; 1801 及 1806 年) 中发表出来。庫侖在 1802 年被聘为学术研究視察长之一，很积极地参加了学校教育事业。这种活动是需要四处走动的，但他却因年老力衰，以致在 1806 年終以劳累逝世。他的成就是不朽的，到现在我們还用到他的摩擦理論、建筑材料强度理論以及扭轉理論。

十八世紀时的科学家們对于彈性体力学的成就，沒有人能比得上庫侖。他的主要成就都包括在 1773 年所写的一篇論文中。

这篇論文首先討論为了确定几种砂石的强度所做出的实验。他采用 1 呎×1 呎×1 吋的方版作为拉伸試驗之用，將試件作成如图 35a 所示的形式^[3]。就这样他求得抗拉极限强度为 215 磅/平方吋。將同样材料作出剪切試驗，采用 1×2 吋的矩形杆，于固定端 gc 截面上 (参看图 35b) 加上剪力 P ，他发觉在这种情况下抗剪极限强度与抗拉极限强度相等。最后，他作出弯曲試驗 (图 35c)，用高度为 1 吋，

[1] 見 Mém. présentés par savants étrangers, 卷 10, 第 161 頁。这篇报告，连同前面所提过关于结构理論以及其他对于机械工程較重要的一些研究报告，都重新編訂成一本书，书名为“简单机械的理論” (Théorie des machines simples), 1821, 巴黎。

[2] “金属絲的彈性与扭力的理論实验研究” (Recherches théoriques et experimentales sur la force de torsion et sur l'élasticité des fils de métal) “科学院的研究报告” (Mém. acad. sci.), 1784。

[3] 此图是从庫侖的著作里面摘来的。

宽度为 2 吋, 长度为 9 吋的一根杆子, 得出极限载荷 P 等于 20 磅。

此后, 庫侖对梁的弯曲作出了一个理論探討 (图 35d)。取一根矩形悬臂梁, 考察截面 AD , 他断定截面上部分 AC 的纤维受拉而下部分的纤维受压。将纤维中

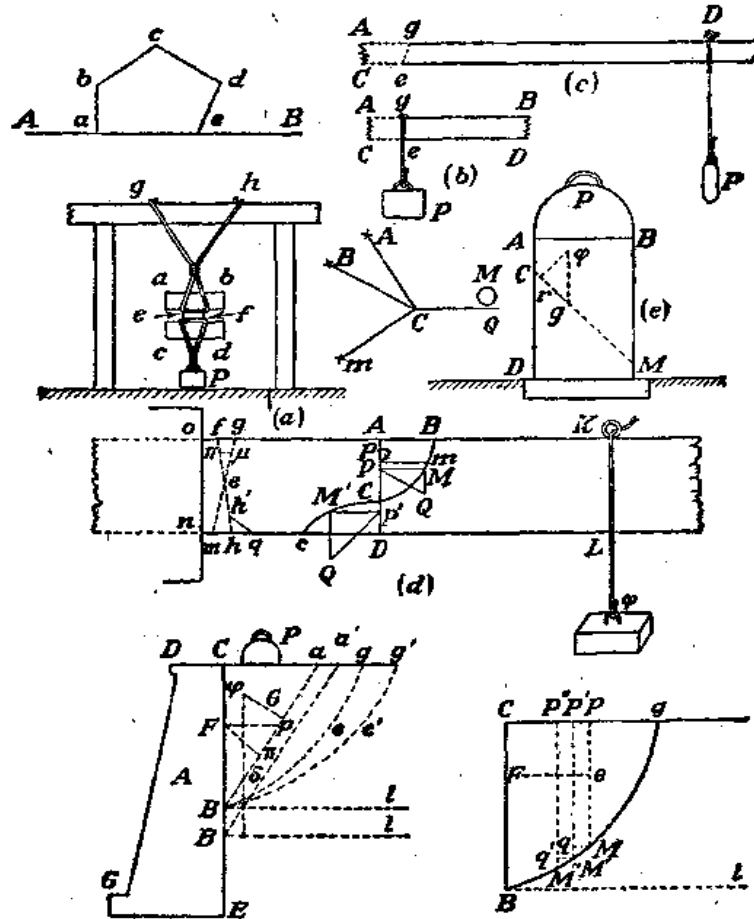


图 35

的力分解为水平的和铅直的两分力(如图中向量 PQ 及 $P'Q$ 所示), 并应用静力学中的三个平衡方程, 他断定沿 AD 断面用曲线 BCc 来表示的水平分力的总和等于零。垂直分力的总和必须等于作用载荷 ϕ , 而纤维中所有各力对于 C 轴的力矩须等于作用载荷 ϕ 对同一轴的力矩。他指出这些方程式与论证纤维力和纤维伸长的定律无关。取一个在断裂以前能服从虎克定律的完全弹性的材料, 并考虑固定端处一元素 $ofhn$, 他假定由于载荷 ϕ 所产生的弯曲作用, 平面 fh 将移到 gm 位置, 而小三角形 fge 及 emh 将代表纤维的变形, 也代表纤维的应力。如果令 σ 为 f 点

处的最大拉力，他发觉内力矩为 $\sigma \frac{Sh}{6}$ (a)。用 S 表示杆的抗拉极限强度，用 l 及 h 分别表示载荷 ϕ 的力臂和梁的高度，则计算极限载荷的方程将为

$$\frac{Sh}{6} = \phi l \quad (a)$$

他指出如果梁的高度较其长度为甚小时，剪力对梁的强度的影响可以忽略不计。

现假定材料为绝对刚体，并假定它绕 h 点转动，因之在整个截面上将产生均布应力，库侖断定计算极限载荷的方程将为

$$\frac{Sh}{2} = \phi l \quad (b)$$

将此方程应用到前述的实验里，他得出计算的极限载荷较之实验所得的要大些。他断定转动点不可能在 h 处，而必须在另一点 h' 处（参看图 35d），因此截面的 hh' 部分将承受压力。

由此我们看到在库侖的弯曲理论中，已正确地用了静力学方程来分析内力，并且对于梁截面上这些力的分布也有过清楚的概念。他们甚至还不知道拉合力的整

$$P \sin \alpha = \frac{\sigma_{ult} A}{\cos \alpha} + \frac{P \cos \alpha}{n} \quad (e)$$

式中 $\frac{1}{n}$ 为摩擦系数。从此式,得

$$P = \frac{\sigma_{ult} A}{\cos \alpha [\sin \alpha - (\cos \alpha / n)]} \quad (f)$$

求能使 P 得极小值时的 α 值,他得出

$$\operatorname{tg} \alpha = \frac{1}{\sqrt{\left(1 + \frac{1}{n^2}\right) - \frac{1}{n}}} \quad (g)$$

假设磚的 $\frac{1}{n} = \frac{3}{4}$, 庫侖得出 $\operatorname{tg} \alpha = 2$, 因此,由公式(f)得出 $P = 4\sigma_{ult} A$ 。此結果与他的实验結果非常符合。

在同一篇論文(1773年所写的)中的第二部分,庫侖也研究过擋土墙和拱的稳定性,但这些我們將留到以后再討論。

1784年,庫侖发表了关于扭轉的研究報告,現在我們接下去檢閱一下它的内容。庫侖測定一根金属絲的抗扭剛度是借观察挂在金属絲上一只金属圓筒的扭轉摆动来进行的(图36a)^[1]。假定扭轉的金属絲的抗扭矩与扭轉角 ϕ 成正比,他得出微分方程

$$n\phi = -I\ddot{\phi}$$

通过积分,得出計算振动周期的公式

$$T = 2\pi \sqrt{\frac{I}{n}} \quad (h)$$

庫侖借实验看到当扭轉角不太大时周期与扭轉角无关,因此他断定扭矩与扭轉角成正比这一假定是正确的。庫侖进一步更取材料相同、但长度和直径不相同的金属絲再作实验。由此,他建立了求扭矩 M 的公式如下:

$$M = \frac{\mu d^4}{l} \phi \quad (i)$$

式中 l 为金属絲长度, d 为其直径,而 μ 为材料常数。将鋼絲和黄銅絲作比較,庫侖得出此两种材料常数之比为 $3\frac{1}{8}:1$, 因此他断定,当我們需要剛度較大的材料,例如用作樞軸的材料,我們最好选定鋼料。

庫侖建立了基本方程(i)以后,进而研究金属絲材料的力学性能。对于每一种金属絲,他得出它的抗扭弹性极限,超过此极限将产生永久变形。他也証明了如果金属絲在一开始受扭就超过了弹性极限,材料会变得硬些而弹性极限也会提高,但

[1] 此图是从庫侖的研究報告里面摘来的。

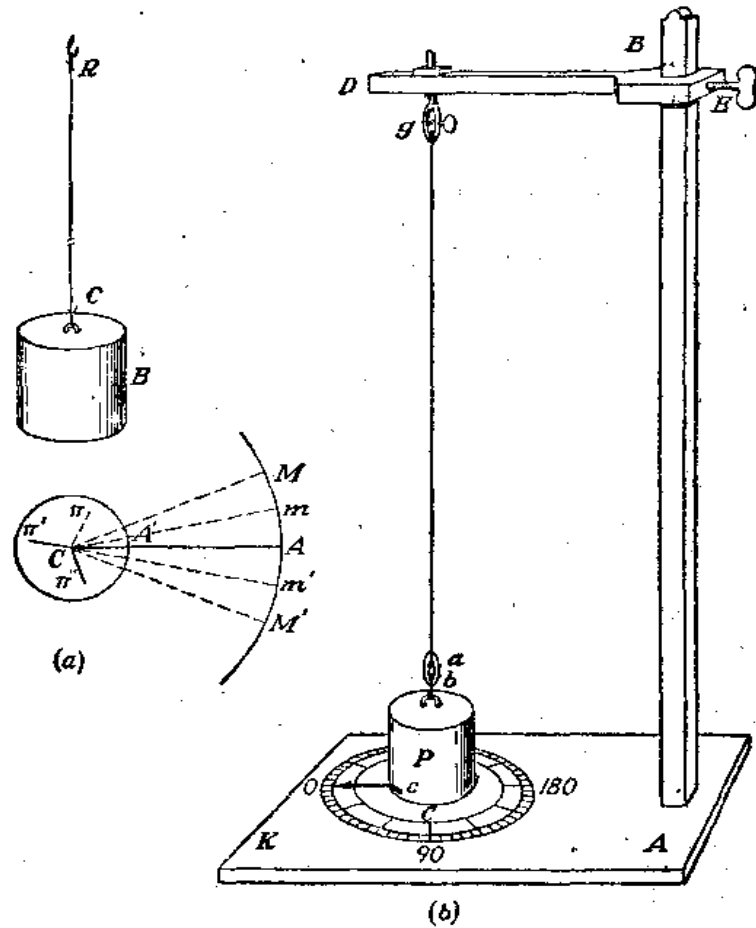


图 36 庫侖作扭轉摆动試驗的器具

方程式(i)中的 μ 值仍保持不变。然后,利用退火方法,他能将由于塑性变形所产生的一些硬性予以消除。庫侖凭这些实验断定,要规定某一种材料的力学性能,我们需要有两个量:一个是表示材料弹性的 μ ,另一个是和内粘力大小有关的弹性极限。借冷作或淬火方法,我们能使其内粘力增加,从而使弹性极限提高,可是我们却不能改变材料的弹性,也就是说,不能改变 μ 值。为了说明这一结论也能适用于其他种金属制品的变形,庫侖用一些鋼杆作出弯曲試驗,这些鋼杆只是在热处理上彼此不同,結果证明了在較小的載荷作用下,它們得出相同的撓度(不拘其加热过程如何),但退火鋼杆的弹性极限比淬火鋼杆的要低得多。因此在較大的載荷下,退火鋼杆产生較大的永久变形,而經過热处理的金属却仍然是完全弹性的,亦即热处理改变了弹性极限,但保留着材料的弹性不变。庫侖想出了这样一个假說,认为每一种弹性材料都有一定的分子特殊排列形式,这种分子排列不会因較小的弹性

变形而被扰乱。超过弹性极限，分子开始发生一些永久的滑移，結果，虽然弹性仍保留不变，内粘力却增加了。

庫侖也討論到扭轉摆动的阻尼現象，并由实验証明其主要原因并不是受了空气的阻力，而是由于金属絲材料本身有某些缺点所致。当摆动很小时，他看到每一周振幅减小的程度差不多和振幅成正比。不过当摆动较大时（弹性极限已經过冷作而提高），阻尼作用較之振幅增加得更快，因而試驗結果就更加沒有規律了。

19. 十八世紀中建筑材料力学性能的实验研究

关于虎克、馬里沃特和庫侖这些科学家的实验工作前面已經講过了。他們的实验主要是为了証明材料力学上的某些理論而做的。但除此以外，在十八世紀由于需要在建筑工程中应用材料力学的知識，因而完成了更为实用的許多实验工作。

辽麦尔(Réaumur, 1683~1757)依靠力学試驗研究了炼鋼的各项工艺过程^[1]。他作出金属絲的拉伸試驗来测定各种程度热处理的效应，并且用两个直角三角棱柱将尖角与尖角压在一起檢查其产生的刻缺，由此发明了一种测定硬度的方法。

还有許許多多对各种材料的力学性能的試驗是由穆申布洛依克(Petrus Van Musschenbroek, 1692~1761)做出来的。他是烏德勒支(Utrecht)大学、随后又是莱登(Leiden)大学的物理学教授。在他所著“实验物理与几何”(Physicae exper-

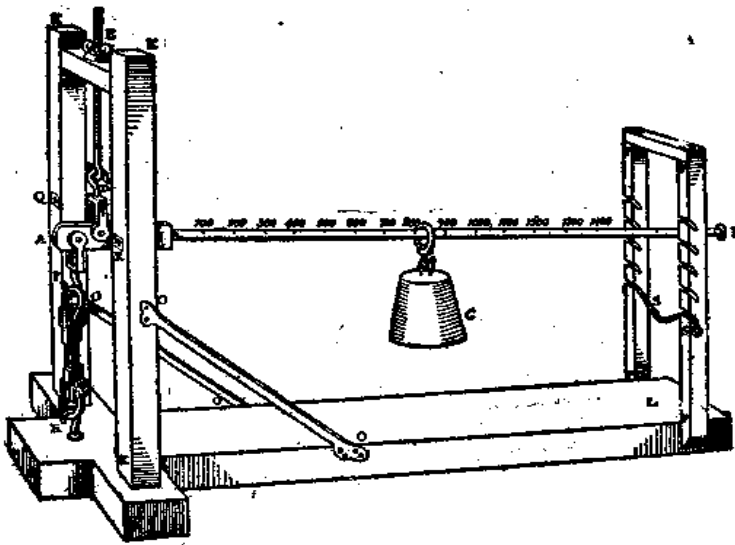


图 37 穆申布洛依克的拉伸試驗机

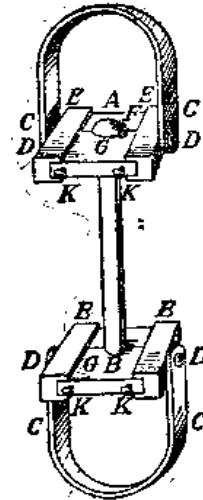


图 38 夹紧拉伸試件
两端的方法

[1] 在 1720~1722 年間，辽麦尔向法国科学院所提出的几个研究报告。并見他所著“鍛鉄炼鋼工艺”(L'art de convertir le fer forgé en acier), 1722, 巴黎。

imentales et geometricae, 1729) 一书中, 他叙述了他的試驗方法以及他所設計的試驗仪器。图 37 是他的拉伸試驗机, 而图 38 表示他所用的試件式样和两端夹紧的方法。虽然杠杆系統已可将作用力扩大很多, 但要用他这个机器将木材和金属拉断只能在試件橫截面很小的情况下才行。他的試驗結果归并在他那物理学方面的著作中^[1] 而为工程师們广泛采用。图 39 表示穆申布洛依克进行弯曲試驗的机

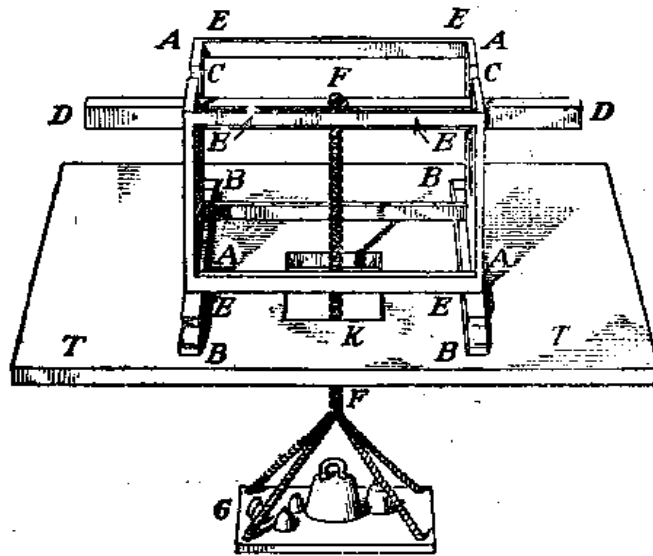


图 39 穆申布洛依克的弯曲試驗机

器。这位物理学家用矩形木梁証明了加利略的理論, 即梁的抗弯强度与 bh^2 成正比。采用他从小試件所得出的結果, 穆申布洛依克說明了計算象构筑物上所用的大梁的极限載荷的方法。

图 40 表示穆申布洛依克进行压杆的压力試驗所用的仪器。这是第一次作出側向压屈現象的实地研究, 从研究結果中他作出重要的說明, 即压屈載荷是与压杆长度的平方成反比。我們已經知道, 欧拉曾利用对彈性曲綫的数学分析早已得出同样的結論。

穆申布洛依克所作的实验受到薄放 (Buffon, 1707~1788) 的批評。薄放主要是由于他在自然科学方面的成就而成名, 不过他的事业似乎包括多方面。虽然他是巴黎植物园的园长与自然科学博物館的創办人, 他却将牛頓的“流分法” (Methods of Fluxions) 譯成了法文, 而且对木材的力學性能方面也作出許多研究工

[1] 見“物理論文” (Essai de Physique) 的法譯本, 1751 年在萊登出版。从該书的序中, 可看到物理学上某些問題在当时曾引起各国人士的兴趣, 以及在荷兰許多城市也組織了一些科学团体。

作^[1]。他的研究証明了從同一樹干取出的木材試件，其強度隨着所取的位置不同會發生顯著的差別，不僅與距樹干軸綫的距離有關，而且與沿樹干軸綫方向的距

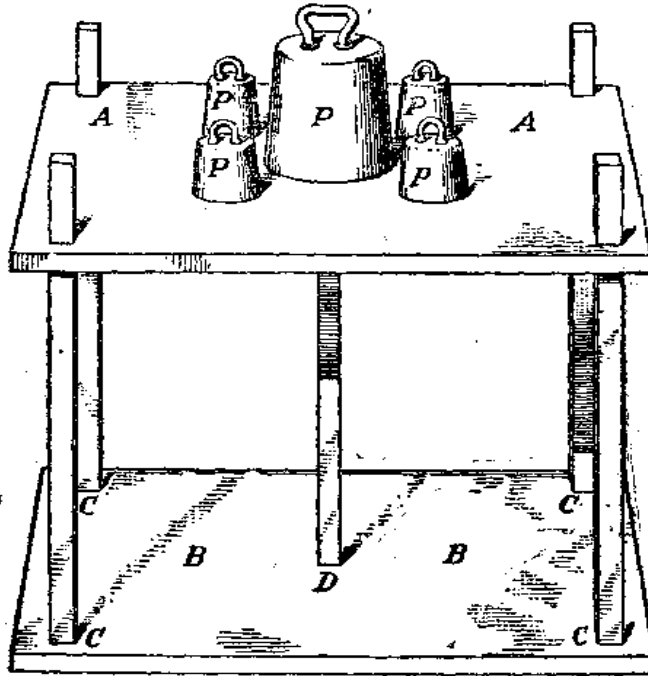


圖 40 穆申布洛依克作壓縮試驗的儀器

離有關。這樣一來，象穆申布洛依克所用的小試件的實驗就不能滿足建築工程師所需要的資料，因為他們需要將整個梁作試驗並得出其全部資料。薄放利用截面為4吋×4吋到8吋×8吋，跨長達28呎的方梁作出許多的這類試驗。梁的兩端系簡支方式，中央承受載荷，試驗結果和加利略所得結論相符，即梁的強度正比於截面的寬度和高度的平方。試驗也指出梁的強度可假定为與材料密度成正比。

就建造巴黎的聖金尼菲夫 (Sainte Geneviève) 教堂而論，曾發生過怎樣決定柱子的合理截面的問題，當時法國的一些主要建築師和工程師都意見分歧，因而急需作出各種石料抗壓強度的試驗。作出這些試驗的人是法國工程師高隨 (Gauthey, 1732~1807)，他是橋梁名著^[2]的作者，他為了完成這件工作，設計並建造了如圖41所示的一架特制的機器。這架機器採用了杠桿原理而與穆申布洛依克作拉伸試驗所用的機器有些相似 (見圖37)。所用試件呈立方體形狀，邊長一般取為5厘

[1] 見薄放著“自然科學史”(Histoire Naturelle)卷2, 111頁, 1775巴黎。

[2] 高隨著“橋梁建築論著”(Traité de la Construction des Ponts) 1809~1813。這篇論文在高隨去世後由他的侄兒納維埃刊出，下面將和納維埃的貢獻一起討論(參看第17節)。

米。將他的試驗結果與一些現成建築物的石料所承載的壓力相比較時，高隨發覺（假定壓力沿軸綫作用）安全係數一般不小於 10。他解釋在石砌結構物上取定這樣低的載荷，是因為在實際建築物中，載荷可能有些偏心，而且作用力也許不與所作用的平面垂直。他也提到在一些實驗中證明了用長條形試件所得的抗壓強度常較用立方體試件所得的為小。

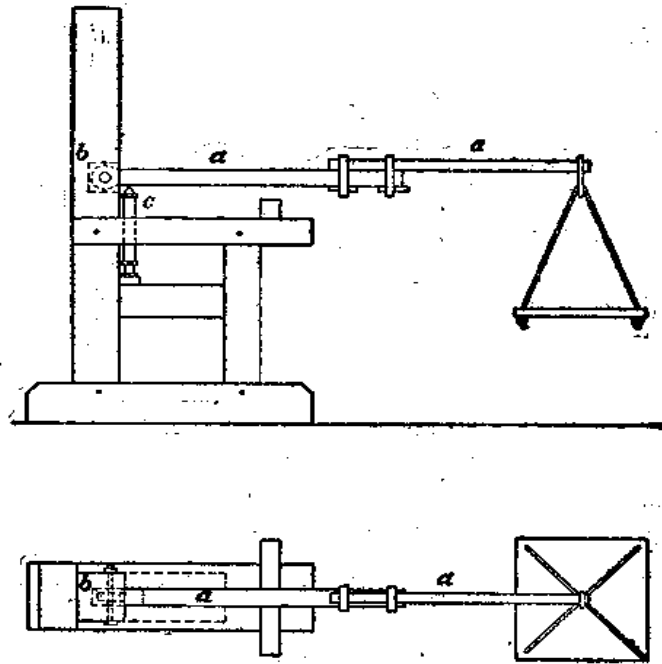


图 41 高隨的試驗機

朗底列特 (Rondelet, 1734~1829) 改進了高隨的機器，他用一個刃口代替 b 軸 (圖 41)，這樣減小了儀器的摩擦。關於這架機器的構造可參看 1802 年在巴黎出版的朗底列特所著“建築工藝”(L'Art de Batir) 一書。

拍洛尼特 (Perronet) 作出了許多關於石料強度的實驗研究。這些試驗是為建造留伊麗—賽因 (Neuilly-sur-Seine) 拱橋而作的。他在橋梁道路學院 (École des Ponts et Chaussées) 設計並裝置了一架機器，和高隨所設計的相似，但增加了作拉伸試驗的一個方法。當他在該校擔任教授及建築工程師時，他做過很多試驗。

十八世紀末尾，曾做出不少關於木質壓杆的研究。這項工作是由藍布拉吉 (J. E. Lamblardie, 1747~1797) 開始的，他繼拍洛尼特之後充任橋梁道路學院的院長，並協助創辦了有名的工業學院 (École Polytechnique)。接着便是吉拉德 (P. S. Girard)，他是寫出第一本材料力學的人 (參看第 10 節)。為提供這些試驗而制成

的機器有如图 42 所示。利用繞 F 軸轉動的杠桿 XY 和 y 處的載荷將壓力傳到直立的壓杆上。試件上端的圓盤在直柱 AB 及 EF' 之間滑動，阻止端部發生側向移動。試件下端支承在 R 處。當支柱下端 R' 在水平擱置的梁的中央產生壓力時，這

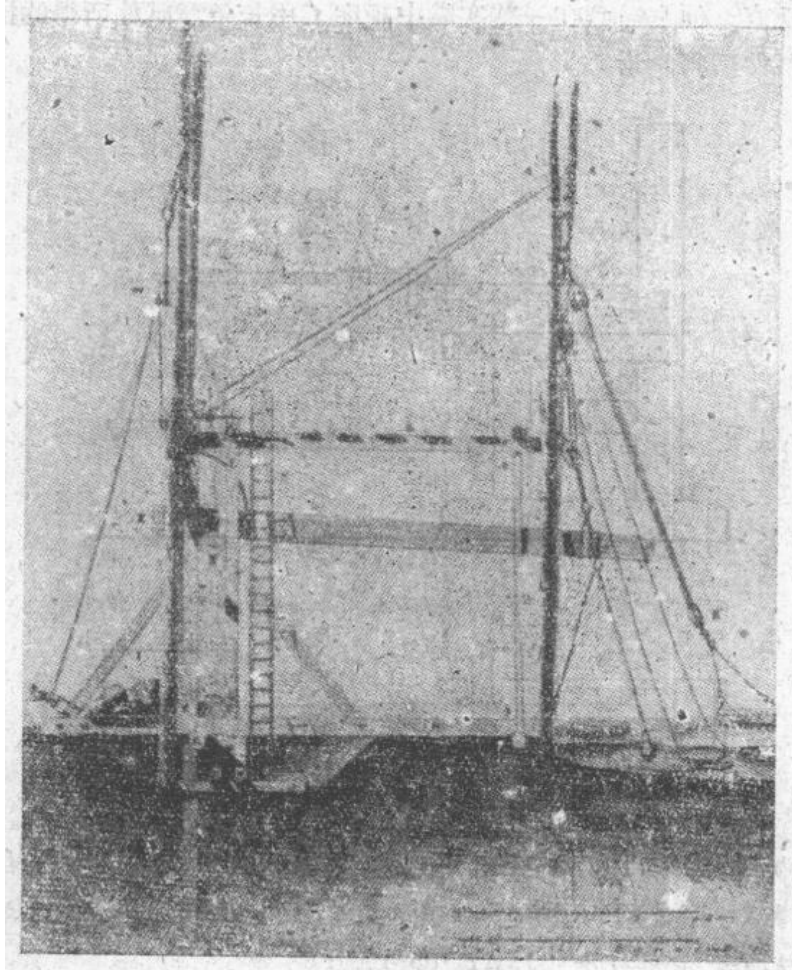


图 42 吉拉德的木製壓杆實驗

架機器也可用來進行側向彎曲試驗。為了把壓杆試驗的結果和從歐拉的長柱公式所算得的結果進行比較，所需壓杆的抗撓剛度應遵照歐拉的建議（參看第 8 節）通過實驗得出。這些實驗指出了把木壓杆看作完全彈性體還差得很遠。側向彎曲時的撓度並不與載荷成正比，同時在一定載荷下撓度也不是常數，而是隨着力的作用時間的延長而增加。將壓杆兩端夾緊的方式與加載方法曾徵求公開評論，試驗結果和歐拉理論之間沒有得到完全一致。

布尔芬格 (G. B. Bülfinger) 在圣彼得堡做出許多試驗來校核加利略和馬里沃

特的弯曲理論^[1]。他發現用馬里沃特的理論來解釋實驗結果比較好些。布尔芬格設想虎克定律并非由實驗而得，他建議用拋物綫关系式

$$\varepsilon = a\sigma^m$$

式中 m 为須待實驗决定的一个常数。我們所討論过的實驗工作最初是由法国工程師們做出的，他們积累了許多具有实际重要意义的試驗結果。例如，在高隨的那本桥梁論著中(上面已提到过)，我們看見有許多表格包含了各种鉄、木材和石料的強度的資料。

14. 十八世紀中的擋土牆理論

应用擋土牆來防止土壤滑动是一个非常古老的方法。但是在早期关于怎样选定这类結構物的适当尺寸是凭經驗法則来解决的。直到十八世紀，工程師們为了找寻一些合理的根据在設計步驟中应用，才提供各种假說來計算作用在牆上的土压力。同时也做了一些實驗室内的實驗^[2]。

別利多尔 (Belidor) 对于求解這個問題是有相当成就的，在他所著“工程師的科學”(La Science des Ingénieurs, 1729 年出版)一书中包含有擋土牆的一章(參看第 10 节)。

他指出在斜面 AB 上使重量为 P 的一个球(图 43a)保持平衡所需的水平力 Q 等于 $P \operatorname{tg} \alpha$ 。現考虑擋土牆 $ABDE$ (图 43b) 背后的土，并假定当沒有牆擋住时，未擋住的土将有約 45° 的傾斜面 BC ，他断定此三角

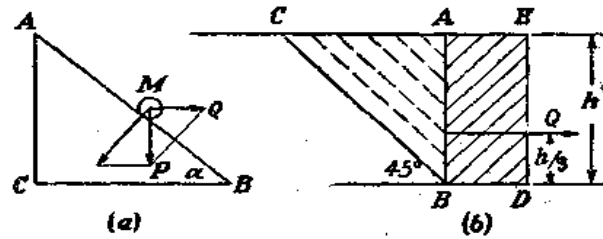


图 43

棱柱形土体 ABC 有沿 BC 面滑下的趨勢。如果此項滑动象球的滑动一样，沒有摩擦的話，則保持土体平衡所需的擋土牆水平反力須等于該土体的重量。但由于摩擦，所需反力可以小得多，別利多尔建議牆背的反力可安全地取为土体重量之半。以 h 代表牆高， γ 代表土壤单位体积的重量，他求出土壤作用于牆背每单位长度的水平压力等于 $\gamma h^2/4$ 。再根据同一理由，对平行于 BC 的任一平面，如图中虛綫所示，別利多尔断定在 AB 平面上的土压力服从三角形定律，而其合压力 Q 作用在距牆底 BD 为 $\frac{1}{3}h$ 之处。因而此压力对 D 緣的轉动力矩等于 $\gamma h^3/12$ ——此轉

[1] 見 Comm. Acad. Petrop., 卷 4, 162 頁, 1785。

[2] 关于十八世紀中擋土牆理論和實驗的完整資料可參看梅涅尔(K. Mayniel)著“土压力与护牆的實驗分析与应用”(Traité expérimental analytique et pratique de la Poussée des Terres et de Murs de Revêtements), 1808 巴黎。

動力矩在選擇牆的厚度時必須加以考慮。別利多爾利用此力矩值來計算厚度，得出的尺寸與當時實驗所確定的非常符合。

更為進步的擋土牆理論由庫倫作出。在 1773 年的研究報告中（參見第 12 節），他考察了在牆背直邊 OE 的 BC 部分上的土壓力（圖 35），並假定土壤有沿某些平面 aB 滑下的趨勢。不計 OB 上的摩擦，他斷定牆的反力 H 為水平方向。土體 OBa 的重量 W 等於 $(\gamma h^2 \operatorname{tg} \alpha) / 2$ ，式中 h 為 B 點的深度而 α 為 OBa 的角度。順沿滑動面的反力的合力 R 將與 Ba 面的法綫成一個摩擦角 ψ ，即 R 位於與水平面成 $\alpha + \psi$ 角處。於是圖 44 中的三角形代表了圖 35 中楔形土體 OBa 的平衡條件，由此，他推出：

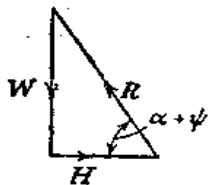


圖 44

$$H = W \operatorname{ctg}(\alpha + \psi) = \frac{\gamma h^2}{2} \operatorname{tg} \alpha \operatorname{ctg}(\alpha + \psi) = \frac{\gamma h^2}{2} \frac{1 - \mu \operatorname{tg} \alpha}{1 + \mu \operatorname{ctg} \alpha} \quad (\text{a})$$

式中 $\mu = \operatorname{tg} \psi$ ，為摩擦係數。

第二步是選擇能使反力 H 得出最大值的 α 值。將 H [公式 (a) 所表示的] 對 α 微分並使之等於零，得

$$\frac{1 - \mu \operatorname{tg} \alpha}{1 + \mu \operatorname{ctg} \alpha} = \operatorname{tg}^2 \alpha \quad (\text{b})$$

由此

$$\operatorname{tg} \alpha = -\mu + \sqrt{1 + \mu^2} \quad (\text{c})$$

將此值代入 (a) 式，他得出了擋土牆上所需的最大壓力。在他的推導當中，他也考慮到作用在 Ba 面上的內粘力並且說明方程式 (c) 仍能適用。另外，在庫倫的論文裡面也研究過有外加载荷 P 作用下的情況（圖 35）。

第二個問題，庫倫觀察到擋土牆對土體 OBa 會產生一水平壓力 Q' 使土體向上移動。他算出能使 Q' 得出最小值時的 α 角度值。最後，庫倫考慮到土壤沿圖 35 中 Beg 綫所示的曲面滑下的情況，他簡單地討論了在牆背能產生最大壓力時該曲綫的形狀。

普朗尼 (Prony, 1755~1839) 介紹了將庫倫方法加以簡化的方法使之便於實用。

普朗尼出生於里昂 (Lyons) 附近的善梅列特 (Chamelet)，1776 年進入橋梁道路學院。1780 年畢業以後，在拍洛尼特指導下參加紐伊麗 (Neuilly) 橋的建造工作。1785 年他協助拍洛尼特改建敦克爾克 (Dunkirk) 的海港並隨同拍洛尼特去英國訪問。法國革命時，普朗尼充任法國米制委員會的委員，在採用十進制表示等分圓周以及需要編制新的三角函數表時，他負責領導這個工作。普朗尼是著名的工業學院的創建人之一 (1794 年)，同時也是該校的第一位力學教授。1798 年他充任橋

梁道路学院的院长。他的著作在水力学方面有“水工建筑”(Architecture hydrolique, 1790~1796)两卷集以及在力学方面有“力学分析教程”(Leçons de mécanique analytique, 1810),都为法国的工程学校普遍采用。

我們再回到庫倫公式的分析,其中 $\mu = \operatorname{tg} \psi$, 普朗尼將方程式(b)写成为更简单的形式:

$$\operatorname{ctg}(\alpha + \psi) = \operatorname{tg} \alpha$$

由此,得

$$\alpha = \frac{1}{2}(90^\circ - \psi)$$

这里說明相当于图 35 中最大土压力的 Ba 面平分了牆背直边 BC 及自然坡度綫两者間的夹角。这样,普朗尼发明了选择擋土牆适宜尺寸的一个实用方法^[1]。

15. 十八世紀中拱的理論

拱的建筑技术是很古老的。羅馬人在建造桥梁和高架渠中已广泛地使用了拱(半圓拱)。事实上,他們在这项工作中表现了高度的技巧,有許多結構物一直保存到目前^[2],使我們能研究他們所用的施工方法与尺寸比例。显然,那时候还没有决定拱的安全尺寸的理論,羅馬建筑师們只是凭經驗法則来进行。在中古时代,很少甚至沒有建筑道路或桥梁,因此羅馬方法被人遺忘了。

“文艺复兴”的到来,随着欧洲經濟生活的恢复,使得建筑师有必要重新学习建拱的技术。起先这些結構物的尺寸仍然全凭經驗方法来决定,直至十七世紀末年和十八世紀开始,法国工程師們才作出一些努力来建立拱的理論。当时法国在发展道路网方面走在各国的前面,因之,随着公路的发展,拱桥已被广泛地采用了。

第一个用靜力学来解决拱的問題的人是拉海尔(Lahire, 1640~1718)^[3],他是法国科学院的一个会员。他从底薩奎斯(Desargues)那儿学到数学,并且在那位大数学家的影响下在几何学方面有些名望。在拉海尔

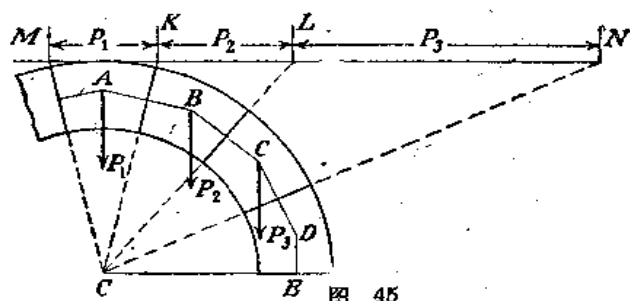


图 45

所著“力学論著”(Traité de Mécanique, 1695)一书中,我們看到在拱的分析里面第一次用了索多边形(funicular polygon)。他考察一个半圓拱(图 45),假定

[1] 普朗尼著“决定擋土牆尺寸的规范”(Instruction-Pratique pour déterminer les dimensions des murs de revêtement) Germinal, An X, 巴黎。

[2] 关于羅馬的桥梁图可参看高隨的著作(前已提及)“桥梁建筑論著”(Traité de la Construction des Ponts)卷 1, 1809。

[3] 在彭西列特的一篇很重要的研究报告中描述了拱的理論发展史,見 Comp. Rend. 卷 35, 493 頁, 1852。

構成半圓拱的各楔形塊的接觸面完全光滑，因此它們只傳遞法向壓力。他根據這個假定，研究了下面這個問題：拱的楔塊“重量” P_1, P_2, P_3, \dots 應該有怎樣大才能使結構物保持穩定？拉海爾採用如圖 45 所示的幾何方法解決了這個問題。在拱的外表面作一根水平切綫 MN ，並將各楔塊的半徑分別延長，使與切綫相交於 M, K, L, N 各點，他發現若“重量” P_1, P_2, \dots 與 MK, KL, LN 的長度成同一比例時，可以得到穩定。他也發現在這種情況下， CK, CL, CN 等長度即代表作用在拱上楔塊間的壓力。用現今的術語來說， $ABCDE$ 圖形是垂直力系 P_1, P_2, P_3, \dots 所構成的索多邊形，而 $MKLN$ 圖形表示繞極點 C 旋轉 90° 的力多邊形。

接着拉海爾又發現由水平面 CE 所支承的最後一個楔塊的“重量”一定成為無窮大，因為半徑 CE 是和切綫 MN 平行的。這就啟發了拉海爾：在楔塊表面完全光滑的假定下，半圓拱的穩定是不會實現的。他注意到在實際的拱中，膠結物能防止楔塊滑動，因而得以穩定。所以對於 P_1, P_2, P_3, \dots 確定的比例並不一定要嚴格遵守。

以後，拉海爾再回到拱的問題上^[1]，用他的理論來決定半圓拱（圖 46）支墩的

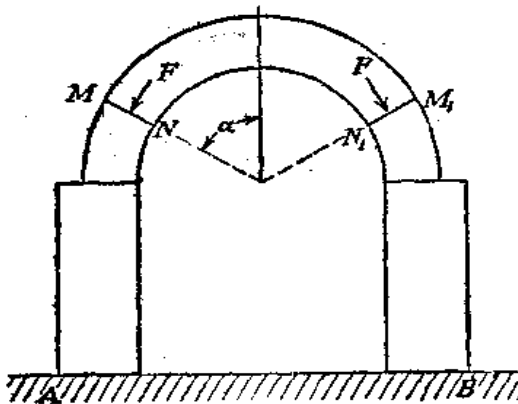


圖 46

適當尺寸。假設破壞發生在拱的最不利部位，例如在截面 MN 及 M_1N_1 上，他算出拱的上段對下段作用的力 F ，仍然不計摩擦力，然後算出抵抗力 F 和防止支墩繞 A 及 B 點旋轉所必需的支墩重量。

這種分析方法經利多爾首先應用，在他所著“工程師的科學”（*La Science des Ingénieurs*）一書中敘述過拉海爾的方法，並且建議圖 46 中的 α 角必須取為 45° 。以後，拍洛尼特和杰齊（Chezy）都用了拉海爾

的方法編制成表用以計算拱的厚度^[2]。

庫侖在拱的理論上作了更進一步的發展。當時通過模型試驗已經發現拱的典型性破壞如圖 47 所示^[3]。我們可以從這個圖中斷定在研究拱的穩定性中，僅僅考

[1] 見他的研究報告“科學院史”（*Histoire de L'Académie des Sciences*），1712，巴黎。

[2] 列綏芝（M. Lesage）著：“橋梁道路學院文獻中研究報告摘要匯刊”（*Recueil des Mémoires extraits de la bibliothèque des Ponts et Chaussées*），1810，巴黎。

[3] 這種實驗經丹尼楚（Danizy）於 1732 年在 Montpellier 學會上做過。由佛累齊爾（Frézier）在他所著“石料切割”（*Traité de la Coupe des Pierres*）卷 3 描寫過，1739 年于斯特拉斯堡出版。類似的較大規模的實驗也經波依斯塔德（L. G. Boistard）做過。見列綏芝：“各種研究報告匯刊”（*Recueil de divers mémoires...*）卷 2，171 頁，1808，巴黎。

考虑楔块的相对滑移是不够的,还須檢算相对轉动的可能性。在庫侖 1773 年所写的研究报告中,都已設想到这些破坏形式了。在图 48 中,設 $ABDE$ 为承受对称載荷

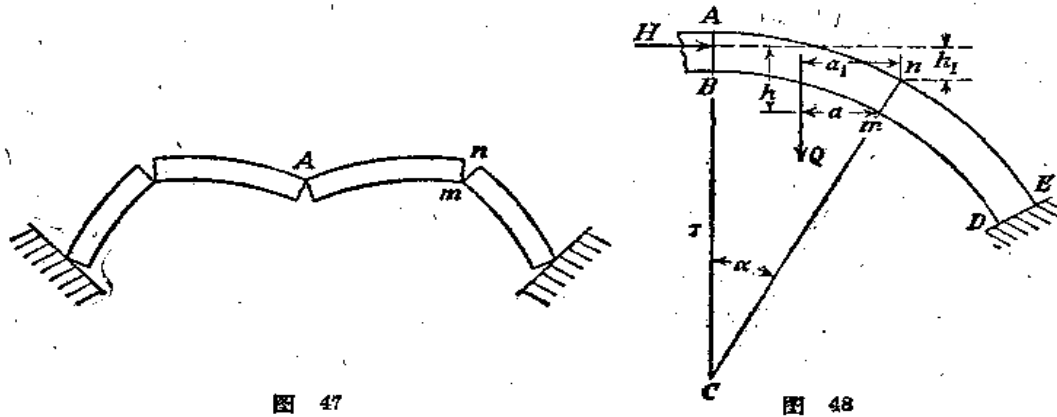


图 47

图 48

的对称拱的一半。用 H 表示 AB 截面上的水平推力, 而用 Q 表示拱上 $ABmn$ 一段的重量, 他求出作用在 mn 面上的合力的法向分力和切向分力分别为 $H \cos \alpha + Q \sin \alpha$ 与 $Q \cos \alpha - H \sin \alpha$, 式中 α 为垂直綫 AC 与此面間的夹角。防止拱的 $ABmn$ 段沿 mn 面滑下所需 H 的最小值可以根据下式求得

$$Q \cos \alpha - H \sin \alpha = \mu (H \cos \alpha + Q \sin \alpha) + \tau A \quad (a)$$

式中 μ 为摩擦系数, 而 τA 为拱沿 mn 面受剪的总抗力。他从这个方程式里得到

$$H = \frac{Q \cos \alpha - \mu Q \sin \alpha - \tau A}{\sin \alpha + \mu \cos \alpha} \quad (b)$$

从所有的 α 角度值中, 必須求出究竟是那个值能使 (b) 式得最大值。假定 H 为相应的橫推力。显然它就是防止拱的上面一段沿 mn 面滑下所需的最小的力。同样他能求出拱的 $ABmn$ 段开始朝上滑动的推力 H' 的值。此值为

$$H' = \frac{Q \cos \alpha + \mu Q \sin \alpha + \tau A}{\sin \alpha - \mu \cos \alpha} \quad (c)$$

于是他选择能使表示式 (c) 为最小值时的 α 值。假定 H' 有一相应的值。不难看出, 要想防止任何可能的滑动, 实际推力必須較 H 为大而較 H' 为小。

他又轉而討論对 m 点可能发生的轉动, 如图 47 所示, 并利用图 48 上的符号, 他求出推力 H_1 的极限值为

$$H_1 = \frac{Qa}{h} \quad (d)$$

同样, 对于 n 点的轉动, 他得出

$$H'_1 = \frac{Qa_1}{h_1} \quad (e)$$

在(d)式的最大值與(e)式的最小值之間給出了為避免轉動所應有的實際推力的極限值。這就是庫侖方法的關鍵。從他的實際研究中，庫侖斷定拱的設計者只要考慮(d)及(e)兩式的極限。他建議推力的作用點必須移到A點處(圖48)才能使(d)式中的 H_1 盡量地小。

我們看到庫侖對於拱的設計並沒有作出一定法則，只是為了穩定的需要定出推力的極限而已。因此，庫侖著述的價值並沒有得到當時工程師們的重視^[1]，但以後到了十九世紀，發現用圖解法能算出(d)及(e)兩式的極限，他的概念才被拱的建造者廣泛應用。

在十八世紀末尾，高隨^[2]，波依斯塔德^[3]和朗底列特^[4]做出了許多試驗。所有這些試驗証實了如圖47所示的破壞形式，因而支持了庫侖在發展他的理論中所創立的假說。

[1] 實際上當時工程師們都寧願採用根據拉梅爾的理論得出的拍洛尼特經驗公式來計算拱所必需的厚度。

[2] 高隨：“關於法國潘錫昂拱橋的破壞”(Dissertation sur les dégradations du Panthéon Français), 1800年巴黎出版。

[3] 波依斯塔德：“實驗與觀測匯刊”(Recueil d'expériences et observations) 1800年巴黎出版。

[4] 朗底列特：“建築工藝”(Art de bâtir)卷3, 236頁。

第四章

1800 ~ 1833 年间的材料力学

16. 法国工业学院(L'École Polytechnique)^[1]

有如上述(参看第10节),十八世纪年代法国成立了几所工程学校。当法国革命时,这些学校和其他大学的学生和教师由革命政府认定为涉及某些反革命的嫌疑而停课。但在同一时期法国正和欧洲同盟军进行战争,迫切地需要工程师去推动堡垒、道路以及桥梁的建筑和发展炮兵学。许多科学家和工程师在数学家加斯拔德·孟治(Gaspard Monge)领导下,建议(向新政府)组织一所新的工程学校来代替所有那些旧政体遗下的学校。这个建议在1794年得到正式批准,因此在同年年底新的学校便开始了教学工作。1795年,这所学校被取名为现在的法国工业学院(École Polytechnique)。

这所新型学校的组织和被停闭的旧校大不相同。一切陈旧的特权都被废除了,社会上各阶层的子弟都能进入这所学校。为了选拔最优秀的学生,还采用了竞争性的入学考试办法^[2]。

当这所学校创办的时候,在巴黎有许多闲散的科学家和教授们都要求到这所学校里来教书,有很多杰出的人物成为这所学校的教职员。拉格朗日、孟治、和普朗尼这些有名人物都被聘为该校的数学和力学教授。不久富勒(Fourier)和泊松



图 49 加斯拔德·孟治

[1] 关于这所著名学校的详细历史可参看该校校友们在1895年所出版的“法国工业学院百年纪念册”(École Polytechnique, Livre du Centenaire 1794~1894),并参看宾尼特(Pinet)“法国工业学院史”(L'Histoire de l'École Polytechnique) 1886。

[2] 到现在还保留了这种选拔方式,工业学院每年的入学考试将法国高等学校最优秀的学生们吸引到巴黎来。常常只有一小部分学生被录取。

(Poisson) 也加入其中。

由孟治拟定的这所学校的教学制度和以前各校所实行的本质上有所不同。在旧式学校里没有统一的入学章程,也没有聚集许多学生在一起的联合讲课,因为只有从事实际工作的工程师向个别学生(或少数集体)解释怎样设计和建造此一或那一结构,教学方法具有学徒式的风气。如果遇到为学生们生疏的数学或力学中某些理论需要作报告时,才由工程方面的教授或数学知识较好的学生来作一些额外的讲授。在旧式学校里面象数学、力学或物理学之类的基础课程都从来不作联合讲授的。

新校的行政措施也全然不同。它认为工程中各个部门都需要学好数学、力学、物理学和化学之类的普通课,它也认为如果一个学生在这些基础科学中受到较好的教育,他就不难求得上任何专业所必要的专门知识。按照这个总的原则,头两年的课程表里几乎全是基础科学,而工程方面的课程都集中在第三年开课。后来,取消了工程方面的教程,工业学院就成为一所只使学生预修必要基础科学的学校,以便随后分入其他工程学校,例如桥梁道路学院、矿业学院、军事学院等等。

新校的主要发起人是加斯拔德·孟治(Gaspard Monge, 1746~1818),由于他的教学热忱和才干,对于这所学校的取得成就,贡献过很大的力量。他出生于彪恩尼(Beaune)的一个较贫寒的家庭并在当地学校求学。因其成绩优异,所以不满十六岁就当上了物理教师。他经常关心几何学与制图学。有一位军事工程师遇见他,发觉他的特异天才,便将他安排在梅齐尔斯(Mézières)军事学校去学习,那所学校在当时可算是欧洲最有名的学校了。在该校,他接触到甘穆斯(Camus)和波修特(Bossut)两位教授,这两位教授很快发现他的数学天才,帮助他在该校取得快速的进展,使他在1768年充任了该校的数学教授。他的讲演引起学生们极大的兴趣,其中便有拉咱尔·卡洛特(Lazare Carnot)和普里尤尔(Prieur)。这两位后来成为法国革命时期的有力人物,对于创办法国工业学院出力很多。

孟治在梅齐尔斯时期创立了数学上全新的一支,即世所共知的画法几何学,从那时起这门学科一直是工程教育中一门极重要的课程。1780年,孟治被选为科学院的会员,1783年,他离开这所学校去巴黎,在海军学院(Ecole de Marine)充任教授。为了在这所学校里的教学需要,他写出静力学方面的著作^[1],这本书在法国许多工程学校中用为教本很多年。

孟治是一位进步的思想家,他热心支持革命,有段时间他参加了政府工作,充

[1] “静力学原理”(Traité Élémentaire de Statique)第一版, 1786。

任过海軍秘书。不久，又回到科学界担負筹办工业学院的工作。孟治不独是一位大科学家而且是出色的教师和演說家。他相信在教学組織中让学生們能接近当时一些卓越的科学家是必要的，这样会使学生能从这些参加科学創造和发展的人們那里得到所学課程的稳固基础。工业学院的教学組織是很成功的。当时最优秀的数学家都在該校講課，成功地将一些重要知識傳授給学生。师生双方热心教习的結果得到了极大成就，該校的第一班就替国家培养了許多著名的科学家和工程师，其中有波因薩特(Poinsot)、比沃特(Biot)、馬魯斯(Malus)、泊松、給呂薩克(Gay-Lussac)、阿拉果(Arago)、柯西(Cauchy)和納維埃(Navier)。

对学生所作的集体講演插入了一些习题課，并且有定期的制图与物理、化学实验等作业^[1]。为了进行这类作业，将大班分成20人的一些小班(brigades)，每个小班都有一位專門的講師負責指导。这些青年講師中最优秀的到時候便提升为教授，因此这所学校不仅培养未来的工程师，而且也培养未来的教授和科学家。十九世紀前半个世紀內在彈性理論方面的发展主要是由这所学校毕业出来的一些人所完成的。

这所学校很早就出版工业学院期刊，它是以数学为主要內容的刊物。期刊里不独刊登教員們的原稿，而且也刊登已举行講演的教程。它是最先对学生集体講授积分、力学和物理学的一个学校，由于这一改革成功，就必须有教本应用。因此，教授們不得不編写讲义来出版了。这样一来，在这一时期写成了許多重要书籍，例如孟治著的“画法几何学”(Géométrie descriptive)与“应用几何分析教程”(Cours d'Analyse appliquée a la Géométrie)，普朗尼著的“力学分析教程”(Leçons de Mécanique Analytique)，泊松著的“力学論著”(Traité de Mécanique)，拉克洛(Lacroix)著的“微积分学”(Calcul différentiel et integral)以及德荷依(d'Haüy)著的“物理論著”(Traité de Physique)。这些书不独在法国而且在其他国家都广泛傳誦，对于基础科学的发展起了很大的作用。

其他国家的工程教育制度都仿照着工业学院办理。例如，維也納工业学院的創办人就采用它的教学大綱作为指导方針，从工业学院毕业出来的学生杜佛尔(Dufour)將軍也仿照它在苏黎世(Zürich)(瑞士地名——譯者注)創辦了一所工业学院。俄国也仿照法国的工程教育制度，美国建立西点(West Point)軍事学院也受着这种趋势的影响。

法国是傳授工程師們以基础科学的全面教育的第一个国家，由于这些人具备

[1] 将实验室工作作为教学大綱中的一个环节，好象这是第一次。

广泛的科学知識,对于工程科学的发展贡献很大,事实证明这种教育方法是极为成功的。那时法国工程师的声望是很高的,他們常常接受外国的聘請,协助解决工程上的困难問題。

17. 納維埃

庫侖在 1773 年提出的著名研究报告包括有材料力学中一些重要問題的正确解法,但迟至四十多年以后才有一些工程师充分了解这些問題,也才將它們应用到实际中去^[1]。材料力学中更进一步的发展应归功于納維埃(1785~1838)^[2]。虽然他在庫侖死后才开始研究,但他的早期著作中并没有納入前人所得出的成就。納維埃出生于迪容(Dijon),他的父亲是一个富有的律师。他 14 岁时,父亲去世,就住到叔父家中,他的叔父是法国著名的工程师高随,高随非常关心这个孩子的教育。1802 年,納維埃經工业学院的选拔式入学考試及格,进入該校,1804 年毕业后考入桥梁道路学院,过去他叔父也在該校讀过书并教过数学。高随尽量利用机会將有关建筑桥梁和渠道的实际知識来锻炼他侄儿的理論研究。因此当納維埃在 1808 年毕业时,已經有足够的力量来对实际問題作理論研究了。



图 50 納維埃

他随即在一項重要著作中得到运用他的知識和才能的机会。因为高随在 1807 年去世,未死以前正在編写关于桥梁和渠道的論著。这项工作沒有完成,納維埃替他叔父完成了这件工作,刊出了三卷巨著。第一卷包含桥梁建筑的历史并描述了最重要的新建桥梁,这一卷是在 1809 年問世的。1813 年出版第二卷,而最后一卷,叙述渠道建筑,是 1816 年出版的。为了使內容合时,納維埃在許多地方加了一些編者注。这三卷著作是有极大历史意义的,因为它描述了十九世紀初期弹性体力学的动态。將这些加注和納維埃以后的著作比較一下,我們可以看出这門学科当时的成就,主要应归属于他个人的努力。第二卷第 18 頁上的編者注是特別有价值

[1] 彭西列特在他的各种拱的理論的历史回顧中(前已提及)指出:“庫侖的研究报告頁数虽少,然而包括了許多东西,可惜四十年来工程师和科学家都没有对它們重視过”。

[2] 关于納維埃的傳記和他的著作詳表可參看圣維南編的納維埃原著“材料力学”第三版,1864,巴黎。

的。在这里写出了棱柱杆弯曲的全部理論。从这里可以看出納維埃并不曾学习过拔侖特的重要論文(參看第 11 节)或庫侖的著作。他同馬里沃特和雅可普·伯諾里两人一样,认为中性軸的位置是不关重要的,可以将对截面四角所作的切綫取为中性軸。他也认为用馬里沃特的公式(參看第 5 节)計算梁的强度是足够精确的了,并且还可以根据它进而分析梁的挠度。凭着一些不正确的假定,他导出一个計算抗撓剛度的式子,这个式子由兩項組成,并且建議必須用杆件弯曲試驗和壓縮試驗來決定公式中的两个常数。

这些錯誤的見解,納維埃並沒有保持很久,在 1819 年,当他开始在桥梁道路学院講授材料力学时,他的理論中的某些錯誤已經改正过来了^[1]。但对于求中性軸位置的方法还存在不正确的观念:納維埃此时假定中性軸必須在下列方式下将截面划分为两部分,即拉应力对此軸的力矩必与压应力对此軸的力矩相等。直到他的講稿第一版付印时(1826 年)才得到改正。他是这样改正的:当材料服从虎克定律时,中性軸必通过截面的形心。

1813 年納維埃增訂了別利多尔的“工程师的科学”,又在 1819 年,重編了別利多尔的“水工建筑”第一卷。在这两本书中我們看到納維埃作了好些重要的注解,他是希望这些书能滿足当时讀者的需要的。

1820 年,納維埃向科学院提出关于薄板弯曲的一篇研究报告,而在 1821 年又发表了一篇关于数理彈性理論基本方程式的著名論文。

虽然他忙于理論研究和修訂书籍,他还是經常有一些实际工作要做,他时常参予桥梁工程。在十八世紀末尾和十九世紀初期,桥梁工程方面发生了巨大的变化。在这以前,石料是建筑重要桥梁的主要材料,但現在却比較普遍地使用了鑄鉄。当时英国在工业方面是个最先进的国家,工业上广泛使用鑄鉄也是从英国开始的。約翰·斯米頓(John Smeaton, 1724~1792)^[2]是在各方面推广使用鑄鉄的第一位出色工程师,他将鑄鉄用来制造风車、水車和水泵。第一条鑄鉄桥由阿伯刺罕·达尔比(Abraham Darby)在塞汶(Severn)河上(1776~1779)建成。其他国家也随着英国之后,在世紀轉換时,德国和法国都建造了鑄鉄桥。这些桥梁都做成拱式,因此材料主要系承受压力。这些新的建筑物并不怎样坚固,其中有很多已經毀坏了。

工程师們断定长跨度的鑄鉄桥是不安全的,于是开始建造悬索桥,悬索桥的基

[1] 見聖維南增訂納維埃著“固体抗力……課程总结”(Résumé des Leçons……de la résistance des corps solides)一书中对材料力学及彈性理論史实第 104 頁上所作的評注,1864,巴黎。

[2] 斯米頓的傳記在“Reports of John Smeaton, F. R. S. 卷 1, 1812, 倫敦”中有所記述。

本原理是很古老的。在中国和南美可以看到一些很古老的悬索桥^[1]，不过第一座能够經受严格考驗的更现代化的悬索桥于十八世紀末叶在北美建成。1796年，詹姆士·芬莱(James Finley)在宾夕法尼亚(Pennsylvania)建成了他所造的第一座悬索桥。在十九世紀初叶，已經有許多那样的桥梁出現。最重要的是費拉特費亞(Philadelphia)附近跨越舒約基尔(Schuylkill)河上的那座桥。英国工程师又依照美国方法，在十九世紀的前二十五年中，在英国建造了許多这样的桥梁。其中最重要的有：中孔跨度为550呎的勉萊(Menai)桥，是由台尔福特(Telford, 1757~1834)^[2]設計和建造(1822~1826)的。

法国政府极重視这一新的发展，派遣納維埃到英国去研究建造悬索桥的技术。經過两次訪問之后(1821年及1823年)，他提出了“悬索桥的研究报告”(Rapport et Mémoire sur les ponts Suspendus)(1823年)，其中不仅包括这方面的史料与現有主要桥梁的描述，而且还包括了分析这些結構物的理論方法^[3]。这份报告用为悬索桥設計的一本最重要的参考书有五十年之久，到今天來說，它仍具有若干重要意义。

1824年，納維埃被选为科学院的会员。1830年，他成为工业学院的微积分和力学教授。他的讲义“力学課程总结”(Résumé des Leçons de Mécanique)出版以后，在法国工程师們中多年来享有极大的声望。

18. 納維埃在材料力学方面的著作

1826年，納維埃的材料力学第一版問世了^[4]，书中編入了他在这方面的主要成就。假設我們把这本书和十八世紀出版的同类书相比較，我們可清楚地看出在十九世紀前二十五年中材料力学方面是有很大发展的。十八世紀的工程师应用实验和理論建立了計算极限載荷的公式。納維埃在书中一开头就說过最重要的是要寻求結構保持完全彈性而不产生永久变形时的极限。在彈性範圍內，可假定变形

[1] 关于旧式鑄鉄桥的主要历史报导可參看麦騰斯(G. C. Mehrtens)的鑄鉄桥講稿，第1卷，1908，萊比錫。并參看雅普拉(A. A. Jakkula)著“悬索桥的历史”(A History of Suspension Bridges in Bibliographical Form)，美国 Texas 农业机械学院，1941。

[2] 見吉布(A. Gibb)著：“台尔福特逸事”(The Story of Telford)，1925年倫敦出版。并參看斯迈尔斯(Smiles)著：“工程师的生活史”(Lives of the Engineers)卷2。台尔福特組織了倫敦土木工程师学会(1821年)并終身为該学会的主席。

[3] 英国工程师們当时不很重視理論，因此布里斯特(Brewster)曾对台尔福特写过这样的話：“他不喜歡研究数学，甚至初等几何他都不熟悉，这种奇突的性格真使人惊异，当我们有一次向他介紹一位青年朋友作为他的助手时，介绍了这位年青人在数学方面的成就，他就毫不迟疑地說：他认为这样的学識与其說給予工作岗位，还不如說不合格来得恰当些”。

[4] 从1819年起納維埃的讲义抄本已在他所教的学生中間流傳。納維埃的学生圣維南在討論納維埃的早期著作中的一些錯誤时曾提供了这部分的材料。

和力成正比,而建立一些較簡單的公式來計算這些量。超過彈性極限以後,力和變形之間的關係變得很複雜,無法導出簡單公式來估算極限載荷。納維埃建議為計算彈性狀態而導出的公式必須使之能適用於現有的已驗證為十分堅固的結構物,這樣才能確定出各種材料的安全應力,才能作為將來建造新的結構物時選定適當尺寸之用。

在這本書的頭兩節中,作者討論到棱柱杆的簡單受拉和簡單受壓,並指出,要說明某一材料的特性,僅得出它的極限強度是不夠的,還必須表明它的彈性模量 E 。他給彈性模量下的定義是單位橫截面面積上的載荷對所產生的單位伸長量的比值^[1]。因為決定 E 值時需要在彈性範圍內測定極小的許多伸長量,納維埃從以往別人作出的實驗中,得不到什麼資料。最後,他只好用鐵料做出自己的試驗。那些鐵料是他在建造巴黎的因法利底斯(Invalides)橋上用過的^[2]。他確定了此種材料的模量 E 值。

在第三節中,納維埃討論了棱柱杆的彎曲,並且開頭就假設彎曲是發生在和力所作用的同一平面內,因此他的分析只符合於具有對稱平面的梁,而且載荷又須作用在該平面內方才有效。他假定橫截面在彎曲時仍保持為平面,應用三個靜力學方程式,斷定中性軸通過截面的形心,而其曲率可用下式求出

$$\frac{EI}{\rho} = M \quad (a)$$

式中 I 為截面對中性軸的慣矩。假定撓度很小並取梁軸為 x 軸,他得到下列關係式

$$EI \frac{d^2y}{dx^2} = M \quad (b)$$

從歐拉時代起,這個方程式一直用來求懸臂梁及載有對稱載荷的簡支梁的撓度。而納維埃則將此式用在承受任何側向載荷的簡支梁上,在這種情況下,撓度曲線是根據梁上各個不同部位的各自方程式來表示的。為了解釋納維埃的分析方法,在圖 51 中示有加載於任一點 C 處的梁。令 C 處的切綫與水平軸所成的夾角為 α ,他得出 B 與 A 對 x 軸的撓度分別為:

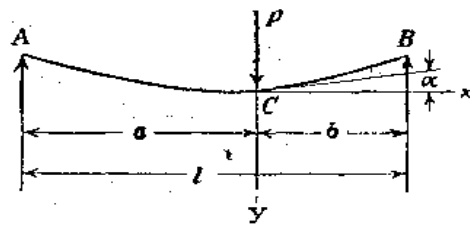


圖 51

[1] 彈性模量是由湯姆士·楊首先介紹到彈性體力學中來的(參看第 22 節),但他所下的定義却與此不同。現在一般還是接受納維埃所下的定義。

[2] 見他的“懸索橋的研究報告”,第 2 版,第 208 頁。

$$f_b = \frac{Pa}{l} \frac{b^3}{3EI} + b \operatorname{tg} \alpha \quad f_a = \frac{Pb}{l} \frac{a^3}{3EI} - a \operatorname{tg} \alpha$$

从这两个挠度相等的关系上,他得出

$$\operatorname{tg} \alpha = \frac{Pab(a-b)}{3EI l}$$

得出 α 并利用已知的悬臂梁挠度曲线,便能作出 AB 梁上两部分的挠度曲线。

他用同样方式讨论了图 51 的梁上承载着一部分均布载荷的问题。在这种情况下计算最大应力时,他错误地假定了最大弯矩系发生在载荷重心的下面。

纳维埃是第一个发明出一个一般方法来分析材料力学中超静定问题的人。他说明只有当物体被认作绝对刚体时,这类问题才是超静定的。可是,如果考虑它的弹性,那么我们应当(在静力学方程式以外)另外加上许多表示变形条件的方程式,因此总会有足够的关系来解决所有的未知量。例如,考虑一个载荷 P 由同一平面内的几根杆件予以支承(图 52),纳维埃说明如果杆件都是绝对刚体,则这个问题是属于超静定的。他可以将除掉两根以外的所有各杆的力各取定一任意数值,而用静力学方程式决定此最后两杆的力。如果考虑到杆系的弹性,则这个问题变成了静定的。若令 O 点位移的水平分量和垂直分量分别为 u 及 v ,他可将各杆的伸长量和它们的内力表达为 u 及 v 的函数。于是他写出两个静力学方程式,求出 u 及 v ,然后算出所有各杆的内力。

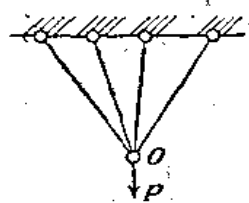


图 52

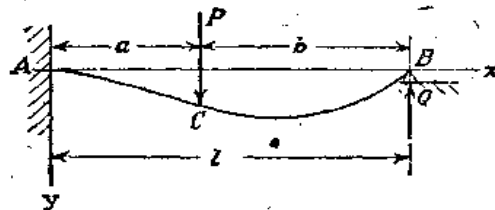


图 53

纳维埃由一端固定而他端简支的一根梁的情况开始(图 53),研究了弯曲方面的超静定问题。用 Q 表示 B 处的超静定反力,他得出下列方程式:

对于梁的 AC 段:

$$EI \frac{d^2 y}{dx^2} = P(a-x) - Q(l-x)$$

$$EI \frac{dy}{dx} = P\left(ax - \frac{x^2}{2}\right) - Q\left(lx - \frac{x^2}{2}\right)$$

$$EI y = P\left(\frac{ax^2}{2} - \frac{x^3}{6}\right) - Q\left(\frac{lx^2}{2} - \frac{x^3}{6}\right)$$

對於 CB 段：

$$EI \frac{d^2y}{dx^2} = -Q(l-x)$$

將這個方程式積分並觀測在 C 點處兩段撓度曲線有一公共切綫和相同的豎標距，他求得

$$EI \frac{dy}{dx} = \frac{Pa^2}{2} - Q\left(lx - \frac{x^2}{2}\right)$$

$$EIy = P\left(\frac{a^2x}{2} - \frac{a^3}{6}\right) - Q\left(\frac{lx^2}{2} - \frac{x^3}{6}\right)$$

由於 $x=l$ 時撓度等於零，他從最後方程式中指出

$$Q = \frac{P(3a^2l - a^3)}{2l^3}$$

得到這個反力後，便可立即得出兩部分彈性曲線的方程式。

以同樣方式，納維埃分析了一根兩端固定的梁以及支承於三個支座上的梁。我們可以看到，用積分求彈性曲線和計算超靜定未知量這兩個方法完全給納維埃發現出來了。不過在他的分析中並沒有提到現在所廣泛使用的彎矩圖和剪力图，這就很好地說明了為什麼他在有些情況下將最大彎矩的位置定錯了。

納維埃也研究了棱柱杆受軸向力和橫向力聯合作用下產生彎曲的問題。在討論了軸向壓力作用下的支柱的壓屈之後，他進而研究偏心受壓和受拉的情況以及與軸綫成某些角度的力作用於柱端的情況。他在這些方面計算最大彎矩與最大撓度的公式較之只計算有橫向力的公式要複雜得多，大概在當時這些公式是很少應用的。以後，由於結構上使用細長杆日益增加，這些公式才變得非常重要，並且事先計算出大量表格以簡化使用時的演算過程。

納維埃在他的書中，對於曲杆的彎曲是有很大的貢獻的。歐拉已經作過一個假定：當一根原來有曲率的杆受彎時，彎矩和曲率的改變成正比。納維埃取

$$EI \left(\frac{1}{\rho} - \frac{1}{\rho_0} \right) = M$$

這個公式用它來研究在 A 端為固定端的曲杆 AB 的彎曲（圖 54a）。在 C 點處取一元素 ds ，他由上述方程式斷定，由於彎曲作用而引起兩相鄰截面間的角度改變，其值為 Mds/EI 。因此在彎曲時截面 C 轉動了一個角度

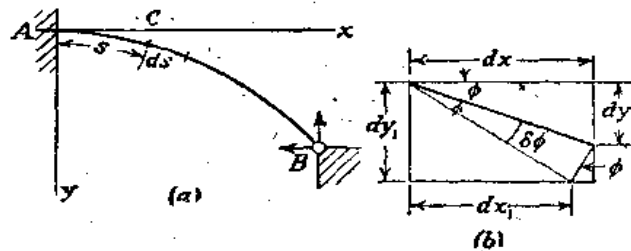


圖 54

$$\delta\phi = \int_0^s \frac{M ds}{EI}$$

由于这一转动, 元素 ds 的原先投影 dx 及 dy 将变为 dx_1 及 dy_1 (图 54b), 得

$$dx_1 - dx = -ds \cdot \delta\phi \cdot \sin\phi = -dy \int_0^s \frac{M ds}{EI}$$

$$dy_1 - dy = ds \cdot \delta\phi \cdot \cos\phi = dx \int_0^s \frac{M ds}{EI}$$

他将这些公式积分, 得出在弯曲时任一点 C 位移的分量成下述形式:

$$x_1 - x = - \int_0^s dy \int_0^s \frac{M ds}{EI}$$

$$y_1 - y = \int_0^s dx \int_0^s \frac{M ds}{EI}$$

利用这些方程式, 便能求解曲杆弯曲的超静定问题。例如, 有一对称的双铰拱, 拱顶上承受载荷, 如图 55, 超静定推力 H 的大小可由铰 B 的水平位移等于零的条件而得出, 所以

$$\int_0^s dy \int_0^s \frac{M ds}{EI} = 0$$

纳维埃从这个方程式算出抛物线拱和圆弧拱的推力 H 。同样他对整个跨度上受均布载荷的情况作出计算。全分析是在元素的长度 (如图 54b 所示) 保持不变的假定下做出来的。纳维埃最后指出怎样考虑将轴向力所产生的压力一并计入的问题。

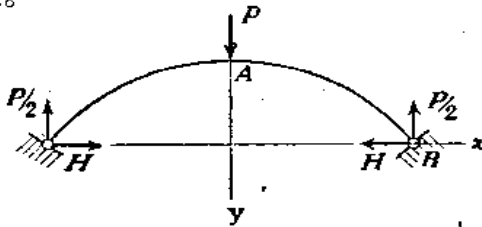


图 55

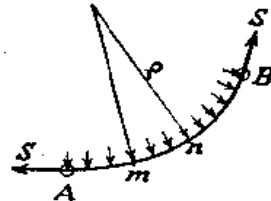


图 56

这本书的最后一章讨论到薄壳, 这也是纳维埃创造发明的一部分。他起始讨论一根完全柔性而不伸长的索 AB 在曲线平面内承受着垂直压力的平衡状态 (图 56), 并推断 (由元素 mn 的平衡条件) $S = \text{常数}$, 而 $\frac{S}{\rho} = P$, 式中 S 为索的拉力, 而 ρ 为曲率半径。这样, 任一点上的曲率必与该点上的压力成正比。取一个长度不定的槽形物 (图 57a), 内充液体, 并由均布力 S 支承, 要求解答在什么条件下此壳将不致产生弯曲, 他指出如果在任一点 m 处的曲率与深度 y 成正比时, 才有此种情况。如图 57b 所示, 将原先是直的细长狭条 AB 在两端施以力 F , 使之弯曲, 这样

形成的曲線就能滿足上述要求，这是因为在任一点 m 处的弯矩和撓度曲線的曲率都顯明地和 y 成正比之故。

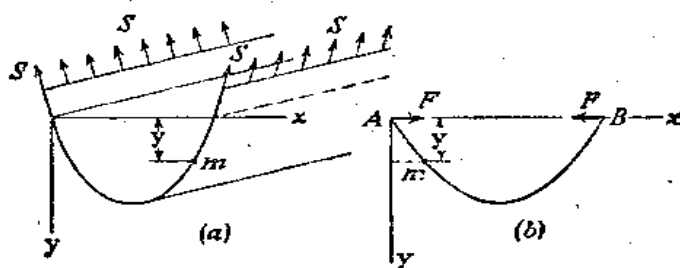


图 57

就承受均匀拉力 S 及法向压力 P 的一种薄壳而論，納維埃由平衡条件得出如下的方程式

$$S\left(\frac{1}{\rho} + \frac{1}{\rho_1}\right) = P$$

由此，他得出厚度为 h 的球形壳体的拉应力为

$$\sigma = \frac{S}{h} = \frac{P\rho}{2h}$$

納維埃曾取直徑为 1 呎，厚度为 0.1 吋的铁制球形薄壳作試驗^[1]。使它受到足以发生破裂的内压力，他发现材料的极限强度与简单拉伸試驗中所得的接近相等。

納維埃的书中还有另外几章是討論擋土墙、拱、板与桁架的。这些都留到下面再談。我們看到这本书已經包含了許多結構問題的适当解法。不过，从今天的观点来看，要使它完美无缺还必须加入关于梁弯曲时的剪应力的討論和梁不在力所作用的同一平面内弯曲的討論。我們以后可以看到，这两个問題在納維埃去世后不久也都得到了解决。

19. 1800~1838 年間法国工程师的實驗性研究

十八世紀的工程师們作材料試驗时，主要着重于极限强度，虽然他們已經积累了不少关于材料破坏的資料，但很少人注意到試驗中試件的彈性。我們現在来看，在十九世紀初从法国工业学院出来的工程师們所作的實驗性研究不但有实用的价值，而且还有些科学上的价值。这是由于他們在数学、力学和物理学上修养渊博所致。

杜品 (F. P. C. Dupin, 1784~1873)^[2] 是这个新时代中的一位杰出的学生，

[1] 見 Ann. Chim. et phys. 卷 33, 225 頁, 1826, 巴黎。

[2] 关于杜品的傳記，參看伯特朗德 (J. L. F. Bertrand) 著：“学会頌詞”(Éloges Académiques), 221 頁, 1890 出版。

1803年他在工业学院毕业。在学校里念书的时候，他就表现出数学才能，在几何学上发表过他的第一篇论文。1805年他以一个造船工程师的身分被派到爱阿梁 (Jonian) 岛 (地中海东部，希腊西边的一个岛屿——译老注) 主持柯尔佛 (Corfu) 兵工厂。在那里他完成了木梁弯曲的重要研究^[1]。从简支梁试验中，他发现在一定限度内，挠度与载荷成正比。超出此限度后，挠度增加较快，他指出此时载荷和挠度之间的关系可用一抛物线方程来表示。他用不同种类的木材作试验，发现木材的抗弯能力是随着它们的比重而一起增加的。将梁中央受集中荷载所产生的挠度和同一梁上受同样重量的均布荷载所产生的挠度作比较，他发现后一情况产生的挠度等于前者的 $19/30$ 。我们知道这个从实验中所得的比值和理论上得出的值 $5/8$ ，是非常接近的。

杜品从矩形梁的实验中发现了梁的挠度是与其宽度并与其厚度的立方成反比的。他也发现挠度和跨长的立方成正比。就同一材料制成的许多几何相似的梁而论，他断定由梁本身重量在中点处所产生的曲率为一个常数，而且它们的挠度是与其线尺度的平方成正比。在研究梁中央受集中荷载所产生的挠度曲线的形状时，他发现用抛物线来代表这种曲线是非常精确的。从这些实验中，杜品得出关于木船壳的强度和挠度的一些结论。所有这些结果都是在纳维埃的材料力学还没有出版以前得出的。

工业学院的另一个毕业生杜留 (A. Duleau) 完成了许多种关于铁料和铁结构的试验^[2]。在杜留所作论文的第一部分中，他导出了计算棱柱杆的弯曲和压屈、计算拱的弯曲以及计算轴的扭转所需的各项公式。他在设定弯曲时中性轴的位置时，错误地假定对该轴的拉力矩与压力矩相等。由于他的研究工作大部分是处理矩形梁及圆形梁问题，这个错误并不影响他最后试验结果的确实性。他一开始便确定拉伸和压缩的弹性模量，并且假定梁弯曲时其截面仍保持平面形式，导出了挠度曲线的微分方程。他将此方程式用于悬臂梁以及两端简支的梁。为了得出两端固定的梁的挠度，他设想一根无限长的杆，其受载方式如图 58a 所示，在此受载方式下形成了波形的挠度曲线，取其一段的长度为 l ，如图 58b 所示。由此他断定：两端固定后，其中央挠度可减低为同跨度简支梁相应值的 $1/4$ 。

他对梁所作弯曲实验的结果证明：在矩形梁的情况下，实验结果和他的理论

[1] 见“木材的柔性、受力与弹性的实验”(Expériences sur la flexibilité, la force et l'élasticité des bois) J. école Polytech., 卷 10, 1815。

[2] 杜留著：“锻铁的抗力理论与实验”(Essai théorique et expérimental sur la résistance du fer forgé), 1821, 巴黎。

极为相符，但梁的截面为等边三角形时，則实验的剛度較理論所得的为小。这一差异，我們可以从他对中性軸位置的錯誤概念上得到解释。

現在再来談第二类关于棧柱鉄杆承受軸向压力的試驗。他用很細长的杆子作实验并細心地使載荷沿着軸心施力。这样他所得出的結果和欧拉的理论非常符合。

杜留还做过几次如图 59 所示的組合梁的試驗。在計算抗弯剛度时他取截面的慣矩为 $\frac{b(h^3 - h_1^3)}{12}$ 。实验証明，为了要得出和理論相符的結果，必須防止梁的上

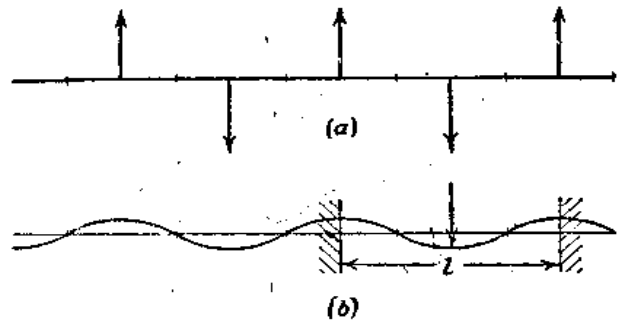


图 58

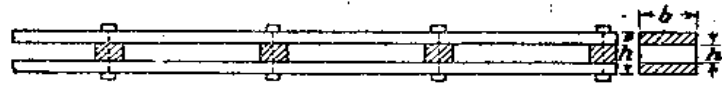


图 59

部对下部的任何滑移。这可用螺栓將它們固定起来达到目的。这类結構物用实验方法所得的撓度常較計算的略大，当梁两部分間的距离 h_1 愈大时，差异便愈为显著。这种差异的来由，只要观察一下杜留的計算就可以明白，因为在他的計算中沒有考虑到剪应力对于撓度的影响。当距离 h_1 增大时，这种影响将愈大，而总撓度就因此减少。这样，因剪力所产生的撓度也相对地愈来愈居于主要地位了。

从实验中明白了梁的强度和剛度是随着距离 h_1 而一起增加的关系之后，杜留观察到采用两块翼緣鉄其中連以腹鉄的梁是有利的。他也建議采用早已在鑄鉄拱桥上用过的管形截面^[1]。

其次，杜留做过有关薄鉄鉄双鉸拱的一套試驗。他发现当載荷作用在拱中央时，在三分点上（在跨度方向上）曲率沒有改变。他假定在这些点上有鉸連接，从而发展了对此問題的近似解，这一解法充分証明了他在实验中所用拱的尺寸是恰当的。正如我們所知，随后納維埃便提供了一个有关拱弯曲的可靠理論（參看第 18 节）。

杜留最后作出的試驗是研究棧柱鉄杆的扭轉。他起先用圓軸作試驗，并假定

[1] 杜留提到高随曾在 1805 年建議使用这种管形拱。

扭轉時所有截面仍保持為平面以及各截面上的半徑也都保持為直線，導出了和庫侖公式相符的扭轉角公式。在計算圓管的扭轉角時，他作了同樣的假定。這裡他再一次提到了採用管形截面的優點。關於矩形杆的扭轉，杜留觀察到為圓軸而作的假定在這裡就不再適用了。那時大家都承認扭轉應力是與离杆的軸綫的距離成正比，但杜留的實驗證明並不如此^[1]。我們可以在下文看到柯西(Cauchy)改進了這個理論，而聖維南又最後精確地解決了這個問題。

我們知道杜留的實驗經常是在彈性極限範圍以內做出的。他用的材料都服從于虎克定律，他常常企圖用實驗來驗證他的理論公式。他認為只有這種類型的實驗才能供給工程師們以有用的資料，他批評象薄放(參看第13節)所做的那些試驗，那些試驗完全以求算極限載荷為目的。

最後，這段時期內的最有用和最重要的成果還是由西昆(Séquin)、拉梅(Lamé)和維卡特(Vicat)等人達成的。這幾位著名工程師中，西昆發表了他作金屬絲試驗的結果，他利用這些試驗結果建造起法國第一座懸索橋^[2]。拉梅對俄國鐵料的力學性能^[3]作了研究，而維卡特則倡導以避免蠕變現象為目的的持久性試驗，蠕變現象是他首先發現的^[4]。維卡特又研究了各種材料的剪切抗力^[5]，並且以直接試驗證明：在短梁中，剪力對強度的作用成為非常重要的因素。因為他用短梁進行研究，並且用的是不服從虎克定律的磚石等類材料，他所做的實驗已使簡單彎曲理論對它不能適用。因此，他的工作除了促使人們注意梁內剪力的重要性以外，很少理論價值。

20. 1800~1833 年間拱與懸索橋的理論

在1800~1833年間，拱的設計者大都依從庫侖的理論，假定拱破壞時，其形式必如圖47所示，斷裂成四節。這種分析的主要困難是在於求定斷裂截面 BC 的位置(圖60)。理論假定了作用在截面 AD 上頂點 A 處的水平推力 H 、拱段 $ADBC$ 的重量 P 以及在該段上的載荷所合成的合力 R 要通過 B 點。而且，截面 BC 必位於 H 為最大值的地點。求斷裂截面位置的問題通常是用試探法解出的。假定出

[1] 聖維南在他的歷史回憶中(參看第41節)指出杜留由扭轉矩形杆所得的實驗結果使納維埃大吃一驚。

[2] 見他所著：“鐵索橋”(Des ponts en fil de fer) 1823, 第二版, 1826。關於這位著名工程師的傳記，可參看皮卡德(B. Picard)著：“學會頌詞與討論”(Éloges et Discours Académiques), 1831, 巴黎。

[3] 他的實驗結果可從納維埃書中找到，第二版，第34頁。

[4] 見 Ann. ponts et Chaussées, 1834 [“關於承受不同拉力下鐵索的伸長”的注(Nota sur l'allongement progressif du fil de fer soumis à diverses tensions)]。

[5] 見 Ann. ponts et chaussées, 1833, 200頁。

若干截面位置，即可求出重量 P 与其作用点，然后可由靜力方程求得相应的推力 H 。为了求出充分精确的 H 的最大值，必須如法重复計算若干次，由于那时这种工作須用分析法来完成，因此要耗費很多時間。为了簡化計算，曾將某些型式的拱根据拱上任一 BC 位置所給出的拱段 $BCAD$ 的重量和重心位置，列成表格以供应用^[1]。当断裂截面及相应的 H_{max} 值求出以后，必須取定結構物下部 $FECB$ 上 EF 的尺寸，使 $ADEF$ 半个拱的重量对 F 軸的力矩能經受在 A 处所發生的最大推力 H_{max} ，并須含有安全系数。

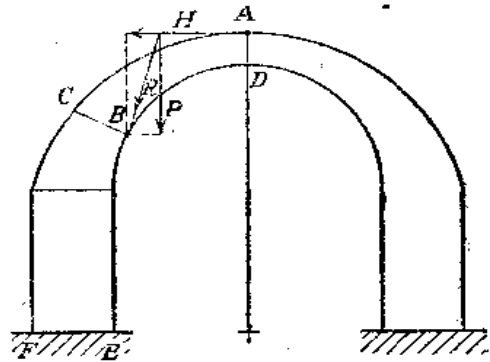


图 60

拉梅(M. G. Lamé)和克莱佩朗(E. Clapeyron)^[2]將这个理論作了某些重要的扩充。当时，他俩都在俄国政府供职。两人都是圣彼得堡交通工程学院教授。他們被聘研究当时正在兴建中的圣·伊薩克(Saint Isaac)大礼拜堂的柱形拱和穹頂的稳定性。对于等截面的圓拱，他們用分解法找出断裂截面的位置并作出一个求 H_{max} 的公式。他們又指出对于任何形状的对称拱，如果用鉛直截面代替徑向截面来计算断裂截面的位置，則工作可大为簡化。他們証明，如果这么做，可在 B 点处所作拱腹(內弧綫)的切綫必通过 P 、 H 两力的交点这一条件下求得所需截面。从这一事实出发，随即得出一个极簡單的图解法来求定截面 BC 的位置。

納維埃在增訂高隨的桥梁著作(參看第 13 节)中所加的注釋仍遵从庫命理論。但在他 1826 年所著的“課程总結”(Résumé des Leçons...)一书中，已加入关于拱的应力的重要討論。庫命已經提过 H 力及 R 力(图 60)一定作用在距 AB 两点某些距离之处，因而有充分面积以供应力分布。納維埃假定沿截面 AD 及 BC 的法向应力是依照綫性規律分布的，而在 D 点及 C 点处則应力完全消失，依照庫命理論，当破坏发生时，該处开始裂縫。由此可知，在 A 点及 B 点上的应力將为假定应力系均匀分布(在截面 AD 及 CB 上)时所得的两倍。同时合力 H 及 R 必須作用在距 A 及 B 点为截面厚度的 $1/3$ 处。納維埃用这些新的 H 及 R 的力作用綫，求出較現今所得者略大的 H_{max} 值。他用这些新数值計算应力并用以求結構物中 EF

[1] 彭西列特在其“有关拱的平衡的基本理論或解答的历史与評論”(Examen critique et historique des principales théories ou solutions concernant l'équilibre des voutes) Compt. rend; 卷 35, 第 494, 531 及 577 各頁上, 1852 年出版)曾提到过梅茲(Metz)軍事学校曾以奧台(Audoy)公式列成表格。

[2] 見 Ann. mines, 卷 8, 1823.

的尺寸(图 60)。 H 及 R 两力的新位置得到普遍的承认, 在往后拱的分析研究中一致采用。值得注意的是汤姆士·杨(Thomas Young)(参看第 22 节)所得出的杆件偏心受压问题的解法虽已刊出在他的“自然科学”(Natural Philosophy)(1807 年)一书中, 但纳维埃并没有注意到它, 纳维埃所得到的关于三分点的结论完全是独创的。

纳维埃是第一个解出几种有关曲杆变形问题的人; 但这些解法可以用来计算石拱的推力 H 这一点却不是他发现的。拱可以看作弯曲的弹性杆来处理这一概念在本节前半部已经提过, 是由彭西列特提出的, 也许他是最先提出的一个。我们将会知道, 这个概念要经过一段相当长久的时间才在拱的实际设计中发生作用。

最早建造能经受相当严重风险的悬索桥是美国和英国。设计中所用的理论很少。巴洛(Barlow)也曾替台尔福特(Telford)^[1]作过一些计算和试验, 他采用悬链线方程式来决定悬索中的拉力^[2]。但当时工程师们都认为用试验来着手解决强度问题是比较重要的。台尔福特想出最好用布置得和悬索桥本身尽可能相似的柔索将它拉紧来测定它的强度。图 61 示出他的布置方法, 所用跨长达 900 呎。从试验中发现当拉力较索的极限强度一半稍大些时, 索就开始急速伸长; 因此断定悬索必须设计得使在最不利情况下其拉力亦不超过极限强度的三分之一。

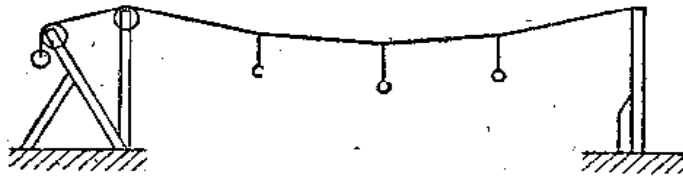


图 61

对悬索桥理论的进一步研究可查阅纳维埃的研究报告(参看第 17 节)。纳维埃对于在英国看到的桥印象很深, 他很赞美这种结构型式。在第一章里, 他写出这方面的历史回顾, 并且描述了一些新的英国桥。第二章专门讨论悬索桥应力和变形各种问题的解法。在研究了由于沿着索长(或沿跨长)均匀分布载荷而产生的垂度之后, 纳维埃又测定了由一个集中载荷所产生的垂度, 并指出当结构物建造得更大更重时, 这个集中载荷的效应将愈来愈小。当他研究在悬索桥上由于集中载荷

[1] 见巴洛所著: “材料力学论文集”(Treatise on the Strength of Materials) 6 版, 209 页, 1867。

[2] 大卫·吉尔伯特(Davies Gilbert)为了简化计算起见, 制出一些表格。见他所著: “悬索桥各种情况下应力、应变等计算表格”(Tables for Computing All the Circumstances of Strain, Stress, ... of Suspension Bridges) 1826 年出版。

冲击所产生的振动时，也得出同样的結論。根据这种分析，納維埃作了这样的断語：“肯定地说，規模愈大，外觀愈坚硬，則結果愈佳”。以后繼續研究悬索桥构造的人証明了这种見解是正确的。长而重的悬索桥不再有柔性过度的不良特征。而这种特征在早先的短跨结构中是很显著的。它們不独能承载公路汽車，而且也能承载很重的鐵道列車。在书中第三部分，納維埃編入了他自己設計的巴黎塞納河上悬索桥以及一条高架渠道的全部資料。

在他的报告的第二版以及他的另一篇报告中，这位法国工程师詳細地討論了他那座悬索桥終須在完工前予以拆除的許多原因^[1]。

值得注意的是由法国工程师們建造的第一座悬索桥却建立在俄国圣彼得堡(1824~1826年)的方坦卡(Fontanka)河上。

21. 彭西列特(Poncelet, 1788~1867)

彭西列特出生于梅茲(Metz)的一个貧苦家庭^[2]。由于他在語文学校的成績优异，他得到一笔助学金进入本乡的大学預科。1807年他胜利地通过了工业学院的选拔式入学考試，在該校，他成为孟治的一个高足。毕业后(1810年)进入梅茲軍事工程学院^[3]，他修业完毕后，在1812年参加了拿破侖的軍隊。同年十二月从莫斯科退却时被俘，在伏尔加河上的薩拉托夫(Саратов)渡过了为时两年的俘虏生活。在他被囚禁的日子里，沒有接触科学书籍或任何西欧文化的机会，只有将大部分時間化在科学玄想上，彭西列特就是这样发展了他的新几何(画法几何)的基本概念。



图 62 J. V. 彭西列特

宣告和平后，彭西列特回到法国，在梅茲兵工厂找到工作。在那里他有充分時間繼續他的科学研究，因此他的名著“图形投影特性論”(Traité des propriétés projectives des figures)于1822年在巴黎出版。那时，法国数学家們大都着重于用数学分析以解决实际問題，而彭西列特的著作却

[1] 嵌入柔索的岩块重量是不够的，在建造过程中，发现桥有滑动，納維埃在設計中的这个疏忽事故經普朗尼描写过。参看 Ann. ponts et chaussées, 1 頁, 1837。

[2] 关于彭西列特的傳記，見伯特朗德(J. Bertrand)著：“科学院研究报告集”(Mémoires de l'Académie des Sciences), 卷 41, 1879。

[3] 梅齐尔斯(Mézières)学校在 1794 年迁到梅茲。

属于纯粹几何学方面的,因此没有得到相应的重视。这使他很灰心,于是他不再继续研究数学而将全部精力投入于解决工程力学问题;在兵工厂里出现许多重要的力学方面的疑难问题。不久,彭西列特从这些研究中出了名,于是在1825年充任了梅兹军事学院的工程力学教授。1826年,出版了他的“机器应用力学教程”(Cours de mécanique appliqué aux machines),1829年又出版了“工程力学导论”(Introduction a la mécanique industrielle)。彭西列特在力学上的著作很快就受到推崇,因而被选为科学院的会员(1834年)。此后他搬到巴黎,在苏波恩(Sorbonne)大学教了一段时间的力学。

1848~1850年間,他充任工业学院院长;1852年退休,目的是为了能利用他的余年修订和重版他在几何学和应用力学方面的许多著作。

虽然彭西列特的成名主要在于几何学和动力学方面,但他对于材料力学也有很重大的贡献,这些资料并入在他所写的“工程力学”(Mécanique industrielle)一书中。这本书中关于材料力学部分是介绍建筑材料力学性能方面的知識,在当时也许算得上是最完整的。彭西列特不独提出由力学试验所得的结果,而且仔细地讨论到这些结果对设计工程师的实用意义。他为了显示各种材料拉伸试验的结果,插入了一些拉伸试验图表;在比较各种钢铁材料的力学性能上,这些图表都是很有用的。彭西列特就利用这些图表来指示选择各种材料的工作应力的方法。在选择工作应力上他是很保守的,很少推荐大于材料弹性极限一半的数值。彭西列特推荐这种数值,是由于他考虑到建筑材料要抵抗动力的意义出发的。

湯姆士·楊最先指出了載荷动力效应的重要性(参看下节)。彭西列特受了当时悬索桥设计实践的影响,进而作更为详细的动力研究。利用他的试验图表,他指出在不超过弹性极限时,一根铁杆只能吸收少量的动能而在冲击状态下很容易产生永久变形。对于承受冲击的构件,他推荐锻铁在拉伸试验时能产生较大的伸长量并能吸收较大的动能而不致断裂。彭西列特用分析方法解释:一个突加载荷比慢慢加上去的同样载荷会产生两倍大的应力。他研究了一根杆受纵向冲击的效应以及在这种冲击下所产生的纵向振动。他还证明了如果一种脉冲力作用在一根受载的杆上,能在共振情况下形成强迫振动的振幅,并且他解释为什么一队士兵用整齐步伐通过一座悬索桥时是很危险的。我们看到了他对于薩瓦特(Savart)的杆件纵向振动试验的重要讨论,并且看到了他对下一事实的解释,即沿表面作用的细小摩擦力能产生出很大振幅和很大应力。

在彭西列特所著“工程力学”一书中,我们发现了应力的重复循环会引起金属疲劳这一重要现象的参证资料。他说明在拉伸和压缩的交变作用下,最好的弹簧

也会发生疲劳破坏^[1]。

彭西列特在苏波恩大学講课时,联系到他的教学工作,对材料力学作过更深入的研究。这些讲义一直没有正式出版,但保存了底稿。有些部分被摩林(Morin)采用在“材料的抗力”(Résistance des matériaux)一书中 (§ 213~219, 1853年巴黎出版)。圣維南在增訂納維埃著的“課程总结”第三版中 374、381 及 512 各頁上提到彭西列特未出版的讲义;施紐塞博士(Dr. Schnuse)編譯德譯本彭西列特的“机器应用力学”曾加入(在編譯本中)第 220 到 270 几节,其中即包括有这部分未出版的材料。从这个根源上,我們看得出,将剪力的影响引用到梁的撓度公式中去,一定是彭西列特的功績。如果一根矩形悬臂梁长 l , 寬为 b , 而高为 h , 上負均布載荷,其集度为 q , 他以公式

$$f = \frac{3}{2} \frac{ql^4}{Ebh^3} \left(1 + \frac{9}{8} \frac{h^2}{L^2} \right)$$

来计算最大撓度,并說明括号内第二項代表剪力的影响,它只在相当短的梁中才具有实用意义。

在辯論如何选择安全应力这个問題上,彭西列特支持了最大应变理論并肯定最大应变达到某一定限时即发生破坏。因此象石料和鑄鉄那种脆性材料在受压情况下的断裂情况是由于橫向伸脹所致。最大应变理論始終被圣維南所引用,并且在整个欧洲大陆广泛使用,而英国作者們却仍繼續在使用着最大应力理論作为他們設計計算的根据。

彭西列特的研究范围还包括結構理論。在討論擋土墙的稳定性时,他提出了一个求墙上最大压力的图解法^[2]。在处理拱的应力問題上,他是最先指出只有将拱認定为一彈性曲杆时才能展开合理的应力分析的人(參看第 67 节)。

22. 湯姆士·楊(Thomas Young, 1773~1829)

湯姆士·楊^[3]出生于桑麦塞特(Somerset)米尔韦倫(Milvelen)的奎克(Quaker)族家庭。幼小时期就有杰出的学习才能,特別擅长語言学和数学。十四岁时,他不仅已熟悉近代語文,他还懂得拉丁文、希腊文、阿拉伯文、波斯文和希伯來文。从 1787 年到 1792 年,他在一个富有人家做家庭教师作为謀生之計。这个职业使他有足够的业余时间繼續学习,当时他在哲学和数学方面下过苦功。1792 年,楊开始学医,

[1] 見“工程力学初阶”(Introduction a la Mécanique Industrielle) 3 版, 317 頁, 1870, 巴黎。

[2] 見他所著:“擋土墙与其基础稳定的研究报告”(Mémoire sur la stabilité des revêtements et de leurs fondations)于 Mémoires officiels de génie, 13, 1840。

[3] 庇考克(G. Peacock)写过一部关于湯姆士·楊的傳記, 1855, 倫敦。

先在倫敦大学和爱丁堡大学, 以后又进入格廷根 (Göttingen) 大学, 1796 年在格廷根大学得到博士学位。



图 63 湯姆士·楊

1797 年, 他回到英国以后, 被接納为劍桥爱弥尔学院 (Emmanuel College) 的自費研究生, 在該校学习过一段時間。那时有一位和楊很熟悉的人曾用下列一段話来描述他^[1]: “当校长向楊的导师介紹楊时, 校长談諧地說: ‘我替你带来一个学生, 准許他具有向导师作講演的資格’。話虽如此, 他并没有这样做, 而是彼此間互相礼誼; 他从来不想在这个大学中担任任何公职……当时的一些数学家的观点、目标、品性和学識都和現在的不同, 而楊确能走在时代的前面, 他能发觉这些人的缺点。的确, 他只重

視科学, 而不愿和任何哲学家打交道……在談話中他从来不勉强別人接受他的不同見解; 不过当人們請求他解答疑难問題时, 他回答的迅速、簡便而肯定, 好象滿不在乎一样; 这种談話方式, 他和我所見过的任何聰明人都大不相同。他回答問題似乎不費一点气力, 也不流露出居功的心情。他从不逞能, 或自居优越; 他說話的方式好象他总以为对方都和他自己一样已經有所了解似的……他的語法正确, 語調快捷, 同时他講的句子, 既直率又完整, 不过他不用通俗的文字, 并且他的見解也几乎和別人完全不同。因此, 在傳授知識这方面來說, 他是我所熟悉的人中最不行的一个……要問他是怎样安排自己的工作, 这倒是难于答复的; 他讀書的時間很少, 虽然他要接触大学圖書館的机会很多, 但圖書館里却很少看到他。他的房間里并没有堆着很多书, 桌上沒有放置什么文件, 他的房間看起来很象个閑散无事者的住房……他很少发表意見, 也不肯自动发言。他所注意的是科学的真理, 难题的計算, 精巧的仪器或新的发明; 他絕口不談道德、玄学或宗教”。

楊很早就开始了他那創造性的科学研究。早在 1793 年, 他那篇光学理論的論文曾向皇家学会提出。在劍桥时 (1798 年), 楊从事声学研究。关于这方面的研究, 他写道: “我所研究的不是风的理論, 而是空气的理論, 我測驗过諧音, 相信它是最新的一門科学。我以为我第一个发现了英国数学家不曾知道的一些情况, 可是这些情况早为国外数学家发现并加以解釋了; 事实上, 英国在数学的很多方面都落后于她的邻国: 假使我深入地向他們多請教一些, 我将会变成法国和德国学校的門

[1] 同上頁注 [3]。

生;不过这个园地是非常广阔的,还有许多荒地等候着我去开垦”。他那“声与光的概论及实验”(Outlines and Experiments Respecting Sound and Light)这篇论文系1799年夏季在剑桥写成,次年一月向皇家学会宣读。1801年,杨完成了“光的干涉”这个著名的发现。

他在物理学上的丰富学识是受人推崇的,1802年,他被选为皇家学会的会员。同年接受皇家学院聘为自然科学的教授。这所学院成立于1799年,其宗旨在于:传播知识与有利于全面而快速地介绍新的和有用的机械发明和改良;用定期科学讲演和实验的方式进行教学;将科学上的新发明应用到技术和制造业的改进工作中去,并用以促进生活水平的提高。作为皇家学院的一位讲学者,杨是失败的;因为他的传授方法太简单,他似乎不能料想到他的课程中哪些部分是最使人发生困难的。1803年他脱离了教学生活,但仍继续钻研自然科学,并将他的讲义编纂付印。杨对于材料力学上主要的贡献就包含在这本教程中^[1]。

在被动强度(passive strength)与摩擦一章中(第一卷第136页)讨论到等直杆变形的基本类型。在拉伸和压缩方面,第一次介绍了弹性模量这个概念。这个量的定义与我们现在所用的杨氏模量的定义不同。这定义是:“任何物质的弹性模量是:同一物质做成的一根柱子,其发生在柱底的压力与由于重量而使柱底产生某种程度的压缩之比等于柱子长度与其缩短量之比”。杨也说到“模重”(weight of modulus)和“模高”(height of modulus),并且注明一已知材料的“模高”与横截面积无关。“模重”等于我们现在所称杨氏模量的量和杆件横截面积的乘积^[2]。

在描述杆件的拉压实验时,杨提醒读者注意纵向变形必连带产生一些横向尺寸的改变。介绍虎克定律时,他观察到这个定律只能在某一限度内有效,逾此限度,一部分变形是非弹性的,形成了永久变形。

关于剪力,杨阐明还未曾有直接试验能确定剪力与由剪力所产生的变形之间的关系;他说:“但是这可以从受扭物体的性质上推想到剪力随质点去其原来位置的距离成一简单比例而变化,而且它与所作用的表面积大小也成简单比例”。当圆轴扭转时,杨指出所施扭矩主要被作用在截面平面内的剪应力所平衡,而且它与距圆轴轴线的距离以及与扭转角都成正比。他也说到纤维中的纵向应力对扭转起有附加抗力的作用,此力与扭转角的立方成正比,纤维将扭成螺旋形。因此,外层纤

[1] 见汤姆士·杨著:“自然科学与机械技术教程”(A Course of Lectures on Natural Philosophy and the Mechanical Arts)两卷集,1807,伦敦。关于梁的变形这一部分最有价值的材料没有包含在凯尔南(Kelland)主编的新版中。

[2] 杨氏由一只振动音叉的频率测定过钢的模重为 29×10^6 磅/吋², 见“自然科学”卷2, 86页。

維將受拉伸而內层纖維將受壓縮。而且扭轉時軸杆將相應縮小（其縮小量等于外层纖維伸長量的四分之一，如果長度保持不變的話）^[1]。

在討論懸臂梁和兩端簡支梁的彎曲中，楊写出了關於撓度與強度的主要結果，沒有將它作推導運算。他對受壓柱側向壓屈的見解包含有下述重要語句：“在承受縱向力的柱子和椽子的所有彎曲實驗中，可以看出顯著的不規則性；無疑地，其中有些實驗是因不容易使作用力恰巧位於軸綫上，另外有些實驗因恰巧用了不均勻的材料，其纖維的方向原先就形成彎曲而不沿直柱方向所致”。

當討論到非彈性變形時，楊作了一個重要說明：“永久變形……限制了實用的材料強度，它差不多接近於破壞強度，因為一般說來能產生永久變形的力，只要稍微增加一點點，就足以使材料發生破壞”。正如我們所見，納維埃曾得出同樣的結論，並建議工作應力必須取得較材料的彈性極限稍低。

最後，楊對於彈性體受沖擊而產生破壞有一段重要的討論。在這種情況下，不僅打擊體的重量要考慮，而且它的動能的大小也必須加以考慮。“假設打擊方向是水平的，它的效應不會因重力關係而增加”，他斷定“如果重量為 100 磅（靜止地加上去的）的重物在一定物質上伸入達 1 吋深度以後將該物壓破了，則用同樣重量的一重物從半吋高度落下的速度去沖擊它也會使它破壞，而且重 1 磅的重物從 50 吋高度落下也一樣會將它破壞”。楊說明了當一棧柱杆承受縱向沖擊時，杆的回彈力“與它的長度成正比，因為在同樣拉伸下較長的纖維會產生一較大的伸長量”。更進一步，他發現“有這樣一個極限，即一物體沖擊另一物體，無論第一物體的整個體積是怎樣的小，在未克服第二物體的回彈力並將其破壞時，其速度不可能增加。這個極限視第二物體被沖擊部分的慣性而定，此第二物體被沖擊部分的慣性在相當大的速度下受沖擊時尤其不能忽略”。用 V 表示沿杆件通過的壓縮波的速度，用 v 表示打擊體的速度，他斷定在沖擊的瞬時杆端所產生的單位壓力等於 $\frac{v}{V}$ ，而速度 v 的極限值可將 $\frac{v}{V}$ 的比值與單位壓力列成等式而求得，此等式中的單位壓力是指被沖擊杆件的材料在靜力試驗下發生斷裂時測定的單位壓力。

談到一根矩形梁的沖擊效應時，楊肯定在梁內由於一次打擊所產生的已知最大彎曲應力所累積的能量是與其體積成正比。這是因為打擊體在梁上所作用的最大力 P 以及在沖擊點處的撓度 δ 系由公式

$$P = k \frac{bh^2}{l} \quad \delta = k_1 \frac{Pl^3}{bh^3}$$

[1] 縮小量的正確值為楊所得的兩倍。見鉄木庄可著“材料力学”卷 2，第 300 頁。

給出的，式中 b 为梁寬， h 为梁高及 l 为梁長； k 及 k_1 为常数，視材料的模量及所假設的最大應力的大小而定。將它們代入應變能 U 的式子中，得出

$$U = \frac{P\delta}{2} = \frac{k^2 k_1}{2} b h l$$

這就證明了上面的說明是正確的。

我們看得到楊介紹拉伸模量和壓縮模量的概念對於材料力學是很有貢獻的。他也是分析沖擊應力的先行者，同時他也給出斷裂前服從虎克定律的完全彈性材料的沖擊應力的計算方法。

在“自然科學”第二卷“關於彈性物質的平衡與強度”(Of the Equilibrium and Strength of Elastic Substances)一章中討論到關於杆件彎曲中一些較複雜的問題。下面說到有關這一章的評論是從塔德亨特 (I. Todhunter) 和庇爾遜 (K. Pearson) 合著的“彈性力學史”(History of the Theory of Elasticity)一書中引來的：“這裡有一系列的理論，其中有幾處還繼承着過去的錯誤理論，例如對於中性軸的位置……，整個這一節，似同這位名作者的很多寫作一樣，對我來說是很難理解的；以他的科學和語言學的博學程度，很能夠清楚地用數學家們普通習用的語言來表達自己，但可惜他沒有這樣做。這一節中的許多公式在當時差不多全部都是新出現的，但由於表達方式沒有吸引力，以致得不到廣泛的注意”。這個評論是可以同意的，因為這一章確是很難讀懂；不過它包含了當時一些新的重要問題的正确解法。例如，我們看到他對矩形杆受偏心拉壓問題的解法是最早的。假定在這種情況下的應力分布用圖 64c 所示的兩個三角形來表示，從這些應力的合力必須通過外力作用點 O (圖 64b) 的條件下，楊決定了中性軸的位置，得出

$$a = \frac{h^2}{12e}$$

式中 e 為力的偏心距。當 $e = \frac{h}{6}$ 時， $a = \frac{h}{2}$ 。應力分布為一個三角形，而最大應力成為軸向載荷作用時所得的兩倍。圖 64a 中杆件軸線將在很小撓度的情況下彎曲時的圓弧半徑的正确值也經楊在分析中推導出來了。

楊的次一課題是，他從事於一根原本有些微彎曲的等截面柱，研究它受壓後的彎曲。假定原先的曲率可用正弦曲綫 $\delta_0 \sin\left(\frac{\pi x}{l}\right)$ 的半波來表示，他求出當加上壓力 P 以後，中點的撓度將為

$$\delta = \frac{\delta_0}{1 - (P^2/EI\pi^2)}$$

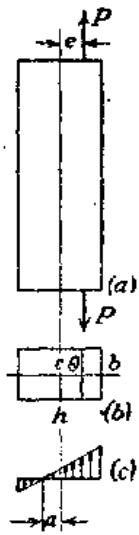


圖 64

从这个结果中,他断定如果 $P = \frac{EI\pi^2}{l^2}$,“无论 δ_0 值的大小如何,挠度都会变为无限大,而且此力将使梁过载,或者至少使梁弯曲得已不能使这些力维持本身的作用效果”。这里我们第一次接触到推导原本不是直线形柱子的公式。在使用尤拉公式求一根柱的截面尺寸时,杨指出它的实用范围只限于细长杆,而且须将柱的长度对其截面高度之比给出某些一定的极限值。由于这个比例值较小而引起柱子的破坏是以材料压毁的形式而很少以压屈的形式出现的。

如果一根细长柱一端固定而他端自由,杨证明当施以偏心的轴向力 P 时(如图 65),挠度 y 可由下式得出

$$y = \frac{e(1 - \cos px)}{\cos pl}$$

式中 e 为偏心距, $p = \sqrt{\frac{P}{EI}}$, 而 x 为自固定端量取的距离。因此,在这一实例中,杨是先于纳维埃得出这个式子的^[1]。

在他处理变截面柱的侧向压屈时,杨指出在一根截面高度不变的柱子中,如果它的宽度(图 66b)照一个圆弧拱的纵距 y 沿长度而变化时,它将弯成一个圆弧(图 66a)。

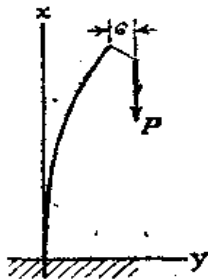


图 65

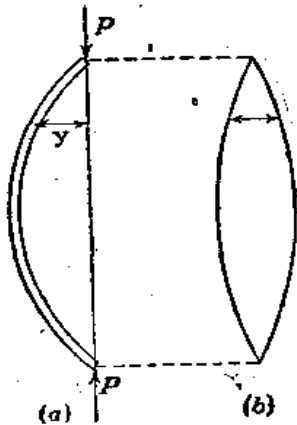


图 66

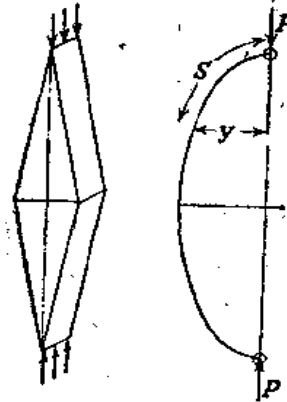


图 67

就两个三角柱体所组成的柱子的压屈(图 67)而论,并假定挠曲情况在中点的曲率半径等于全部长度之半,杨说明挠度曲线为一条摆线。它符合于下式

$$\frac{Py}{EI} = \frac{1}{\rho} \quad (a)$$

[1] 这个解法由纳维埃在 1819 年向科学院提出的研究报告中作出。见圣维南所著“历史”第 118 页。

任一截面的慣性矩 I 是和 S^3 成正比，而擺綫的縱距 y 和 S^2 成正比，其中 S 如图 67 所示。現 (a) 式左方的因次是一個數值除以 S ，因此，對於擺綫， $\rho = S$ ，我們總可以選得出滿足 (a) 式的 P 值。

從一已知圓柱體中切取一根矩形梁時，楊發現“剛性最大的梁是其截面高度與其寬度成 $\sqrt{3}:1$ 的比例，而強度最大的梁乃是高度與寬度兩者成 $\sqrt{2}:1$ 的比例；但最富於彈力的乃是其高度與寬度相等的梁”。這一發現符合於下列事實，即對於一已知長度的梁，其剛度是取決於其截面慣性矩的大小，其強度取決於截面係數而其回彈力取決於截面面積。用同樣理論，他推解了薄圓管問題。他說：“假設將一根管壁非常薄的管子擴大其直徑，但長度不變，材料用量亦相同，則其強度將按直徑比例增加，剛度則按直徑平方的比例增加，但彈力將不改變”。

從這段討論中我們看出在“自然科學”第二卷材料力學一章中包含有材料力學的几个重要問題的正确解，在當時都完全是新穎的。由於作者的表達方式常常過於簡略和欠清楚，因之這本著作並沒有引起工程師們的注意。在丟下這本書的討論以前，有關對該書的一些評論值得在這裡提一下。這些是由雷萊 (Lord Rayleigh) 傳記的作者寫出來的^[1]。1892年，雷萊被聘為皇家學院教授，他的講稿“大致依照一個世紀以前湯姆士·楊在皇家學院剛成立時，在這所學院講過的教程來編寫的，那些講稿都全部取材於楊著“自然科學 1807 年版”中，並引用了該書中許多描述儀器的插圖，當時那本書還保存在該學院的博物館中，於是取出加以利用……雷萊研究過楊的講稿，並且發覺它蘊藏著一些重要資料。他在抄本里所作的一些鉛筆摘記證明了他在这本書上下過很深的功夫，並且在講授中他特別注重了該書中以及作者的其他著作中的一些好的而被人們忘掉了的材料。一個最值得注意的地方是楊估計了分子的大小；(他說) 分子的直徑是在二十億到一百億分之一吋之間。這是一個對現代知識的了不起的先見，較之克爾文 (Kelvin) 對分子大小作過同樣估計要早五十多年。在雷萊對這點引起注意以前，從來沒有人注意到它，至於當時是否有人因此就加以重視，我們也無從證明”。

楊的才幹不獨表現在解決純粹科學上的問題，而且同樣表現在解決一些實際工程上的困難問題。例如，他曾向海軍部提出關於在船舶龍骨間使用斜肋 (oblique riders) 以及在船舶建造中其他改進事項的報告^[2]。他將船殼看作一根梁並假定出一定的重量分布以及一定的水波形狀來計算某些截面上剪力和彎矩的大小。他也

[1] “雷萊的生平”(Life of Lord Rayleigh) 由他的兒子巴朗·雷萊 (Baron Rayleigh) 第四所寫，第 234 頁，1924 年。

[2] 見 Phil. Trans., 1814, 第 308 頁。

指出了計算船的撓度的方法。他解釋船的抗彎剛度絕大部分和各部分間的接合方式有關。他說：“由十塊一樣大小的板片組成的車架彈簧，如果將它們結合成一整塊，其強度將增大十倍，剛度將增加一百倍，用加在原來分塊組成的彈簧上能使它彎曲到一吋的同樣重量加在結合成整塊的彈簧上，撓度只有百分之——吋，不過這樣的整塊結合對於抵抗高速運動的能力來說沒有什麼好處，這種能力在其他場合我偶爾稱之為彈力。現在如將一批平行排列的板子用幾塊橫條（與板子互成直角）將它們緊固一起，則很難使它們完全不發生相對的滑動，可是採用具有充分強度的一根對角聯條，縱然它不能使板子比橫條連接方式作出更大的應變能力，但在許多情況下，由於減小了在破壞以前整個結構物可能達到的彎曲程度，這樣做仍然是有利的”。他根據這種理由，贊成在木船建造中採用對角聯條。這份報告，在應用實際理論來分析船舶結構設計方面，好象還是頭一次。

我們讀完了這些楊對於材料力學理論上的貢獻的概略情況以後，也許更能賞識雷萊對他的評論^[1]：“楊……由於種種原因沒有得到和他同時代的人們的重視。其實他過去已經達成的學術地位，有好些方面都為他的繼承者花了很多腦筋才重新達到了的”。

23. 1800~1833 年間英國的材料力學

1800~1833 年間，英國還沒有能比得上象法國的工業學院和橋梁道路學院那樣的學校。國內的工程師未曾受過全面的科學教育，而他們那時的材料力學教本的水平也較法國的為低。研究彈性力學史的英國學者塔德亨特 (Todhunter) 在講到這類教本時曾說過：“在本世紀的開始時期表現得最明顯的莫過於英國力學知識的淺薄了”^[2]。塔德亨特從魯賓遜 (Robison) 所著“力學體系” (A System of Mechanical Philosophy) 一書中引出一段魯賓遜對歐拉著作的評論來說明當時英國作者的水平。他說：“在聖彼得堡科學院刊行的 1778 年份的舊學報中，歐拉對於這方面寫過一篇論文，但只限於柱的應變問題，其中考慮了柱的彎曲。伏斯 (Fuss) 在隨後一篇論文中也討論了與木工有關的同一題目。但在這些論文中除掉根據一些不必要的假設（客氣點說）進行枯燥的數學論述以外，幾乎沒有什麼內容，正如我們現在所看到的一樣，最重要的壓力推論，都整個地被忽略掉了。有關內粘結構方面的知識也很不完善，使我們大大地喪失了應用它的信心……”，他還說：“因為他那柱的強度理論是這類荒謬無稽的文章中最有力的一個證據，同時因為在聖彼得堡他的門徒如伏斯和勒克塞爾 (Lexell) 等都採用他的結論，做了他的應聲蟲，

[1] 見“論文集”(Collected Papers)卷1, 第190頁。

[2] 見“歷史……”(History…)卷1, 第88頁。

所以我們有这样严厉的批評”。正如塔德亨特所說，这样的評論，就一个作家的身份來說，是非常无聊的，在該书的后面几頁中还将梁承受弯曲时的中性軸位置放在梁的凹面上……因此魯賓遜又把早已被庫侖改正了的这个錯誤觀念重新流傳下去了(在英文教本中)。

虽然英国在材料力学上的理論著作是如此低劣，但英国工程師們还是解决了許多重要的工程問題。在发展工业方面英国比其他各国領先，而且在建筑工程和机械工程上倡导采用鑄鉄和鍛鉄材料时出現了許多新的問題，这就需要对于那些新材料作出力学性能的研究。他們完成了許許多多的实验工作，将所得結果編成資料，不独在英国而且在法国都得到了运用。

彼得·巴洛(Peter Barlow, 1776~1862) 写出一本名为“論木材的强度与应力”(An Essay on the Strength and Stress of Timber)的书，第一版于1817年出版。这本书在英国非常流行，而且重版了許多次^[1]。在这本书的起首，巴洛采用吉拉德书中(參看第1节)的資料介紹了材料力学的历史；但吉拉德的书中曾用相当多的篇幅談到欧拉在彈性曲綫上的研究成果，而巴洛則認為欧拉的“分析方法”是“最不能使这本书所用到的材料有所助益的；因此在固执的論点下，欧拉的大量分析研究和关于他的卓越資料介紹得少而又少了”。在討論弯曲理論中，巴洛犯上杜留所犯过的同样錯誤(參看第19节)，即假定中性軸将梁截面分成两部分，所有拉应力对此軸的力矩与压应力对此軸的力矩相等。这个錯誤在該书的1837年版本中才得到改正。巴洛将正确决定中性軸这个功績归之于霍芝青遜(Hodgkinson)。对于五十年前庫侖早已这样改正过的事迹，他似乎一无所知。

关于巴洛，塔德亨特說：“作为一个理論家來說，他是那些缺乏清醒的头脑、缺乏正确的科学观点以及缺乏国外科学知識的人們中的另一个显著例子，这样使人們讀过这本在本世紀前半世紀出版的英国力学教本以后，对这位理論历史家的工作縱然不是失望，也将大为扫兴”。其实，当时象杜留和納維埃那等有才干的一些工程師都曾在决定中性軸位置方面犯过同样的錯誤，这样看来，塔德亨特的这段話似乎批評得太苛刻了。

这本书对材料力学理論方面并没有增加什么新的內容。但其中描述了十九世紀前五十年中所作出的許多的实验，这些都是具有很大历史价值的。这里我們发现了巴洛替台尔福特写的鉄絲試驗报告，那时台尔福特正在計劃建造侖科恩

[1] 本书第六版由巴洛的两个儿子重編后于 1867 年付印。对于材料力学史來說，这一版是有相当价值的，因为它包括有巴洛的傳記，并且在附录中，还列入威里斯(Willis)的著作，“論載荷越过彈性杆所产生的效应”(Essay on the Effects Produced by Causing Weights to Travel Over Elastic Bars)。

(Runcorn) 悬索桥。作者用各种断面形状的鉄軌所做出的实验也是很有意义的。在这些实验中，最先测定了帆条在高速动载荷下的挠度以之与静载荷所得的结果相比较。在这本书的最后一版(1867年)中，还提到費儿班恩(Fairbairn)对鉄梁作出的重要疲劳试验。书中也包含有威里斯(Willis)对梁上加有动载荷的动力作用的报告。这些研究将留到以后再來討論。

另一位英国工程师湯姆士·特里德哥尔德(Thomas Tredgold, 1788~1829)，他的书在十九世紀前半世紀也是非常流行的。他所著“木工基本原理”(The Elementary Principles of Carpentry, 1820)中有一章叙述材料力学。其中很少新的成就，所有的理論都可在湯姆士·楊的“讲稿”中(参看第22节)找到。特里德哥尔德的另一著作“实用鑄鉄强度論”(A Practical Essay on the Strength of Cast Iron, 1822)书中包括有作者所作的实验结果，以及設計鑄鉄结构用的許多规范。特里德哥尔德似乎是第一个作出柱的安全应力公式的人(参看第46节)。在1800年到1833年这段时期內，结构上采用鑄鉄是迅速地增加了，因此特里德哥尔德的书也为从事实际工作的工程师們广泛采用。这本书随后被譯成法文、意大利文和德文。

24. 欧洲其他著名学者在材料力学上的贡献

迟至十九世紀开端，德国才开始有材料力学方面的著作。首先对这门学科有重大贡献的人是佛兰茲·約瑟夫·格斯特勒(Franz Joseph Gerstner, 1756~1832)。他是1777年在布拉格(Prague)大学毕业的。經過了几年工程上的实际工作之后，便充当他母校天文观察台的助理人員。1789年升任数学教授。他在任教期內，对科学在工程上的应用仍一貫重視，并且計劃着在布拉格成立一所工程学校。1806年毕竟在这个城市成立了波密施工程学院(das Bömische technische Institut)，格斯特勒便是該校的力学教授和院长；到1832年为止他一直担任这个职位。格斯特勒在力学上主要的著作都收集在他那三卷集的“力学手册”(Handbuch der Mechanik)中，該书系1831年在布拉格出版。这部书的第一卷第三章讲述材料强度。在討論拉压时，格斯特勒列出他所作鋼琴絲拉力实验的研究结果。他发现拉力 P 和伸长量 δ 之間存在如下的关系

$$P = a\delta - b\delta^2 \quad (a)$$

式中 a 及 b 为两个常数。对于較小的伸长量，(a)式右边的第二項可以忽略不計，于是我們就得出虎克定律。

格斯特勒也研究过永久变形对拉伸試件性能的效应。他証明当一根金属絲伸长到产生某些永久变形时，然后将载荷取去，而在第二次加载时它仍能服从虎克定

律直到第一次造成永久变形时的载荷值为止。仅在更大载荷下才与直线定律有些偏差。因此,他建议将悬索桥中所使用的金属丝在使用以前先拉伸到某一限度。

格斯特勒在工程力学的其他部分也做出重要的成绩。最著名的是他的水面摆动波(trochoidal wave)理论^[1]。

在十九世纪早期对于工程力学有贡献的另一位德国工程师是约翰·阿尔伯特·叶太尔维因(Johann Albert Eytelwein, 1764~1848)。他在十五岁上,是柏林炮兵团的一个炮手。他在业余时间经常研究数学和工程科学,因此在1790年考取了工程师(建筑)学位,很快地被称誉为一位富有理论知识的一位工程师。1793年他的“应用数学中的重要问题”(Aufgaben grosstentheils aus der angewandten Mathematik)出版了;它包括建筑工程和机械工程上许多实际重要问题的讨论。1799年他和其他几位工程师在柏林创办了建筑学院(Bauakademie),他本人充任该院院长兼工程力学教授。

叶太尔维因的教本“固体力学手册”(Handbuch der Mechanik fester Körper)在1800年出版,另一教本“固体静力学手册”(Handbuch der Statik fester Körper)在1808年出版。后一书中讨论材料力学和结构理论方面的问题。关于材料力学这部分,塔德亨特在他的“历史”中的评论是:“在这部分里面没有新的东西,不过作者胜过了班克斯(Banks)和格里果列(Gregory)^[2]两人,而这两位在当时数学界的声誉是和他不相上下的”。在结构理论方面,叶太尔维因补充了一些关于拱和挡土墙的新理论。他又发展了一个决定桩上容许载荷的有效方法。

拿破仑战争结束后,德国掀起了一个广大的运动来复兴工业的各个部门。这就需要大大改良工程教育,为此建立了好几所工程学校。1815年,开办了维也纳工业学院,约翰·约瑟夫·普列施脱(John Joseph Prechtel, 1778~1854)为该校院长,1821年柏林创办了职业学校(Gewerbeinstitut)。随后又在卡尔斯鲁赫(Karlsruhe, 1825年)、慕尼黑(Munich, 1827年)、德累斯登(Dresden, 1828年)、汉诺威(Hanover, 1831年)以及斯图加特(Stuttgart, 1840年)等地建立了一些工业学校。这些新的工程学校对于德国工业以及一般工程科学的发展都具有很大的作用。其他国家都没有一个能象德国这样密切的把工业和工程知识结合在一起,无疑地这样的结合对于德国的工业发展以及对于十九世纪末期德国奠定工程科学的强大地位都是很有贡献的。

随着英国、德国和法国在材料力学方面的进步,瑞典也得到同样的发展。钢铁

[1] 见他所著“波动理论”(Theorie der Wellen), 1804, 布拉格。

[2] 同时代写作工程力学的英国学者。

工业在瑞典占有重要地位，那里最先的实验研究就以钢铁为对象。瑞典物理学家拉格杰姆 (P. Lagerhjelm)^[1] 是这项活动的先驱者，他通晓汤姆士·杨、杜留和叶太尔维因诸人的理论著作，这些著作不独在他的实际工作中，而且在他的理论研究中都起着指导作用。他所设计的由布罗林 (Brolling) 制造的拉伸试验机经过试用证明是很适用的；事实上以后拉梅在圣彼得堡制造的类似的试验机 (参看第 19 节) 也不过如此。拉格杰姆的试验证明各种铁的抗拉弹性模量几乎都一样，并与辗压、锤打以及各种热处理等工艺过程无关，不过弹性极限和极限强度将因这些工艺过程而有显著的差异。他发现铁的极限强度常与它的弹性极限成正比。他也发现铁在断裂时密度比较减低些。拉格杰姆曾取静力试验所得的弹性模量和观测一根杆件受横向振动的频率从而计算出的弹性模量相比较，发现两者非常符合。他并且证明了如果两只音符相同的音叉，则当其中之一淬硬后，它们发音的音符仍然是相同的。

[1] 拉格杰姆的著作刊在 *Jern-Kontorets Ann.*, 1826 年。他的成果简略报导在 *Pogg. Ann. Physik u. Chem.*, Ed. B, p. 404, 1828。以后瑞典的一些实验都参引了拉格杰姆的著作。例如，斯梯弄 (K. Styffe) 曾详细描述过拉格杰姆的拉力试验机，刊在 *Jern-Kontorets Ann.* 1866 年。

第五章

数理彈性理論的开端^[1]

25. 彈性理論中的平衡方程

根据我們讲到这里为止的材料强度理論的历史說来,关于梁的挠度和应力問題的解法通常是从梁在变形时截面仍保持平面以及材料服从虎克定律这两个假定中得出来的。十九世紀开初,人們企图为彈性体力学找出一个更为主要的根据。从牛頓时代起就有这么一个概念^[2],认为物体間的彈性可以解釋为它們最大质点之間的吸力和斥力。这个概念曾經波斯考維奇(Боскович)^[3]詳細討論过,他假設在任何两个最大质点之間沿着它們連結綫上作用的力在某些距离上是吸力而在另一些距离上則是斥力。而且还有一个平衡距离,該处諸力消失为零。

拉普拉斯(Laplace)利用这个理論并加入补充条件才发明了毛細管理論^[4],即当分子間的距离增加时,分子力即急剧减小。

应用波斯考維奇的理論来分析彈性体的变形是从泊松(Poisson)^[5]利用这个理論研究平板的弯曲而开端的。他将平板认定为分布在板的中央平面內的一个质点系統。虽然它能够抵抗伸长,但不能抵抗弯曲,因此能看作为一个理想柔膜,而不把它看作一块平板。

[1] 关于彈性理論的历史可在下列书中看到較詳細的討論: 圣維南注解的納維埃著“課程总结”三版, 1864; 圣維南譯克列布希“固体的彈性理論”(Théorie de l'élasticité des corps solides)中添入的注解(1888), 以及穆依格諾(Moigno)著“力学分析教程”(Leçons de mécanique analytique), 1868, 其中圣維南的两章。并参看杏勒(C. H. Müller)和廷普(A. Timpe)所写論文刊在“数学知識百科全书”(Encyklopädie der mathematischen Wissenschaften)卷4, 第1頁, 1906, 和布克哈特(H. Burkhardt)的“振动函数的推演”(Entwicklungen nach oscillirenden Functionen), 526~671頁, 1908, 萊比錫。

[2] 見圣維南,“簡史”(Historique Abrégé)。

[3] 波斯考維奇:“自然科学”(Philosophiae naturalis)1版, 1763, 威尼斯。并参看新出的拉丁英文版有关波斯考維奇的簡單生活史, 1922 芝加哥和倫敦。

[4] 拉普拉斯, Ann. Chim. et. Phys., 卷12, 1819。

[5] 泊松, Mém acad., 167頁, 1812。

納維埃^[1]在彈性體的分子理論上有更進一步的成就。他假定有兩個力系 ΣF 及 ΣF_1 作用在一彈性固體的各質點上。 ΣF 力系是互相平衡的，它代表外力不存在時作用的分子力。 ΣF_1 力系則與外力（例如重力）相平衡。假定它們與質點間距離 $r_1 - r$ 的改變成正比並且是沿質點連結綫方向作用的。設 u, v, w 為一個質點 $P(x, y, z)$ 的位移分量，而 $u + \Delta u, v + \Delta v, w + \Delta w$ 為相鄰質點 $P_1(x + \Delta x, y + \Delta y, z + \Delta z)$ 的相應位移，則這些質點間的距離改變為

$$r_1 - r = \alpha \Delta u + \beta \Delta v + \gamma \Delta w \quad (\text{a})$$

式中 α, β, γ 分別表示 r 的方向與坐標軸 x, y, z 所夾之角的余弦。於是相應的力 F_1 為

$$F_1 = f(r) (\alpha \Delta u + \beta \Delta v + \gamma \Delta w) \quad (\text{b})$$

式中 $f(r)$ 是一個因子，它隨距離 r 之增加而迅速減小。

納維埃將 $\Delta u, \Delta v, \Delta w$ 展成下列級數形式

$$\Delta u = \frac{\partial u}{\partial x} \Delta x + \frac{\partial u}{\partial y} \Delta y + \frac{\partial u}{\partial z} \Delta z + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \Delta x^2 + \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} \Delta x \Delta y + \dots$$

只取到二次方為止。然後，將它們代入 (b) 式，并使

$$\Delta x = r\alpha, \Delta y = r\beta, \Delta z = r\gamma$$

他得出表示力 F_1 的分量 x 的式子如下：

$$\begin{aligned} \alpha F_1 = r f(r) & \left[\alpha^3 \frac{\partial u}{\partial x} + \alpha^2 \beta \left(\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \right) + \dots \right] \\ & + r^2 f(r) \left[\frac{\alpha^4}{2} \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \alpha^3 \beta \frac{\partial^2 u}{\partial x \partial y} + \dots + \frac{\alpha r^3}{2} \frac{\partial^2 w}{\partial z^2} \right] \end{aligned} \quad (\text{c})$$

要計算在 x 方向作用在變位質點 $P(x, y, z)$ 的總力，必須求質點 P 作用範圍內所有各質點式子（如式 c）的總和。作出計算，并假設分子力和 r 的方向無關，即假設此物體是各向同性的，納維埃觀察到所有包含有奇數方次的余弦的這些項都消去了。因此 (c) 式第一行所有的積分都等於零。剩下不等於零的第二行的那些積分的演算式便能簡化成為一個積分來計算，即

$$C = \frac{2\pi}{15} \int_0^\infty r^4 f(r) dr \quad (\text{d})$$

假定此積分值為已知，作用於質點 P 的合力在 X 軸上的投影將為

$$\Sigma \alpha F_1 = C \left(3 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial z^2} + 2 \frac{\partial^2 v}{\partial x \partial y} + 2 \frac{\partial^2 w}{\partial x \partial z} \right) \quad (\text{e})$$

[1] 納維埃的論文“彈性固體的平衡定理與運動的研究報告” (Mémoire sur les lois de l'équilibre et du mouvement des corps solides élastiques) 在 1821 年 5 月 14 日向科學院提出。1824 年在 Mém. Inst. Natl. 上刊出，從這里面摘出的資料刊在 Bull. Soc. Philomath. 177 頁，1823 巴黎。

同法, 写出其他两个投影。

引用下列記号:

$$\left. \begin{aligned} \theta &= \frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} \\ \nabla &= \frac{\partial^2}{\partial x^2} + \frac{\partial^2}{\partial y^2} + \frac{\partial^2}{\partial z^2} \end{aligned} \right\} \quad (f)$$

則质点 P 的平衡方程可清楚地写成下列式子

$$\left. \begin{aligned} C\left(\nabla u + 2\frac{\partial \theta}{\partial x}\right) + X &= 0 \\ C\left(\nabla v + 2\frac{\partial \theta}{\partial y}\right) + Y &= 0 \\ C\left(\nabla w + 2\frac{\partial \theta}{\partial z}\right) + Z &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (g)$$

式中 X, Y, Z 为作用在质点 $P(x, y, z)$ 上外力的三个分力。这些关系式就是納維埃对各向同性彈性体的平衡微分方程。我們看得到用他所提出的假設来求物体的彈性只需要一个常数 C 就够了^[1]。

將质点的慣性力加到外力 X, Y, Z 中, 納維埃又得出彈性体运动的一般方程。

除了能滿足于物体内部任何一点的三个式子(g)以外, 还必须立出求算物体表面的式子, 即該处分子力必与边界上分布的外力相平衡。用 $\bar{X}_n, \bar{Y}_n, \bar{Z}_n$ 表示此力在具有外法綫 n 的一点上每单位面积的三个分量, 并应用虛位移原理, 納維埃得出所求边界条件如下:

$$\bar{X}_n = C \left\{ \left(3\frac{\partial u}{\partial x} + \frac{\partial v}{\partial y} + \frac{\partial w}{\partial z} \right) \cos \alpha + \left(\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \right) \cos \beta + \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right) \cos \gamma \right\} \quad (h)$$

随后柯西解釋了 (h) 式的括号里面几个式子的显著性, 并指出表面力的分量 $\bar{X}_n, \bar{Y}_n, \bar{Z}_n$ 是以下六个应变分量的綫性函数,

$$\frac{\partial u}{\partial x}, \frac{\partial v}{\partial y}, \frac{\partial w}{\partial z}, \left(\frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \right), \left(\frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} \right), \left(\frac{\partial v}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial y} \right).$$

彈性理論次一步的重要进展主要应归功于柯西的成就。他介紹了应变和应力这两个概念来代替个别质点間分子力的研討, 这样大大地簡化了基本方程式的推导。

[1] 随后, 柯西綜合了納維埃的推导并研究了各向异性物体。他指出, 在最普遍情况下, 要决定象这种物体的彈性, 需要 15 个常数。見“数学学习題”(Exercices de mathématique)第三年級用, 第 200 頁。

26. 柯西 (Cauchy, 1789~1857)

奥古斯丁·柯西 (Augustin Cauchy)^[1] 在 1789 年出生于巴黎。他的父亲是在政府供职的一位出名律师，法国革命时离开巴黎，在离巴黎不远的阿苦尔 (Arcueil) 村鎮暫居。当时，著名科学家拉普拉斯和泊索列特 (Berthollet) 也住在那里，在拿破侖时代，拉普拉斯的住宅变成了巴黎著名科学家聚会的地方，因此年青的柯西認識了許多他們中間的人。其中的拉格朗日很快地就注意到这个孩子数学才能。柯西在潘錫昂中央学院 (l'École Centrale du Panthéon) 受过中級教育，他在該校学习古典語文学，成績优异。

1805 年，他考取了工业学院，在該校时期，他的数学成績很出色。1807 年毕业后，即被选拔入桥梁道路学院在工程方面繼續深造，1810 年毕业。在入学考試和毕业考試中他都名列第一，他的才能一直为教师們所稱道。

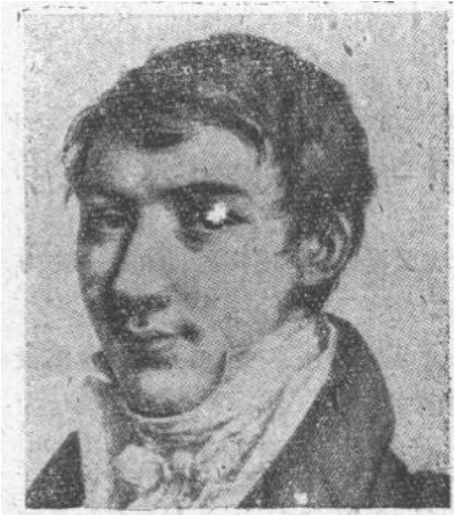


图 68 奥古斯丁·柯西

二十一岁上，他已經在瑟堡 (Cherbourg) 港干着重要的工程工作。但他对数学比工程更有兴趣，因而把业余时间完全用来研究数学。在 1811 及 1812 年間，他向科学院提出过几篇重要的研究报告。1813 年他离开瑟堡回到巴黎，将全部力量放在数学工作上。1816 年，他成为科学院的會員。

他回到巴黎以后，就在工业学院和苏波恩大学等校教书。在他講授积分时，他用一种較前人更加严格的方式来講授。这种創造性的講授法不独吸引了全体学生而且也吸引了一些国外教授和科学家来听课。1821 年发表了他的“工业学院解析学教程” (Cours d'Analyse de l'École Polytechnique)，該书对数学的往后发展方向起了很大的影响。

大致在这个时候，納維埃向科学院提出了第一篇关于彈性理論的著作。柯西很重視这篇論文，他自己也开始研究这个理論。他在这一早期的力学分支上的成就是有极大价值的^[2]。

[1] 关于柯西的傳記，見华尔逊 (C. A. Valson) 著：“巴朗·柯西的生活經歷” (La vie et les travaux du Baron Cauchy), 1868, 巴黎。并參看“数理科学史” (Histoire des Sciences Mathématiques et Physiques) 卷 12, 144 頁, 1888 巴黎。

[2] 穆依格諾“解析力学，靜力学” (Mécanique Analytique, statique), 1868, 一书中全維南所写的关于彈性力学的两章，其中敘述柯西对彈性理論的研究最为詳細。

我們在前节中已經提过,納維埃在推导他的基本方程时,系考虑力是作用在变了形的彈性体的独立的分子之間的。柯西^[1]却不是这样,他用了平面上压力的概念(他从水力学上学到了这个概念),而且假定此压力并不經常正交于該压力在彈性体内所作用的平面。这样,应力的概念就引伸到彈性理論里面来了。从变形彈性体内取出一个无穷小平面单元,平面单元上的总应力可認定为位于平面单元一边的分子对另一边分子作用力的全部合力,它的(作用力的)方向与所研究的平面单元相交^[2]。将总应力除以单元面积即得出应力的量值。

就一个四面形单元(图 69)而論,柯西指出在斜面 abc 上应力的三个分量 X_n, Y_n, Z_n 是由三个平衡方程得出:

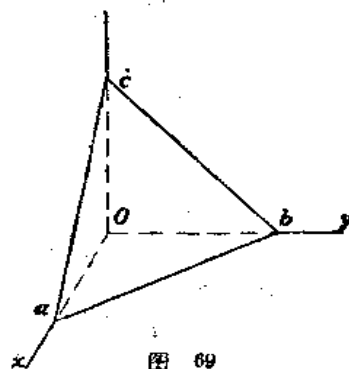


图 69

$$\left. \begin{aligned} X_n &= \sigma_x l + \tau_{yx} m + \tau_{zx} n \\ Y_n &= \tau_{xy} l + \sigma_y m + \tau_{zy} n \\ Z_n &= \tau_{xz} l + \tau_{yz} m + \sigma_z n \end{aligned} \right\} \quad (a)$$

式中 l, m, n 为平面 abc 的外法綫与坐标軸^[3]相交角度的余弦,而 $\sigma_x, \tau_{yz}, \dots$ 为作用在 O 点(在坐标面 yz, xz 及 xy 上)处应力的法向和切綫方向的分量。他又証明了

$$\tau_{yx} = \tau_{xy}, \tau_{zx} = \tau_{xz}, \tau_{zy} = \tau_{yz}$$

上式中指出作用在任一平面(例如 abc)上的应力能够用六个应力分量 $\sigma_x, \sigma_y, \sigma_z, \tau_{xy}, \tau_{xz}, \tau_{yz}$ 来表示。将公式(a)的各分量 X_n, Y_n, Z_n 分解为垂直于 abc 平面的方向,就得出作用在該平面上的法向应力 σ_n 。柯西指出,如果从原点 O (图 69)按 n 个方向每一方向作向量 r ,其长度为 $r = \sqrt{1/\sigma_n}$,这些向量的端点将位于二次曲面上。柯西称这个面的主軸方向为主向(principal directions),其相应的应力称为主应力(principal stresses)。

柯西导出一矩形六面体单元的平衡微分方程,即:

[1] 柯西的著作是在他研究了納維埃的論文(參看第 25 节)以后写的,該文系 1822 年 9 月 3 日向科学院提出,另有一篇摘要刊在 Bull. Soc. Philomath. 第 9 頁上, 1823, 巴黎。

[2] 应力定义的最后形成是由于圣維南。見 Compt. rend. 卷 20, 1765 頁, 1845 年; 卷 21, 125 頁。柯西在以前的写作中用了稍許不同的定义,但不久他接受了圣維南所下的定义。

[3] 关于在早期彈性理論許多作者所用的符号,見德堡格諾“靜力学”626 頁。并參看塔德亨特和庇尔逊合著“彈性力学史”卷 1, 322 頁。

$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial \sigma_x}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zx}}{\partial z} + X &= 0 \\ \frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} + \frac{\partial \sigma_y}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{zy}}{\partial z} + Y &= 0 \\ \frac{\partial \tau_{xz}}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{yx}}{\partial y} + \frac{\partial \sigma_z}{\partial z} + Z &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (b)$$

式中 X, Y 及 Z 表示在 O 点处单位体积的体力的三个分量。在振动情况下, 这些体力应加上惯性力。

这位法国数学家又验证了弹性体能绕 O 点(图 69)产生变形, 并说明当这种变形很小时, 在任一方向的单位伸长量以及在原先为相互垂直的任何两个方向上的直角的改变都可用下面六个应变分量来表示:

$$\left. \begin{aligned} \varepsilon_x = \frac{\partial u}{\partial x} \quad \varepsilon_y = \frac{\partial v}{\partial y} \quad \varepsilon_z = \frac{\partial w}{\partial z} \quad \gamma_{xy} = \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} \\ \gamma_{yz} = \frac{\partial v}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial y} \quad \gamma_{xz} = \frac{\partial w}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial z} \end{aligned} \right\} \quad (c)$$

这些关系式给出沿坐标轴方向的三个应变与各轴间的角畸变。如果我们从 O 点对每一方向作一向量其长度为 $r = \sqrt{1/|\varepsilon_r|}$, 式中 ε_r 为沿 r 方向的应变, 则各向量的端点也将位于二次曲面上。该曲面的主轴称为变形的主向, 而其相应的应变称为主应变 (principal strains)。

柯西又给出了各向同性体的六个应力分量和六个应变分量之间的关系式。他假定变形的各主向与各主应力方向相重合, 并假定应力分量为应变分量的线性函数, 写出了下列方程:

$$\sigma_x = k\varepsilon_x + K\theta, \quad \sigma_y = k\varepsilon_y + K\theta, \quad \sigma_z = k\varepsilon_z + K\theta$$

式中 k 及 K 为两个弹性常数, $\theta = \varepsilon_x + \varepsilon_y + \varepsilon_z$, 即 θ 为单位体积的改变。对于任一坐标轴方向, 他得出

$$\left. \begin{aligned} \sigma_x = k\varepsilon_x + K\theta, \quad \sigma_y = k\varepsilon_y + K\theta, \quad \sigma_z = k\varepsilon_z + K\theta, \\ \tau_{xy} = \frac{k}{2} \gamma_{xy}, \quad \tau_{yz} = \frac{k}{2} \gamma_{yz}, \quad \tau_{xz} = \frac{k}{2} \gamma_{xz} \end{aligned} \right\} \quad (d)$$

(a) 到 (d) 的关系式可合成为一个完全的方程组以求解各向同性体的弹性问题。柯西本人用这些方程研究过矩形杆件的变形。他对于矩形杆件受扭的问题特别注意, 他对狭长形截面的杆件想出了一个满意的解法。他指出一根扭转的杆件的截面一般不能保持平面, 而会在扭转时翘曲。柯西作成的这个结论, 后来圣维南利用它并用公式推出一套更完整的棱柱杆扭转理论(参看第 51 节)。

27. 泊松 (S. D. Poisson, 1781~1842)

泊松出生于巴黎附近的小市镇庇梯威尔斯 (Pithiviers) 的一个贫苦家庭中, 他

直到十五岁,还没有读书和写字的机会,更谈不上进学校念书了。1796年他被送到住在方坦涅布留(Fontainebleau)的舅父家去,在那里他才参加了数学班的学习。他的数学学习得很好,因此在1798年他得到工业学院的特准,考入了该校。他在该校的优良成绩为拉格朗日(当时教他函数理论的老师)和拉普拉斯所看重。1800年毕业后,被留在学校里任数学讲师,到1806年他已成为积分课的教授。他的数学创作使他成为这方面最优秀的法国学者而闻名于世。早在1802年他已经是法国科学院的会员了。那时,理论物理学正在飞速发展,当时的数学家都致力于用数学理论解决物理学上的问题。以分子结构概念为基础的弹性理论引起了泊松的重视,他在这方面做了很多工作,奠定了这门学科的基础。



图 70 S. D. 泊松

泊松所得主要成就收集在1829及1831年所发表的两篇研究报告中^[1],以及他的力学教本中^[2]。他的工作开始于探讨质点系之间分子力的作用,他得到三个平衡方程和在边界上的三个条件。这些都和以前纳维埃和柯西的做法相似。他证明这些方程不仅为确定物体任何部分平衡所必需,而且已达到充分满足的程度。他将运动方程进行积分得到成功并证明如果在物体的微小部分内产生扰动,它将形成两种波^[3]。移动较快的波每一质点的运动是与波阵面正交而且连带有体积的改变(或扩大);另一种波则每一质点的运动是与波阵面相切,在运动中只有畸变而无体积改变。

在这篇研究报告中,泊松参照奥斯特洛格拉德斯基(M. B. Остроградский)的著作(参看第33节),将他的一般方程用到各向同性体上^[4],泊松发现对于一根棱柱杆的简单受拉,轴向伸长 ε 一定会连带有横向收缩,其值为 $\mu\varepsilon$,式中 $\mu = \frac{1}{4}$ 。

[1] “弹性体平衡与运动研究报告”(Mémoire sur l'équilibre et le mouvement des corps élastiques), Mém. acad. 卷8, 1829, 与“弹性体及流体的平衡与运动的一般方程研究报告”(Mémoire sur les équations générales de l'équilibre et du mouvement des corps élastiques et des fluides) 工业学院学报, 20期, 1831 巴黎。塔德亨特与庇尔逊著“弹性力学史”对于这两篇研究报告有过很详细的评论。

[2] 见“力学论著”(Traité de Mécanique)两卷集, 2版, 1833。

[3] 见“在弹性介质中运动传播的研究报告”(Mémoire sur la propagation du mouvement dans les milieux élastiques) Mém. acad. 法国, 卷10, 549~605 页, 1830年。

[4] 前述1829年的研究报告中讨论到它的应用。

于是体积的改变将为 $\varepsilon(1-2\mu) = \frac{1}{2}\varepsilon$ 。作为一个三維問題的简单例子,他討論到



图 71 M. B. 奥斯特洛拉格德斯基

一空心球承受均匀内压力或外压力的应力与变形。他又討論了一个球的純徑向振动。

作为一种二維解法,泊松得出了計算一块受載平板横向撓曲的方程

$$D\left(\frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + 2\frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 w}{\partial y^4}\right) = q \quad (a)$$

式中抗弯剛度 D 具有相应于 $\mu = \frac{1}{4}$ 时的数值,而 q 为載荷集度。他討論了边界条件。他的条件完全符合于現在普遍采用于板边固定和簡支的条件。对于沿着边緣分布有已知力的那一边,他要求三个条件(我們現在改用两个),即剪力、扭矩和弯矩(由边緣任一单元长度的分子力

中算出),必須与作用在該边緣上諸力所給出的相应量相平衡。条件的数目由三个减少为两个是在以后由克希霍夫(kirchhoff)所达成,并由克尔文用物理学方法作了解釋(参看第 57 节)。为了証明他的理論的适用性,泊松研討了当載荷集度仅与去軸心距离成函数关系时的圓板的弯曲。为此,泊松将 (a) 式改写为极坐标并得出这个問題的全解。以后他将这个解用到均布載荷上而得出板边簡支和夹紧的撓曲方程式。他又討論到板的横向振动并解出了当圓板撓曲的形状对称于中心时的振动問題。

泊松还发展了另外一些方程式,作为决定杆件的縱向振动、扭轉振动和横向振动,并作为計算各种振动方式的頻率之用。

在他所著“力学論著”(Traité de mécanique)一书中,泊松沒有用到彈性力学的一般方程而导出了另外一些关于計算杆件的撓度和振动的式子,书中都假定了杆件变形时的截面仍保持为平面。对于棱柱杆的弯曲,他不仅用过表示彈性曲綫的曲率对弯矩成正比的二次方程式,而且也用过下列方程式

$$B \frac{d^4 y}{dx^4} = q \quad (b)$$

式中 B 为抗弯剛度,而 q 为横向載荷的集度。在討論 (b)* 式的各种用法中,泊松作了重要的观测,如果 q 为 x 的函数,在杆端 $x=0$ 及 $x=l$ 处,它都等于零。因之經常可用正弦級数来表示。于是 (b)* 式变为

* 原书誤作 (a)——出版社注。

$$B \frac{d^4 y}{dx^4} = \sum a_m \sin \frac{m\pi x}{l}$$

將此式積分并假定兩端撓度為零，他得出解式如下：

$$By = \frac{L^4}{\pi^4} \sum \frac{a_m}{m^4} \sin \frac{m\pi x}{l} + x(l-x) [Cx + C_1(l-x)]$$

式中 C 與 C_1 為常數，按端部條件來決定。當兩端為簡支時， C 及 C_1 等於零，因之得出

$$y = \frac{l^4}{B\pi^4} \sum \frac{a_m}{m^4} \sin \frac{m\pi x}{l}$$

我們似乎是第一次在這裡見到用三角級數研究杆件的撓度曲綫。在泊松時代，這個方法並沒有引起工程師們的重視，可是現在却發現它是非常有用的。

我們看到泊松並沒有象納維埃和柯西一樣對彈性理論貢獻出基本概念，不過他畢竟解決了許多重要的實際問題，因此，我們仍然採用了他的成果。

28. 拉梅 (G. Lamé, 1795~1870) 和克萊佩朗 (B. P. E. Clapeyron, 1799~1864)

拉梅和克萊佩朗兩位卓越的工程師同在 1818 年從工業學院畢業，又同在 1820 年從礦業學院畢業。他們在學業完成以後，被介紹到俄國政府作為約派的青年工程師，在俄國一個新建不久的工程學校，即聖彼得堡交通工程學院工作。這所新學院在以後俄國工程科學發展上起了很大的作用。它建立在 1809 年，是由卓越的法國工程師們如比坦喀爾特 (Bétancourt) (他是這所學院第一任校長)，巴柴恩 (Bazain)，和波提爾 (Potier) 諸人一起建立起來的。它的教學大綱和教學方法完全與巴黎的工業學院及橋梁道路學院的相同。拉梅和克萊佩朗在該校教授應用數學和物理學，同時他們也幫助設計了一些俄國政府極為重視的結構物，例如那時在聖彼得堡所設計和建造的幾座懸索橋便是^[1]。



圖 72 奧古斯丁·德·比坦喀爾特

為了研究這些橋梁上所用的俄國鐵料的力學性能，拉梅設計并建造 (1824 年)

[1] 這些懸索橋 (1824~1826 年建成) 是在歐洲大陸建造的第一批，參看懷貝金 (Wiebeking) 著“土木工程” (Architecture Civile) 卷 7, 1831, 慕尼黑。并參看麥騰斯 (C. C. Mehrrens) “鐵橋建築” (Eisenbrückenbau) 卷 1, 1908, 萊比錫，拉梅和克萊佩朗又幫助設計過橫跨尼瓦 (Neva) 河上的大懸索橋 (單跨，跨長 1020 呎)。參看 Ann. mines, 卷 11, 265 頁, 1825。

了一架专用的試驗机器,和拉格杰姆在斯德哥尔摩所制造的相似^[1]。这是一架水平



图 78 G. 拉梅

式試驗机,連帶着一架冲击起水机 (hydraulic ram) 来产生載荷和吸收应变。載荷的大小借法碼来測量,如图 74 所示。拉梅注意到当进行这些試驗时,鉄在一个約等于极限强度三分之二的載荷作用下很快地开始伸长。鉄锈的脫落和达到屈伏点以后頸縮的形成也給观察出来。这些試驗結果^[2] 被采用在俄国的鉄結構設計中,有几种材料力学书本中也都讲到它^[3]。

为了重建圣彼得堡的圣伊薩克大禮拜堂,拉梅和克萊佩朗檢驗了拱的稳定問題,并写出了前已提及的那份研究報告(參看第 20 节)。

当这两位工程师在圣彼得堡工作时,他們写出重要的研究報告“均質固体的内部平衡”(Sur l'équilibre intérieur des corps solides homogènes)于 1828 年向法国科学院提出,經過波因薩特 (Poinsot) 和納維埃审定,并刊载在“科学家研究報告”(Mémoires présentés par divers Savants)卷 4, 1833 年。这篇研究報告的重要性在于它不仅包含平衡方程的推导(当时这些平衡方程已可从納維埃和柯西的著作中查到)而且包括有应用这些一般方程求解某些实际問題的資料。在这份研究報告的第一节里,他們用納維埃的分子力概念(參看第 25 节)推出平衡方程并指出也可用柯西的应力概念得出同样的方程。在第二节里研究了在彈性体的一点上的应力,報告指出,如果对通过此点所作的每一平面用自此点作出的向量来表示相应的应力,那么所有这些向量的端点将位于一个椭圆球体的表面上。这就是所

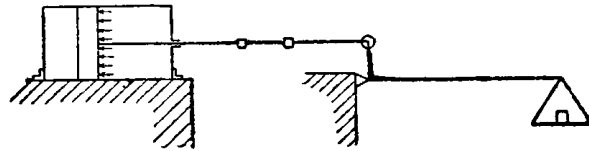


图 74 拉梅的拉伸試驗机

[1] 有名的渥尔威希 (Woolwich) 試驗机在 1832 年根据同一原理制成,还有在倫敦羅斯瓦克街 (Southwark Street) 格罗夫 (Grove) 公司的克尔卡台 (Kirkaldy) 机。參看吉旁斯 (C. H. Gibbons) “材料試驗机” (Materials Testing Machines) 1935, 匹茲堡。

[2] 这些試驗的結果,写在拉梅給貝列特 (Baillet) 的信中,发表在 Ann. mines, 卷 10, 1825, 巴黎。

[3] 例如,納維埃“課程总结”2 版, 27 頁。1833。

謂“拉梅应力橢球”。它也指出求算通过此点的任何平面上应力的方向和大小(利用此橢球和应力向二次式*一起)。

在一般討論之后,作者將他們的方程式用在特殊情况中。他們說出怎样以实验方法从拉伸試驗或那些会产生均匀受压的試驗中求得方程式中所引用的单一弹性常数的值。于是他們处理空心圓筒的問題,并且导出求算均匀內压力与外压力所引起的应力的公式。如果压力大小为已知时,便可用这些公式来计算筒壁的必需厚度。在他們的分析中,他們用了最大法向应力理論;不过他們謹慎地說明圓筒的每一元素是处于二維应力状态而且由簡單拉伸試驗所得的弹性极限也許不能应用在这种較复杂的情况里。在这一节中討論到的其他問題有:圓軸簡單扭轉;球体承受向心引力以及球形壳体承受均布內压力或外压力等。对于所有这些情况都导出了正确的公式,从那时起这些公式都被广泛应用。

在最后一节中,这两个作者考察了一些更为复杂的問題。他們开始考察被一块平面所界限的一无限物体,在該平面上分布着已知的法向力。用一个富勒积分代表这些力,他們得出了四重积分形式的位移分量的式子。他們用同样方式来分析被两个无限平行平面所界限的一物体。最后处理了无限长圓柱体的問題。这儿,第一次介紹了圓柱坐标。这里又以例題的方式討論了一个圓柱由分布在它表面上又垂直于其軸的切向力所产生的扭轉。这里是假定这些力的集度只为沿圓柱軸量出的距离的函数。

这篇研究报告另一重要方面是,它除去有价值的結論以外,还包含了各向同性材料弹性变形理論的全部已知成果。这些成果表达得很清楚而又簡單扼要。以后,拉梅編写“固体弹性的数学理論教程”(Leçons sur la Théorie Mathématique de l'Élasticité des Corps Solides)时引用了这篇論文。这是第一本关于弹性理論的书籍。

当法国革命后,法国和俄国之間的政治关系已宣告断絕,拉梅和克莱佩朗在1831年就回到法国。他們回国后发觉法国由于英国铁路建筑迅速成长的吸引,也作出建筑铁路的計劃,因而工程师的工作重点也轉变了方向,拉梅和克莱佩朗参加了勘测和建造从巴黎到圣哲美因(Saint-Germain)的铁路。不久,拉梅放弃了铁路工作,改在工业学院担任物理学教授一直到1844年。在这段时间他出版了物理学教程(1837年),还有关于光学理論方面的一些重要論文。

1852年,拉梅又出版了弹性理論方面的书(上面提过的)。他与克莱佩朗合

* Stress-director Quadric

写的那篇研究报告中的成果也列入其中,但其中方程的形式已稍有变动,因为那时拉梅已經理解到关于决定一各向同性材料的彈性只需要两个彈性常数的結論。这本来是柯西决定出来的(参看第26节)。拉梅介紹了一些振动問題,討論金屬絲、薄膜和杆件的振动。又介紹了彈性介質中波的傳播。书中有很多篇幅专述曲綫坐标的应用及球壳的变形,这些都較研究报告所提的情况要詳細得多。最后,拉梅討論到彈性理論在光学上的应用。在应用过程中,他究討了光的双折射并假定介質是各向异性的(aeolotropic)。他相应地改变了彈性方程并求出应力和应变两者分量間的关系。

塔德亨特在其所著“历史”一书中評論到拉梅的著作時曾作过結論,他說:“我們不能給拉梅的著作以过高的評價;一位素負盛名的科学家能降格地对他所精湛独到的学科写出初淺論著,該书可算得是一个少見的例子了。书中的数学叙述是既清楚而又有說服力的,同时講稿起首和結尾的一般論述写得极为流利,显示着他那詞句的优美和思想的深度”。

該书出版以后,拉梅繼續从事于彈性理論的研究,1854年他的“球面界限的彈性平衡研究报告”(Mémoire sur l'équilibre d'élasticité des enveloppes sphériques)发表在路佛里(Liouville)主編的“数学杂志”(Journal de mathématiques)卷19中。在此文中作者对球形壳体在任何面力作用下变形的問題作出了全解。

1859年,拉梅所著“曲綫坐标及其不同应用(教本)”(Leçons sur les coordonnées curvilignes et leurs diverses applications)出版了。这本书叙述曲綫坐标的一般理論,以及它們在力学、热学和彈性理論上的应用。书中給出变换为曲綫坐标的彈性方程,并将球壳的变形作为一个例子來說明。在最后几章中,拉梅討論到彈性理論基本方程所根据的一些原則。他已經不再贊成用納維埃的方程式推导(由分子力导出的),而选择了柯西方法(只用了剛体的靜力学)。以后他就取用柯西的假定,即应力分量为应变分量的綫性函数。对于各向同性的材料而言,这种假定使我們只需要两个彈性常数;这可从簡單拉伸和簡單扭轉的試驗中求出。这样,便用不着作分子結構及分子力的任何假說就能得出所有必需的方程式来。

1843年,拉梅被选为法国科学院的會員,1850年充任苏波恩大学的教授,講授理論物理学中的各專業課程。他并不是一个出色的講演家,但他的书却流傳很广,多少年来在数理物理学界有着很大的影响。1863年由于身体孱弱,迫使拉梅不能繼續教学,終於在1870年去世。

克萊佩朗在1831年回到法国以后,經常在法国鐵路建設方面的实际工作中活跃着。他的主要工作是将热力学应用于机車設計上。从1844年起,他在桥梁道路

学院担任蒸汽机課程的講授，是一个优秀的教师。他将他丰富的理論知識和广博的实际經驗結合一起进行教学，因此特別能吸引学生听課。当 1848 年他被聘設計一座多孔桥时，发明了一个分析連續梁应力的新方法。这方面将留到下面再来討論(參看第 34 节)。

在拉梅那本关于彈性力学的书中，拉梅描述过他的老朋友的另一貢獻，他称之为克萊佩朗原理(Clapeyron's theorem)。这个原理說明作用于一物体的外力与这些力在作用点沿着力作用方向上位移的分量的乘积之总和，等于此物体相应的应变能数值的两倍。我們看出由克萊佩朗发表的这个原理較此书出版的日子为早，所以它标志着这是最先导出各向同性体变形后应变能的一般公式。1858 年，克萊佩朗被选为法国科学院的会员。他繼續在科学院和桥梁道路学院工作，直到 1864 年去世为止。

29. 板的理論

第一个着手研究彈性面的撓度問題的人是欧拉。他在叙述一块完全柔性薄膜的振动时，把薄膜看成为由互相直交的两組受拉的索子所組成(图 75)。他求出^[1]有关的微分方程为

$$\frac{\partial^2 w}{\partial t^2} = A \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + B \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \quad (a)$$

式中 w 表示撓度而 A 及 B 为常数。尤拉也用了这个概念来研究鐘鈴的振动。

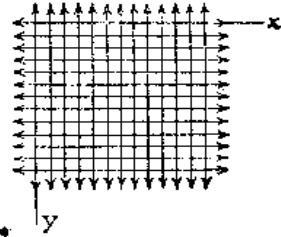


图 75

雅斯奎士·伯諾里(Jacques Bernoulli, 1759~1789)^[2]用同一概念分析了板的撓曲，得出下面的微分方程^[3]：

$$D \left(\frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + \frac{\partial^4 w}{\partial y^4} \right) = q \quad (b)$$

式中 D 为板的抗弯剛度，而 q 为横向載荷集度。伯諾里很清楚地指出他的式子只是一个近似式，而且所取的两組梁綫如果不是互相直交的話，将会得出稍有不同的結果。他发表这项著作只能認为解板的弯曲問題的初步尝试而已。

最有价值的板的理論是在施拉德尼(E. F. F. Chladni)的“声学”一书上引述出来的^[4]，特别是他对于板的振动的实验。施拉德尼在板上布满細砂，使它显示出

[1] 見彼得堡科学院研究報告，卷 10，243，1767。

[2] 雅斯奎士是丹尼尔·伯諾里的侄儿。在 1786~1789 年間为俄国科学院的会员。

[3] 見 Nova Acta，卷 5，1789，圣彼得堡出版。

[4] 施拉德尼著：“声学”(Die Akustik) 第 1 版在莱比錫于 1802 年印出。1809 年出版了法譯本，其中可找到一段短短的自傳。

在各种运动情况下所出現的节綫 (nodal lines) 从而求出其相应的頻率。1809 年法国科学院邀請施拉德尼对他的实验作一次演述, 拿破侖也参加了这次盛会, 对这次实验有深刻的印象。在拿破侖的提議下, 法国科学院悬奖征求能导出一个板振动的数学理論, 使理論計算結果与这次实验結果相比較的論文。1811 年 10 月, 比賽已到截止日期, 应征者只有苏菲·哲美因 (Mlle. Sophie Germain) 一人。

苏菲·哲美因 (1776~1831)^[1] 在她很年青的时候就爱好数学, 并且为了讀牛頓的“物界原理” (Principia), 又学了拉丁文。她在法国革命战争时期仍繼續钻研数学, 并和当时一些大数学家如拉格朗日, 高斯 (Gauss) 与列金得尔 (Legendre) 等交往。当她听到科学院悬奖征求論文的消息后, 她决定著述板的理論。她钻研了欧拉在彈性曲綫方面的著作 (參看第 8 节), 书中是采用变分法从表示弯曲应变能的积分式子里导出撓度的微分方程的。她决定用同样方式繼續研究并假定板的应变能能用下面的积分式表出:

$$A \iint \left(\frac{1}{\rho_1} + \frac{1}{\rho_2} \right)^2 ds \quad (c)$$

式中 ρ_1 及 ρ_2 为撓曲面的两个主曲率半徑。苏菲·哲美因在計算积分式 (c) 的变量时造成錯誤, 因此她沒有求出正确的方程式, 沒有得奖。当时評判人之一拉格朗日^[2] 指出她的錯誤, 并經過一些改正之后, 得出了适合于所求方程式的下列形式:

$$K \left(\frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + 2 \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 w}{\partial y^4} \right) + \frac{\partial^2 w}{\partial t^2} = 0 \quad (d)$$

科学院再将这个題目提出, 規定新的截止期为 1813 年 10 月, 哲美因又再度参加应征。她現在虽然已經得到正确的 (d) 式, 但評判人要求她对基本假設 (c) 式用物理方法作出証明, 她又失败了。于是科学院决定再延期一次。第三次, 虽然評判人对于她的成果还认为不够十分滿意, 但她毕竟得了奖 (1816 年)^[3]。她的論文中虽沒有包括基本式 (c) 的完善解釋, 但我們应当同意塔德亨特的說法^[4]: “当評判人評奖时, 他們不能过于吹毛求疵……”。

泊松^[5] 对板的理論作了更进一步的改进。为了給出 (d) 式的物理意义, 他假設板由許多质点所組成, 其間有分子力 (与分子間距离的改变成正比) 作用着。他

[1] 苏菲·哲美因的傳記載在她所著: “科学报告与信件” (L'état des Sciences et des Lettres), 1833 年, 即她去世后两年在巴黎出版。

[2] 見 Ann. Chim. 卷 39, 149, 207 等頁, 1828。

[3] 見她所著“彈性面的理論研究” (Recherches sur la théorie des surfaces élastiques), 1821, 巴黎。

[4] 見他的“历史”卷 1, 第 148 頁。

[5] 參看他在 1814 年由法国科学院刊出的研究报告。

由这个质点系的平衡条件达成了(d)式。可是,由于他假定所有质点都分布在板的中央平面,因而在他的(d)式中的常数 K 是与板厚的平方成正比,而实际上是应该与其立方成正比的。在同一篇研究报告中,泊松证明(d)式不仅可由积分(c)式而得,而且可由积分下式而得:

$$A \iint \left[\left(\frac{1}{\rho_1} + \frac{1}{\rho_2} \right)^2 + m \left(\frac{1}{\rho_1^2} + \frac{1}{\rho_2^2} \right) \right] ds$$

只要认真地选择常数 A 和 m , 它就是求算弹性板弯曲时应变能的正确式子。这就说明了虽然哲美因的(c)式没有给出板弯曲的应变能,为什么她还能得出平板微分方程的正确形式(d)的道理。

对于得出板弯曲方面第一个令人满意的理论应归功于纳维埃。纳维埃在其论文中(1820年8月14日向科学院提出,1823年出版)^[1],和泊松一样假定平板由许多分子所组成;不过他认定各分子系按整个厚度分布,并假定在弯曲时它们的位移是和板的中央平面相平行,并与距该平面的距离成正比。这样,他得出了计算任何横向载荷的正确微分方程,即

$$D \left(\frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + 2 \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 w}{\partial y^4} \right) = q \quad (e)$$

式中 q 为载荷集度而 D 为板的抗弯刚度。因为纳维埃又作过如第25节所述的假定,他在那个假定中作出的结果只用到一个弹性常数,而他的 D 值与现在我们取泊松比等于 $\frac{1}{4}$ 时普遍承认的数值相符。纳维埃将(e)式用在简支矩形板问题中,他说明了它的正确边界条件,并以二重三角级数的形式作出了正确解。这个式子他在均布载荷以及中央集中载荷的情况下应用。这些解法是求解板的弯曲问题第一次作出的最适用的解法。

纳维埃也研究过在板的边界上受均布压力 T 作用下的板的侧向压屈,并导出屈曲面的正确微分方程为:

$$D \left(\frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + 2 \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 w}{\partial y^4} \right) + T' \left(\frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \right) = 0 \quad (f)$$

他曾将这个方程用到四角支承的矩形板那种复杂的问题上。可是在这里他作不出合理的解法。

[1] 見 Bull. Soc. Philomath. 第93頁, 1823, 巴黎。

第六章

1833 ~ 1867 年间的材料力学

30. 費儿班恩 (Fairbairn) 和霍芝肯逊 (Hodgkinson)

在十九世纪的前半期,法国工程师以他们的优厚数学基础在从事数理弹性理论的研究。这段时期内英国工程师正在用实验方法研究材料力学。那时英国是发展工业的先进国家,在詹姆士·瓦特 (James Watt) 的成就以后,机器工业很快地



图 76 威廉·費儿班恩

成长起来了。机车的制造成功刺激了铁路建设的猛进。所以英国能在 1827 年出产钢铁 690,500 吨, 1857 年增加到 3,659,000 吨。在这个迅速扩展工业的时代,对于改进英国工程教育的工作却做得很少,摆在他们面前的许多工程问题,大部分由自学的人们来解决。这些人并没有深广的科学知识只偏重于用实验方法来解决。虽然实验工作对于材料力学的基本理论不会有多大的贡献,但对于从事实际工作的工程师在解决他们随时遇到的迫切问题上却有很大用处。这些试验成果不仅在英国而且在欧洲大陆都广泛应用,同时还被摘引到法国

和德国的工程文献中^[1]。这些英国工程师中最著名的乃是威廉·費儿班恩 (William Fairbairn) 和爱顿·霍芝肯逊 (Eaton Hodgkinson)。

[1] 例如,参看摩林 (A. Morin) 著“材料的抗力”(Résistance des Matériaux), 3 版, 1862, 巴黎; 勒夫 (G. H. Love) 著“铸铁, 铁与钢…的不同抗力与外观性质”(Des diverses Résistances et autres Propriétés de la fonte, du Fer et de l'Acier…), 1859, 巴黎; 魏斯巴赫 (J. Weisbach) 著“工程力学与机械学教本”(Lehrbuch der ingenieur-und maschinen-Mechanik) (1845~1862) 三卷集。最后一书有英, 瑞典, 俄及波兰等国译本。

威廉·費儿班恩(1789~1874)^[1]出生在苏格兰的喀尔索(Kelso),他是一个貧农的儿子。他从初等学校毕业以后便帮助他父亲种田。十五岁上,他开始在北盾(North Shields)附近的拍西煤矿的总矿当机工艺徒。費儿班恩是很用功的,白天整日在动力厂劳动,夜間却用来学习数学和英国文学。在七年的学徒生活中,他用这个学习方法增长了很多学識。1811年学徒期滿,他搬到倫敦,那时倫敦正在建造滑鉄庐(Waterloo)桥。建筑师約翰·俞尼(John Rennie, 1761~1821)^[2]的盛名吸引了費儿班恩,但費儿班恩不能在桥工上找到工作,仍繼續做一名机工。他利用晚間上图书馆看书,經常坚持着这种自学方式。在倫敦工作了两年,以后在英国南部及都伯林(Dublin)等处度过一段时期,1814年搬到曼彻斯特。他希望在那儿找到一个能發揮他的工艺才能的場所,起先他在那里的几个工厂做工,1817年他和另一位机工詹姆士·里萊(James Lillie)合伙自己經營业务。

最初,他一直做棉織厂的机械安装工作。对他來說,这是个新的工作,經過仔細的分析,不久他发现到这些机器的一些主要缺点。他发现这些机器是由方形大軸杆帶动大直徑的木輪来傳动的,运轉速度很低,每分鐘只40轉。他想出办法减小木輪的直徑以提高速度。他又改进了离合器,这样才得出比較适用而又經濟的运轉方式。这项成就使他在紡織工业中作出巨大的貢獻,他就成为机械安装的有名专家了。1824年,費儿班恩被聘請到苏格兰卡特陵(Catrine)棉紡厂去改进这个厂的水电站。在該厂他又提出了改进水輪机設計的建議,他在这方面的研究是很成功的,不久他設計和建造了水电站。这件事使他揚名于国际,他被邀請到瑞士去改造并装置苏黎世城爱司塞(G. Escher of Zurich)地方的水輪机。他也被亚尔薩斯(Alsace)的制造业聘作顧問。

大致在这个时候,鍛鉄的生产已相当发展,費儿班恩轉而着重于研究这种新材料的力学性能以及如何将它应用在各种工程結構上的問題。他遇到了霍芝肯逊,霍芝肯逊在材料力学上的研究是早已馳名的。他向霍芝肯逊建議应当在研究工作中多做实验。他設計并制造了一架材料試驗机(費儿班恩杠杆式)(图77),他俩絕大多数的研究工作都是靠这架机器做出来的。他們接受英国科学促进协会的委托,开始研究鑄鉄的力学性能。那时霍芝肯逊作拉伸及压縮試驗,而費儿班恩則負責弯曲試驗。他在工作中特別注意到時間效应和温度效应。他发觉当載荷加上以后,杆件的撓度随時間而增加,同时他想要出一个这样的极限載荷,即在低于此載荷时不

[1] 关于費儿班恩的傳記,見威廉·波尔(William Pole)所著“威廉·費儿班恩及巴特的生平”(The Life of Sir William Fairbairn, Bart), 1877, 倫敦。

[2] 关于約翰·俞尼的傳記,見斯迈尔斯(Smiles)著“工程师的一生”(Lives of the Engineers), 卷2。

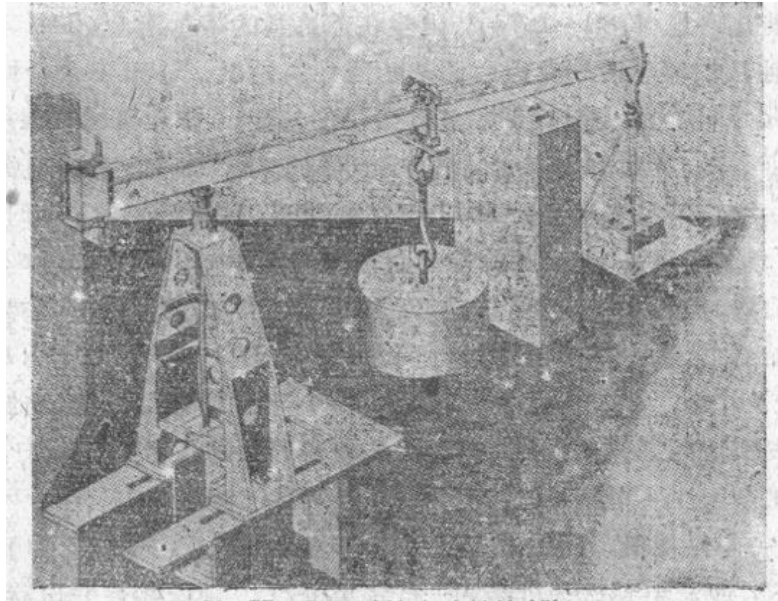


图 77 費儿班恩杠杆式材料試驗机

再有撓度的增加。他对温度效应的研究指出温度增加时断裂载荷将大大地减小。

1830年，費儿班恩热心于铁质船舰的制造，他对研究熟铁板及其铆合做过许多实验^[1]。他发觉铁板在各个方向上的强度大致是相同的。用每种铆合方法作试验，他指出机械铆合（比较手工铆合）质量较好。在钢板的使用中費儿班恩最感兴趣的是在铁桥方面。关于他在桥梁设计和建造上的实验工作将在以后再加讨论（参看第37节）。

費儿班恩在设计锅炉时^[2]研究了承受外压力的管子对胀裂的抵抗力。他从取用两端固装的具有各种尺寸的管子所作出的实验里，证明了外压力的临界值可用下式很精确地表示出来， $P_{cr} = Ch^3/l$ ，式中 h 为管壁厚度， l 为管长而 d 为管的直径， c 为一常数，视材料的弹性而定。为了容易得到形状更为完整的管和球形壳体，費儿班恩随后用玻璃品来代替。他先试验了几种玻璃的弹性并且得出其极限强度，再用这种玻璃做成的管和球形壳体以实验方法测定外压力的临界值^[3]。

費儿班恩通过许多次讲演将他无数次实验的成果公之于世，以后又写成书本，这本书在当时的工程界中是非常流行的^[4]。为了表扬他的科学成就和设计康卫

[1] 这个研究结果在1838~1839年得出，发表较迟。见 Phil. Trans. 第二部分，677~725页，1850。

[2] 见 Phil. Trans. 1858年，389~413页。关于这项工作比较详细的讨论可参看前面提过的摩林所写的那本书（参看第30节）。

[3] 见 Phil. Trans. 1859年，213~247页。

[4] 见他的“工程师的有用资料”（Useful Information for Engineers），1856，伦敦，及同一标题的丛书第2版1856伦敦，1858年发行第2版。1860年。并见“铸铁与熟铁在建筑上的应用”（On the Application of cast and Wrought Iron to Building Purposes）。

(Conway)及布列顛尼亞 (Britannia) 两个箱式桥的贡献, 費兒班恩被选为皇家学会的会员。1860年由学会颁发给他一个奖章。

1855年他被选为巴黎博览会評审委員之一, 閉会后, 他做了一个报告, 其中有下面一段重要的評論: “从我的观感中, 我坚决相信法国和德国在工业技术尖端部門的各种原理的理論知識方面比我們先进; 我想这主要是由于那些国家的学术机关对化学和机械学的教育給予相当大的贊助, …… 在自我夸大的心理强烈刺激下, 我們坚定不移地在赶数量, 而別的国家却不图粗制濫造, 一直在細心研究要怎样在各方面合理地使用材料, 因此在許多情况下質量上是远远超过了我們的”。这个經驗使費兒班恩对教育寄予重視。他和当时一些負責調查群众失学情况的官員联系, 向他們強調陈述英国必須改进她的教育制度。

霍芝肯遜 (1789~1861) 出生在靠近諾斯威希, 杰什尔 (Northwich, cheshire) 的安德頓 (Anderton) 地方一个农民的家庭里。他只受过初等教育, 当他年紀还很小的时候, 就从事田間工作, 帮助他那青年守寡的母亲共謀生活。1811年他搬家到曼彻斯特, 在那里遇見了著名科学家約翰·道尔頓 (John Dalton, 1766~1844), 道尔頓发现这个青年人很机灵, 便开始教他数学。这样霍芝肯遜才有机会讀到伯諾里、歐拉和拉格朗日的經典著作。

1822年, 他开始研究材料力学, 两年后发表了一篇“論材料的橫向应变与其强度” (On the Transverse Strain and Strength of Materials) 的論文^[1]。在棱柱杆的弯曲方面, 他观察到每个橫截面上拉应力的总和必与压应力的总和相等, 因而假定橫截面仍保持为平面。他断言: “由于一方的外层纖維的伸长量与另一方外层纖維的縮短量相等, 所以前者去中性軸的距离和后者去中性軸的距离也相等”。这个論断不是新的, 因为从拔侖特和庫侖时代起已經被发现了。不过这篇論文的功績, 正如塔德亨特所說, 乃在于使英国的实际工作者能将中性軸放在正确位置上。在霍芝肯遜的分析中, 他没有采用虎克定律, 而假定拉力是与伸长量的某一方次成正比。他更广泛地假定这一方次在縮短量和压力之間的关系上有一不同的数值。在他那篇論文中的第二部分, 作者給出他用木梁作实验的結果并証明在彈性极限內与虎克定律相符。

在他的第二篇論文中^[2], 霍芝肯遜叙述了用鑄鉄梁作出的弯曲試驗。并証明当梁上載荷增加时, 中性軸的位置将有改变。他发现鑄鉄的彈性模量、彈性极限和

[1] 这篇論文发表在 Mem. Proc. Manchester Lit. and Phil. Soc. 卷 4, 1824。

[2] “决定鉄梁强度和經濟截面的理論与实验研究” (Theoretical and Experimental Researches to Ascertain the Strength and Best Forms of Iron Beams), 刊在 Manchester Literary and Philosophical Society. 第 407~544 頁, 1830。

极限强度对于拉伸和压缩都各有不同的数值。霍芝肯逊利用这个资料又开始作另一实验以寻求在材料用量不变下铸铁梁能具有最大承载力的截面形状。他由实验证明一根上下翼缘相等的工字梁并不是最经济的形状，并解释承受拉力一边的翼缘的横截面面积必须较承受压力一边的大若干倍。

霍芝肯逊实验研究的另一个项目是关于梁上的水平冲击。他所得结果与根据基本理论计算而得的非常符合。该基本理论是根据下面的两项假定：(1)梁因冲击而产生弯曲的挠度曲线与因静力而产生弯曲的相同，(2)冲击后冲击体和梁作为一个整体一道继续移动。在计算刚受冲击后冲击体和梁的共同速度时，梁的质量只考虑一半^[1]。

霍芝肯逊发表了用费儿班恩试验机作出的研究成果^[2]。图 78 表示铸铁压缩试件被压碎后的各种形象，关于这些图形，霍芝肯逊指出各种破坏有一共同点，即在每一种情况下，裂口都成锥形或楔形，它们几乎都成一定的角度滑下。在同一篇论文中，给出了用不等翼缘铸铁梁作弯曲试验所得的结果。试验指出当底部翼缘和顶部翼缘两者截面面积的比例成 6 或 $6\frac{1}{2}$ 比 1 时，可得到梁的最大承载力。这一比例与铸铁的抗压强度对抗拉强度的比例近乎相等。

1840 年，霍芝肯逊向皇家学会提出他在柱压屈方面的研究报告^[3]。他的目的在证实欧拉的理论公式。这些实验的一般布置和试件的种类如图 77。试验过的试件有两端为圆头及平头的圆柱形的，实心和空心的几种。对于细长的实心压杆，与欧拉公式所得结果非常符合（即极限载荷与 d^4/l^2 成正比，式中 d 为杆的直径，而 l 为其长度）。实验中又发现两端平头的压杆和两端圆头但长度仅为前者之半的短压杆的强度完全相同。

在短压杆的实验中，他发觉和理论公式得出的结果有很大的偏差。将圆头的而长度对直径的比例在 12 到 15 之间的实心圆柱所得出的结果加以估算，霍芝肯逊取极限载荷正比于 $d^{2.6}/l^{1.7}$ 。

为了设计不列颠尼亚和康卫箱式桥，霍芝肯逊和费儿班恩一起对薄壁管的弯曲和压屈作过许多很重要的实验。这些实验将在以后再讨论（参看第 37 节）。

1847 年霍芝肯逊充任伦敦大学工学院工程机械原理教授，在职期间，他曾以皇家委员会会员的身分参加过铁道建筑中使用铁料的顾问工作。1841 年，由于他

[1] 霍芝肯逊对于冲击的研究刊在 1833~1835 年英国学会报告 (British Association Reports) 上。

[2] 这篇著作刊在 1833~1838 年英国学会报告上。其中大部分材料又编入在“铸铁的强度和其他性能的实验研究” (Experimental Researches on the Strength and other Properties of Cast Iron) 中，1846 伦敦。此书已译成法文：见 Ann. ponts et chaussées, 卷 9, 第 2~127 页, 1855。

[3] 见 Phil. Trans. 第二部分, 385~456, 1840。

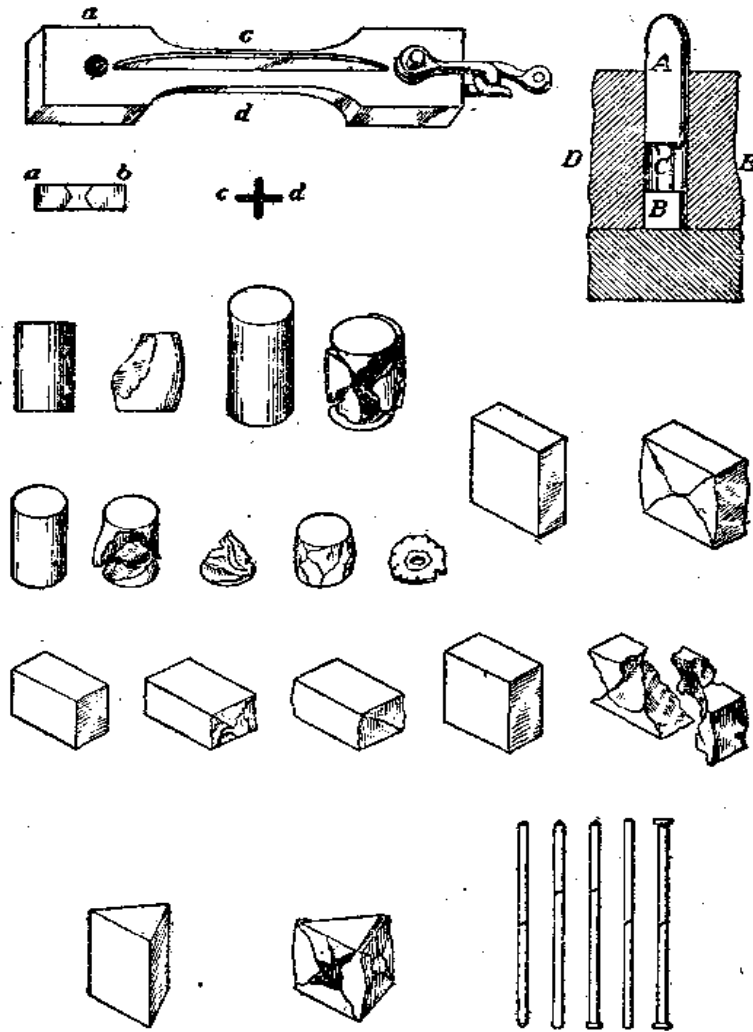


图 78 压缩试验下铸铁试件被压坏的情况

在柱的强度方面的成就获得了皇家奖章,同年,他被选为皇家学会的会员。

31. 德国工程学校的成长

拿破仑战争之后,德国的经济体系须进行重建。为此必须振兴工业,因而建立了好些工程学校以适应工业的需要,学校的规模仿照法国工业学院。建立工程教育决定以准备好数学、物理和化学等基本科学为其围绕的中心。工程师应受过相当于在其他专业方面所必修的并相当于大学程度的一般教育。新的工程学校具有大学的资格,它们要培养工程师,使它们不独能解决技术上的问题,而且能担负起发展工程科学的任务。这些基本观念都是取法于法国工业学院的。其中也有一些

明显的差别；在法国象这样的学校只是为青年人以后进入其他专门学院（例如，桥梁道路学院，矿业学院或军事学院）继续学习工程的预习学校，但德国却要在一个学校里读完全部的课程。在头两年学习中，学生只受各种基本科学教育。后两年则分入各个专业学习工程。这种新制度对传授理论的分量和类型较易控制。

另外还有一个重要的区别。法国学校培养工程师主要是为了从事机关工作。但德国学校，一开始就与私人企业发生密切联系而着重在从事工业生产。这两类学校在行政上也有很大的差别。法国工业学院具有军事化的体制，而德国的新型工程学校却具有德国大学的风味。他们有自治制度，校长和各部主任都由教授会来选举。学生们也有相当的自由来计划他们的学习和支配他们的时间。

这种新式工程教育经事实证明是很成功的，德国工程学校不久就成为推动工业和工程科学的一个重要因素。在德国一位教授的社会地位总是很高的，因此，工程学校才能够吸引一些优秀工程师们来担任教学并从事科学研究。

至于德国的工程力学在起先是受了纳维埃，泊松，彭西列特及其他法国人著作的很大影响。不过德国工程师们没有多久就搞出他们自己的一套；因为过去在工业学院所盛行的抽象力学观念已经不能满足他们的要求了。这样，在我们所讨论的这段时期（1833~1867 年間），开始出现了一些更为实用的工程力学书籍。以下我们将看到这些著作促进材料力学发展的情况。

我们不妨转而注意这一时代德国的著名力学教授的活动。魏斯巴赫（J. Weisbach）著的“机械力学”与工程力学”（Mechanics of Machinery and Engineering）不独在欧洲而且在美国都享有盛名，美国有英译本出版^[1]。

朱里士·魏斯巴赫（1806~1871）于1826年在佛赖堡（Freiberg）的矿业学院（Bergakademie）毕业，为了增进他对基本科学的知識，他又在格廷根大学读了两年（1827~1829）并且在维也纳工业学院读了一年。出校后，魏斯巴赫放弃了采矿工程师的工作机会，宁愿留在佛里堡作私人教师教授数学来维持生活。1833年他为佛里堡矿业学院聘去讲授应用数学，并且从1836年开始直到他去世为止一直在该校担任力学和机械设计方面的教授。魏斯巴赫的主要成就是在水力学方面，他研究水力学系沿用彭西列特的方法，并且以实验结果和极基本的理论分析相结合，作出了重要的实际贡献。

他的力学著作里适当地插有材料力学方面的问题，他在这方面的创作是以承受总合应力作用的机械零件的设计为中心内容^[2]。他应用最大应变理论作为选择

[1] 由约翰孙（W. R. Johnson）记，1848，费拉德费亚。

[2] Z. Ing. 卷 I, 262~265, 1848。

机械零件安全尺寸的根据。这种分析方法是由彭西列特提出(参看第21节)而为圣维南所取法的。

魏斯巴赫很重视工程力学的讲授方法,他设立一个实验室使学生通过实验能证实静力学、动力学和材料力学中的各项原理^[1]。他的学生能做出下列试验:固定实心梁的弯曲,桁架模型,轴的扭转以及扭转与弯曲的联合作用。这些试验都是用木制模型做出来的,它们的尺寸做到能用小的作用力产生出相当大的变形,以便于量测。学生用实验方法学习材料力学这里似乎是首创第一次。



图 79 朱里士·魏斯巴赫



图 80 F. 雷顿巴赫

雷顿巴赫(F. Redtenbacher, 1809~1863)是德国当时另一位卓越的教授,他提倡将科学的分析方法灌输给机械设计中。1829年,他毕业于维也纳工业学院,由于他的成绩优异,被该院聘任为工程力学讲师。1833年,又在苏黎世(Zurich)工业学校担任数学教师^[2]。在该校他除了教学活动以外,还兼任了爱思彻(Escher)和怀斯(Wyss)制造厂的设计师,因此他在机械设计中获得了实际经验。1841年,卡尔斯鲁赫(Karlsruhe)工业学院聘他为应用力学和机械设计教授,在该校一直担任教学直到他去世为止(最后还担任了该校的校长)。他将他那广博的力学知识和实际经验相结合,重新组织了机械设计的教学法,并将理论分析灌输给解决设计问题上去。他成为德国培育工程教育的领导人物。他的著作被许多机械工程师采用^[3],他的设计方法也在工业界推广了。他注重用材料强度来决定机械零件的安

[1] 魏斯巴赫在土木工程(Civiling)卷14,339~370,1868,发表过这项事实的描述。

[2] 1855年这所学校由杜佛尔(Dufour)将军改组为苏黎世联合工业高等学校。杜佛尔是巴黎工业学院毕业的学生。

[3] “机械设计资料”(Resultate für den Maschinenbau),1848,有法译本。

全尺寸,在他所著“力学与机械构造原理”(Principien der Mechanik und des Maschinenbaues) (1852)及“机械构造”(Der Maschinenbau) (1862~1865) 两书中,我們看到了环钩,片弹簧,螺旋弹簧,链条椭圆环圈等等的应力分析的题解。那时,还很少有人懂得分析这些机件,雷顿巴赫可算得是这方面的开创者^[1]。

雷顿巴赫去世以后,格拉斯霍夫(F. Grashof)继承了卡尔斯鲁赫工业学院的应用力学教授。格拉斯霍夫(1826~1893)^[2]在柏林工业学院受过工程教育。毕业后,他在輪上当过两年半的水手,到过印度、澳大利亚和非洲。回国以后(1851年)开始教学工作,1854年去工业学院讲授应用数学。1856年,他协助创办了德国工程师协会,并且担任该会期刊的主笔。在这分期刊中,他发表了許多应用力学方面各种问题的论著。这项活动使他大为出名,也因此被卡尔斯鲁赫工业学院聘去接替雷顿巴赫。在该校继续担任工程力学各科門的教学工作。



图 81 F. 格拉斯霍夫

他对材料力学很感兴趣,1866年他出版了“弹性理论与强度理论”(Theorie der Elasticität und Festigkeit)。在这本书里他不独介绍了基本材料力学,而且也介绍了弹性理论的基本方程。他将这些方程用到棱柱杆的弯曲和扭转的理论以及板的理论上。他在讨论杆件的弯曲时,发现了一些新的截面形状的解法,那些截面形状都是创立棱柱杆弯曲理论的神維南所未曾考虑到的(参看第51节)。在编列机械零件设计用的一些公式时,格拉斯霍夫取最大应变理论作为计算强度的准则,并且把魏斯巴赫的研究成果扩展到复合应力上去^[3]。有些地方当遇

到特殊问题时格拉斯霍夫还发展了他自己的解法,从而得出一些新的成果。例如,在处理端部铰接杆件的弯曲时,他试验出在弯曲时如果铰座是固定不动的话,可能产生纵向拉力的效应;并指出怎样去计算相应的拉应力。这些计算表明在细长杆弯曲时,这个纵向力变得很重要,它对挠度和应力的影响就不能忽略。

在处理承受内压力的圆柱形壳体时,格拉斯霍夫不只是采用拉梅的公式,而且

[1] 雷顿巴赫的这些解都摘引在康塔美因(V. Contamain)所著“抗力作用”(Résistance Appliquée), 1878, 巴黎。

[2] 見文茲基(Wentzcke)所著“德国工程师領袖 F. 拉格斯霍夫”,并参看普南克(R. Plank)刊在 Z. Ver. deut. Ing. 卷 70, 933 頁上的文章, 1926 年。

[3] 見 Z. Ver. deut. Ing. 卷 3, 183~195, 1859。

也討論到当壳端与底板剛性連結时所产生的局部弯曲应力。在这項分析中，他用微分方程来推导从壳体上用两个徑向截面截取出来的縱向长条的撓度^[1]。格拉斯霍夫作出过圓板受对称载荷的几种情况的全解。他也考察过均布载荷作用下的矩形板，对好几种情况提出了一些近似解。

格拉斯霍夫在发表他的研究成果时，总是喜欢用解析法，很少用图来解释他的見解。他常常从討論某个問題的最通常情况开始，当一般解法得出以后他只簡單化地将它引用到特殊情况中去。这种表达方式閱讀起来是比较困难的；因此这本书在从事实际工作的工程师中間并不怎样流行，对于大多数工程学校的学生也很难閱讀。不管怎样，还是有一些特出的学生能够从它里面得到一套非常完整的材料力学理論知識。直到如今，格拉斯霍夫的书还没有丧失它的价值，因为它是第一本引用彈性理論来闡述适用于工程师的材料力学的书。

費儿班恩对承受均匀外压力的圓管破裂的实驗（參看第 30 节）引起了格拉斯霍夫对很长的薄圓管的压屈作出非常重要的理論研究^[2]。格拉斯霍夫假定一个原先为圓形的管的截面在破裂时变成橢圓形，他求出压力的临界值为

$$P_{cr} = \frac{2Eh^3}{d^3}$$

式中 h 为管厚、 d 为其直徑。在格拉斯霍夫的分析中，他只考虑了一个环元素而不計管子內两相邻环元素間所作用的应力。这就說明了为什么这个公式里只含有模量 E ，而不是 $E/(1-\mu^2)$ 。

在十九世紀的中間三分之一的年代里，德国在建筑材料的力学性能上的实驗性研究有了进展。布尔格 (A. K. von Burg) 在維也納工业学院做出鋼板强度試驗^[3]，卡尔馬希 (K. Karmarsch) 在汉諾威工业学校研究了各种直徑金属絲的性质^[4]。路德士 (W. Lüders) 試驗了正交曲綫系的网络，这种曲綫系当軟質鑄鋼試件在弯曲时以及在材料已遭受很大形变的其他情况时将在該試件的表面上出現。他証明如果用弱硝酸溶液侵蝕之后^[5]，这些曲綫将愈加明显。

1852 年渥德 (L. Werder) 在紐侖堡設計并建造了一架 100 吨的試驗机来校核鮑利 (W. Pauli) 所設計的桥梁拉杆。这架机器很精确，而且适用于試驗較大的結

[1] 似乎圓管端部以及加勁环上的局部弯曲是由雪夫勒 (H. Scheffler) 首先研究的；見“鐵道技术” (Organ für Eisenbahnwesen) 1859。并參看尹克勒 (E. Winkler) 刊在土木工程 (Civiling) 卷 6 上的文章，1860。

[2] 見格拉斯霍夫的論文刊在 Z. Ver. deut. Ing. 卷 3, 294 頁，1859。

[3] 見 Sitz. Akad. Wiss. Wien Math-Naturer. Klasse, 卷 35, 452~474 頁，1859 年。

[4] Polytech. Zentr. 1859 年于萊比錫出版。

[5] Dinglers Polytech. J. 1860, Stuttgart.

构构件。随后欧洲的许多实验室都照样装设了这种机器,无疑地十九世纪后半期在材料力学方面所做的研究工作大部分都是由渥德的机器所完成的。

32. 圣维南对梁的弯曲理论的贡献

圣维南的主要成就是在数理弹性理论上,这将留在以后讨论。他在基本材料力学方面也有很大贡献(特别是对于杆件弯曲的理论)^[1]。他是第一个验证弯曲基本假设的精确性的人,所谓基本假设即(1)变形时梁的横截面仍保持为平面,(2)弯曲时梁的纵向纤维不互相挤压,而只是处在简单拉伸或简单压缩状态。他说明只有当梁两端承受两个相等且反向的力偶成为均匀弯曲时,这两个假定才能严格地满足要求。他讨论一根矩形梁的均匀弯曲(纯弯曲)(图 82a),指出纤维的长度

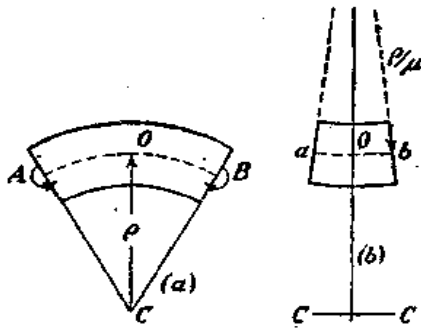


图 82

改变,及其相应的横向变形,不独满足上述条件,而且也满足变形连续性的条件。他也指出原先的矩形截面将改变成图 82b 所示的形状,即由于凸方纤维横向收缩而凹方纤维横向伸长,原为直线的 ab 便稍形弯曲,其相应的曲率半径为 ρ/μ ,式中 μ 为泊松比而 ρ 为杆弯曲时轴线的曲率半径。由于此种横向变形,从杆的上下表面至中性层纤维 ab 的距离也有稍许改变。上下层表面将弯曲成反挠面 (anticlastic

surface)。这是对杆弯曲时横截面形状发生扭曲现象进行研究的第一次^[2]。

圣维南研究了一根在自由端加有载荷的悬臂梁(图 83),他指出剪应力系作用在横截面平面如 ab 及 a_1b_1 上。由于存在着这种应力,弯曲时横截面将不保持为平面而被翘曲成图示的形状。因为这种翘曲对任何两个横截面来说全是一样的,所以纤维长度并不发生变化,因而按照弯曲时横截面保持为平面这一假定而计算弯曲应力也不受影响。

纳维埃在他的书中一直假定中性轴与弯曲力所作用的平面相直交。拍西 (Porsy)^[3] 首先指出只有在弯曲力所作用的平面 xy 沿着惯性主轴之一与梁的截面相交时才是合理的(图 84)。也只有在内力对于 y 轴的力矩(等于 $\frac{E}{\rho} \int_0^b zy dw$)等于

[1] 圣维南关于材料力学的基本理论多数都收集在纳维埃的“课程总结”第三版的注解中,1864,巴黎,也收集在他那石印教本“圣维南应用力学课程”中 (Leçons de mécanique appliquée faites par intérim par M. de St.-Venant), 1837~1838。

[2] 用光学器械测量反挠面上两个主曲率比值以决定泊松比是由哥尔诺(Cornu)做出来的;见 Comp. rend. 卷 64, 333 页, 1869。

[3] 参看纳维埃,“课程总结...”第 3 版,第 53 页。

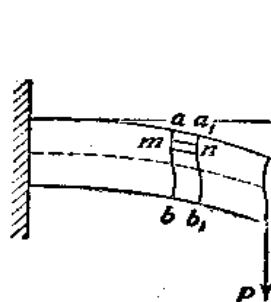


图 83

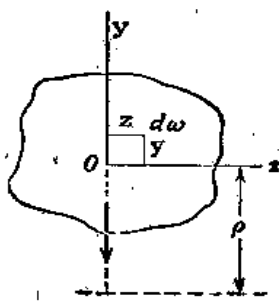


图 84

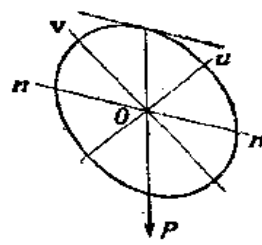


图 85

零,同时該内力对于 z 軸的力矩和外力矩相平衡时才有这样情况。圣維南指出了当弯曲力作用的平面不通过截面的主軸时决定中性軸方向的方法。設图 85 表示梁的橫截面的慣矩椭圆,它具有主軸 Ou 及 Ov 以及 OP 表示力所处的平面,于是他証明中性軸 nm 与通过椭圆和 OP 平面相交的交点所作的切綫相平行。

圣維南指出^[1]悬臂梁的撓度可以用一种不需近似微分方程进行积分的簡易方法来計算,他介紹了这个方法,即現在所称的**面矩法**。与撓度曲綫上一元素 mm_1 的曲率相对应的撓度 nm_1 (图 86) 为

$$\frac{mm_1}{\rho} \approx \frac{dx}{\rho} (l-x)$$

观察任一橫截面上的曲率,它将等于

$$\frac{M}{EI} = \frac{P(l-x)}{EI}$$

他得出下面的求撓度的式子:

$$\delta = \frac{P}{EI} \int_0^l (l-x)^2 dx = \frac{Pl^3}{3EI}$$

所求的积分可当作表示弯矩图的三角形靜面矩来計算。同样他求出由均布載荷所产生的撓度。

圣維南檢查了悬臂梁的較大撓度,认为曲率 $\frac{1}{\rho}$ 不能用近似值 d^2y/dx^2 来代替。他将解法作成級数形式,这个解可用来計算要求有任何精确度的撓度 $\delta^{[2]}$ 。

所有上述結果都是假定虎克定律能有效的情况下得出来的。圣維南再取一种

[1] 参看納維埃,“課程总结…”第3版,第72頁。

[2] 同上,第73頁。

材料不服从虎克定律的梁来研究它的弯曲^[1]。他利用弯曲时梁的截面仍保持为平面的假设对这个问题作出很全面的研究,他不用应力与应变成直线规律的关系而取定下述方程式为应力与应变间的关系式:

$$\left. \begin{aligned} \sigma &= A \left[1 - \left(1 - \frac{y}{a} \right)^m \right] \text{ 拉 } \\ \sigma_1 &= B \left[1 - \left(1 - \frac{y}{a_1} \right)^{m_1} \right] \text{ 压 } \end{aligned} \right\} \quad (a)$$

式中 A, B, a, a_1, m, m_1 均为常数而 y 是某一点去中性轴的距离的绝对值。他将此式仅限于讨论截面为 bh 的矩形梁的问题,自中性轴到最外层纤维的距离 y_1 及 y_2 可由下面两式求出

$$\left. \begin{aligned} y_1 + y_2 &= h, \\ \int_0^{y_1} \sigma dy &= \int_0^{y_2} \sigma_1 dy \end{aligned} \right\} \quad (b)$$

得出中性轴的位置以后,他用(a)式便能算出内力的力矩。

圣维南考察了 $y_1 = a$ (即 $A = \sigma_{\max}$) 的特殊情况。他进一步假定(a)式所表示的两条曲线在 $y = 0$ 处有一根公切线,因此当应力很小时材料的抗拉模量和抗压模量是相同的。

另外,如果此两曲线(a)相等(即 $m = m_1, a = a_1, A = B$),圣维南发觉内力矩可按 $M = \alpha b h^2 \sigma_{\max} / 6$ 求得,其中 α 为一因数,其值视 m 量的大小而定。这个因数的值列如下表:

m	1	2	3	4	5	6	7	8
α	1	5/4	27/20	7/5	10/7	81/66	35/24	22/15 = 1.467

从表中可以看出当 m 增大时, α 也随着增大,并且当拉应力和压应力为均匀分布时它将接近于 $3/2$ 的数值。

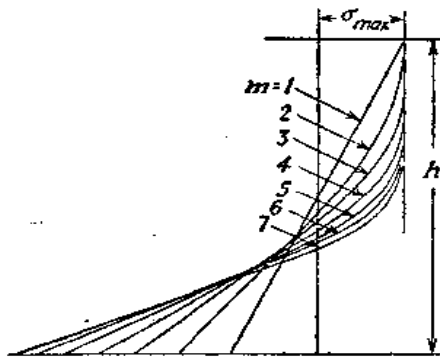


图 87

当 $m_1 = 1$, 材料受压时服从虎克定律。相应于各种 m 值的应力分布如图 87 所示。决定中性轴位置所用的 y_1/y_2 的比值、最大压应力对最大拉应力的比值以及在

$$M = \frac{\alpha \sigma_{\max} b h^2}{6}$$

式中因数 α 的值如下表所示:

[1] 参看纳维埃,“课程总结...”第3版,第175页。

m	1	2	3	4	5	6	7	∞
$ \sigma_{\min} /\sigma_{\max}$	1	1.633	2.121	2.530	2.887	3.207	3.500	∞
y_1/y_2	1	1.225	1.414	1.581	1.732	1.871	2.000	∞
α	1	1.418	1.654	1.810	1.922	2.007	2.074	3

当 $m=6$, M 值約为 $M = \sigma_{\max}bh^2/3$, 它与馬里沃特的理論相符(參看第 5 节), 同时也与霍芝肖逊用实验方法从矩形鑄鉄梁得出的 M_{ult} 的值相符合。当 $m = \infty$, 我們得出加利略的理論, 即拉应力均布于截面上, 而压应力給出一合力, 該力与梁的凹方表面相切。这种对材料不服从虎克定律的矩形梁弯曲的分析能用来計算非矩形截面梁的极限弯矩。例如, 如果用矩形鑄鉄梁作出的实验証明了当取定 $m=6$ 及 $m_1=1$ 来計算, 能得出 M_{ult} 的精确值时, 我們便可用这些值来計算其他截面形状的 M_{ult} , 其手續和对待矩形梁的完全相同。

在梁的純弯曲的初步討論中(參看图 82), 圣維南用公式表出他的原理, 这个原理現在已冠上他的名字称为圣維南原理。他說明只有当作用于两端的外力分布在端部截面上的情况与它們在中央各截面上的分布情况相同时, 所发现的应力分布才严格与解法相符。可是(他說)^[1] 对于在两端处任何其他分布力所得的解, 那只有作用力的合力及合力偶一直保持不变时才是够精确的。他講到一些用橡皮杆做出来的实验, 并且說这些試驗証明了当一組自相平衡的力系分布在柱体表面的某一小部分上时, 那只有当这些力非常接近时才能产生显著的变形。图 88 为圣維南的例題之一。在橡皮杆上施以两个相等而反向的力, 只在端部产生局部变形, 其余部分实际上不受影响。圣維南原理經常为工程师們用来分析結構中的应力。这个概念将再一次在講到圣維南对棱柱杆的扭轉和弯曲的研究时(參看第 51 节)加以討論。

这位法国彈性力学家又研究过曲杆的弯曲, 并且在納維埃公式中(參見第 18 节) 另外补充了代表因杆件軸綫拉长而产生的变形和代表因剪力而产生的变形这两个項, 例如, 他討論了一个在重力作用下挂成鉛直面的圓环的变形。他也討論了另一种圓环的变形, 該圓环系垂直地擱置于水平面上, 环頂加有載荷。



图 88

[1] 參看納維埃, “課程总结第 3 版”, 第 40 頁。

圣維南在叙述有双重曲率的杆件的变形时,他指出单单说明中心綫的形状是不够的,因为当中心綫保持不偏移时,仍然能够产生变形和应力。假想(他說)有一根具有双重曲率的彈性圓形金属絲,被擱置在和圓絲形状相同且截面也相同的槽中。此圓絲能够在槽中轉动。由于轉动之故,較长的纖維会縮短而較短的纖維会伸长,但中心綫的形状仍保持不变。由此可知絲中的弯曲应力和扭轉应力不能完全由中心綫的变形來說明,而应该用截面对着絲的中心綫轉动的扭轉角来表明。圣維南不独注意了这个问题的一般討論,而且也将他的理論用到特殊問題上。他对具有圓形中心軸綫的杆件在承受垂直于軸綫所在平面的力作用时得出一个解法(图 89),同时也給螺旋彈簧当有力在两端沿螺旋軸方向作用时的伸长导出一个方程式^[1]。

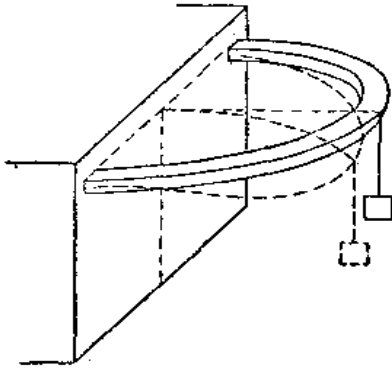


图 89

在确定結構物的容許应力以前,圣維南总是作这样的假定,即当分子間因变形增加的距离超过任一既定材料所特有的某一定值时,材料便达到彈性极限。由此可知,他的計算結構物的安全尺寸的公式是考虑最大应变而推导出来的。例如,他根据最大应变建立了一个公式来概括軸杆的弯曲和扭轉的联合作用;这个公式自从发表以来便一直为工程師們所采用。

圣維南是第一个証明純剪切是由在一个方向上受拉和垂直于拉力方向的另一方向受相等的压力所产生的。取泊松比等于 $1/4$, 他断定剪切的工作应力必須等于簡單拉伸的工作应力的 $8/10$ 。

33. 儒拉夫斯基对梁內剪应力的分析

庫倫注意到悬臂梁的剪应力并說过只在短梁內它們才是重要的。湯姆士·楊在他的“自然科学教程”(Lectures on Natural Philosophy)^[2]中指出过从抵抗剪切的能力上可以区别固体和液体。維卡特(參看第 19 节)說过有許多地方这种抗力是头等重要的而且批評了梁的弯曲理論中沒有考虑剪应力的缺点。納維埃著作的第一版(1826)沒有包含这方面的材料,但在第二版(1833)中却有一节讲到短梁的弯曲。其中,給分布在一根悬臂梁的固定端上的剪应力取定一个平均值,并作出了将

[1] 这些結果在圣維南早期研究报告中給出,这些研究报告經過搜集和复印列入标题为“固体抗力的研究报告結合着两篇有关双重曲率杆件挠曲的笔记”(Mémoires sur la Résistance des Solides suivis de deux notes sur la flexion des pièces à double courbure), 1844 巴黎。

[2] 見“自然科学教程”卷 1, 135 頁。

剪应力和纵向弯曲应力合在一起求算的一个不恰当的方法。梁内剪应力问题的精确解是由圣维南在他的著名论文“关于挠曲的研究报告”(Mémoire sur la flexion)^[1]中提出来的。不过它只包括几种最简单的截面形状,因此,对于一些较复杂的情况,工程师们仍须采用(直到现在)儒拉夫斯基(Д. И. Журавский, 1821~1891)^[2]所提出的近似的基本解法。

儒拉夫斯基在 1842 年由圣彼得堡交通工程学院毕业。我们还记得该校是由法国工程师帮助建立的(参看第 28 节)。但当儒拉夫斯基在该校读书时(1838~1842),该校已经不再有法国教授,完全由俄国人自己担任讲授。教数学的是奥斯特洛格拉德斯基(М. В. Остроградский)教授。他是一位有名的数学家又是一位杰出的教授^[3]。在他的讲授中,他常常超出教学大纲多讲一些,无疑地使儒拉夫斯基有机会得到丰富的数学知识。儒拉夫斯基还在库普佛(А. Т. Купffer)(参看第 47 节)指导下学过材料的力学性能。

儒拉夫斯基毕业以后,他的事迹是和发展俄国铁道建筑密切结合的。俄国第一条铁路在 1838 年建成。该路包括从圣彼得堡到佐士可齐塞罗(Зорское Село)以及从圣彼得堡到彼得霍夫(Петерхов)间的两条短短的线路。1842 年,从圣彼得堡到莫斯科的铁路开始兴建,儒拉夫斯基刚毕业就被分配到这项重要的工程里。他的才能不久就被人赞许,1844 年他负责设计并建造这条路线上一个最重要的构筑物,即横跨维列比亚河上的大桥(9 跨,每跨长 180 呎,距水面高度为 170 呎)。建造此桥时,儒拉夫斯基常采用高度很大的木梁,也采用木组合梁。这种材料顺纹的抗剪能力是非常薄弱的,而儒拉夫斯基正确地断定在这类梁内剪应力非常重要,万不能将它忽略不计。当时已出版的一些书刊中,都没有关于计算这种应力的资料,因此儒拉夫斯基只能凭自己的智慧来解决这个问题。

他首先研究矩形截面悬臂梁在自由端加以载荷的那种最简单情况(图 90)并取定中性面为 OO , 儒拉夫斯基断定在固定端的 mn 截面上分布的法向应力有在 OO 面上产生剪切的趋向。此剪力 T 的大小为

[1] 见路佛里(J. Liouville)的著作, 1856 年出版。

[2] 矩形梁的剪应力理论是儒拉夫斯基在设计圣彼得堡到莫斯科铁路上的木桥时发展出来的(1844~1850)。此项理论连同关于设计豪(Howe)式桥梁的其他研究成果在 1854 年一并向俄国科学院提出(参看第 42 节)。由于这项成就,他获得该学院的结米多夫(Демидов)奖金。

[3] 奥斯特洛格拉德斯基(1801~1861)出生于苏联南方波托华(Полтова)附近的一个村子里。从察科夫(Чарков)大学毕业以后,再到巴黎深造,成为柯西、泊松和富勒的高足。他在变分学上的成就极为闻名。在塔德亨特的“变分学史”(History of the Calculus of Variations)中,我们可以看到有整个一章专门谈到奥斯特洛格拉德斯基的成就。他也致力于弹性理论,他对弹性体波动的研究也经塔德亨特和底尔逊合著的“弹性力学史”卷 I 中讨论过。

$$T = \frac{\sigma_{max}bh}{4} = \frac{3Ql}{2h}$$

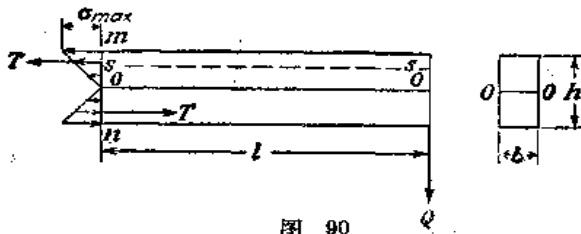


图 90

而均匀分布在中性面 OO 上的相应剪应力为

$$\tau = \frac{Q}{lb} = \frac{3}{2} \frac{Q}{bh}$$

作者用同样方法算出了作用于与 OO 面相平行的任一平面 SS 上的剪应力。

当载荷沿悬臂梁的长度均匀分布时，儒拉夫斯基指出剪应力不再沿中性轴平面均匀分布而是随离自由端的距离而比例增加的。

儒拉夫斯基用上面求解实体梁的解，转而求解如图 91 所示的组合木梁，他指出怎样来计算作用在两端每一个独立键上的力。他更进一步说明如果键和梁的材料力学性能均为已知，就能算出键的必需尺寸来。这位俄国工程师又用此法

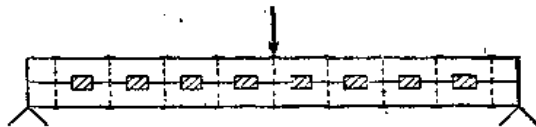


图 91

来分析组合铁梁，并且指出如果已知每个铆钉的容许剪应力时怎样来计算铆钉间的适当距离。他也分析了箱形截面梁(图 92)，根据它的强度他讨论了康卫和不列

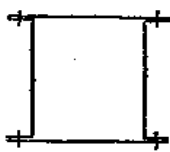


图 92

颠尼亚箱形管桥中的铆钉分布(参看第 37 节)。他指出所用的铆钉个数可以大大地减少。他是从下面的事例来肯定的，即当我们从梁端向跨度中央行进时，作用在箱形管上的横向力逐渐减小，因此中央处的铆钉间距可以增大而不致影响箱形管的强度。

儒拉夫斯基关于梁的剪应力分析的该部分著作早已译成法文^[1]。圣维南称赞过儒拉夫斯基的近似法，并在他主编的纳维埃著作第三版第 390 页上的注解中将此法用在高宽比很大的矩形梁中。这个方法并被编入材料力学的许多教本中^[2]。自从介绍了它，工程师们都广泛地采用并证明在研究薄壁构件中它特别有用，因为在薄壁构件中剪应力占有头等的重要性，而这类问题的精确解在当时还没有得出。

34. 连续梁

纳维埃是第一个尽力于我们在分析连续梁中所遇到的超静定问题的

[1] 见 Ann. ponts et chaussées, 卷 12, 328 页, 1855 年。

[2] 例如，见贝南格 (Belanger) “固体弯曲平面与抗力理论” (Théorie de la Résistance et de la Flexion plane des solides), 1858, 巴黎; 2 版 1862。布累塞 (Bresse) 著“应用力学教程” (Cours de Mécanique Appliquée) 2 版, 第一部分, 209 页, 1866, 巴黎; 柯里格朗 (E. Collignon) 著“应用结构力学教程” (Cours de Mécanique Appliquée aux Constructions), 2 版, 198 页, 1877, 巴黎。

人^[1]。在他所著“課程總結”中他考察了一根有三个支座的梁,并取其中一个支座的反力作为超靜定量。当支座超过三个时,反力未知量的选择就不大方便了,因为我們得出了和中间支座数量相同的方程式而每个方程式全含有未知量。在研究跨长相等而梁的整个长度上又負有均布載荷或每跨中央負有相等的集中載荷的个别情况时,显示这个問題是能够将它簡化的,而且每三个毗邻反力之間存在着綫性关系。利用此种关系,对于任何跨数的反力都不难一一求出^[2]。

克萊佩朗对連續梁的分析进一步有所发展。他用公式計算支座处对撓度曲綫所作切綫与原来梁軸水平直綫的交角。在梁长为 l 受均布載荷的簡支梁并在两端各作用一力矩 M 及 M' 的情况下,这些角度将为

$$\left. \begin{aligned} \alpha &= \frac{ql^3}{24EI} + \frac{1}{6EI} (2M + M') \\ \alpha' &= -\frac{ql^3}{24EI} - \frac{1}{6EI} (M + 2M') \end{aligned} \right\} \quad (a)$$

对于跨数为 n 的連續梁,他写出 $2n$ 个这种形式的方程,这些方程里包含有 $4n$ 个未知量(α, α', M, M')。現在观察到在每一中间支座处相邻两跨有一公共切綫及一公共弯矩值,他得出 $(2n-2)$ 个补充方程式。假定梁两端的弯矩等于零,他发现方程式的个数恰和未知量的个数相等,因之所有各未知量都可以求得。这个分析方法是重建巴黎附近的达斯尼尔斯(d'Asnières)桥时发展出来的(1849年),它已經使用了好几年,才由克萊佩朗写成論文于1857年向科学院提出^[3]。在早期的一些結構理論書中也发现过这个方法^[4]。

現在形式的三弯矩方程(three-moments equation)是由伯脫特(Bertot)工程师最先发表的^[5]。很容易看出,伯脫特系将克萊佩朗的(a)式变換为三弯矩方程那样一种較簡单的形式。我們同意布累塞(Bresse)教授的說法,他說:“据我看来,克萊佩朗是真正发现这个观念的一个人”^[6]。因此,三弯矩方程式虽然在伯脫特的論文中最先出現,通常将其称为克萊佩朗方程是很公正的。在这項工作上,伯脫特参照了克萊佩朗的概念,但他并没有导出这个理論,仅給出这类方程組的解法。当

[1] 見 Bull. Soc. Philomath. 1825 年巴黎出版。

[2] 这个方法是雷布赫恩(G. Rebhann)发展出来的。見他的“鋼木結構理論”(Theorie der Holz und Eisen-Constructionen) 1856, 維也納。在这本书中第一次出現了弯矩图并且用于簡支梁和連續梁上。

[3] 見 Comp. rend. 卷 45, 1076 頁。

[4] 例如,这些方程式出現在木里諾斯和普朗尼爾的著作“鋼橋結構的理論与实际的論著”(Traité théorique et pratique de la construction des ponts métalliques), 1857, 巴黎。并參看萊色尔(F. Laissle)与修普勒(A. Schübler)的“桥梁結構”(Der Bau der Brückenträger), 1857 斯图加特。

[5] 見“法国土木工程学会研究报告”(Mém. Soc. Ing. civils. France) 卷 8, 273, 1855。

[6] 見 Ann. Pouts et chaussées, 卷 20, 405, 1860。

一連續梁(跨数为 $n-1$)的两端为簡支时,他令 $M_0 = M_n = 0$, 因此对于有許多单位长度的均布載荷 w 接連加載在每跨上的情况得出方程組为:

$$\left. \begin{aligned} 2(l_1+l_2)M_1+l_2M_2 &= \frac{1}{4}(w_1l_1^3+w_2l_2^3) \\ l_2M_1+2(l_2+l_3)M_2+l_3M_3 &= \frac{1}{4}(w_2l_2^3+w_3l_3^3) \\ \dots\dots\dots \\ \dots\dots\dots \end{aligned} \right\} \quad (b)$$

取 M_1 的某一值(例如 a_1), 他由 (b) 式中的第一式算出 M_2 的值。将它代入第二式, 得出 M_3 , 如法进行, 最后他从末尾一个方程式中求出最后弯矩 M_n 的某值 b_1 。正确的結果要求 M_n 必須等于零。再取 M_1 的另一值(例如 a_2)重行計算, 得出 M_n 的另一值 b_2 , 因为 a 值与 b 值之間存在着綫性关系, 就可得出相应于 a_1 及 a_2 的 b_1 及 b_2 值, 他就能給出 b 等于零时的 a 值。該 a 值即 M_1 的正确值。由此即可求出其余弯矩。这就是伯脫特所提供的求解三弯矩方程組的方法。

克莱佩朗在他的論文中(前已述及)列出过和伯脫特同样形式的三弯矩方程式, 但他并没有参考伯脫特的著作。因此克莱佩朗叙述了他自己解这些方程式的方法。最后, 他給出一些关于不列颠尼亚箱形管桥的架設在五个支座上的連續梁的重要資料。他說出由木里諾斯(L. Molinos)和普朗尼尔(G. Pronnier)算出来的最大应力为下列数值: (1)在第一跨中央, 4270 磅/吋²; (2)在第一墩上, 12800 磅/吋²; (3)在第二跨中央, 7820 磅/吋²; (4)在中央墩上, 12200 磅/吋²。由此他作出結論“可以将鋼板的厚度改变一下来改进这一个偉大的結構物, 因为在支座处它似乎太弱了”。以后我們可以看到(參看第 37 节), 在选择該桥的截面尺寸时, 系采用試驗簡支模型所得的实驗資料而支座上的弯矩系用特殊的构造方法使之与各跨中央的弯矩相平衡。

克莱佩朗和伯脫特經常将連續梁的各支座高度取成在同一水平面上。如果不能滿足这个条件, 支座处将产生某些附加力矩。这些是由德国工程师喀普斯克(Köpeke)^[1], 雪夫勒(H. Scheider)^[2]和格拉斯霍夫^[3]研究出来的。帶有一些补充項的用以計算垂直位置的支座的三弯矩方程式, 最先在沃脫·摩尔(Otto Mohr)的論文中出現^[4]。布累塞和尹克勒完成了更进一步的連續梁理論研究, 以下两节中即

[1] 見 1856 年在汉諾威(Hannover)刊出的建筑工程杂志(Z. Architek. u. Ing. Ver.)

[2] 見所著“拱、擋土牆与滿桥的理論”(Theorie der Gewölbe, Futtermauern und eisernen Brücken)1857 年于布倫斯威克(Brunswick)出版。

[3] 見 1859 年德国工程杂志(Z. Ver. deut. Ing.)

[4] 見 1860 年在汉諾威刊出的建筑工程杂志。

將討論及此。

35. 布累塞(1822~1883)

雅斯奎士·安多尼·查理士·布累塞(Jacques Antoine Charles Bresse)出生于維也納(意錫尔省)。1843年从法国工业学院毕业后,随即进入桥梁道路学院受工程教育。从这所学院毕业后不久,他又回到母校担任应用力学的讲师(1848年)。他一直襄助别南格教授到1853年才继承别南格的职位。他終身在桥梁道路学院讲授应用力学,对材料力学和结构理論这两方面享有盛名。1854年,布累塞出版了“曲杆弯曲与抗力的解析研究”(Recherches analytiques sur la flexion et la résistance des pièces courbés)一书,該书中讲到曲杆以及结构理論对曲杆的应用。1859年他的材料力学和水力学教程的头两卷出版了。教程的第三卷系連續梁的全面研究,在1865年出版。1874年由于应用力学方面的成就,法国科学院发给他彭西列特奖金,并且在1880年被选为法国科学院的会员。

布累塞在工程科学上主要的成就是將他的曲杆理論应用在拱的设计上。在他的书中第一章里,他討論到棱柱杆的偏心受压。一根矩形杆在对称平面受載的独特情况已經由湯姆士·楊討論过(參看第22节)了。布累塞却用一般公式处理了这个問題,并指出利用杆件截面的慣性中心椭圆(图93),可对任一載荷位置的中性軸方向很容易地將其确定。如果力的作用点 O 沿 cm 綫移动,中性軸会經常与在 n 点处所作椭圆的切綫 pq 保持平行,此 n 点为椭圆与 cm 綫的交点。如果 O 点移离形心,中性軸將接近形心 C 点,当 OC 的距离变为无穷大时,即处于純弯曲的情况时,中性軸將通过 C 点。若 a 及 b 为 O 点的两坐标,中性軸的方程式为

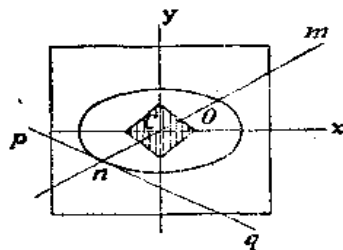


图 93

$$\frac{ax}{r_y^2} + \frac{by}{r_x^2} + 1 = 0 \quad (a)$$

式中 r_x 及 r_y 表示截面对主軸 x 及 y 的慣性半徑。有了这个方程式,便可以决定出中性軸不和杆件的截面相交时 O 点必須留置于截面内的那一部分,因而所有分布在截面上的应力都将具有相同的符号。从这一点出发,断面核心(core of the cross-section)的概念好象是由布累塞提出来的^[1]。

[1] 塔德亨特在他的“历史”中提到他藏有桥梁道路学院(1842~1843)一些石印的讲义,其中包括偏心受压的討論,与布累塞的完全相似。他认为这份讲义是布累塞的,不过那时布累塞还是工业学院的学生,不可能是这份讲义的作者。

在研究一根曲杆在其曲率平面变形时,布累塞不仅考虑到曲率的变化(以前已经由纳维埃研究过,参看第 18 节),而且也考虑到杆件轴线的伸长,为了解释布累塞

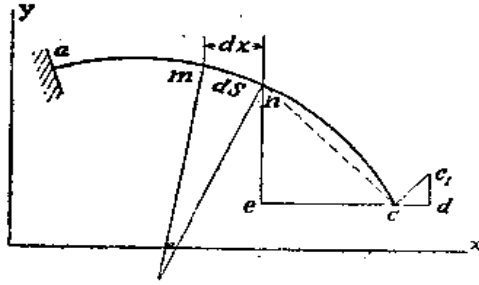


图 94

塞计算曲杆变形的办法,我们可假设杆件的截面 a 是固定的(图 94),并用 N 及 M 分别表示轴向拉力及杆件上任一截面处的弯矩;于是长度为 ds 的微分元素 mn 的伸长将为 Nds/AE 而截面 n 对截面 m 的旋转为 Mds/EI 。由于这一旋转,杆件轴线上任一点 C 将描绘出一段微分弧 $\overline{cc_1}$, 它等于 $\overline{nc} \cdot Mds/EI$ 。观察

到微分三角形 cc_1d 与三角形 cen 相似,我们发觉 c 点因杆件轴线上元素 mn 的曲率改变而形成的水平位移 \overline{cd} 将为

$$\overline{cd} = \frac{\overline{cc_1}}{\overline{cc_1}} \frac{\overline{cd}}{\overline{cc_1}} = \frac{\overline{cc_1}}{\overline{cc_1}} \frac{\overline{ne}}{\overline{nc}} = \frac{Mds \cdot \overline{ne}}{EI} = \frac{Mds}{EI} (y_n - y_c) \quad (b)$$

c 点因元素 mn 的伸长而形成的水平位移将等于 Ndx/AE 。欲求 c 点的水平总位移 μ , 我们只要从 a 点起到 c 点止把杆件上各元素的变形结果总加起来就是。于是得出

$$u = \int_a^c \frac{Ndx}{AE} + \int_a^c \frac{Mds}{EI} (y - y_c) \quad (c)$$

同法,我们可得出沿 y 轴方向的位移 v ,

$$v = \int_a^c \frac{Ndy}{AE} + \int_a^c \frac{Mds}{EI} (x - x_c) \quad (d)$$

截面 c 的转角 α 为

$$\alpha = \int_a^c \frac{Mds}{EI} \quad (e)$$

如果作用在杆上的外力为已知时,杆件任何截面 c 的位移分量 u 及 v 以及转角 α 都能用 (c) ~ (e) 式将其算出。

这些方程式可用来计算超静定量。例如,设有双铰拱 abc (图 95),取水平反力 H 为超静定量,根据 c 点的水平位移必须等于零这一假定,我们就能求出此量。应用 (c) 式^[1]以分离力 H 的作用,并使

[1] 虽然截面 a 可能稍有旋转,这个方程式仍可以在此处应用。因此,拱绕 a 铰的任何微小转动只能产生 c 点的垂直位移。

$$N = N_1 - H \frac{dx}{ds} \quad M = M_1 - Hy$$

于是由 (c) 式得

$$\int_a^c \frac{N_1 dx}{AE} - H \int_a^c \frac{dx^2}{AE ds} + \int_a^c \frac{M_1 ds}{EI} y - H \int_a^c \frac{y^2 ds}{EI} = 0,$$

$$H = \frac{\int_a^c \frac{N_1 dx}{AE} + \int_a^c \frac{M_1 y}{EI} ds}{\int_a^c \frac{dx^2}{AE ds} + \int_a^c \frac{y^2 ds}{EI}} \quad (f)$$

当拱为固定端时，我們即遇到含有三个超静定量的問題。如果我們知道对于固定端截面 c 而言，位移的两个分量 u 及 v 以及轉角 α 都必须等于零，則必需的三个方程式能由 (c) (d) (e) 各式得出。布累塞更指出要将由于温度改变的膨胀一起考虑进去也很容易，因为，如图 95 中所示的例子，我們只要在公式 (f) 中的分子内加入 $\epsilon t l$ 值即可，其中 ϵ 为膨胀系数， t 为增高的温度，而 l 为拱的跨长。布累塞不独给出拱的一般解，而且也提出了对各种特殊载荷情况的詳細討論。这里他对迭加原理 (principle of superposition) 写出一段很重要的討論，并且証明对于服从虎克定律的微小变形，位移是外加载荷的綫性函数，并能由各个载荷所产生的位移将其累加而得。因此，对于垂直载荷，只要研究单个的垂直力的效应即可，然后用求和法得出整个垂直载荷系所产生的应力和挠度。对于对称拱来說，我們知道载荷 P 如从 a 点 (图 96a) 移到对称位置 a_1 点，其橫推力不会改变，因此更可使計算大为简化。也就是說，在計算超静定量 H 中，我們可考虑对称情况 (图 96b) 来代替如图 96a 的不对称 (实际的) 情况，将对称情况所得的推力除以 2 即得出 H 。至于拱上作用着一个斜向力的情况也可用同样简化方式来进行。

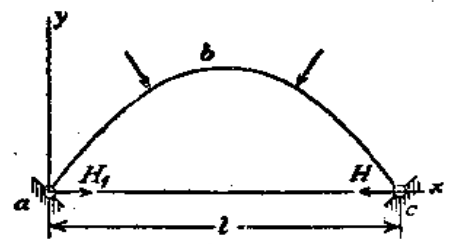


图 95

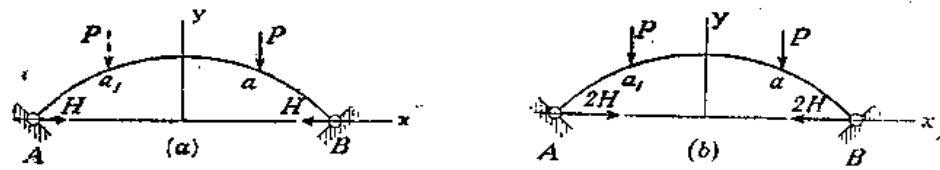


图 96

布累塞又将这些理論研究应用于等截面对称圆弧双铰拱的特殊問題中。他将各种不同尺寸的这种类型的拱制成数值表，利用此表可很快地查出单一载荷下及

沿拱轴綫均布的載荷下或沿拱轴綫水平投影均布的載荷下的推力。为了便于計算因溫度升高所引起的推力，也制成一表。所有这些精心制备的表到今天还具有一定的实用价值。

从以上对布累塞书内曲杆的討論中，我們看得出作者是怎样不满足于所得的某些理論結果，而希望使它便于为工程师所应用，因而，他才不嫌麻煩地算出这些表来。

布累塞的应用力学教程共有三卷^[1]。其中只有第一卷及第三卷涉及材料力学問題。布累塞沒有把任何数理彈性理論的結果引伸到材料力学的基本理論里去。在討論杆件的所有各种变形情况时，都假定变形时截面仍为平面。在这一假定下，采用前述慣性中心橢圓（參看第 35 节）討論了偏心拉压。他指出了如果截面面积上材料的模量不相同对这問題的处理方法。在扭轉理論中，他也采用了截面保持为平面的假設，布累塞为了想辯解这个假設，他說，在实际应用上軸杆的截面形式可为圓形或正多角形；这样，截面的畸变即可忽略不計。在弯曲理論中，用了儒拉夫斯基的剪应力分析。布累塞的书（前已述及）中对曲杆和拱有专章叙述。

該书在圓筒形鍋炉的应力分析上，討論过一个有关环内弯曲应力的主要問題，这些环具有很小的初橢圓率，又承受着均匀内压力。布累塞教授指出設 ϵ_0 为橢圓的初偏心率，当内压力 P 作用后其偏心率为

$$\epsilon^2 = \frac{\epsilon_0^2}{1 + (pd^3/2Eh^3)}$$

式中 h 为壁厚，而 d 为鍋炉直徑。当压力为外压力时，根据同一理論，可得

$$\epsilon^2 = \frac{\epsilon_0^2}{1 - (pd^3/2Eh^3)}$$

p 的临界值可由下述条件得到

$$1 - \frac{pd^3}{2Eh^3} = 0$$

或

$$p_{cr} = 2E \frac{h^3}{d^3}$$

如上所述（參看第 31 节），这个結果是由格拉斯霍夫得出来的。

布累塞在他的教程中讲到棱柱杆的纵向和横向振动的問題。关于横向振动，他是第一个究討杆件元素的轉动慣性的人。他又研究了簡支梁在动載荷作用下的动力撓度。后一問題将在以后討論（參看第 40 节）。

[1] 布累塞著“应用力学教程” (Cours de mécanique appliquée), 1 版, 1859; 2 版, 1860; 3 版 1880。我們是根据第 2 版討論的。

上面說过,此教程的第三卷^[1]包括連續梁的全面研究。在第一章中,討論了連續梁的一般問題。克萊佩朗和伯脫特对此問題的研討要求各跨須均等且載荷須沿梁的全長均勻分布,布累塞却打破了这个限制。他进一步容許支座高度不在同一水平面上得出一般形式的三弯矩方程式。布累塞將作用力分成两部分:(1)均布的靜載荷,例如梁的自重;以及(2)运动中的(活的)載荷,只在梁上逐段地作用着。在支座上由永久載荷产生的力矩可以用三弯矩方程式求解而得。至于动載荷,主要問題在于对梁的每一截面找出其最不利位置。布累塞着手这个问题时^[2],檢查了单个集中載荷作用的情况,并找出在每一个未受載荷的跨度上有两个定点,当載荷是向右或向左运动时,它們都是反弯点。得出这些点以后,便能繪出对此单个集中載荷在任何位置下的弯矩图,因而能求出动載荷的最不利位置。我們看到布累塞在这个分析中是非常接近于影响綫的概念的^[3]。然而,他没有将它推导出来,同时他也没有用图解法来选择最不利的載荷分布。他宁愿采用解析的近似法制出各种不同跨数的梁的数值表,以簡化設計工程师的工作。

36. 尹克勒 (E. Winkler, 1835~1888)

尹克勒在 1835 年出生于靠近托高 (Torgau) 的薩克遜尼 (Saxony)。在托高中等学校念过书。父亲去世后,迫使他中途休学,在一个泥水匠那里当了一段时期的学徒。虽然如此,他还是克服了种种困难修完了中等学校的学业。后来他进入德累斯頓工业学院 (Dresden Polytechnicum) 学习建筑工程。在这所工业学校里,他在工程問題的理論分析上显过才能。毕业后不久,他发表了曲杆理論方面的一篇重要論文^[4]。1860 年他开始在德累斯頓工业学院担任材料力学助教,而在 1863 年充任該校桥梁工程学講師。1860 年由于他的擋土牆理論,获得了萊比錫大学的博士学位。1862 年出版了他在連續梁方面的重要著作(參看上节)。他不独是一个卓越的工程师,而且是一个优秀的教师,1865 年他受聘为布拉格工业学院的桥梁及鐵道工程教授。在該校他繼續进行科学研究并在 1867 年出版了他在材料力学方面的书籍^[5],书中編入了他对許多重要的工程問題自己作出的解法。

[1] 見“应用力学教程”(Cours de mécanique appliquée),第三卷,1866,巴黎。

[2] 尹克勒是第一个研究这个问题的人。見他的論文,刊在土木工程,卷 8,185~182 頁,1862。

[3] 影响綫的方法是由尹克勒介紹出来的,見 Mitte. Architek. u. Ing. Ver. 6 頁,1868,波門 (Böhmen) 以及摩尔 (O. Mohr) 的論文,刊在 Z. Architek. u. Ing. Ver. 19 頁,1868 汉諾威。

[4] 尹克勒的論文,“曲面体,特别是环的变形与强度”(Formänderung und Festigkeit gekrümmter Körper, insbesondere der Ringe),土木工程,卷 4,232~246 頁,1858。

[5] 尹克勒著“彈性理論与强度理論”(Die Lehre von der Elasticität und Festigkeit),1867 年于布拉格出版。

1868年他被聘为维也纳工业学院的教授,在该校他开始写作铁道与桥梁工程方面的书籍。这些书籍到后来在这些工程科学上占有重要地位,不仅在德、奥两国而且远及国外。

1877年,柏林开始改组建筑学院,目的在于将它提高到其他德国工业大学的水平。尹克勒被聘去协助改组并主持结构理论和桥梁工程两科。在这里他从事于实验性的应力分析。他用橡皮模型来研究铆钉接合的应力,研究砂子对挡土墙的压力分布以及风压力对各种格构桁架的作用,还做了一些关于拱的应力分析的研究。对于最后这项工作,他在学校的地窖中建造了一座试验拱。

尹克勒在材料力学方面的主要贡献是他的曲杆弯曲理论。纳维埃和布累塞在讨论这种杆件时,系用从棱柱杆情况下导出的公式来计算挠度和应力的。如果杆件截面尺寸比起轴线的曲率半径来很小时,这种分析方法才可适用。可是上述条件对曲钩、环、链圈等,就不适合,因此根据直杆导出的公式用起来就不很可靠。为了找到更合适的理论,尹克勒保留在弯曲时各截面仍为平面的假设,但认为由于原先弯曲之故,两相邻截面间的纵向纤维其长度并不相等,因此其中应力不再与去中性轴的距离成正比。并且此轴也不会通过截面的形心。

讨论曲杆在其初曲率的平面内弯曲时,我们可用 ds 表示轴线上一个元素的长度,而令 $d\phi$ 表示截面间的原有角度。设 Δds 表示伸长量, $\varepsilon_0 = \Delta ds/ds$ 为轴线的纵向应变,而 $\Delta d\phi$ 为在弯曲时两相邻截面间的角度改变。于是在与截面形心轴相距 v 距离处的某一纤维的伸长量将为

$$\Delta ds_v = \Delta ds + v \Delta d\phi$$

而其纵向应变为

$$\varepsilon_v = \frac{\Delta ds + v \Delta d\phi}{ds + v d\phi} = \left(\varepsilon_0 + \frac{v \Delta d\phi}{ds} \right) \frac{r}{r+v}$$

式中 r 为杆件轴线的曲率半径。假定在弯曲时各纵向纤维之间无挤压作用,则得出应力为

$$\sigma = E \varepsilon_v = E \left(\varepsilon_0 + \frac{v \Delta d\phi}{ds} \right) \frac{r}{r+v} \quad (a)$$

并得出表示轴向力 N 及弯矩 M 的式子如下:

$$N = \int_A \sigma dA = Er \varepsilon_0 \int_A \frac{dA}{r+v} + Er \frac{\Delta d\phi}{ds} \int_A \frac{v dA}{r+v} \quad (b)$$

$$M = \int_A \sigma v dA = Er \varepsilon_0 \int_A \frac{v dA}{r+v} + Er \frac{\Delta d\phi}{ds} \int_A \frac{v^2 dA}{r+v} \quad (c)$$

取用

$$r \int_A \frac{v^2 dA}{r+v} = \theta \quad (d)$$

得

$$r \int_A \frac{dA}{r+v} = \int_A dA - \frac{1}{r} \int_A v dA + \frac{1}{r} \int_A \frac{v^2 dA}{r+v} = A + \frac{1}{r^2} \theta$$

$$r \int_A \frac{v dA}{r+v} = \int_A v dA - \int_A \frac{v^2 dA}{r+v} = -\frac{1}{r} \theta$$

从这些关系中,尹克勒由(b),(c)及(a)式得出

$$\varepsilon_0 = \frac{N}{AE} + \frac{M}{AEr} \quad (e)$$

$$\frac{\Delta d\phi}{ds} = \frac{M}{E\theta} + \frac{M}{Aer^2} + \frac{N}{AEr} \quad (f)$$

$$\sigma = \frac{N}{A} + \frac{M}{Ar} + \frac{Mrv}{\theta(r+v)} \quad (g)$$

在任一静定情况下,就能很快求出一指定截面处的 N 和 M 。由一已知截面形状的(d)式可算出 θ 值,而由(g)式求得应力。在超静定情况下,(e)及(f)式可以用来计算超静定量。

尹克勒用这个一般理论来分析曲钩、各种不同截面的环和链圈的应力。他指出当曲杆的截面尺寸比起半径 r 不是很小时,直梁的基本弯曲公式便失去了它的价值而必须采用新的理论。

在论述对轴线对称变形的另一节中^[1],尹克勒讨论了受均匀内压力及外压力的圆管,并导出了拉梅公式。在选择管壁的应有厚度时,尹克勒采用最大应变理论得出了与拉梅公式有些不同的一个新公式。尹克勒又考察管端的条件讨论了圆头管端和平头管端。他对这两种情况都给出应力方程式并指出圆管的两端都将遭到一些局部弯曲。关于这种弯曲,他对以前由雪夫勒所发展的理论(参看第31节)作了一些修正。最后,尹克勒导出转动圆盘的应力关系并用来分析飞轮的应力。

尹克勒关于连续梁方面的论文是在1862年发表的^[2]。那时他正从事于桥梁工程的教学工作。大部分论文是关于最不利载荷位置的问题,其中还包括四跨梁的数值表^[3]。

在1867年发行的尹克勒的材料力学书籍中,他不只介绍这门学科的基本部分,而且给出弹性理论的一般方程以及它们在梁的弯曲理论中的应用。他将常用

[1] 见土木工程,卷6,325~362,427~462,1860。

[2] 同上,卷8,135~182,1862。

[3] 关于连续梁理论的进一步发展可参看尹克勒所著“桥梁理论”(Theorie der Brücken),1872,维也纳。

的近似解和由彈性理論所得的結果相比較,指出这些基本方程对于实际应用是够精确的。在推导結構物安全尺寸的公式中,尹克勒追隨着圣維南,經常采用最大应变理論作为他的准則。在梁的弯曲那一章包含有連續梁的非常全面的討論。对于軸向受压杆的側向压屈,作者給出不同截面杆件的一些解来。对“梁式柱”的問題(軸向力和橫向力联合作用)討論得很詳細,他导出一些有效的公式来計算最大撓度和最大弯矩。梁在彈性基础上的弯曲是第一次討論到的,并指出这个理論对铁路轨道应力分析的适用性。关于曲杆的那一章包含了一般理論(前已述及),以及它在拱的分析上的应用。关于双鉸拱,尹克勒叙述了布累塞处理过的一些情况,不过在无鉸拱的情况下,他却列入了許多新的成果。书中他对各种載荷情况下的等截面圓形及拋物綫形拱算出許多表来,以便于进行应力分析。

尹克勒的书是用比較簡單的笔調写出的,因此不容易看懂。然而它可能是德文写的材料力学中最完备的一部书,直到現在还有一些工程师用到它。在这門学科中以后出的书,我們將看到有这么一个趋向,即从数理彈性理論中将材料力学分出来,并且用一种較尹克勒所用过的更淺显的形式来表达。

第七章

铁道工程发展时期的材料力学

37. 箱形管桥

第一条铁道的兴建对于材料力学的发展影响最大，因为它出现许多必须解决的新问题，特别在桥梁工程中。当时建造桥梁所用的材料是石料和铸铁。大家知道，铸铁在承受压力时（如在拱桥中）是很适用的，可是铸铁梁就不可靠了，因为这种金属在重的动载荷产生交变应力的作用下会因疲劳而损坏。试用铁制受拉构件来加强铸铁梁也未得到成功。因此必须采用一种更为合用的材料。1840年以后，用锻铁建造桥梁已经很快地得到人们的赞许。那时在短跨度桥梁上使用工字形截面的铁梁已很普遍，可是对于要承受铁道列车的较大的结构物就需要设计别的构造形式了。长跨度悬索桥是很早就有的，不过它在重的动载荷作用下柔性很大，不能适合于铁道行车。

更为刚性的结构物成为迫切需要解决的问题，英国在建筑伦敦—彻斯特（Chester）—荷里海德（Holyhead）铁路时曾试用过箱形管桥。在兴建铁路过程中，

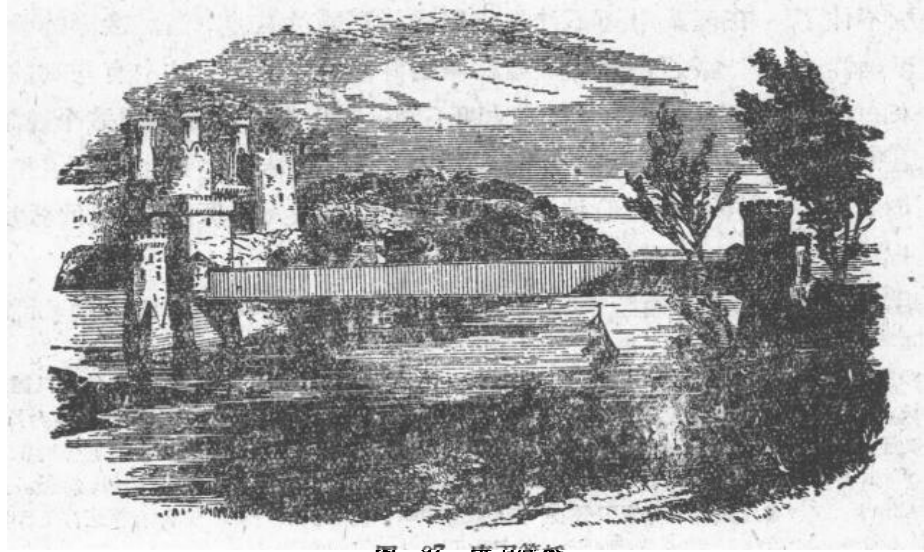


图 97 康卫管桥

工程师遇到了一个极为困难的问题，乃是如何跨过康卫河(图 97)以及门莱(Menai)海峡。此处要求桥梁不得妨碍船只航行，而最初计划的拱桥又不能容纳船只通过。总工程师罗伯特·斯蒂芬逊(Robert Stephenson)^[1] 建议将桥造成六管子的形式，使能通过列车。那时费儿班恩(1845年)(参看第 30 节)在他的造船工作中对于鍛鉄钣结构已有很多经验，因此斯蒂芬逊特请他来一起研究这个新奇的概念并帮助建造这些巨大的桥梁(最长跨径达 460 呎)。斯蒂芬逊原来的见解并没有全部被采用，因为他所说的管子是要用链条来支承的。直到费儿班恩作了初步试验后，才决定不用链条，而将管子设计得有足够强度来支承最重的列车。费儿班恩用各种截面的管形鉄梁^[2] 所作的第一次实验证明了它们的破坏不是象平常鑄鉄一样在凸方破坏，而是在材料受压的凹方破坏的，这就清楚地看出了这种破坏的发生是由于较薄的管壁造成不稳定而压屈了。费儿班恩说：“在实验中呈现出一些奇怪而有趣的现象——它们有许多是和我們预先想到的材料力学观念相矛盾的。总的说来，和已往研究所得的任何事物完全不同。我們一直观察到几乎在每次实验中管子都呈现出顶边抵抗力薄弱的象迹，也就是抵抗其压碎趋向的力量不够所致”。这里我們第一次接触到了用薄壁构件作出因不稳定而引起破坏的实验。

费儿班恩邀请他的有丰富理论知识的朋友霍芝肯逊(参看第 30 节)来检查这些试验结果。霍芝肯逊发现采用通常的弯曲应力公式来计算管形梁的承载量是不能充分明确材料的极限强度的。他说：“我清楚地看到，由已被公认的原理推导出来的薄壁强度的任何结果，只是个近似值；因为这类管子常常经由顶部或受压边发生皱褶，在受拉力的那些部分继续应变到它们能经受的最大值以前，这些受压部分早就抵抗不住了。在理论中还不曾肯定出这样严重的缺点，当然会影响管子强度计算的正确性……”。霍芝肯逊建议应该做出许多基本试验。其中有些试验是他自己做出来的，这将在以后讨论。由于时间不够，费儿班恩不能够照这个建议去做，他只得用各种形状的管形梁做出弯曲试验，根据这些结果勉强决定了该桥所必需的截面尺寸。从实验研究中，他选定了矩形截面，而且为了保证拉、压的强度相等，在梁的上部使用了较多的材料。

最后决定用一个大的模型来作试验，这个模型跨长 75 呎，其截面如图 98 所

[1] 罗伯特·斯蒂芬逊是“铁道之父”乔治·斯蒂芬逊的儿子，以铁道工程师著名。他是机械工程学学会第二任会长，并在 1849 年被选为皇家学会的会员。1856 和 1857 两年中，他兼任土木工程学会会长。

[2] 关于这些实验和最后设计的全面叙述，见费儿班恩所写“建造布列颠尼亚及康卫管桥纪实”(An Account of the Construction of the Britannia and Conway Tubular Bridges), 1849, 伦敦。并参看克拉克(E. Clark)著“布列颠尼亚与康卫管桥”两卷集，1850, 伦敦。后一著作包含有霍芝肯逊和波尔(W. Pole)研究連續梁的实验结果(霍芝肯逊的实验结果也刊在委员会的报告中)。

示。为了加强上面部分,采用了分格式结构,并且将顶部的截面积与底部的截面积两者比例取为 5:3, 目的在根据实验指示认为必须最后提高受拉边的强度。实验证明分格式结构对于梁的稳定性很有帮助,最先破坏是在底边发生的。于是分次将底边加强,发现每加一层板就显出更高的抵抗力。当受压边面积对受拉边面积之比等于 12:10 时,拉压强度可以达到相等,因此分格式结构大大地减低了材料抗拉与抗压强度间的相差程度。这些实验又指出管子的两旁也不够稳定,为了避免侧板产生波浪形,还加上垂直的加劲杆。

这些试验完成以后,管桥截面的最后尺寸是根据以下的假定来选定的,即管子承载能力按綫尺度二次方比例增加而其重量按綫尺度的三次方比例增加。图 99 示不列颠尼亚桥最后形式的横断面图和纵断面图。当康卫箱形管桥设计完成以后,霍芝肯逊被请来核算该桥所能支载的最大载荷以及该载荷可能产生的挠度。虽然这个问题很简单,只需要计算均布载荷等截面简支梁的最大应力和最大挠度,但这个分析已非费儿班恩和现场工程师克拉克 (E. Clark) 两人能力所及。它需要“数学家”(霍芝肯逊)来帮忙。这个分析被认为极端重要,其详细情形均列入克拉克的书以及铁路建筑物钢铁利用研究委员会的报告中。我们也看到它曾转载在威尔 (Weale) 的“桥梁的理论、实施与构造”(Theory, Practice, and Architecture of Bridges) 一书中。霍芝肯逊根据设计中的尺寸并允许最大压应力为 8 吨/吋², 算出中央集中载荷将为 $W = 1180.09$ 吨, 相应的挠度将为 $\delta = 10.33$ 吋。对于均布载荷, W 须加倍, 而挠度则须乘以 5/4。计算中的弹性模量取为 24×10^6 磅/吋²。当桥建成之后, 在中央施加载荷所产生的挠度经试验为 0.01104 吋/吨。它较上面所预先算出的值高出约 20%。

不列颠尼亚桥及康卫桥的兴建使我们在工程结构物强度方面的知识有了巨大的进展。不仅箱形管桥的一般强度通过模型试验被确定了, 而且铁板的强度以及各种铆钉接合型式都已被研究出来^[1]。另外, 也研究到横向风压力的效应和不均匀日照受热的效应。费儿班恩得到箱形管桥的专利权, 以后又建成了几座这种型

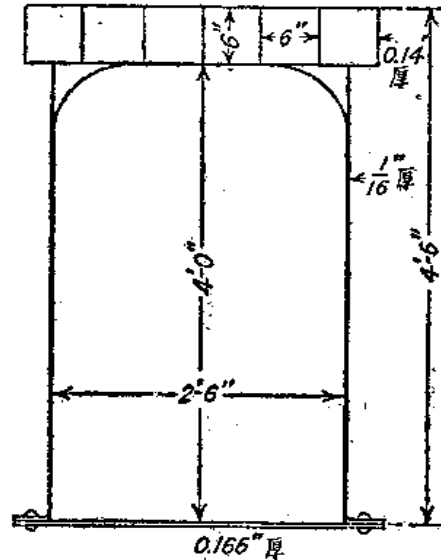


图 98 费儿班恩试验模型的横断面

[1] 由于这些试验的结果断定了由铆合接头处铁板间产生的摩擦力能足够抵抗剪力, 挠度只由于弹性变形的结果所致。

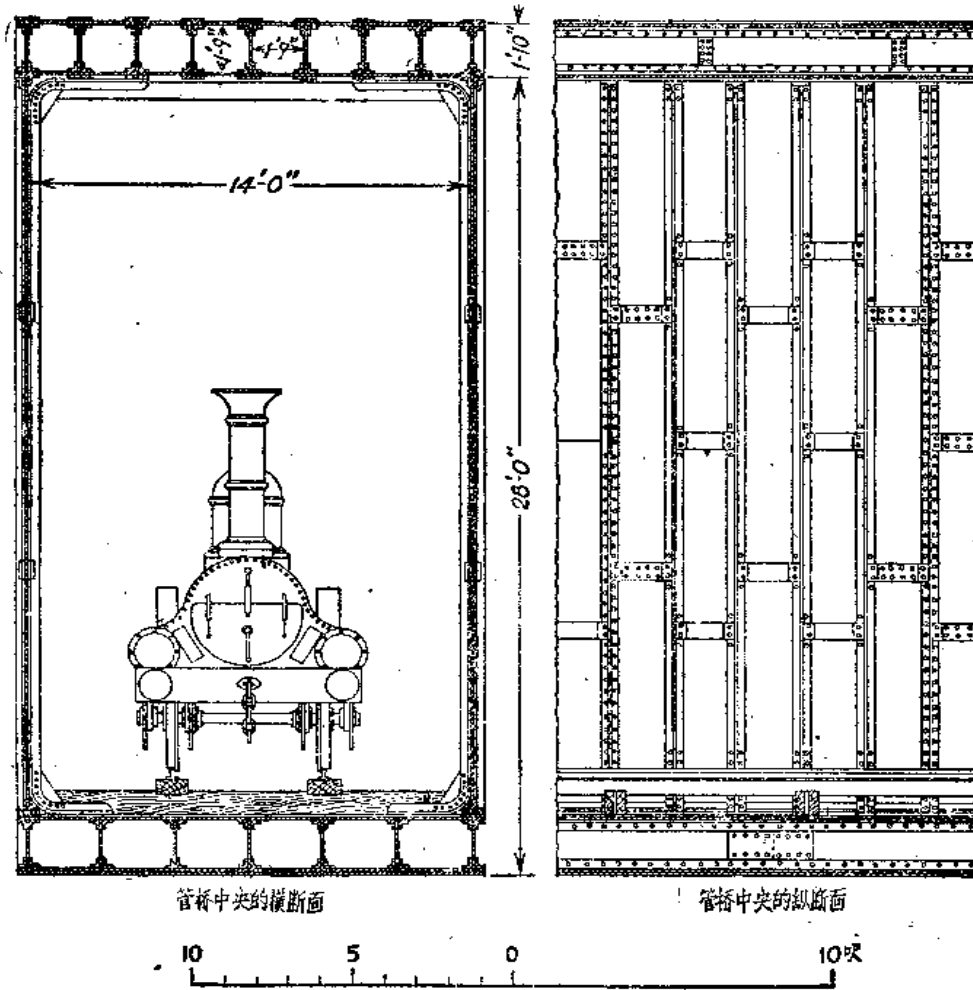


图 99 不列颠尼亚桥

式的桥梁^[1]。

这些箱形管桥的建立吸引了国外工程师的重视，我们看到在许多材料力学和结构理论的书本上和论文上都描写过这个伟大的工程。前面提到过克莱佩朗的评论（参看第34节），他指出不列颠尼亚桥墩柱处的最大应力比跨度中央的要大得多。克莱佩朗似乎没有注意到不列颠尼亚桥所用的安装程序，因为从克拉克的书（第2卷，766页），我们看到工程师们很清楚地懂得连续梁受均布载荷的效应。书中说明了“我们一定要注意我们的目的不是要把管子先准确地放成象它们原先已被建成一条整体时的情况一样，然后把它们安置在塔架上，因为象这样一

[1] 他又将管形截面引用到起重机的结构中，经证明是很成功的。

月
2
E
力
学

个連續梁（設截面是均匀的）在塔上的应变将較在每跨中央的为大，而其截面仍旧差不多相同；所以，我們的目的是在于使应变相等”。为了达到应变相等，在安装作业过程中規定了下列的特殊步驟。首先将大管 CB （图 100）安放入位。在制作接头 B 时，相邻的管子 AB 稍微放斜一些角度如图所示，在这种情况下进行铆接。当 AB 放成水平位置时，支座 B 上将产生弯矩，其大小視傾斜程度而定。采取同样的作业过程安装 C 及 D 两个接头。在选择应需的傾斜角度时，由波尔协助这些工程师們进行选择，他用納維埃方法研究过連續梁的弯曲問題。

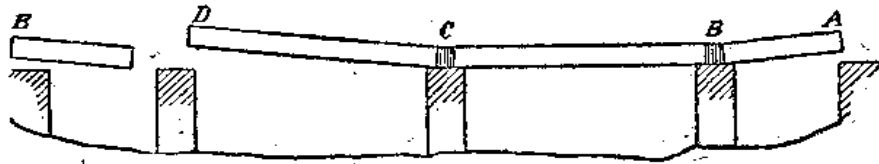


图 100

儒拉夫斯基^[1]对不列颠尼亚桥的设计作过广泛的评论。他首先讨论格构桁架并且正确地断定管桥两侧边的压屈是由于压应力在与水平成 45° 角的方向上作用于侧边所致。他建议将加劲杆装置在最大压应力的方向上。为了证明这点，他用厚纸板做成模型并用纸板条作加劲条作过一些极有意义的实验。在讨论到他选定这种试验材料时，他加入了关于英国实验方法中的一个重要的概念，他认为仅用比较极限载荷值的大小来判别建筑物的强度是不够充分的，因为当载荷接近于极限值时，结构构件的应力情况也许和正常工作情况下所发生的迥然不同。他建议用符合于结构物正常工作条件的载荷作模型试验，并且建议采用弹性模量较小的材料做模型，这样能容易地测出弹性限度内的最大变形。儒拉夫斯基利用他的纸模型测出靠近中性轴的腹部平面内的变形，并且指出最大压应变是在 45° 方向上（对铅直线而言）。他又研究了在侧边压屈时形成波浪形的方向。他比较了加劲杆的有效性，发现有斜向加劲杆的模型较之有垂直加劲杆的能多负载 70%。同时，斜向加劲杆的截面积只需垂直加劲杆的一半。

前已述及（参看第 33 节），儒拉夫斯基又评论过箱形管桥铆钉间距的选定。利用他的梁的剪应力理论，他不难为任何特殊情况选定正常的铆钉间距。

霍芝肯逊在管桥工作上完成了薄壁管在受压下折屈的重要研究^[2]。他指出矩形管当其壁厚对边宽的比例减小时其强度也将减小。他也注意到圆柱形（圆形）是

[1] 这本书的法译本刊在 Ann. ponts et chaussées 卷 20, 113 页上, 1860 年。

[2] 研究结果刊在铁路建筑物铁料利用研究委员会的报告附录 AA 中, 1849 年伦敦出版。并参看克拉克所著“不列颠尼亚管桥与康卫管桥”, 1850 年伦敦出版。

管子中有利的形式。这项研究算得是对受压薄板 and 薄壁管压屈的第一次实验性研究。

对于较短跨度的桥梁,采用了薄壁板梁。布侖涅尔 (Brunel) 式板梁在經過試驗得出很好的結果以后成为流行的結構形式了^[1]。有些組合工字梁的實驗是由荷貝第 (Houbotte) 在比利时作出的^[2], 这位工程师在这些組合工字梁(腹部沒有加勁杆)的中央加上集中載荷,他发现在各种情况下由于腹部的局部压屈而产生的破坏总是靠近在載荷作用点处发生的。

38. 金属疲劳的早期研究

一根金属杆件即使承受着比它在靜力条件下破坏时小得多的力,但在許多次应力循环下也会发生破坏。这件事實許多年来早为有經驗的工程师們所公認的了。彭西列特对梅茲的工人們所作的講演里談到金属在拉压交变作用下的疲劳 (fatigue)^[3]。摩林在他的书中^[4]討論了法国公路上两位負責管理郵車的工程师的很有价值的报告。他俩介紹了一个精細的檢查結果:經驗指出,車輛在行駛 7 万公里以后,車軸的截面尺寸将发生改变;在急遽改变的那些地方,特别是在突然凹入的尖角处,仿佛有細微的裂紋出現。他們也作出这些裂紋逐漸发生的极有意义的图形,并討論了它們的脆性。然而他們不同意应力循环促使鋼鉄重結晶的理論(即以后为一般人所公認的)。从軸的靜力試驗中已看到有很多在靜力条件下的工作显示金属内部結構并不发生变化。

随着铁道建設的扩展,机車軸的疲劳破坏問題显得非常重要。在这方面的第一篇英国論文也許是朗肯 (W. J. Macquorn Rankine)^[5]提出的。外觀上很完好的車軸在運轉了几年以后突然断裂的事實过去常根据这种假定来解釋,即認為鍛鉄的纖維組織漸漸地变成結晶結構了。朗肯指出这种漸次的变质并不丧失纖維組織。他說:“裂口出現是从一个光滑的,形状規則的,細小的裂縫开始,在軸頸周圍逐漸扩大,其穿入深度的平均值达半吋。它們好象是从表面逐漸朝向中心穿入,直到中心处好鉄的厚度变成不够支持所經受的震动时为止,在这种情况下,軸頸的破裂端是凸出的,而軸身的破裂端必然是凹入的。軸身範圍中的这部分纖維將較軸

[1] 关于这些桥的記述見費儿班恩的“鑄鉄和鍛鉄在建筑上的使用”(The Application of Cast and wrought Iron to Building Purposes) 2 版, 255, 1857~1858, 倫敦。并參看克拉克的书,其中描叙了布侖涅尔 (Brunel) 所作出的實驗。

[2] 見 Ann. Travaux Publique de Belgique, 1856~1857。

[3] 見他的“机械工业”(Mécanique industrielle) 3 版, 317, 1870。因为这一版是第二版(1839年)的電版书,彭西列特可能是第一个討論材料抵抗交变循环应力性质的人,同时他采用了“疲劳”这个术语。

[4] 摩林 (A. Morin) 著:“材料抗力”(Résistance des Matériaux), 1853, 1 版。

[5] 見 Proc. Inst. Civil Engs. 卷 2, 105 頁, 1843, 倫敦出版。

頸處纖維的彈性少些，這也許是由于肩部纖維的彈性運動在該處突然受阻而損壞的。因此建議在製造車軸時，當上車床車削以前，在肩部打成較大的曲口構成軸頸，使纖維能連續貫通”。

1849~1850年間在機械工程學會幾次會議上都討論到同樣的問題。麥克尼爾(J. E. McConnell)提出一篇論文題為“鐵道車軸”(On Railway Axles)^[1]，他在文中說：“我們的經驗似乎可以証實，這些軸即使在製造時非常小心，但由于振動以及由于它們在特別的極猛烈的運轉下發生的沖擊，它們仍會發生快速變質的。由于這個原因，曲柄轉角處的斷裂都一模一樣并具有一定的規則，我們幾乎能預料有幾種引擎在斷裂的象徵出現以前它究竟能夠行駛多少哩……軸變質的原因固然很多，但我所舉出的這個原因對所有鐵路局來說是最重要的，那就是鐵的性質發生改變乃是一個確鑿的事實，而這個研究是最值得注意的……我相信可以看出，由纖維狀態改變為結晶體特性是與不同環境有關的。我由各處收集了一些斷裂的車軸標本，那些標本都能很清楚地証實我所說明的概念。

“本文要把有關這個題目內各種事實的揭露完全包括進去是不可能的；可是有價值的是對於軸的變質特性有一個明確的認識，我現在可以將工廠里出來的每一根軸都加以登記，然後在不同期間內分別取得它們的性能和形狀的匯報，我就能根據它們的熱處理情況來加以判定。談到目前英國鐵道上所使用的車軸為數約有三十萬個，我認為這些機車車輛的重要構件具有尺寸比例恰當、質量最高、熱處理最好等優點必須為全世界所公認”。麥克尼爾提出一條重要的意見：“我的一切經驗證明理想的維修工作……[軸的頸部]應尽可能避免厲害的突出尖緣以及直徑或截面強度的突然改變”。

對論文的最後討論大部分集中在是否鐵的分子結構在拉壓交變作用下會發生改變這一問題上。會議上始終沒有得出一致的意見，主席羅伯特·斯蒂芬遜在會上作總結時說道：“我只是希望在座的會員們在自己崗位上不要滿足于還未滿足的現象；即關於鐵內分子的改變問題。因為這是一個極端重要的課題，斷軸事故不論工程師或局長有時都有可能被判成殺人的罪証，所以研究時必須特別細心；在現階段還沒有充分證據來證明軸原先是纖維性的，而在斷裂時卻變成晶體。我希望本會會員中從事于鋼鐵製造業的人，在你們得出結論確認鐵是一種由于振動容易變成結晶體或容易使分子發生變化的那種物質以前，要慎重地思索一下……”。

1850年的幾個會議繼續討論了這些內容。霍芝(P. R. Hodge)^[2]在這些會議

[1] 見 Proc. Inst. Mech. Engrs. 1847~1849, 倫敦出版(1849年10月24日那次會議)。

[2] 同上, 1850年, 1月23日那次會議。

的某一次中曾提出一条很重要的意见，他说：“要得出关于铁的结构任何正确结果，必须使用显微镜来检查它的纤维和晶体结构”。斯蒂芬逊附议了这个意见，他报告^[1]说他已经（自从上一次会议结束以后）在一架超级显微镜下，检查过一块称为“结晶质”的铁，和一块称为“纤维质”的铁，其间并不存在什么真正的差异。这使得到会的会员们极为惊奇。

大致当伦敦机械工程师学会在讨论疲劳问题的同时，铁路建筑物钢铁利用研究委员会（成立于1848年）完成了一些对此问题的重要研究工作。委员会中的工作一部分是由组长亨利·詹姆士(Henry James)和组长加尔顿(Galton)负责领导的，他们进行了铁杆在承受许多次循环载荷下强度的实验研究（在朴茨茅斯）^[2]。他们用一架转动的偏心机来使杆挠曲又突然将它放松（参看图101），挠曲的频率为每分钟由4次到7次。经试验的这些杆件中有“三根承受过10,000次压缩，所产生的数值等于静力破坏载荷的三分之一，它们对抵抗静压力的强度还显然地没有任何削弱；一根是在51,538次的压缩下破坏的，另一根承受100,000次后对静压力的强度没有任何明显的削弱；而其余三根杆件，在同一凸轮上进行挠曲，所产生的数值等于静力破坏载荷的一半，它们分别在490次，617次及900次压缩下破坏了。由此可以断定，铁杆很少有在承受它的破坏载荷三分之一的反复作用下而不发生破坏的”。

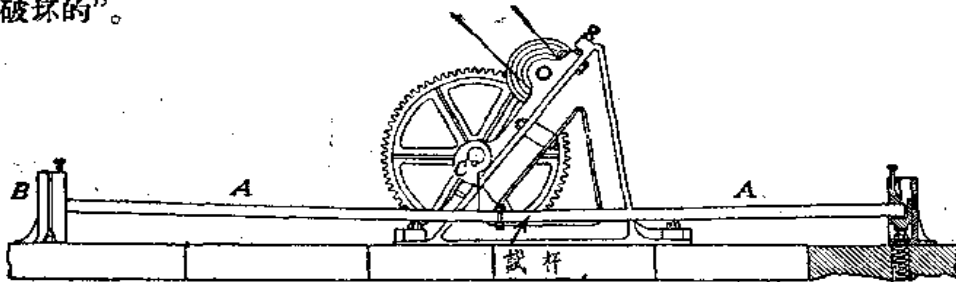


图 101 詹姆士和加尔顿的疲劳试验机

费儿班恩很重视运行中的列车重量所造成的反复载荷对管桥强度的影响。他想求出能够在无限次作用下还不致使材料受损的最大应力，这样他就能算出一个安全的工作应力来。在大管桥的设计中，他说明^[3]应该这样来选定它的尺寸，即：须使桥梁的极限载荷“在减去管桥重量一半以后能达到作用在桥上最重载荷的6倍。这可看作强度的适当界限；不过最后认为作为一般的新建筑法则，对于没有试

[1] 同上，1850年，4月那次会议。

[2] 这个研究结果刊在委员会的报告中，259页附录B5。费儿班恩的论文也讨论过它们，这篇论文刊在Phil. Trans. 卷154, 1864。

[3] 见Phil. Trans. 卷154, 1864年。

用过的材料应导出稍高的极限强度，因此不用最大载荷重量的6倍而更提高到最大载荷重量的8倍值作为极限强度”。此后費儿班恩討論到貿易部(Board of Trade)的規定即“所有将来行駛火車的桥梁不能使应力超过5吨/吋²”。他觀察出(正确地)在管桥的情况下，受压板可能在較低的应力下压屈，因此必須采用分格式結構。

为了求出桥梁工作应力的安全值，費儿班恩决定作出試驗，試驗中的应变要与重型列車正式通过桥梁时所产生的应变尽量接近。在这些試驗中，他用了一根角鉄和鉄板铆成的工字梁A(图102)其长度为22呎，高度为16吋。在杠杆BC的C端处加以载荷D使产生初次撓度。由杆CE作出C端的垂直运动使产生应力循环，CE杆是和一個均速旋轉的偏心跳相連接的。在这种方式下，梁上受到每分鐘7~8次的应力循环。試驗指出“当熟鉄板梁加载到拉应力为7吨/吋²的限度时，如果此应力是承受着将载荷加上又移去的交变作用，而且在操作中还发生一定程度的振动的話，这样的拉应力是不安全的；最值得

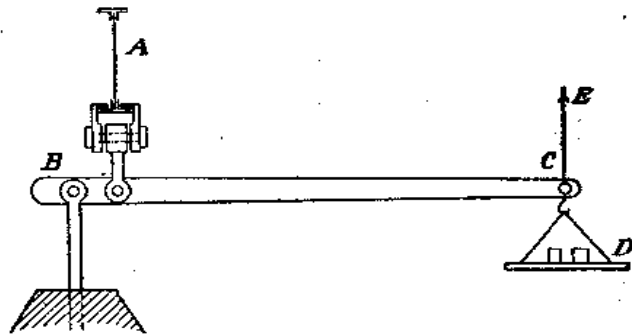


图 102 費儿班恩的疲劳試驗机

注意的是：在300,000~400,000次交变作用下，已足使板梁頻于断裂。然而必須記住，上述的梁如拉应力只用到5吨/吋²左右則能支持到3,000,000次以上的交变作用，并且实验証明，应将板梁底部的拉应力5吨/吋²记录下来，和貿易部所規定的一样，作为极限强度的一般标准”。

我們可以看出，在十九世紀中期，工程师已經認識到交变应力对金属强度的不良影响，他們通过試驗得出了結論，认为在交变作用情况下的载荷等于极限载荷的三分之一是安全的。以后沃勒(Wöhler)得出了更为完整的“疲劳”現象的見解。

39. 沃勒的功績

沃勒(1819~1914)出生于汉諾威省，他父亲是一个小学校长。他在汉諾威工业学院受过工程教育。由于成績优异，毕业后他得到一笔奖学金，使他能在柏林的博尔齐(Borsig)机車厂以及在柏林-安哈尔特(Anhalter)铁路和柏林-汉諾威铁路的建筑工程中获得实习机会。1843年沃勒被派送到比利时学习机車制造。回国以后被任为汉諾威铁路机械厂厂长。1847年沃勒被調任为尼德施内齐希-馬克铁路(Niederschlesisch-Märkische railway)的机車車輛厂和机器厂厂长，因此又使他在奥德(Oder)的法兰克福(Frankfurt)住了23年。在那里他解决了許多关于材料

力学性能的问题,并开始对金属的疲劳强度作出著名的研究。由于他的职位关系能使他的实验成果立刻在实际中应用。

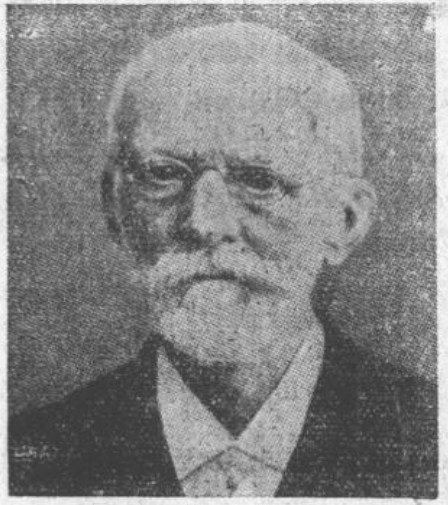


图 103 A. 沃勒

在实际应用中材料性质的一致是极端重要的,为了求得材料的一致性,他对铁路用料规定出严格的规范。他又襄助有关方面在德国成立了一系列的材料实验室,并一起进行金属一致性的力学试验。在这方面他在德国的影响是很大的,他在这方面所设计和制造的试验机在当时也是最优良的。这些试验机到现在还保存在慕尼黑德国博物院里面,以标志其历史意义。

沃勒在金属疲劳方面的主要成就就是在尼德施内齐希-马克铁路上提出了防止机车轴发生断裂^[1]的意见。为了求出车轴在运行中承受的最大作用力,他使用了如图 104 所示的设备; mnb 部分和 pq 轴坚固地连接,而指针 bc 由铰接杆 ab 将其与轮缘相连接。由于车轴发生如虚线所示的弯曲, a 铰移动使指针 bc 的 c 端在锌板 mn 上划出一道刻痕。在运转中刻痕的尺寸变化很大,特别在铁路轨道不平整处产生冲击力作用时变化得更大。量出这些刻痕的曲线峰值便可求出轴的最大变形。为了求出相应的力,作了静力弯曲试验,试验方法是将已知的水平力作用在轴的 a 及 a_1 两点处并量出 aa_1 间距离的相应改变。有了这些资料,便能算出运转中的最大弯曲应力。用同样方式,最大扭转应力也能在运转中由记录此轴所产生的最大扭转角来决定。

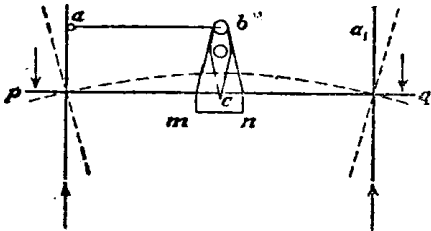


图 104 记录轴在工作中的挠度的工具

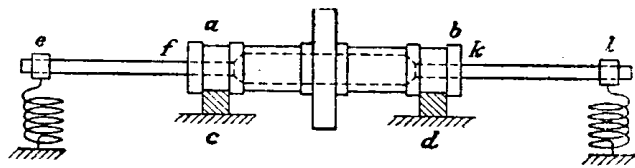


图 105 沃勒的疲劳试验机

知道了所作用的最大力的数值以后,沃勒开始研究轴在承受均衡的交变应力时的强度。为此,他建造了一架特制的机器(图 105),使圆柱 ab 在 c 及 d 两个轴承内以每分钟 15 转左右的速度旋转。 ef 及 kl 两轴装入转子内,并借弹簧的力将它

[1] 见建筑工程杂志(Z. Bauwesen)卷 8, 641~652, 1858;卷 10, 583~616, 1860;卷 16, 67~84, 1866;卷 20, 73~106, 1870。

弯曲，此力是借軸承圈 e 及 l 來傳遞的。每旋轉一次，纖維內應力即經過一次循環。應力可由適當計算彈簧的平差而得。用這架機器試驗各種材料制成的及各種直徑的車軸，得出了相對強度的某些結果。不過對於鋼的疲勞強度的基本研究，需要作出許多次的實驗，沃勒決定不用真實的車軸（通常的直徑為 $3\frac{3}{4} \sim 5$ 吋）而使用了較小的試件，這種試件可用直徑 $1\frac{1}{2}$ 吋的圓杆車制。由於採用了較小的試件，才能增加試驗機的轉數達每日 40,000 轉左右。這樣可以在試件上作用數百萬次應力循環。用幾個等同的試件在各個試件的两端作用以不同的力，把能產生斷裂的循環次數進行比較，沃勒得出關於這種材料的疲勞強度的結論。他在分析中並沒有用現稱的沃勒曲綫 (Wöhler's curve) 來稱呼，而稱之為界限應力 (持久限) (Limiting stress, bruchgrenze)。

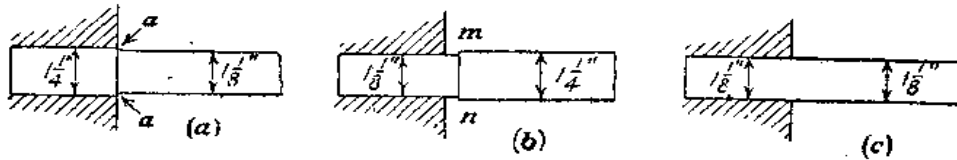


圖 106

沃勒認為要消除尖角的影響(圖 106 a)，必須採用圓角 a 。作試驗所用的試件有如图 106 b 及 106 c 所示，經發覺直徑均一的試件能得出較高的疲勞強度。也發覺象圖 106 b 那種試件常在 mn 截面處發生斷裂，因為該處系直徑急遽變化之處。因此利用在軸上添加材料(相當於增加 mn 處的直徑)的方法就能削弱這種突變的影響。沃勒用 mn 截面處應力分布不規則來解釋這一點，並說明這種減小影響(尖角)的方法不僅在軸內而且在設計其他各種機械零件時都是非常重要的。更進一步的實驗指出這種影響的減小視材料的種類而異，並指出因尖角而減低的強度大約在 25~30% 之間。實驗中又發現：如果截面急遽改變只是在圓軸的某一部分上，如图 107 a 及 107 b 所示，也可發現疲勞裂縫常在尖角處開始。圖 107 b 內截面的影綫部分表示斷裂後可看到的粗糙裂縫。

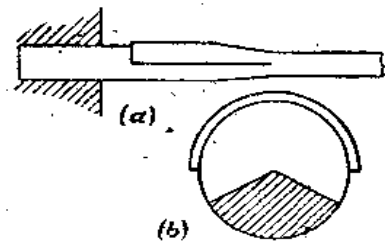


圖 107

用圖 105 的機器作出的一些實驗屬於應力完全交變的方式。為了要得出其他種類的應力循環，沃勒設計並建造了另一種型式的疲勞試驗機，該機中應用兩端簡支的矩形截面試件。由一偏心輪作用在試件的中央使產生變換不定的撓度，因此最外層纖維(受拉方面)的應力能夠在其最大值和零值之間或在其最大值和某些較小拉應力之間變換。將這架機器所得的結果和

以前由应力的完全交变所得的结果相比较,他看到断裂经常在受拉方开始,而且材料能经受的最大应力与最大和最小应力间的差值(即应力幅度)有重大关系。对于特种的轴用钢,沃勒求出在承受极多次循环下轴用钢的最大及最小应力的极限值列如下表:

最大应力	30000 磅/吋 ² (2100 公斤/厘米 ²)	50000 (3500)	70000 (4900)	80000 (5600)	90000 (6300)
最小应力	-30000 磅/吋 ² (-2100 公斤/厘米 ²)	0	25000 (1750)	40000 (2800)	60000 (4200)
应力幅度	60000 磅/吋 ² (4200 公斤/厘米 ²)	50000 (3500)	45000 (3150)	40000 (2800)	30000 (2100)

所有这些实验证明,对于一已知的最大应力,产生断裂时所需的循环次数系依应力幅度的增大而减少。从这些试验中,沃勒断定在长跨度桥梁及铁路车辆弹簧(较大部分的最大应力由静载荷产生)中,能采用较轴杆或活塞杆稍高的容许应力,轴杆或活塞杆都是承受完全交变应力的。

所有这些结论都是根据弯曲试验的强度得出来的,沃勒决定用直接应力来加以验证,为此设计了一架特制的拉力试验机。在这架新机器中,试件系承受拉应力循环作用。用它作试验的结果和以前在弯曲试验中所得的结果非常符合。这使沃勒能作出建议,对于应力循环不管该循环究竟按照何种形式产生都可采用同样大小的工作应力。

研究金属疲劳强度的第二步是研究综合应力的循环。沃勒假定强度与最大应变的循环(服从最大应变理论)有关,在计算应变时采用泊松比为 1/4。他再应用了他对扭转的一般研究,在这里他所假定的理论说明对于应力完全交变的疲劳极限等于拉伸或压缩所得的 0.80 倍。为了验证这一点,沃勒建造了一架特制的机器,在此机中可使圆杆受扭转应力循环。用实心圆形试件在此机中作出的实验与理论相符。于是沃勒建议取拉伸或压缩所用的应力之 0.80 倍作为剪切的工作应力。他又发觉在扭转试验中,裂缝出现在与圆柱轴线成 45° 的方向上而且是由最大拉应力所产生的。

由于疲劳试验需要很长时间和许多费用,使沃勒想到最好能找出材料在静力试验中能得出的其他力学性质与疲劳强度之间的关系。他似乎对于他在疲劳试验中得出的材料弹性极限特别注意。由拉力试验来决定这个极限,需要量出很微小的伸长量,但那时的仪器还不能满足这个要求。因此,沃勒决定用弯曲试验来测定弹性极限,但他清楚地说明了这个方法并不十分精确,因为极限应力只是那些外层纤维首先到达,而且屈服的起点也只是在材料已超过弹性极限相当程度时才能够觉察出来。为了使测定做到尽可能地精确,沃勒在他那特制的机器中用了如图 108

所示的布置方法。試件 mn 的 ab 部分承受純弯曲，精确量出其撓度以后，便能测定其彈性模数 E 和开始永久变形时的載荷。

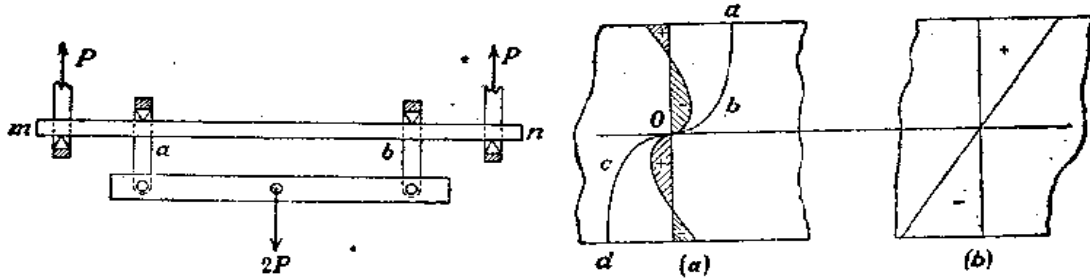


图 108 沃勒的靜力弯曲仪器

图 109

在进行这些靜力試驗的同时，沃勒轉而致力于杆件开始就載以超过彈性极限的載荷时杆件的塑性变形以及由这种变形所产生的残余应力的研究。他討論了矩形杆件中的这些应力，他在試件上加载了超过彈性极限的載荷而后又将載荷取去（图 108）。假定在卸載过程中材料服从虎克定律，他指出残余应力的分布将如图 109 a 中影綫面积所示。他将卸載过程中的应力綫性分布（图 109 b）迭加在用曲綫 $abcd$ 表示（图 109 a）的初应力分布上得出了这些影綫面积。沃勒从这个研究中，断定在疲劳試驗中相对的应力幅度是不受初始塑性变形的影响的。这是我們第一次看到的关于塑性弯曲产生残余应力的討論。

沃勒对于矩形杆件在塑性弯曲时的截面畸变的研究是很重要的。假定材料的密度在塑性变形时保持不变，他得出了如下的結論，即如果纖維产生一单位伸长 ϑ ，則单位横向收縮必为 $\vartheta/(2+\vartheta)$ 。对应于一单位收縮 ϑ_1 ，也必有一单位横向伸长 $\vartheta_1/(2-\vartheta_1)$ 。由于横向变形的結果，当塑性弯曲时矩形杆的截面畸变必如图 110 所示。这与实验結果是相符的。



图 110

沃勒最后着重地討論了工作应力。他建議在不变的軸向拉应力下杆件的安全系数取为 2，因此工作应力为材料极限强度之半。在应力循环的情况下，他也建議安全系数为 2。他的意思是工作应力应等于持久限之半。在这两种情况下，都假定考虑到最不利的載荷条件。在結構物的接头上，工作应力应该取得更小，便能弥补应力分布的任何不規則性。对于这些不規則性，他要求人們必須作細心的研究。

我們看到这些实验都是根本性的，公正地說来，对于材料疲劳方面的科学研究是由沃勒开始的。沃勒对于每种試驗都設計并建造了所有应需的机器与測量仪器。在設計这些机器中，他对于量測力和变形的精确度达到了严格的要求，因此他

的机器显示出建筑材料試驗技术上的重大进步。

40. 动載荷

在研究桥梁的强度时,发生了梁在动載荷作用下的应力和挠度的問題。我們現在將探索一下这个問題的发展过程。从铁路建筑物鉄料利用研究委员会的报告(參看第37节)附录B中已描述了威里斯教授、詹姆士租长和加尔頓副租长所做出的一些主要的研究^[1]。在十九世紀中期,工程师們中对于动載荷在梁上的作用还没有得出一致的意見。有些人只假定在高速运动中的載荷可当作一个突加载荷,它可能产生較靜載荷作用下更大的挠度,另外有些人提出反面的意見,认为在极高的速度下,載荷沒有充分時間能下垂到所想象的动載荷那么大的距离。

于是决定作出尽可能接近真实情况的一些試驗。在朴茨茅斯造船厂曾建造了有特殊膺架支承着的一段铁路轨道,并且用一輛有两个車軸的車子作为动載荷(图111)。轨道頂部离水平部分的高度大約为40呎,因此車子的速度能达到每小时30哩。試驗的鑄鉄杆C(图111)长9呎,截面为矩形,計有三种不同的尺寸;即 $1'' \times 2''$, $1'' \times 3''$ 及 $4'' \times 1\frac{1}{2}''$ 。在靜力試驗中,杆件在車子重量作用下的挠度是将載荷逐渐加大来测定的,同时测定其极限靜力强度。在动力試驗中,具有最小載荷的車子被拉上斜坡轨道的某点使能得到指定的速度然后将它突然放松。这种实验用逐渐加大的載荷重复許多次,分別量出其动力挠度。最后测定其指定速度下的极限載荷。这样,証明了在一定載荷下的动力挠度較之同样載荷下的靜力挠度要大些,而杆件破坏时的动載荷也比极限靜載荷为小。用更高的速度重复試驗,发现速度增加則不利的影晌也增加。在很高速度下所得出的动力挠度較靜力挠度大2倍,有时还大到3倍。

在桥梁上作出的現場实验并没有呈现出这样显著的速度效应。为了查明这种

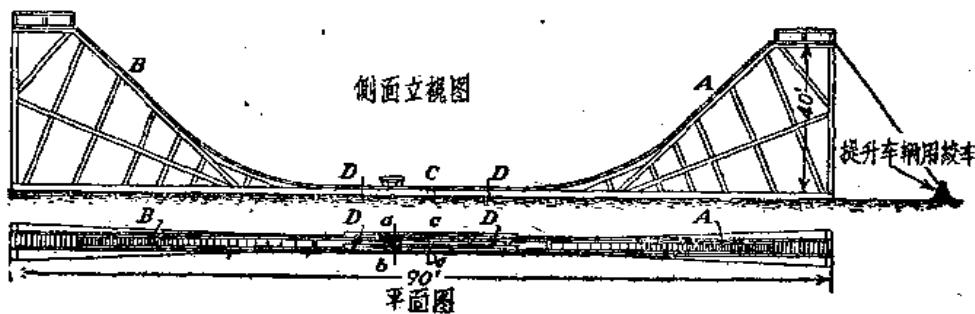


图 111 供梁的动力試驗用的铁路轨道

[1] 威里斯描述这些实验的报告,还可參看巴洛所著“論木材的强度”(A Treatise on the Strength of Timber)的附录,1861,倫敦。

差异, 威里斯在剑桥用简化的形式又作了一些实验, 并且发展了一个解析性的理论。在他的实验装置中, 试杆 BC 承受着滚轮 A 的作用 (图 112), 滚轮是和轨道上运行的车子铰接在一起的。在支持车辆的两根轨条之间安置了第三根轨条, BC 杆组成了这根中间轨条的一部分。把构架 AD 相对于沿固定轨道 mn 滚动的车辆的滚动距离记录下来便得出滚轮 A 经行的路程。

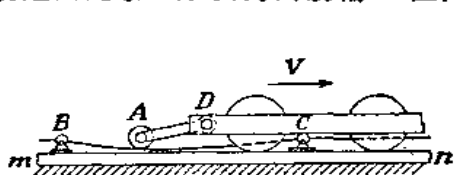


图 112 威里斯作梁的动力试验用的装置

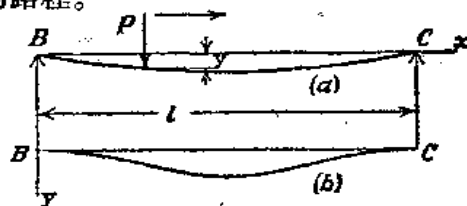


图 113

威里斯在展开他的理论时, 没有考虑试杆 BC 的质量 (因为它比起滚轮 A 的质量来为极小之故) 并用下式表示 P 力作用下的静力挠度 y (图 113):

$$y = \frac{Px^2(l-x)^2}{3EI} \quad (a)$$

式中 l 为杆的长度, EI 为杆的抗弯刚度。利用这个式子, 我们看出, 当 P 力沿杆而移动时, 其作用点描出一条曲线, 该曲线两端的切线成水平方向 (图 113 b)。将 (a) 式用在具有滚轮 A 的情况中 (图 112), 威里斯将滚轮作用于杆上的压力来代替 P 力。此压力包含了两个部分, 即滚轮的重力 W 和相应于垂直移动的滚轮的惯性力 $-\frac{W\ddot{y}}{g}$ 。这样, 他得出

$$y = \frac{W}{3EI} x^2(l-x)^2 \left(1 - \frac{\ddot{y}}{g}\right) \quad (b)$$

又
$$\frac{dy}{dt} = \frac{dy}{dx} \cdot \frac{dx}{dt} = v \frac{dy}{dx} \quad \text{及} \quad \frac{d^2y}{dt^2} = v^2 \frac{d^2y}{dx^2}$$

即得威里斯方程式:

$$y = \frac{W}{3EI} x^2(l-x)^2 \left(1 - \frac{v^2}{g} \frac{d^2y}{dx^2}\right) \quad (c)$$

因为 $-\frac{d^2y}{dx^2}$ 为此线的曲率, 滚轮 A 的接触点便是沿着此线移动的, 我们从 (c) 式中可以看出, 当我们在重力 W 内加入离心力 $-(Wv^2/g)(d^2y/dx^2)$ 时, 滚轮 A 的动力作用就包括在内。为了算出此离心力, 我们必须将 (c) 式积分, 以便得出计算滚轮路程的方程式。但 (c) 式是相当复杂的, 威里斯建议如果假定动力效应很小, 就能得出它的近似解如下式所示, 并认为如等式右边写成下面的形式后, 所发生的误差也不会很大。

$$y = \frac{Wx^2(l-x)^2}{3lEI} \quad (d)$$

这表示滚轮的軌綫是根据靜力撓度計算出来的 [参看(a)式], 它具有如图 113 b 所示的对称形状。在靠近支座处, 离心力作用向上, 因而杆上的滚压力較重力 W 稍小。在中央, 离心力垂直向下而与重力相加。故杆上的最大压力将为

$$W - \frac{W}{g} v^2 \left(\frac{d^2 y}{dx^2} \right)_{x=\frac{l}{2}} = W \left(1 + \frac{16 \delta_{st} v^2}{gl^3} \right) \quad (e)$$

式中
$$\delta_{st} = \frac{Wl^3}{48EI}$$

例如, 設 $v = 32.2$ 呎/秒 (9.81 米/秒), $l = 32.2$ 呎 (9.81 米), $g = 32.2$ 呎/秒² (9.81 米/秒²), 而 $\delta_{st} = 0.001l$ 。我們从 (e) 式得出最大压力超过重力仅 1.6%。在朴茨茅斯所作实验中, 跨长 l 比这里約大四分之一, 而 δ_{st} 經常也大到 10 倍以上。在这种情况下, 动力效应約为重力之 64% (当速度为 32.2 呎/秒时), 而在速度 v 增加时更为显著。这样, 使威里斯能解释朴茨茅斯造船厂得出的很大的动力效应主要是由于試驗中的杆件具有很大柔性之故。

威里斯的实验还指出滚輪的路程并不是图 113 b 所示的一条对称曲綫。当滚輪由 B 向 C 移动时 (图 113), 最大撓度发生的位置离支座的距离要比图中所示的为近, 与对称的偏差也由于 $\frac{1}{\beta} = \frac{16 \delta_{st} v^2}{gl^2}$ 的增大而接連地加大。当 $\frac{1}{\beta}$ 不很小时, 用近似式 (e) 来概括这种情况是不够充分的, 应当用 (c) 式的全解来求算。这个式子的解是斯托克斯 (G. G. Stokes) 得出的^[1], 对于較大的 β 值, 其結果与威里斯的近似式所得相符。对于很小的 β 值, 它得出不对称軌綫, 并証明最大应力的截面将从跨度中央向支座 C 轉移 (图 113)。后一結果与实验非常符合, 因实验中常在中央与支座 C 之間的一段杆件上发生断裂。这个解更指出倘推导方程式时不計入梁的质量, 則理論上得出的路程与实验所得的曲綫不能相符。

为了想在試杆质量影响滚輪滚动的軌綫形式方面得到一些概念, 威里斯采用一架精巧的仪器, 他称之为慣性天平 (inertial balance)。带有两个砝碼的杠杆 mn

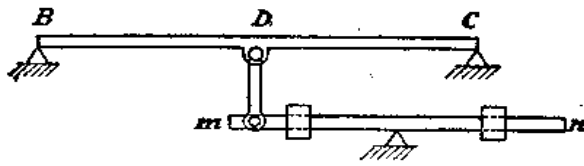


图 114 威里斯的慣性天平

和試杆 BC 的中心相铰接 (图 114)。砝碼系处于平衡状态, 因而沒有靜力傳到杆的 D 处上。当滚輪沿 BC 杆轉动时, 慣性天平将被带动, D 处即作用有一慣性力。这个作用

[1] 見 Trans. Cambridge Phil. Soc. 卷 8, 707, 1849。

1107

八月廿日

九甲區

与 D 处附加一个质量的意义相同。如果将杆的挠度曲线看作半个正弦曲线, 在 D 处附加的一个质量在动力上相当于沿跨长均匀分布着二倍的质量。因此, 应用惯性天平, 对于滚轮各种速度下的试杆质量影响都能研究出来。

这架仪器也可将滚轮质量和试杆质量之比做成和实际桥梁中所能预期的一样。此实验是这样安排的, 即模型中两质量之比与 β 量须与实际桥梁中的完全相同, 即可由模型的挠度曲线得出桥梁的动力挠度^[1]。

和威里斯在剑桥一起工作的斯托克斯也完成了另一种极端情况下的一个近似解, 即仅考虑桥梁的质量而不计动载荷的质量, 并且假定为由一个大小不变的力沿梁而移动。斯托克斯只考虑振动的基谱方式, 指出动力挠度的大小和梁振动的基谱方式的周期对运动力越过整个跨度的时间之比有关。

威里斯和斯托克斯所得的结果受到何默珊·卡喀斯 (Homersham Cox) 的批评^[2]。他从考虑能量出发, 断定动力挠度不能超过静力挠度的二倍。然而, 在他的分析中, 他没有注意到这一事实, 即不仅必须考虑相应于重力的能量, 而且还要考虑运动中滚轮的动能。正交于挠度曲线的梁的反力给出沿轨线第一部分运动方向上的分量而沿第二部分却给出在相反方向上的分量。由于轨线的不对称形状, 此反力对滚轮速度的净效应有些减低。滚轮所损失的动能转变成弯曲的位能以致这种弯曲的挠度可以大到梁的静力挠度的二倍。

这里可以看得出威里斯和斯托克斯已经能够说明为什么朴茨茅斯的实验中会显现出这么大的动力效应了。他们也指出在实际桥梁上动力效应会比较小些。这样, 摆在委员们面前的实际问题, 虽然没有得出一套数学的全解来, 总算是被解决了。从那时起, 许多工程师都曾经打算过增进动载荷对梁的挠度的动力作用方面的材料力学知识^[3], 不过在十九世纪中这个问题很少有进展。

当英国研究桥梁上动载荷的动力效应的同时, 德国在这方面也完成了一些研究工作。巴登 (Baden) 铁路上的铸铁桥曾在各种机车速度下进行过挠度测量。为此目的使用了一架仪器, 此仪器内有一个活塞在水银贮器内工作着, 它迫使液体沿一毛细管流动, 这样可将挠度放大若干倍。实验指出, 由于机车的高速运行能使挠度稍有增加。但在速度达到 60 呎/秒以前, 这种效应是很小的^[4]。

[1] 这是由斯托克斯证明的。

[2] 见 Civil Engrs, Archits. J. 卷 11, 258~264, 1848, 伦敦。

[3] 见菲里普斯 (Phillips) 论文, 刊在 Ann. mines, 卷 7, 467~506, 1855。并参看雷劳荣特 (Renaudot) 的论文, 刊在 Ann. ponts et chaussées, 第 4 组, 卷 1, 145~204, 1861。

[4] 见马克斯·别斯喀尔 (Max Becker) 的论文“巴登铁路上的铸铁桥” (Die gusseisernen Brücken der badischen Eisenbahn) 刊在工程师杂志, 卷 1, 1848, 佛赖堡。

41. 冲击

1848年, 受命研究铁道结构物利用铁料问题的委员会在进行研究时, 也曾关联到梁的冲击效应问题, 在它的报告中可以看到这些实验结果(参看第30节)。对求解这个问题的进一步发展是由何默珊·卡喀斯所完成的^[1], 他研究了在等截面简支梁中央受水平冲击的问题。在这项工作中, 他对霍芝肯逊所提出的假定作了一些辨证, 霍芝肯逊系假定在冲击的一瞬间冲击球所失去的速度和该球打击另一具有梁的一半质量的自由球体所失去的速度相等。

卡喀斯假定梁在冲击时产生的挠度曲线与静压力作用在梁的中央所产生的弹性曲线没有很大差异, 因而采用了下述方程式:

$$y = \frac{f(3l^2x - 4x^3)}{l^3} \quad (a)$$

式中 l 为跨长, f 为 midpoint 挠度, 而 x 为自梁端量得的距离。用 v 表示在冲击的一瞬间梁在中点处所得到的速度, 他假定在任一其他截面处梁的速度为

$$\dot{y} = \frac{v(3l^2x - 4x^3)}{l^3} \quad (b)$$

于是梁的动能为

$$T = \int_0^l \frac{q}{2g} (\dot{y})^2 dx = \frac{17}{35} ql \frac{v^2}{2g}$$

式中 ql 为梁的重量。这里我们可看出, 如果有一质量等于梁的质量之 $17/35$ 集中在梁跨的中央, 则动能与之相同。用这个“折合的”质量(reduced mass), 并用 v_0 表示冲击球(重量为 W)的速度, 卡喀斯从动量守恒方程中求出共同速度 v 为

$$v = v_0 \frac{W}{W + \frac{17}{35} ql} \quad (c)$$

为了要决定梁的最大挠度 f , 他假设在达成共同速度 v 以后, 球与梁一道移动直到这个组合体的全部动能都变成弯曲的位能为止。这样得出下列方程式:

$$\frac{24 E I f^2}{l^3} = \left(W + \frac{17}{35} ql \right) \frac{v^2}{2g} = \frac{W v_0^2}{2g} \frac{1}{1 + \frac{17}{35} (ql/W)} \quad (d)$$

由此可见, 最大挠度 f 是与冲击球的速度 v_0 成正比的。这与霍芝肯逊的实验非常符合。在计算(d)式中的应变能时, 假定虎克定律仍然有效。为了更好地使他的理论和霍芝肯逊的实验结果相符, 卡喀斯假定对于这些试验中所用的铸铁, 其应力与应变具有如下的关系:

[1] 见 Trans. Cambridge Phil. Soc. 卷9, 73~78 (这篇论文是在1849年12月10日发表的)。

$$\sigma_s = \frac{\alpha \varepsilon_s}{1 + \beta \varepsilon_s}$$

式中 α 及 β 为两个常数。卡喀斯适当地选定这两个常数, 得出他所要寻求的很满意的結果。

进一步改进冲击理論的人是圣維南^[1]。他設想了一个布置方式, 它由一根在中心处附有一个质量 W/g 的棱柱杆所組成。他假定在冲击的瞬时对此质量所施的速度为 v_0 , 而杆的其他部分保持不动。他考虑了可能发生的各种振动方式, 并且計算中央处的最大撓度。計算指出, 如果只保留代表最大撓度的級数中的第一項(最重要的一項), 其結果将与用近似式(d)所得的非常接近。檢查一下代表撓曲形状的曲率的第二次导数 $\frac{d^2y}{dx^2}$, 指出这条曲綫可能与(a)式所假定的大不相同, 其中差异在 ql/W 的比值增加时更为显著。圣維南計算的最大应力 σ_{\max} (从他的級数中算出) 对应力 σ'_{\max} [由曲綫(a)所得出] 的比值如下表所列:

ql/W	1/2	1	2
$\sigma_{\max}/\sigma'_{\max}$	1.18	1.23	1.49

当 ql/W 的比值增加时, σ_{\max} 与 σ'_{\max} 之間的差值也随着增大。

必須注意的是圣維南的研究不能看作橫向冲击問題的全解。他沒有考虑冲击球在打击梁上該点处的局部变形, 而且, 在冲击的瞬时之后球与梁保持接触直到最大撓度达到时为止的假定, 在实际事物中也不能得到証实。在最大撓度达到以前, 球会回跃, 在这种情况下就不能应用圣維南的解法了^[2]。

圣維南也討論过杆件的縱向冲击。他考虑了一端固定而他端承受縱向冲击的一根棱柱杆(图 115), 并假定在冲击时杆产生均匀压力。为了酌量地計入

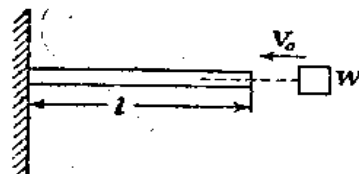


图 115

杆的质量, 他認為必須假定該质量的三分之一集中在自由端。設冲击体被看成絕對剛性的, 并假定在打击的瞬时后杆端与冲击体的共同速度为 v , 此中

$$v = \frac{v_0}{1 + \frac{1}{3}(ql/W)}$$

[1] 見 Bull. Soc. Philomath. 1853~1854, 巴黎; Compt. rend. 卷 45, 204, 1857。

[2] 圣維南断定他的解法是正确的。在他的“簡史”中(參看第 51 节), 他說:“为了計算抗力不用新的而确切的公式来进行冗长的計算, 就不免会犯上由于任何不正确的假定所引入的严重錯誤了”。

(Pour calculer sa résistance, il faut, sous peine de commettre de graves erreurs qui inspireraient une fausse sécurité, se livrer au long calcul de la formule nouvelle et exacte).

压力最大值(f)可由下式求得

$$\frac{AEf^2}{2l} = \frac{Wv_0^2}{2g} \frac{1}{1 + \frac{1}{3}(gl/W)} \quad (e)$$

为了得出更为满意的解式, 圣维南设想了由一端固定而他端牢固地加附有一个质量的杆件组成的布置方式。这种布置方式的自由振动已经由纳维埃研究出来了^[1]。圣维南将他老师纳维埃的解用在冲击情况中, 他假定当杆件在冲击的瞬间保持静止, 而加附在杆端的质量将突然得到一个速度 v_0 。于是, 他用纳维埃的解, 将杆端的运动用级数表达出来, 然后用求和法得出最大挠度。这与(e)式得出的近似解非常符合。利用级数表示冲击瞬时后杆件的纵向振动, 圣维南又算出最大纵向应变, 并查出它和近似式(e)中所假定的均匀应变会大不相同。下表中列出了圣维南的计算结果。表中可以看出, 最大应力 σ_{\max} (从级数中算出的) 对 σ'_{\max} [从(e)式求得的] 之比随着 gl/W 一起增加。

gl/W	1/4	1/2	1	2	4
$\sigma_{\max}/\sigma'_{\max}$	1.48	1.59	1.84	2.67	3.47

必须再一次注意到圣维南没有在他的解中把冲击物的回跃可能性考虑进去, 因为他假定冲击体是牢固地附着在杆端的。后来^[2]圣维南回到这个问题上, 发现可以利用纳维埃的三角级数把这个解稍加改进, 因此必须求出一个用有限项表达的解式。这个解最后被包沁涅斯克(Boussinesq)得出, 并且又被西伯特(Sébert)和胡果尼沃特(Hugoniot)得出。这几位科学家的成就将在以后讨论(参看第52节)。

42. 早期的桁架理论

桁架在建造木桥和屋架上最先见诸实用。罗马人是用过桁架的。图116表示横跨多瑙河上著名桥梁的木制上部结构, 此桥是特雷江(Trajan)皇帝(52~117, 罗马皇帝—译者注)下令修建的, 发现于罗马的特雷江柱子上的浮雕^[3]中。在文艺复

[1] Bull. Soc. Philomath. 73~76, 1823, 巴黎; 178~181, 1824。

[2] 见在圣维南与佛拉门特合著的克列布洛所著固体弹性理论一书中圣维南所加入的第60条后记 (Théorie de l'élasticité des corps solides de Clebsch, traduite par MM. Barré de Saint-Venant et Flamant, avec des Notes étendues de M. de Saint-Venant), 1883, 巴黎。

[3] 关于桥梁的早期历史, 见高提尔(H. Gautier)所著“桥梁论述”(Traité des Ponts), 1766, 巴黎。并参看纳维埃出版的“高提尔的成就”(Oeuvres de M. Cauthey), 1809~1813, 巴黎。至于木桥方面的重要资料可参看加斯拔·华尔特(Gaspar Walter)所著:“在木工精制妥当安装后各种木石桥的建造及检查”(Brückenbau oder Anweisung wie allerley Arten von Brücken Sowohl von Holz als Steinen nach den besten Regeln der Zimmerkunst dauerhaft anzulegen sind), 1766, 奥格斯堡(Augsburg)。

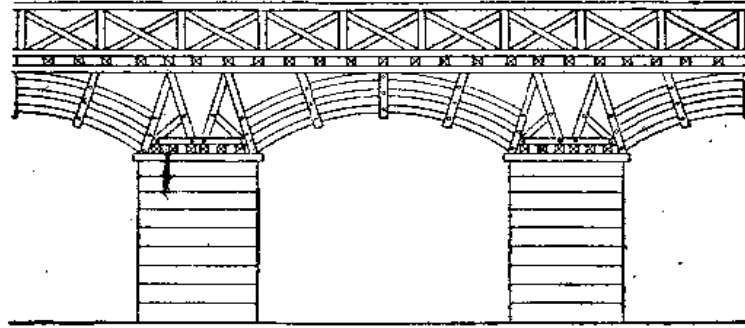


图 116 橫跨多瑙河上的特雷江桥

兴时期,意大利建筑师也开始采用木桁架,著名建筑师拔拉雕(Palladio)也許是第一个建造这类长跨度結構物的人。图 117 示跨长约 100 呎的木桥,由拔拉雕建造在特命特(Trent)和巴薩諾(Bassano)两地之間。另外一些拔拉雕的桥梁設計,示于图 118 及 119 中。

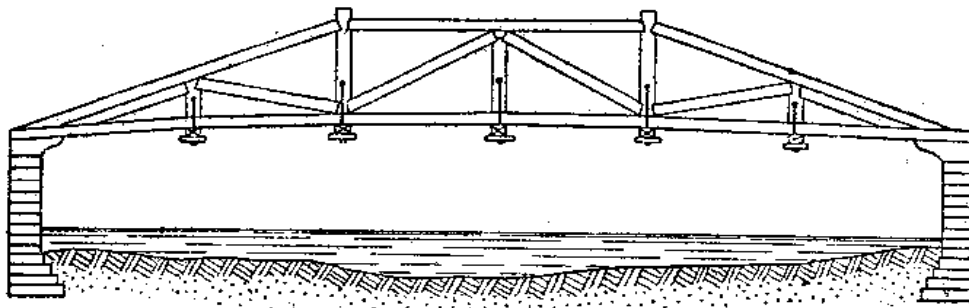


图 117 特命特附近的拔拉雕式桥

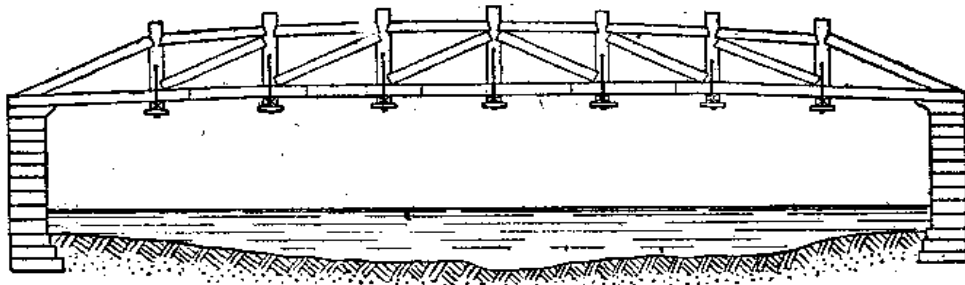


图 118 拔拉雕式桁架桥

进一步发展木桥使用的国家是瑞士。图 120 为沙夫霍逊地方橫跨萊因河上的著名两跨桥中一跨的示意图;它是在 1759 年由天才的木工江·奥尔里希·格魯本曼(Jean-Ulrich Grubenmann)所建造的。两跨分別长 171 呎及 193 呎,經使用証

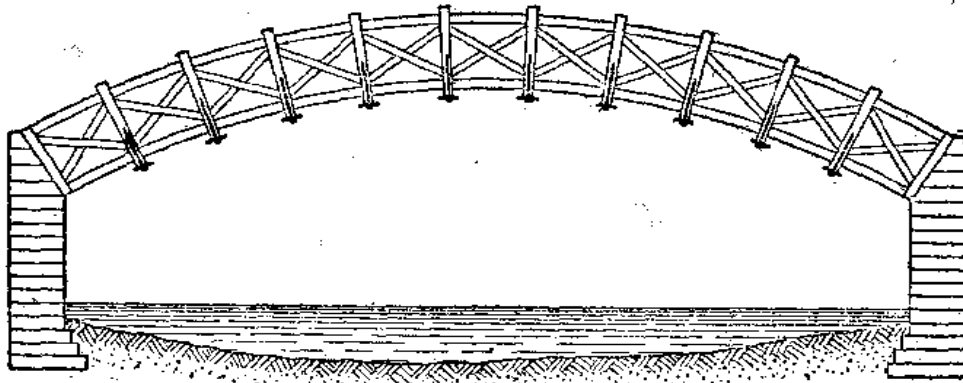


图 119 拔拉雕式拱桥

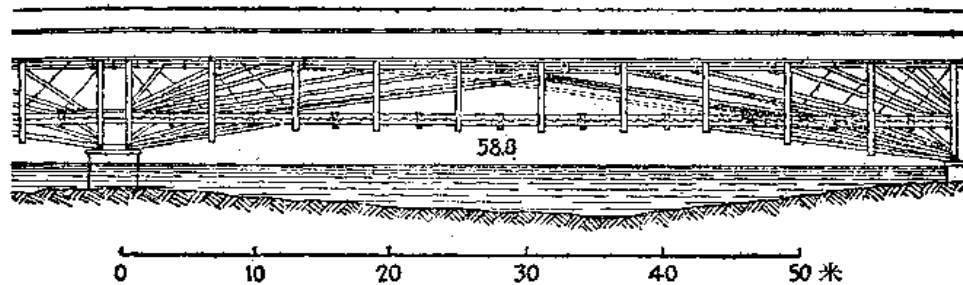


图 120 在沙夫豪森地方横跨莱茵河的格魯本曼式桥

明其强度足以安全负载 25 吨重量的车辆。1778 年格魯本曼和他的兄弟在威廷根 (Wettingen) 附近的林馬特 (Limmat) 河上建造了一座更长的单跨桥, 跨长约 390 呎。以上两桥在 1799 年战争中^[1] 都被法国人焚毁。以后瑞士^[2] 和德国都建造起许多这种类型的桥梁(但跨度较小)。最后, 木桥的发展转入拱式构造, 因为它具有较大的刚度之故^[3]。

从开始建筑铁路时起, 桥梁的设计和建造方法就占据重要地位。西欧的第一批铁路是建筑在人烟稠密的地区的, 桥梁都属于永久性, 石拱桥、铸铁梁式桥和铸铁拱桥开始流行^[4]。在美国和俄国, 情况就大不相同, 由于人口稀少, 铁路里程较

[1] 这些桥的详细叙述见美歇尔 (Chétien de Mechel) 的“瑞士的三个最著名木桥的平面、剖面与正面图”(Plans, coupes et élévations des trois ponts de bois les plus remarquables de la Suisse)。

[2] 关于瑞士的木桥, 见布翁勒博士 (J. Brunner) 所著“瑞士的木桥建筑”(Der Bau von Brücken aus Holz in der Schweiz), 1925, 苏黎世。

[3] 这些桥经高随在法国加以推广, 特别经怀贝金 (Wiebeking) 在巴维利亚 (Bavaria) 推广。

[4] 关于各种早期铁路桥梁的描述可参看威尔 (J. Weale) 所著“桥梁的理论、实施和建造”, 1859 年伦敦出版。并参看威廉·亨伯尔 (William Humber) 所著“铸铁和锻铁桥的实用论文”(A Practical Treatise of Cast and Wrought Iron Bridges and Girders), 1857, 伦敦。

长, 在經濟观点上要求初期費用尽量减少; 全部建筑都是临时性的, 因此在桥梁建筑中广泛地使用了木材, 并設計出各种桁架式样, 其形式和拔拉雕所采用的相似。朗式 (Long's system)^[1]及湯式 (Town's system) 桁架如图 118 及 121 所示, 豪式 (Howe's system) 桁架則如图 122 所示; 这些都是常用的形式。

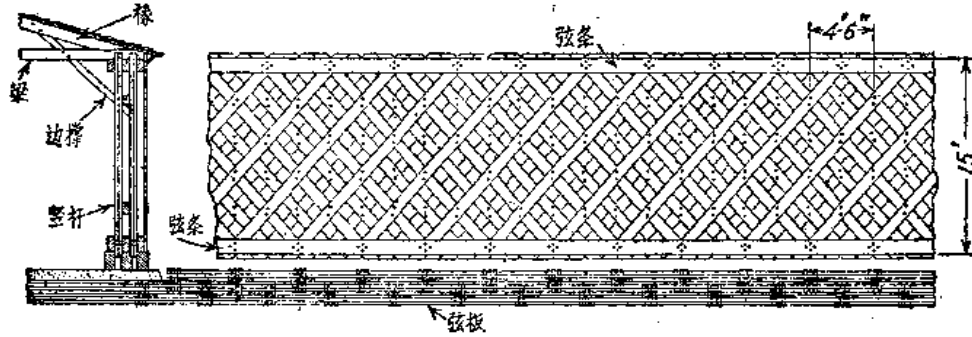


图 121 湯式桥



图 122 豪式桁架

最早的全金属桁架是 1840 年在美国建成的^[2]。图 123 表示非潑 (S. Whipple) 建造的許多桥梁中的一座; 上弦杆用鑄鉄而下弦杆与斜杆均用熟鉄。图 124 为非潑 (1852~1853 年) 在倫塞拉尔-薩拉托加 (Rensselaer-Saratoga) 铁路所建造的桥梁。它与豪式木桥相似, 受压杆也用鑄鉄而受拉杆用熟鉄。

非潑是最先在书上講到桁架分析方面的实用資料的人^[3]。他不仅討論了均布的靜載荷而且也討論了动載荷, 对于后者他求出任何一根杆件的动載荷最不利的

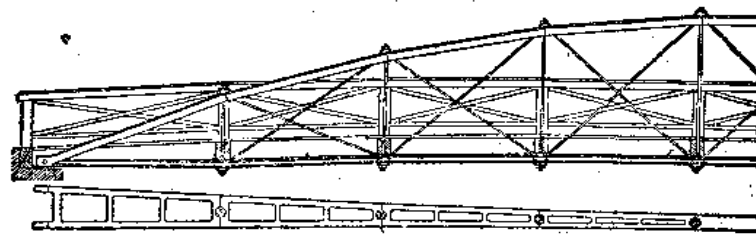


图 123 非潑式桥

[1] 朗式桁架和拔拉雕式的相似, 如图 118 所示。

[2] 見波騰斯的“鉄桥建筑” (Eisenbrückenbau), 萊比錫。这本书的第一卷主要描述桥梁的历史。

[3] 見非潑的“論桥梁建筑” (An Essay on Bridge Building), 1847 年由紐約奧第加书局出版。

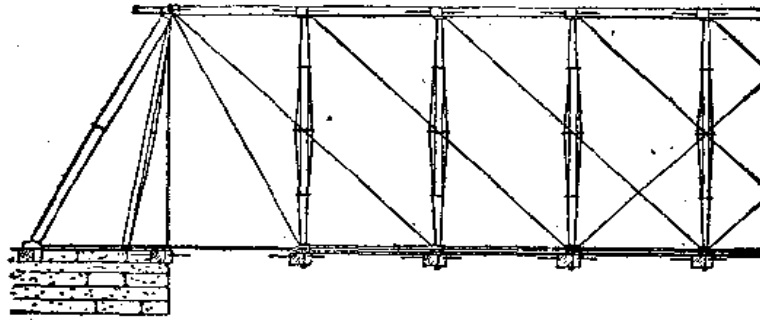


图 124 在翁塞拉尔-薩拉托加铁路上的非平行式桥

位置。在分析如图 125 所示的桁架时，他假定对角斜杆只承受压力，这样他得出一个静定系统。从一个支座开始，他用这个系统的各相邻节点上的力的平行四边形求出各个杆件的内力。这样，非潑清楚而概要地作出了兼用解析法与作图法求解静定桁架的完备有效的方法。在图解法中，他在桁架的綫形图上繞每个节点繪出一个力多边形来。似乎非潑的书还未曾受到有經驗的工程师們的重視，因为在吳普特(H. Haupt)所著一书中(1851年)的序言里曾說过^[1]：“当他最初將注意力轉到如何选定桥梁各部件的正常尺寸这个題目上时，从这个专业上参加工作的人那里，无論是工程师或施工人員，或者在书本上，他都得不到滿意的資料”。其实他自己的书比非潑的更不清楚也不完备，而非潑的书却比他的书早上五年就出版了。

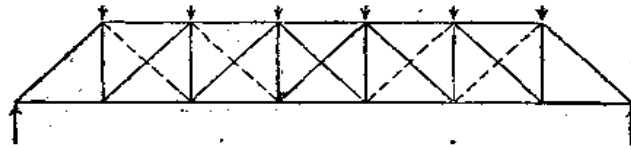


图 125

英国最早的金属桁架是在 1845 年建成的，它是和湯式木桁架相似的格构桁架(图 121)。1846 年，又采用了三角形的华倫式(Warren's system)(图 126)。它們的分析方法早在 1850 年已被发现。費儿班恩在所著“鑄鉄和熟鉄的应用”(On the Application of Cast and Wrought Iron)(1857 年第 2 版，202 頁)中說过，在 1850 年他从勃卢德(W. B. Blood)那里得到这种分析方法，其后，在計算杆件的应力方面对于均布静載荷以及动載荷的最不利分布都得出了正确的公式。在亨伯尔(W. Humber)的书中(參看上文)，重要的应力实验数据是用华倫式桁架作出的(見該书的第 56 頁)。勃卢德及朵恩(Doyn)用长度为 154 吋(3.85 米)、高度

[1] 赫尔曼·吳普特著“桥梁建筑的一般理論”(General Theory of Bridge Construction), 1851, 1860 紐約。

为 12.12 吋(30.3 厘米)的模型做过实验。用一个特制的测力計来测量内力,此仪器安装在模型中并以代替欲测内力的該杆件。試驗結果与理論結果非常符合。

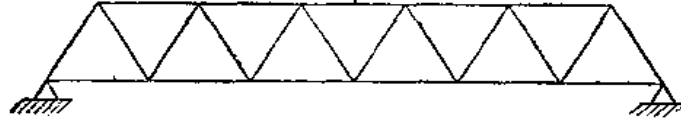


图 126 三角形的华倫式

法国工程师对桁架分析也很重视。早在 1848 年,米昌(M. Michon)在梅茲軍事学院講課时就討論过大跨度屋桁架計算应力的方法^[1]。摩林^[2]在技术职业学校(Conservatoire des Arts et Métiers)进行过一座跨长 5 米的拔拉雕式铁路桥桁架(参看图 117)的試驗。用测力計量出的应力与計算結果非常符合。儒拉夫斯基(参看第 33 节)进一步发展了豪式桁架的分析。維列比亚桥便是他一手設計并建造起来的,他选择了豪式桁架。这种式样在好些年前已經在美国鉄路上应用,但那时(1844 年)还没有一套分析桁架应力的理論,而儒拉夫斯基則不独設計了这座桥,并且还发展了一个計算杆件应力的方法。儒拉夫斯基完成了这方面的著作并提供了一个分析平行弦桁架的一般方法。

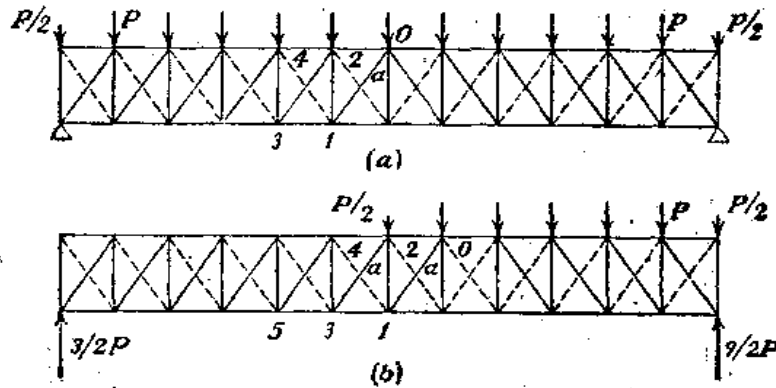


图 127

儒拉夫斯基考虑了如图 127 所示的桁架,他观察到豪式桁架节点具有这样的性质,即斜杆仅承受压力,并且在均布载荷情况下只有实綫表示的斜杆受力。这样,就得出了一个靜定系統。儒拉夫斯基在分析这个系統时从对称的意义上断定载荷将在两支座之間均等地分布,因此我們可假定从跨度中点起左方的载荷以及

[1] 見“簡史”第 211 頁。米昌的方法編入摩林著“材料的抗力”(Résistance des Matériaux)內 3 版,卷 2, 141, 1862。

[2] 見摩林著“材料的抗力”1 版, 324~326 节, 1863。

作用在中点处载荷的一半都传到左边支座而其他的都传到右边支座。现在从上方中央节点 O 开始, 儒拉夫斯基断定传递到左方支座的载荷 $\frac{1}{2}P$, 将在斜杆 $O-1$ 中产生压力 $P/2 \cos \alpha$ 。传到节点 1 上的力将在螺栓竖杆 $1-2$ 中产生拉力 $P/2$ 并沿下弦将作用有水平力 $(P/2) \operatorname{tg} \alpha$ 。其次考虑节点 2 , 我们看出除开竖杆的拉力 $P/2$ 以外, 载荷 P 将垂直向下作用。此两力合并后在斜杆 $2-3$ 内产生压力 $\left(\frac{3}{2}P\right) \cos \alpha$ 同时沿上弦将作用有水平力 $\frac{3}{2}P \operatorname{tg} \alpha$ 。同法继续分析节点 $3, 4, \dots$ 儒拉夫斯基找出其余各螺栓竖杆的拉力分别为 $\frac{3}{2}P, \frac{5}{2}P, \dots$ 而在各斜杆内的压力分别为 $\frac{5}{2}(P/\cos \alpha), \frac{7}{2}(P/\cos \alpha), \dots$ 这可看出螺栓竖杆和斜杆的力从跨度中央向两边支座增加。同时, 各弦杆内的力在跨度中央为最大, 向两边支座逐渐减小。

在不对称载荷作用下, 如图 127 b 所示, 儒拉夫斯基开始求受力斜杆。知道了反力以后, 他断定从左端起头两个载荷将传到左方支座而受力斜杆将如图中实线所示。现自节点 O 开始, 如上法进行, 所有各杆的内力都可以一一算出。有了这个方法, 他就能求得桥梁每根杆件的最不利载荷分布情况, 从而算出其相应的最大应力, 根据它来选择各该杆件的正常截面尺寸。儒拉夫斯基作出一个桥梁的模型, 其中螺栓竖杆是用金属丝做成的。当模型受载时, 从金属丝的音调中使他知道所产生拉力的大小。

要算出实际豪式桁架杆件的力是比较复杂的, 因为将螺母旋上以后, 系统中常产生相当大的初应力, 这在应力分析中是不能加以忽视的。儒拉夫斯基进而研究此种初应力, 他先考虑一脱离的节间(图 128 a), 指出: 如将螺栓竖杆紧固, 将使斜杆产生压力, 而弦杆产生拉力。但他说: 决不能把这些应力简单地加入于外载荷所产生的应力中去^[1]。为了证明这点, 他先假定螺栓杆 ab 是被固定了的, 然后考虑沿螺栓杆 cd 的垂直载荷 Q 的作用。很容易看出, 由于 Q 力的作用, 斜杆 ac 中的初压应力将减少, 同时在斜杆 bd 中的将增加。当节间在最大剪力 Q 作用下有着象 ac 这样的斜杆(图 128 b) 仅需极小的压力便能维持此斜杆的位置不变时, 桥的任何节间内初期紧固螺栓杆的最大效果便得到了。在这种情况下, 总剪力 Q 将由第二根斜杆来传递, 而螺栓杆和斜杆内最大力的值将和以前分析图 127 时所得的数值相同。

在进一步讨论中, 儒拉夫斯基又考虑到如图 129 a 所示的更为复杂的系统。他

[1] 这种迭加原理在儒拉夫斯基发现以后很久才为工程师们所采用。例如, 见雷布赫恩(G. Rebhann) 所著“木结构理论”(Theorie der Holz und Eisen-Constructionen), 517, 1856, 维也纳。

建議用力的迭加方法来計算各杆的力。这些力都很容易从图 129 b 及 129 c 两个简单桁架中求得^[1]。

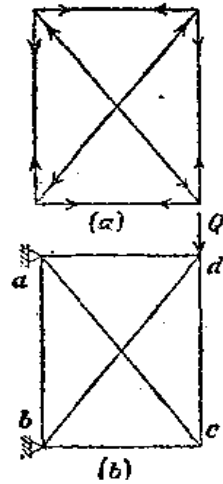


图 128

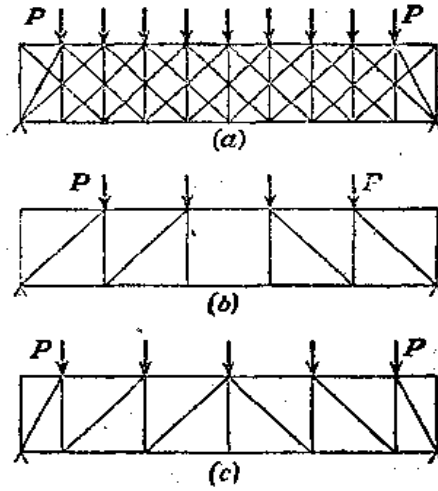


图 129

最后，儒拉夫斯基討論了擱在三个支座上的桁架并提出一个計算均載桁架应力的方法。他要求利用以前用过的分析方法來求出能表示載荷沿桁架 ao 部分分布并傳遞到左方支座 A 的截面 mn 的位置。如果該截面的位置已求出，就能知道那些受力斜杆的傳力方向，他按前述分析方法从上方节点 o 开始进行。現在他用了两条假設来决定截面 mn 的位置：(1) 截面与螺栓杆之一相重合（在图 130 中的 $o-o$ 螺栓杆）；(2) 当桁架变位时此螺栓杆仍保持鉛直。他使用試算法來求此截面。設螺栓杆 $o-o$ 与所求截面重合；于是和以前的方法一样便能認出受力斜杆來并求出沿着上弦作用在各节点上的力。現在將上弦的 $o-i$ 部分認作是固定在 o 及 i 两端的一根杆件，他就能求出傳遞到固定端 o 处的力。如果螺栓杆 $o-o$ 的位置選擇得不錯，此力必与沿上弦 $o-a$ 部分作用的力相平衡。这样，儒拉夫斯基解决了他的超靜定問題。

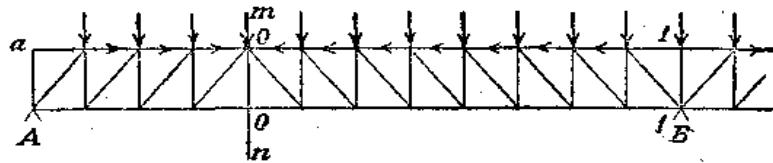


图 130

这些研究結果是在桥梁建成以后才問世的。1850 年，儒拉夫斯基发表了他的

[1] 假定跨长相同。

桁架分析法^[1]。1854年他向俄国科学院提出豪式桥梁的全部著作，获得了吉米多夫(Демидов)奖金^[2]。

桁架分析的再次发展应归功于两个德国工程师施维德勒(J. W. Schwedler)^[3]和里特尔(A. Ritter)^[4]。施维德勒在他的分析中用上了弯矩和剪力的概念，并且确定了下列关系式

$$V = \frac{dM}{dx} \quad (a)$$

这个关系式在以后桁架分析中被广泛地使用着。施维德勒用这个式子证明弯矩达到最大值的截面是在剪力改变符号的地方^[5]。考虑如图131所示的桁架，并取截面 mn ，施维德勒用三个静力方程求出三根相交杆件的内力。他指出这些力是怎样随着桁架高度的改变而变化的，并且定出了桁架的最佳(或标准)形式使它的高度与每个截面上由静载荷及均布动载荷所产生的弯矩成正比。这种载荷对于标准式桁架的斜杆不致产生应力。他指出一根斜杆内应力的符号和剪力的符号一起改变，并给出一个取定桁架段落的界限的方法，该段落内只要包括两根斜杆即可，如果这些斜杆只承受拉力或只承受压力的话。他也讨论到一些更复杂的桁架(例如，汤式桁架)，并且建议在分析时可将它们分成简单的系统如图129所示。

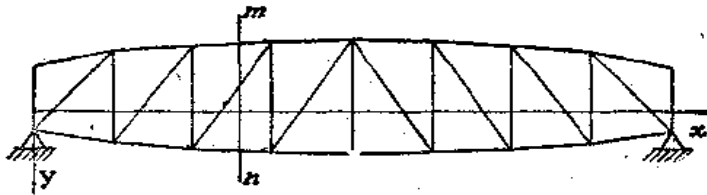


图 131

里特尔简化了杆件内力的计算，他取一截面 mn (图131)与杆件相交，并利用对三根相交杆件每两根的交点取力矩方程式。这样，我们每次只要求解一个合—

[1] 见“道路交通与市政工程杂志”(Журнал главного управления пути сообщения и публичных работ), 1850。

[2] 这本书于1856~1857年在圣彼得堡出版。关于计算梁内剪应力这部分已在法国翻译出版。见Ann. Ponts et chaussées, 卷12, 329, 1856。

[3] 施维德勒的“桥梁的梁式理论”(Theorie der Brückenbalkensysteme), 建筑工程杂志, 卷1, 1851柏林。

[4] 里特尔著“钢铁屋架与桥梁建筑的基本理论和计算”(Elementare Theorie und Berechnung eiserner Dach und Brücken-Constructionen), 1862。

[5] 庇尔逊在“历史”, 卷2, 613页上疑心施维德勒并不是第一个导出(a)式的人。但作者不能在任何更老的书箱中找到它, 纳维埃在所著“课程总结”, 234页上, (1833年出版)提出对此点的一个不充分的讨论, 因为他说过, 弯矩得最大值是“经常位于受载杆件的载荷重心铅直线上”(est toujours situé dans la verticale contenant le Centre de gravité des poids dont cette pièce est chargé)。

个未知量的方程式就能得出求解各杆内力的非常简单的公式来。

施維德勒和里特尔两人都用的是分析法。将图解法引入桁架分析中可得出另外的简化方法,这些是由庫尔曼(K. Culmann)和馬克斯威尔(J. C. Maxwell)两人提出来的。

43. 庫尔曼(1821~1881)

卡尔·庫尔曼(Karl Culmann)出生于柏格薩柏恩(Bergzabern, 或称雷恩普法尔兹, Rheinpfalz)。他的父亲是当地的一个牧师。在他父亲的教导下他受到很好的预备教育,因此当他年刚十七岁时,便直接进入卡尔斯魯赫工业学院(Karlsruhe Polytechnicum)的三年級,不再去讀那两年的预备班。毕业以后,他开始在霍夫(Hof)的巴維利亚(Bavarian)鉄路上参加实际工作。在那里他設計及建造过重要的鉄道建筑物。納維埃的“課程总结”在当时是一本最流行的材料力学书籍,庫尔曼在分析結構物时經常参考此书。1849年,庫尔曼为了增进工程学識去英国和美国游历。作为这次旅行的成果,他編写并发表了一篇内容丰富的英美桥梁研究报告^[1]。这篇著作对于德国桥梁工程与結構理論的发展起着很大的作用。当时英美的鉄路建設比德国領先,庫尔曼发现有許多供他研究的重要結構物,同时他已具备了比許多英美工程师更好的理論知識,因此在研究新型結構物时,他常常能作出一些重要的評論。



图 132 K.庫尔曼

他的著作有很重大的历史价值。他开始叙述美国的木桥,使他惊奇的是他看到这些木桥不仅仅是仿照欧洲的类型,而且还結合了許多創造性的特点。他特別注意朗氏(S. H. Long)的成就,朗氏在选定桥梁桁架的杆件尺寸上有着很丰富的理論知識,认为朗氏是当时美国最优秀的一位工程师。朗氏的桁架式样和拔拉雕的相似,但是朗氏却清楚地懂得計算桁架杆件应力的有效方法,在朗氏的著作中^[2]也給出各种不同跨度結構物全部杆件的最佳尺寸。庫尔曼在叙述几座朗式桥梁以

[1] 見 Allgem. Bauztg, 卷 16, 69~129, 1851; 卷 17, 163~222, 1852。这两节文字中都附有許多精制的英美桥梁图形。

[2] 論文題目是“改良桁桥”(Improved Braced Bridge)。根据改进桥梁专利的章程,1839年朗氏获得了专利权。

后说过,如果朗氏还在世的话,他不能设想他还会做出什么成绩来。他说:“美国工程师们过于在实际工作中重视他们的杰出人物。每一个有经验的工程师他总认为自己是最高的权威,瞧不起别人,也不重视别人的成就”。

在讨论豪式结构时,库尔曼观察到它对于结构理论并没有提供新的内容。它的成绩只在于将朗氏所用的施工方法作了一些实际改进。至于汤式桥梁,库尔曼则大加非难,不主张在德国应用。最后库尔曼讨论到布尔(Burr)所建造的桥。他认为这些桥是从高随和怀金所介绍的欧洲式拱桥中发展出来的(参看上节)。这种型式(他说)在实用上证明是很满意的,但没有对它提供理论分析的方法,因为这种桥式很难求出其载荷中究竟有多少部分系由拱来传力以及有多少部分系由加劲桁架来支承的。

为了更好地将各种类型的木桥作出比较,库尔曼发明了分析这些桁架形式的新方法。他提出了关于桁式和豪式两种形式的一个无可否认的讨论,并且导出近似分析法来求解象汤式桥和布尔式桥的超静定形式。他的著作与施维德勒的论文(参看上节)也许已构成了当时最完整的桁架分析。

库尔曼用他自己的分析方法来分析各种型式的木桥,从而论证美国人在他们的计算中对于动载荷的给定值比欧洲规范中所规定的小得多,同时他们所用的工作应力也太高。这事实促使库尔曼对美国桥梁结构物的安全提出了反对意见。

库尔曼的第二篇著作(1852)以铁桥为叙述的内容。作者在英国对布侖涅尔(Brunel)式铁梁桥(参看第37节)的印象很深,特别对于刚完成的那座巨大的箱形管桥。似乎库尔曼早已从费儿班恩的著作中(参看第37节)得到了关于这些桥梁的所有初步资料,因为他是最乐于推崇这位工程师的。到了英国,他遇到了和斯蒂芬逊^[1]一直合作无间的那班人。在他们的影响下,他显然改变了他的看法,因为在他的著作中,他转而成为攻击费儿班恩最激烈的人了。他认为把研究问题的初期工作付托于一个没有充分理论知识的人是非常错误的,因为此人在作了大量的浪费性实验之后,只发现出铁的抗压性能较抗拉为弱这一点,而这些是人家已经熟悉的,很可以在现成的书籍里找到。库尔曼的这种轻蔑论调似乎是恶意中伤的,因为那时候还很少人懂得薄壁结构。而事实上费儿班恩的实验还是第一次引起工程界注意到在设计受压铁板和受压薄壳时对于稳定问题的重要性。

当库尔曼开始讨论金属桁架时,他指出这些原来都是从现成的木桥桁架上抄襲来的。在华盛顿时,他访问过里德尔(Rider)工厂。那时该厂正在进行制造里德

[1] 费儿班恩因与斯蒂芬逊意见不合,在1849年完成了康卫桥的第一根管子以后,就不再过问管桥的研究工作了。

尔专利式桥的构件。作者批評了美国的发明家，他认为美国人似乎完全只满足于用他們的发明来賺錢而沒有注意到如何更进一步去改进他們的制造工作。里德尔厂的桥梁，就庫尔曼看来，主要缺点是在空式桥的受压上弦缺乏足够的剛度。由于存在这个缺点，有些这种桥梁的上弦会被压屈。庫尔曼讲得出这个結局，就証明了他是有檢定能力的。根据庫尔曼的見解，在稳定方面以非滾式桁架为較好，因为受压上弦在水平面內有充分的勁度。这位作者特別鄙視那些和湯式木桁架相似的（图 121）鉄制格构桁架。他說明那种式样中的薄而扁平的受压杆不能承受压力而会向两边压屈。在压屈这一点上，它們証明比湯式桥的木質杆件还差，因为用木材制造时，所用材料一定要厚得多。他也說到采用豎向加勁杆是不好的，并且指出这种构件完全改变了格构的工作条件。庫尔曼是反对在德国采用格构桁架的。

当庫尔曼訪問美国的时候，許多美国工程师对鉄桁架很少信心，金属的疲劳损坏大概是他們不信任的主要原因。他們告訴过庫尔曼，在重复冲击和振动的作用下，纖維性的鉄仿佛变成了結晶結構，一根构件可以在沒有发现这种弱点所造成的任何损坏的象迹以前突然折断。庫尔曼确切地观察到造成这个毛病的原因是美国人用着过高的应力之故。将工作应力减低就能避免疲劳破坏。

給予这位德国工程师印象最深的是美国的悬索桥。他說，在游历期間所看到的一切桥梁中，給他印象最深刻的就是在飞林（Wheeling）橫跨俄亥俄（Ohio）河上的悬索桥。那时，美国工程师們正在討論通行鉄道的悬索桥的安全問題。庫尔曼根据他自己的分析能力，认为如果能采用一种适当的加勁桁架来消除过分的柔性，他也贊同在鉄路上使用这种桥梁。他建議在加勁桁架中采用如同跨长等于悬索桥的 $1/2$ 的桁架桥上所需要的同样截面尺寸。

一般說来，庫尔曼对美国的桥梁建筑和美国工程师們的勇敢精神印象很深。不过，在他看来，对結構物事先的理論分析是不够重視的。他批評美国工程师們完成的那些建筑物都不能令人滿意，不是因为理論上的根据不足，就是因为使用中发生损坏。

1852 年回国以后，他繼續在巴伐利亚鉄路上从事实际工作，直到 1855 年受聘于新成立的苏黎世工业学院担任結構理論教授为止。庫尔曼很爱好教学工作，他将全部精力投入于編写讲义，特別強調采用图解法来分析工程結構的重要性。自从范里囊（Varignon）^[1] 时代起，力多边形和索多边形的作图法已为人所共知，拉梅和

[1] 見范里囊：“新力学”（Nouvelle Mécanique）卷 1，1725 巴黎。

克莱佩朗在分析拱的问题中用过它，彭西列特^[1]在他的挡土墙理论中也用过它。不过在库尔曼时期以前，用图解法来解决结构上的问题只限于少数特殊情况。库尔曼的主要成就是在于系统地介绍了图解法来分析所有各种各样的结构，并且出版了第一本关于图解静力学的书^[2]。

许多旧有的图解法也被搜罗在他的书中。他认为在介绍图解静力学时投影几何是非常重要的，他在前面几章里讨论了力系的投影性质^[3]。在论及应用方法时，库尔曼首先介绍平面平行力系，并指出如何利用索多边形来决定梁的支座反力。他说明了作出弯矩图以及求动载荷最大弯矩位置的方法。接下去作者就给出设定平面图形形心位置的图解法以及图形对于某一轴线的惯性矩的计算方法。他说明了如何求图形的主轴方向，如何作出惯性椭圆，并指出如何用它来求杆件的截面核心。

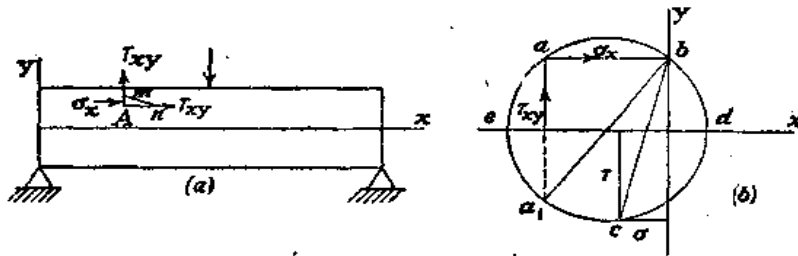


图 133

书中谈到梁的弯曲时，库尔曼指出了用图解法分析任一点A的应力(图133a)的方法。取一微分元素Amn，并用 σ_x 及 τ_{xy} 表示经过A并垂直于x轴和y轴的作用在平面内的应力分量，他解释在任一斜面mn上作用的法向和切向的应力分量可由应力圆(circle of stress)上各点的坐标来表示。为了作出此圆，我们只要在坐标 τ_{xy} 及 σ_x 上取a点(图133b)，并取与a点位置对称于X轴的 a_1 点。于是 a_1b 线代表了应力圆的直径，便可作出此圆。从元素Amn的平衡方程式中，库尔曼指出作用在任何平面mn上的应力分量 σ 及 τ 可由c点的坐标定出，而c点系作 a_1c 线使平行于mn而得出。从这个作图法中，他指出在水平直径两端的d及e点表

[1] 见 Mém. officier génie, 卷12, 1835; 卷13, 1840。米昌在梅森学校时，就超过了彭西列特，他在拱和挡土墙的理论上了图解法。库尔曼在他的书(1880年于巴黎出版的)的法译本序言中就提到米昌的辟义。

[2] 库尔曼著“图解静力学”(Die graphische Statik), 1866, 苏黎世。库尔曼的辟义抄本用笔记形式发表在1864及1865年间。1875年发表了补充第2版第1卷，但在第2卷要付印前，库尔曼即去世。1880年出版了第2版的法文译本。

[3] 他在书的序文中提出一个意见，认为投影几何应列为工程学院的必修课程，同时他假定他的读者已具备有这方面的一些知识。这个意见并没有得到普遍的同意，因为图解静力学的那些部分有直接实用价值的并不必依靠这门新的几何也能很容易地表达出来。

示了 A 点处主应力的方向和大小。他还证明了最大剪应力作用的平面将平分主应力平面间的夹角，而且最大剪应力的大小即等于应力圆的半径。这里很容易看出库尔曼的应力圆是应力分析中普遍使用的摩尔圆的一个先兆和特殊情况。知道主应力的方向以后，库尔曼讨论了应力轨线，并给出如图 134 所示的草图以说明悬臂梁的应力轨线。

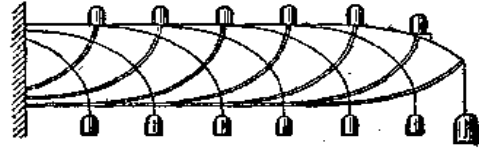


图 134

随后，库尔曼对连续梁作过通盘的考察，那时连续梁在铁路桥梁上已广泛采用。他提供了一个求解连续梁问题的图解法，该法以后曾由摩尔稍加简化（参看第 60 节）。关于连续梁的反弯点，他建议在结构物中采用中间铰，如图 135 a 所示，并且观察到利用这种布置方法，较长跨径的桥梁也能建造起来。连续梁的应力轨线如图 135 b 的曲线所示，作者并说明应该仿照这种形式来设计很长跨度的桥梁。他说，他在伦敦工业展览会上看到过一个桥梁模型和这个概念不谋而合。

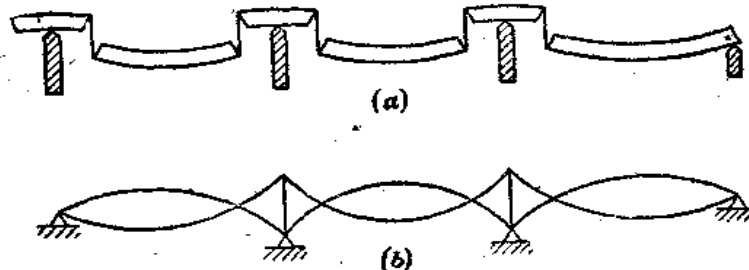


图 135

库尔曼用截面法 (method of sections) 的图解方法来分析桁架，并指出如果在进行分析时每次只要截到三根杆件，他就能将已知外力沿这三根杆件方向进行分解以求出这些杆件的内力。通过考虑各相邻节点的平衡条件并绘出相应的多边形，他又作出了桁架内力的图形。虽然他使用节点法时没有按照马克斯威尔所介绍的互易关系 (reciprocity relation)，他的图形和根据马克斯威尔方法所导出的差不多完全一致。

在书的最后一章中^[1]，库尔曼介绍了分析拱和挡土墙的图解法。这本书在结构理论上的作用远远超出苏黎世工业学院教学的范围。他的图解法为德国工程师以及科学家（如尹克勒和摩尔等）所接受并广泛采用，在以后图解静力学的发展上贡献很大。图解法在意大利是由克里孟纳 (Cremona) 介绍出来的，他是米兰 (Milan)

[1] 他计划在第 2 版中将这本书有关这部分的内容加以全面修订，但在这项工作尚未全部完成时，便不幸去世。

工业学院的一位教授。他在图解计算和互易图形方面那本最著名的书^[1]已被比雷(Thomas H. Beare)教授在1890年译成英文。

44. 朗肯(1820~1872)

W. J. M. 朗肯^[2]出生于爱丁堡(Edinburg)。他的父亲自从军队里退伍以后,便在铁路上充任工程师,在工程界很出名。朗肯在格拉斯哥(Glasgow)学校读了一些时候以后,又在爱丁堡读了几年个人传授的课程。1836年他进入爱丁堡大学,在福贝斯(Forbes)教授主讲的自然科学课听课。他写过一篇“光的波动理论”(Undulatory Theory of Light)论文获得了一枚金质奖章。在此期内,他还接触了一些实际工程,帮助他父亲在爱丁堡及达尔开士(Dalkeith)铁路管理过一些工程。1838年,朗肯以工程师名义在马克奈尔(J. B. Macneil)领导下在铁路上开始工作,其中大部分工作是在都柏林-德罗厄德(Dublin-Drogheda)铁路担任测量和结构设计。随后他参加过卡列唐梁(Caledonian)铁道公司所提出的几项规划工作。



图 136 W. J. M. 朗肯

朗肯很早就开始发表科学论著。1842年他发表第一篇论文,题目是“在铁路上利用柱形车轮的实验研究”(An Experimental Inquiry into the Advantage of Cylindrical Wheels on Railways)。次年他向土木工程学会提出关于车轴的疲劳损坏的论文(参看第38节)。朗肯在脚注中指出他早期的著作有些是根据他父亲的建议而写成的。从1848年开始,朗肯转而研究分子物理学和热力学。他发表了好些篇关于物理学上很重要的论文而且在1853年被选为皇家学会的会员。

1855年,朗肯受聘主持格拉斯哥大学的工学院一直工作到他去世为止(1872年)。似乎格拉斯哥大学是英国第一所开办工程教育的大学。约翰·安德逊(John Anderson)教授(1726~1796)(该校过去的教授)曾想开办一个学校来培养技工,在1796年就开办了用他的名字命名的学院讲授自然科学和化学。1799年乔治·白喀贝希(George Birkbeck, 1776~1841)开始在该校讲授数学和应用科学,他们

[1] 见“图解静力学中的可易图形”(Le figure reciproche nella statica grafica), 1872 米兰。

[2] 见 W. J. M. 朗肯的传记, 台特(P. G. Tait)著, 刊于“科学论文”(Scientific Papers)一书中关于朗肯的一卷内, 1881, 伦敦。

为其他城市的工程学院打下了基础。1840年联合王国成立了第一次土木工程讲座。1886年成立了格拉斯哥-西苏格兰工业学院，它是好几所专门学院联合起来的，安得逊学院的技术部门也成为这个联合组织的组成部分。

1855年以后，朗肯的大部分精力用在教学活动中，通过他的讲课，特别是通过他的教本，对于英国早期发展工程科学以及将工程教育发展到大学水平，他都有很大的贡献。他在材料力学和结构理论方面的大部分创作都包含在他所著“应用力学教本”（Manual of Applied Mechanics, 1858年第一版）以及“土木工程教本”（Manual of Civil Engineering 1861年出版）两书中。这两本书问世以后，重版过很多次；即使目前来说，它们仍具有一定的作用。当朗肯写作这些书时，他特别注意工程各部门中的科学基础，在这些章节中极大部分都是他个人的创作。

当他在“应用力学”一书中写到材料力学时，他首先从数理弹性理论写起。他给出在一点上应力与应变的全面讨论，并发展了平衡的基本方程式。这也许是在英国文献中我们第一次看到应力和应变这些名词的确切定义。在朗肯的著作中，他处理每个问题都是首先取其最普遍的形式，只在以后才考虑具有实用价值的各种特殊情况。朗肯采用了这种写法，以致他的书颇难读懂，这就要求读者必须聚精会神地去领会。

朗肯在讨论结构理论问题时，在静力学方面介绍了他的平行投影法^[1]，并指出一些重要的用法。他证明“如果通过任何点系而作用的一个平衡力系能用直线系来表示，则该直线系的任一平行投影也将代表一个平衡力系”。他将这个原理用到构架理论上，并说明：“如果有一个构架，其抗力线组成一个既定图形，能在一既定直线系表示的外力系作用下得到平衡，则它的抗力线所组成的一个图形是原来图形的平行投影，它将在一力系下平衡，此力系可用既定直线系的相应平行投影来代表；而沿新构架各杆应力所代表的直线将是沿原来构架各杆应力所代表的直线的相应平行投影”。他在拱的分析中给出此理论的一个重要用法。首先取一圆弧形抗力线拱（circular liner arch）^[2]（或环）承受

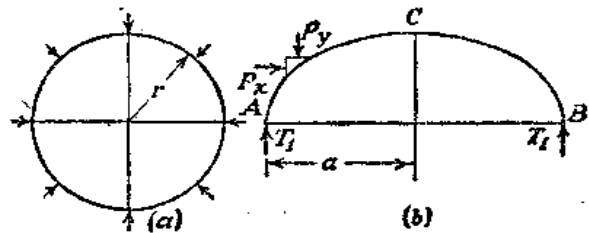


图 137

均布的正压力 P （参看图 137 a），他断定围绕此环的推力 T 为压力 P 与半径 r 的乘积。作出平行投影如图 137 b 所示，当所有水平尺寸按同一比例增加时（例如比

[1] 见“应用力学”14版，第四章，1895。

[2] 同上，第179~184节，1895年出版。

值为 n), 我們不改变任何垂直尺寸, 这样得出一个椭圆形抗力綫拱 (elliptical line arch)。因为在这个投影中, 力的垂直分量大小不变, 同时它們中間的距离按比例 $n:1$ 增加, 便可断定在拱上的鉛直压力 (图 137 b) 将为 $P_y = P/n$ 。同样, 我們看到水平压力为 $P_x = nP$ 。椭圆拱上水平截面 A 及 B 上的推力将为

$$T_1 = P_y a = \frac{P}{n} a = \frac{P}{n} r n = pr。$$

同时在垂直截面 C 上的推力为

$$T_2 = P_x r = npr。$$

在一抗力綫拱 ACB 支承水压力的情况下 (参看图 138), 在任一点 M 上, 曲綫必須有与深度 y 成正比的曲率, 因为只有在这种情况下, 作用在曲綫的一元素两端的推力的合力才和水压力相平衡。为了得出这条曲綫, 可用一根平直的彈性金属絲 DCE , 在金属絲的两端分別和 EF 及 DG 两杆相连接, 如图中虛綫所示。現在将金属絲端旋轉 180° , 就能用水平力 H 使它弯成 ACB 的情况如图中所示。在任一点处彈性綫的曲率将与該点上弯矩成正比, 即与 Hy 成正比, 这样得出的曲綫能满足上述要求。因此, 具有曲綫 ACB 的形状的一个抗力綫拱在水压力作用下只产生軸向压力而无任何弯曲^[1]。利用平行投影, 朗肯由水靜力拱 (hydrostatic arches) 得出地靜力拱 (geostatic arches)。将图 138 中 ACB 拱的水平尺寸减小到某一个定比值而不改变垂直尺寸, 他得出如下面情况的一个抗力綫拱, 在此种情况下作用在拱上的水平压力集度 P_x 仅为鉛直压力 P_y 的一部分, 正同求土压力的情况一样。

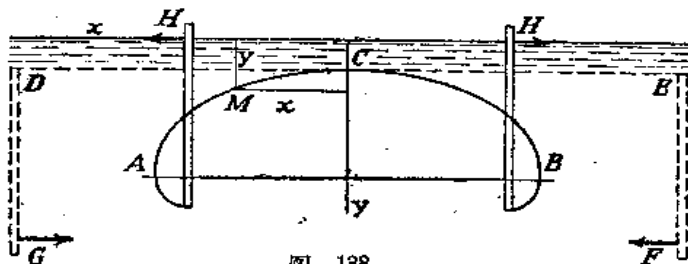


图 138

朗肯在处理一平面多边形构架时說过:“若自一点沿徑向作出平行于一多边形构架各杆的抗力綫, 則任一多边形各边位于各徑向綫上的各角将代表一力系, 它作用在构架各节点上能互相平衡”^[2]。这个說明在以后^[3]被朗肯推广到三維系統, 并

[1] 拱的这种型式由維拉修 (Y. Villarceau) 用数学方法研究过, 見“关于圓柱形抗力綫拱的研究報告” (Mémoires sur les voûtes en berceaux cylindriques), 刊在 Rev. architect. et travaux publics, 1845, 巴黎。

[2] 見“应用力学”, 140, 1895。

[3] Phil. Mag., 1864 年 2 月。

且說明了力多面体与多面构架在某一方式下成互易关系。朗肯的这个研究提供馬克斯威尔发明了互易法的著名成就(參看下节)。

关于悬索桥,朗肯参考了巴洛(P. W. Barlow)的實驗,他曾“利用模型做出許多實驗,求出比假定时所必須的輕得多的大梁,这种大梁已能足够加强一座悬索桥的勁度”。朗肯將加勁桁架的撓度曲綫假定出某种一定形状,作出此問題的近似解^[1],并且断定“加勁梁的橫向强度,必須具有相同跨度的、并适合于承受同一集度的均布載荷的簡支梁强度的 $4/27$ ”。这个研究似乎是对加勁桁架的第一次理論性分析。

朗肯考虑剪应力对撓度大小的影响^[2]从而对梁的弯曲理論作了重要补充。他說明由剪力产生的彈性綫的附加斜度是

$$\frac{d_{y1}}{dx} = \frac{VS}{GIb} = \frac{dM}{dx} \frac{S}{GIb}$$

式中 V 为剪力, S 为截面下部对中性軸的靜矩,而 b 为沿中性軸处的截面寬度。对于一根受均布載荷的簡支矩形梁,朗肯求出此附加撓度对常用公式所得的撓度之比值为 $6Eb^3/5GI^2$,他认为这个数值很小,在实际应用上可以忽略不計。当然,在考虑高度很大而腹部很薄的工字梁时,他会作出完全不同的結論。

朗肯在結構理論上的最重要貢獻也許是他的“松散土壤的稳定”(On the Stability of Loose Earth)的論文^[3],其中他提供了一个求擋土牆恰当尺寸的方法。設想松散土壤压在一鉛直牆背上而頂上地面为水平面(图 139 a)的那种最简单的情況,由于任一水平面 mn 上各点的应力情况相同,水平面以及平行于牆的鉛直面为应力的主平面。相应的主应力为 σ_x 及 σ_y (图 139 a)。与水平面成傾角 α 的平面上的应力分量 σ 及 τ 很容易由图 139 b 所示的摩尔圓求得。作半徑 OA 与水平面成一角度 2α ,于是 A 点的坐标即为所求的应力分量。直綫 AB 的长度表示作用在斜面上的总应力而角度 θ 为該应力的傾斜角(angle of obliquity)。要使沒有任何凝聚力的松散土壤得到平衡,則必須使傾斜角絕不大于摩擦角,或休止角(angle of repose),即我們所称的 ϕ 角。我們从摩尔圓中看到最大傾斜度是在相应于 C 及 C_1 两点的平面处,而我們断定当切綫 BC 及 BC_1 与水平綫成傾角 ϕ 时,土壤平衡的极限状态便达到了。假定我們知道了此极限状态,主应力 σ_x 与 σ_y 間相应的关系就能由摩尔圓得出。图中可以看出摩尔圓的半徑等于 $(\sigma_x - \sigma_y)/2$ 以及圓心的坐标 OB 等于 $(\sigma_x + \sigma_y)/2$,我們由三角形 OBC 求得

[1] 見“应用力学”370, 1895。

[2] 同上, 342, 1895。

[3] Phil. Trans. 1856~1857年。

$$\sigma_x - \sigma_y = (\sigma_x + \sigma_y) \sin \phi$$

由此

$$\frac{\sigma_x}{\sigma_y} = \frac{1 + \sin \phi}{1 - \sin \phi} \quad (a)$$

现在考虑图 139 a 所示的挡土墙, 即得

$$\sigma_x = \gamma x \quad (b)$$

式中 γ 为土壤单位体积的重量。墙上水平反力的最小值与 (a) 式的平衡条件相符, 为

$$\sigma_y = \gamma x \frac{1 - \sin \phi}{1 + \sin \phi} \quad (c)$$

朗肯推荐此压力值作为研究挡土墙稳定之用。当墙顶上土壤为斜面时, 这位苏格兰工程师也曾作出了一个更为普遍的式子来计算作用于该种墙上的土压力。

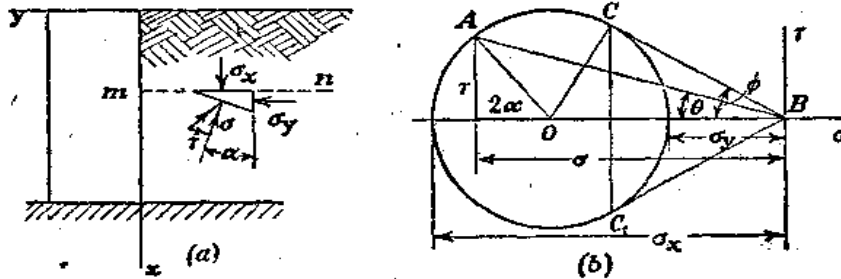


图 139

45. 馬克斯威尔在结构理論上的貢獻^[1]

我們已經看到庫尔曼在分析桁架时用過力图。但在他的图中, 同一个力有时出現好几次。每根杆件的力只用一根单独的綫条来表示的力图作法, 是由馬克斯威尔(J. C. Maxwell)^[2] 和台勒(W. P. Taylor)^[3] 各自单独地发现出来的。要說明馬克斯威尔的方法, 我們可研究一平面三角构架(图 140 a), 其上有三个互相平衡的力 P , Q 及 R 作用着。各杆的力可由作图而得, 如图 140 b 所示。这两个图形可认为是两个三角錐体的平面投影。用 a, b, c 表示图 140 a 中三角錐体的三条边而令 O 表示其底, 在图 140 b 中也用同样的文字标出。于是对于图 140 a 中組成三角形的每三根綫在图 140 b 中就有相应的一点, 經過它作三根綫与三角形各边相平行。对于图 140 a 中每一頂点, 在图 140 b 中便有相应的一个三角形, 它代表了經過所考虑的頂点的各力平衡条件。图 140 a 和 140 b 組成了两个互易图形的最簡

[1] 馬克斯威尔的傳記和他在彈性理論方面的著作將在以后討論(參看第 58 节)。

[2] Phil. Mag. 卷 27, 250, 1864。

[3] 見佛萊名·堅金(Fleming Jenkin)的論文, 刊在 Trans. Roy. Soc. 愛丁堡, 卷 25, 441, 1860。

單的例子。很容易看出，根據上述互易關係，有了圖 140 a，我們就能純粹用幾何方法不必考慮各個點的平衡而作出圖 140 b 的互易圖。

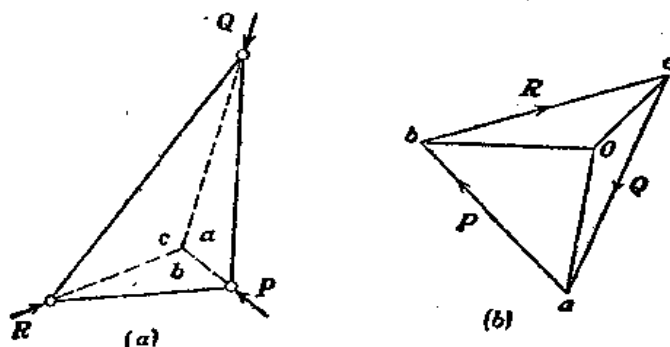


圖 140

對於一般情況，馬克斯威爾用下面一段話作為他的結論：“如果兩個平面圖形成互易關係，它們包含着同樣數目的直綫，因此兩個圖形中相應的直綫是彼此平行的，而相應的直綫在一個圖形中收斂於一點在另一圖形中便形成一個封閉的多邊形。如果各力用所作圖形的兩根綫來表示它的大小並作用在互易圖形上相應各綫的端點之間，則互易圖形的各點將在這些力的作用下呈平衡”。象這樣一個互易圖形的重要抽象概念對於實際工程師是不会有很大幫助的，因此我們同意堅金 (Jenkin) 教授^[1] 在摘引這段話以後所說的：“有些工程師對所引證的這兩段話能否幫助他們得出一個計算構架應力的最簡單而精確的方法感到懷疑”。在這段評論之後，堅金給出幾個作互易圖的例子，它們是根據當時正在某建築公司工作的一位有經驗的制圖人員台勒 (W. P. Taylor) 所發明的制圖法則繪制的。在歐洲大陸使用互易圖是從前已述及的克里孟納的書上流傳出來的 (參看第 43 節)，通常這些圖形便稱為克里孟納圖形。

現在我們簡略地討論一下在靜定桁架中杆件內力的一些基本結論。馬克斯威爾在幾年以後便達成了這些結論^[2]，他說：“在吸力與斥力的作用下呈平衡的一平面內任何點系中，每一吸力乘以各點間作用的距離，其乘積的總和等於斥力與各點間作用距離的乘積的總和”。要證明這點，我們可注意此系統的每一點是在一個平面內斥力和吸力系統作用下呈平衡。如果將此系統順時針方向旋轉一個直角，它仍會保持平衡。但如果此種轉動是在作用於所有各點的力系上進行，則在連結兩點的每一條直綫的端點上就有兩個相等的力與該綫成直角並作用在相反方向

[1] 同上頁注[3]。

[2] 同上，卷 26，1870 年出版。

上。这些将組成一个力偶，其大小等于两点間的力与其相去的距离之乘积。若力为相斥时，其方向为順时針；若为相吸时，则为逆时針方向。現在由于每一点都呈平衡，故此两力偶系也呈平衡，或正力偶的和等于負力偶的和，这就証明了这个原理。

在一个受載桁架的情况下，除了杆件的內力以外，还有外力和反力。如果上述这些力的旋轉是在所有各点上进行的，則旋轉的外力和反力对于在桁架平面內任一点的力矩之和必須与各杆中旋轉力形成的力偶总和相平衡。例如，如果我們有一个具有一根水平下弦的桁架且全部外力和反力都是沿鉛直方向而且都作用在下弦各节点上，于是所有各旋轉外力与反力的力矩总和等于零，而所有拉杆的长度与作用其內的拉力之乘积的总和必須等于所有压杆的长度与相应的压力之乘积的总和。这个結論可用来檢驗桁架分析的結果；而且符合于下面的情况，即如果所有杆件內的应力在数值上相等，則所有拉杆的总体积将等于所有压杆的总体积。

馬克斯威尔的著述不仅仅局限于上述靜定桁架的分析，而且用一个更为普遍的形式来解决桁架問題^[1]。他指出如果有一个具有 n 个节点的平面构架，就可写出 $2n$ 个平衡方程式。通常只需要三个方程式来计算支座反力，如果杆件的数目等于 $2n-3$ 的話，那末其余 $2n-3$ 个方程式就可用来计算构架各杆件的力。若杆件数目超过了 $2n-3$ 根，此問題便属于超靜定的，因此必須将杆件的彈性考虑进去，并且要研究结构的变形才能求解。关于这种做法，馬克斯威尔說：“对于所有这类比較不复杂形式的問題，我已經提出一个普遍方法来求解。这个方法是从能量守恒原理中导出来的，并且参考了拉梅的“彈性力学教程”(Lecons sur l'Elasticité) 第 7 篇，即所謂克莱佩朗定理；不过我还没有看到它的任何具体应用”。

我們可先来計算一下如图 141 a 所示的桁架变位，以說明馬克斯威尔的分析方法。这个桁架是靜定的，因此很容易求出由已知載荷 P_1, P_2, \dots 所产生的全部杆件的內力。設 S_i 为作用于任一杆 i 的力， l_i 为該杆的长度，并設 A_i 为其截面积。于是此杆的伸长量 $\Delta_i = S_i l_i / EA_i$ 。現在我們遇到了已知桁架各杆的伸长量求任一节点(例如 A 点)变位的几何問題。为了求解此問題，馬克斯威尔設想了一个輔助問題，如图 141 b 所示。在此图中，他仍取同样的桁架，但不加上实际載荷 P_1, P_2, \dots 而加上一单位載荷于节点 A 上，該处的变位正是我們所要計算的。这个問題仍然是靜定的，我們能求出由单位載荷在任一杆件 i 內所产生的力 S_i 。現在我們来计算由一根杆件 i 的伸长量 Δ_i 所造成的 A 鉸的变位 δ'_i 。为此，我們假定桁架各杆，除 i 杆以外，都是絕對剛体。于是由单位載荷移动一变位 δ'_i 所作的功将轉化为 i 杆的应变能，假定出力和变位間的比例关系后，即得下式

[1] Phil. Mag. 卷 27, 294, 1864。

$$\frac{1}{2} \cdot 1 \cdot \delta'_a = \frac{1}{2} S_i \Delta'_i$$

由此,得

$$\delta'_a = \Delta'_i \frac{S_i}{1}$$

此关系在 Δ'_i 为任一微小值时能适合。如果將 Δ'_i 写成 $S_i l_i / A_i E$, 我們將求出在真实情况下(图 141 a)由一根杆件 i 伸长所造成的变位。如欲求得在真实情况下总的变位 δ_a , 我們只要將所有各杆变形引起的变位总加起来即可。即

$$\delta_a = \sum_{i=1}^{i=m} \frac{S_i s_i l_i}{EA_i} \quad (a)$$

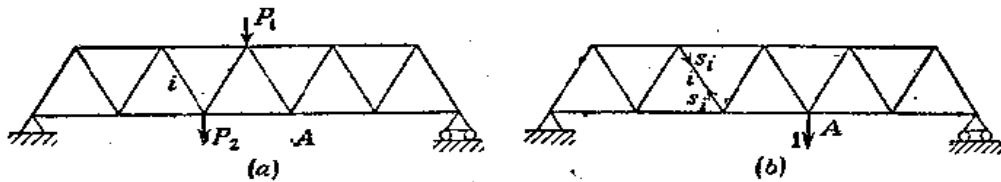


图 141

采用(a)式,便能解出一些超靜定的問題。例如,取图 142 a 所示的有一个冗余支座的桁架。为了求得 A 点处的反力 X , 我們首先假定这个支座被移去而用(a)式算出因节点 A 所产生的变位。現在照图 142 b 那样分开来計算, 我們先算出由于 X 反力单独作用在 A 点处所产生的变位。利用如图 141 b 所示那种情况得出的結果, 我們看到由这个反力 X 使桁架任一杆件內产生的力將等于 $-S_i X$, 因此, 从(a)式反力 X 在 A 点处产生的变位 δ_1 , 为

$$\delta_1 = - \sum_{i=1}^{i=m} \frac{X s_i^2 l_i}{EA_i}$$

因为在图 142 a 那种真实情况下, A 处的变位將等于零, 則决定 X 的方程式將为

$$\delta + \delta_1 = \sum_{i=1}^{i=m} \frac{S_i s_i l_i}{EA_i} - \sum_{i=1}^{i=m} \frac{X s_i^2 l_i}{EA_i} = 0 \quad (b)$$

可見如图 142 a 的超靜定問題的解可簡化为計算 S_i 和 s_i 两力的两个靜定問題。同法, 有冗余杆件的桁架也可照样求解。

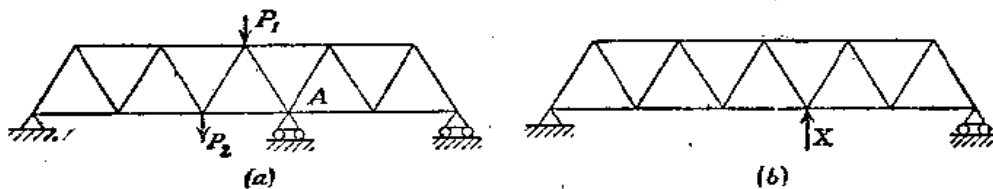


图 142

馬克斯威尔在研究桁架变位时,发现桁架由两种不同类型的载荷所产生的变位,其間存在着一个极其重要的关系。設我們取两种载荷情况如图 143 a 及图 143 b 所示。在第一种情况下,载荷 P 作用在 B 铰上,要求找出 A 处的变位 δ_a 。在第二种情况下,载荷 P 作用于 A ,要求找出变位 δ_b 。仿照图 141 所說明的方法,我們考虑图 143 c 及 143 d 两个輔助情况。設我們分別用符号 S_i 及 s_i 代表图 143 a 及 143 c 第 i 根杆內的力,而用符号 S'_i 及 s'_i 分別表示图 143 b 及 143 d 第 i 根杆內的力。于是,由(a)式可知

$$\delta_a = \sum_{i=1}^{i=m} \frac{S_i s_i l_i}{EA_i} \quad \delta_b = \sum_{i=1}^{i=m} \frac{S'_i s'_i l_i}{EA_i} \quad (c)$$

将图 143 c 与 143 b 相比较,可知 $S'_i = s_i p$,而且从图 143 d 及 143 a 中,可知 $S_i = S'_i p$,代入(c)式,得

$$\delta_a = \delta_b = P \sum_{i=1}^{i=m} \frac{S_i s_i l_i}{EA_i} \quad (d)$$

因此我們从图 143 a 及 143 b 所示两种载荷情况看到,当载荷由 B 节点移向 A 节点时, A 处和 B 处的变位也互相对换。这种互易定理便由馬克斯威尔用最簡單形式表达出来了。

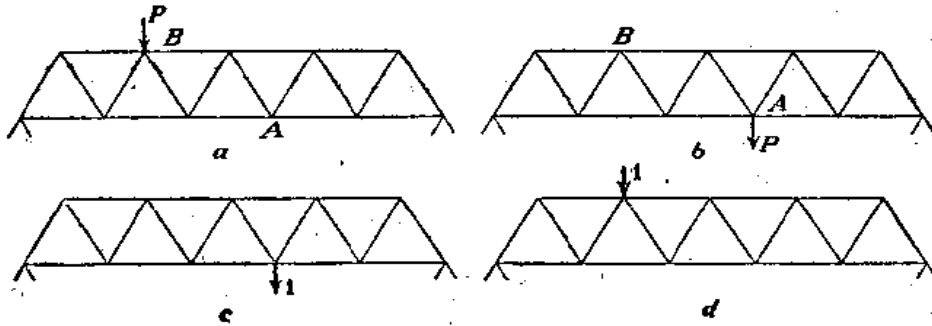


图 143

以后我們將看到这个定理已被推广而成为分析超靜定结构的重要工具。

馬克斯威尔提出他分析超靜定构架的方法是用抽象的形式而沒有任何說明的图形,我們可就現有的文献来判断,他的成就在当时还不曾为工程师們注意过^[1]。十年以后,摩尔再一次发现出馬克斯威尔的(a)式^[2],并且指出它在结构分析上的各种应用。由于摩尔达成他的結果时并不知道有馬克斯威尔的成就,而且所用的推导方式也完全不同,又由于这个方法得到实际应用还只在摩尔的书出版以后,因

[1] 关于馬克斯威尔的成就的討論以及对馬克斯威尔的例题的一些修正都收集在最近尼尔斯(A. S. Niles)所写的一篇論文中,刊在1950年9月1日工程杂志上。

[2] Z. Architek, u. Ing. Ver. 第223, 509, 1874; 17, 1875, 均在汉諾威出版。

此这个方法通常便叫做馬克斯威爾-摩爾法(Maxwell-Mohr's Method)。

46. 彈性穩定問題压杆公式

随着鉄結構的采用带来一个最重要的实际問題，即細长压杆和薄腹鉄的彈性穩定問題。在十九世紀初期，杜留根据他的鉄杆压力試驗(參看第19节)指出，如果端部条件满足于理論的假定，欧拉公式能給出压屈載荷合理的数值。杜留試驗时所用的是相当单薄的杆件，然而桁架中所用的杆件却并不是那么細长。在后面这种情况下，用欧拉公式会得出压屈載荷过大的数值，因此对于求出一个更可靠的公式仍然必須依靠实验。

在十九世紀中期，根据霍芝肯遜的試驗(參看第30节)所导出来的一些公式得到普遍使用。但在霍芝肯遜的大多数实验中，杆件端部都是平头的，端部条件沒有明确的規定。有时也用了圓端，而接触面却不是球形，以致在任何微小的压屈下就会引起一些偏心。因此，霍芝肯遜的公式有些地方还是存在着缺点的。更且，在任何实际問題中使用它并不方便，因此后来由勒夫(Love)(參看第30节)和利卫斯·果尔頓^[1]都提出了一些簡化公式。

当时对于側向压屈的一个很重要的理論研究是由拉馬尔(E. Lamarle)得出来的^[2]。他最先提出欧拉公式的适用范围，超出此范围必須依靠实验。他引出了对于两端鉸接杆件的公式

$$\sigma_{cr} = \pi^2 E \frac{i^2}{l^2} \quad (a)$$

式中 l/i 为长細比，并正确地断定只有在 σ_{cr} 值不超过材料的彈性极限时，它才能給出合理的結果。关于鉄，他明白地假定彈性极限的出現相当于屈伏点的应力，因此得出决定长細比极限值为

$$\frac{l^2}{i^2} = \frac{\pi^2 E}{\sigma_{yp}} \quad (b)$$

对大于此值的长細比，拉馬尔建議采用欧拉公式，而对于較小的值，他建議用常数 σ_{yp} 作为 σ_{cr} 。

显然这个合理的建議沒有被工程师們注意，而从朗肯的书中，我們发现有果尔頓的公式。朗肯給这个公式写过一段有趣的历史。似乎在霍芝肯遜作出他的实验

[1] 見朗肯的“土木工程教本”(A Manual of Civil Engineering)第20版，236頁，1893年出版。

[2] 拉馬尔的“关于木材弯曲的研究报告”(Mémoire sur la flexion du bois)，刊在 Ann. travaux publics Belgique, 卷3, 1~64頁, 1845年; 卷4, 1~36頁, 1846年。这篇研究报告的第二部分討論了压屈問題。

以前，英国工程师们正用着特里德哥尔德的公式，该公式是按照下述方法导出来的：假定有一根矩形截面的压杆（边长为 $b \times h$ ），两端铰接，在轴向压力 P 的作用下产生挠度为 δ 。于是最大压应力为

$$\sigma_{\max} = \frac{P}{bh} + \frac{6P\delta}{bh^2} \quad (c)$$

对于一已定材料，挠度系与 $M_{\max}l^2/I$ 成正比，同时最大弯曲应力也与 $M_{\max}h/I$ 成正比。因此对于一已定弯曲应力， δ 与 l^2/h 成正比。将此 δ 的值代入 (c) 式中，特里德果尔德渐定压杆破坏时的压应力可从下式算出

$$\sigma_{\max} = \frac{P}{bh} \left(1 + a \frac{l^2}{h^2} \right) \quad (d)$$

式中 a 为某一常数。朗肯说明这个公式是以下述的意见为根据的，即“这个公式有好些时间已废而不用，直到利卫斯·果尔顿手里才加以修改，他决定了式子中的常数值是将该式与霍芝肯逊的实验相比较而得出的”。这样一来，对于锻铁，果尔顿得出^[1]

$$\sigma_{ult} = \frac{36,000}{1 + \frac{1}{12,000} \frac{l^2}{h^2}} \quad (e)$$

对于两端固定的压杆，他建议用 $1/3000$ 来代替式中的 $1/12000$ 。对于非矩形截面的压杆，朗肯建议用一个类似于 (e) 式的公式，他用长细比 $\frac{l}{i}$ 代替 $\frac{l}{h}$ ，而且相应地改变了分母中数值因子的大小。

朗肯在他的教本中也处理了其他一些压屈问题。考虑一根组合的方形铁管的压力，并假定壁厚不小于方孔一边长度之 $1/30$ ，他建议使用公式 (e)，取应力为 $27,000$ 磅/吋² 代替 $36,000$ 磅/吋² 来计算 σ_{ult} 。

关于组合工字梁的弯曲，朗肯讨论了梁的受压翼缘侧向压屈的可能性。令 b 表示翼缘的宽度，他用下列公式算出翼缘的极限应力为

$$\sigma_{ult} = \frac{36,000}{1 + (1/5000) (l^2/b^2)} \quad (f)$$

在决定一根工字梁腹板的正确厚度时，朗肯认定腹板可能压屈是由于作用在中性轴上而与水平线成 45° 倾角方向的压应力所致。为了计算该应力的极限值，他提供下述公式

[1] 公制为 $\sigma_{ult} = \frac{2530}{1 + 0.000083 \frac{l^2}{h^2}}$ (公斤/厘米²)

$$\sigma_{ult} = \frac{36,000}{1 + (1/3000)(s^2/t^2)} \quad (g)$$

式中 t 为腹板厚度, s 为沿一綫量取的距离, 此綫与水平綫成 45° 傾角而在两个相邻鉛直加勁杆之間。

一个更合理的分析短柱的方法是由雪夫勒(H. Scheffler)提出来的^[1]。他假定由于施加压力时不可避免的不准确性, 在两端总会存在一些載荷偏心。他导出根据偏心率計算的最大应力的公式, 因此对于前者的任何假定值, 都可以算出危險載荷的数值来。雪夫勒选定各种材料的压杆的偏心率, 其大小能使所得的极限載荷数值与霍芝肯逊的實驗結果非常符合。显然, 雪夫勒是第一个使用假定的偏心率来計算危險压力的人。这个方法的價值在当时没有被重視, 直到十九世紀末尾, 工程师們才放弃所沿用的朗肯公式。

47. 1833~1867 年間擋土牆和拱的理論

在这段时期內, 工程师繼續用着庫倫的理論(參看第 14 节)来研究擋土牆的穩定。这方面的进展主要是在于发明了图解法来求土压力的大小。彭西列特^[2]是最先指出能用图解法求出擋土牆土压力(照庫倫所計算的)的人。在直背牆和頂上土壤为水平面 AC (图 144) 的这种簡單情况下, 他求得下列公式来計算牆上每单位长度所受的水平土压力(不計牆与土壤間的摩擦力),

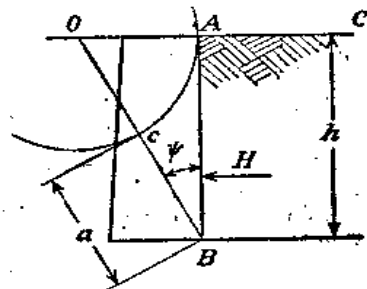


图 144

$$H = \frac{\gamma}{2} a^2 \quad (a)$$

式中 γ 为土壤单位体积的重量, 而 a 为从图 144 上所得出的长度, 求法如下:

$$a = \overline{Bc} = \overline{OB} - \overline{OA} = \frac{h}{\cos \psi} - h \operatorname{tg} \psi$$

ψ 为自然休止角。于是从(a)式他得出

$$H = \frac{\gamma h^2}{2} \left(\frac{1}{\cos \psi} - \operatorname{tg} \psi \right)^2$$

如果我們將庫倫公式中的(b)及(c)两个表示式(參看第 14 节)代入时, 則这个結果和庫倫的(a)式相符。

彭西列特又发展了一个用于更为普遍的情况下的簡單图解法, 其中牆面是傾

[1] 赫尔曼·雪夫勒著“抵抗压折的强度理論”(Theorie der Festigkeit gegen das Zerknicken...), 1858, 布隆斯威克(Brunswick)。

[2] Mém. officier génie, 卷 13, 261~270頁, 1840 年出版。

斜的，頂面土壤是多角形界面，而且其中还考虑到墙和土壤間的摩擦力。在这項研究中，他首先导出（根据庫倫理論）求土压力的一个分析式，然后指出怎样作出图解来计算这个式子。

当工程师們在分析擋土墙的穩定中繼續使用着庫倫理論时，对于决定出擋土墙所支承的松散顆粒材料中的真实应力分布情况曾作过一些努力。这些工作，正如我們已經知道的（参看第 35 节），是經朗肯做过，也經雪夫勒做过^[1]；可是这两位 的成就长时间沒有被工程界所重視，因之在所討論的这段时期对于擋土墙設計上沒有起什么作用^[2]。

在拱的設計方面，工程师們繼續把石拱看作絕對剛性的石块所組成的体系。然而，我們知道（参看第 4 节），布累塞已給出两端固定的彈性拱的全解。大概在 1830 年間，拱的分析中已引进压力綫（line of pressure）和抗力綫（line of resistance）这两个概念了。显然可認為格斯特勒（F. J. Gerstner）^[3]是第一个研究压力綫的人。他首先从分析悬索桥入手，处理了悬鏈綫問題，还列出繪制該曲綫的表来。然后他指出将同一曲綫倒轉过来便是适合于等截面拱的一条曲綫。这样的拱在它本身重量作用下只承受压力。由于圓弧拱和橢圓形拱最为通用，他研究了这样一个問題，即怎样將載荷集度分布得使圓或橢圓正好就是这些压力綫。他指出实际上載荷分布情况和用理論方法对假想状况得出的有所不同。这就說明事实上不仅有压力而且还有弯曲作用存在。他还指出这类問題是超靜定的，因此可作出无数的压力綫都能滿足平衡条件并通过拱頂石和拱座上的各点。对于每一根这样的曲綫就有一个相应的水平推力 H 的值。为了使問題得出明确的解答，最后格斯特勒对实际压力曲綫的位置作了一些任意假定。

有些拱內实际压力曲綫位置的一般概念是由英国科学家亨利·沐斯列（Henry Mosley, 1802~1872）得出来的。沐斯列出生于紐卡索（Newcastle）附近。他先在省立語文学校求学，以后又在阿布威尔（Abbeville）（法国地名——譯者注）求学。最后，他进入劍桥的圣約翰大学于 1826 年毕业。1836 年，沐斯列在倫敦高等大学（King's College）担任自然科学和天文学教授。在該校他講授力学以及力学应用于工程方面的課程，并出版了“技术应用力学”（A Treatise on Mechanics Applied to the Arts 1839）及“工程与建筑的力学原理”（The Mechanical Principles of Engineering and Architecture 1843）两书。从后面这本书的序言里，我們知道

[1] 雪夫勒的論文，刊在 *Orelle's J. Baukunst* 上，1851。

[2] 关于擋土墙理論的历史，見麥騰恩所著“工程知識講演”（*Vorlesungen über Ingenieur-Wissenschaften*），卷 3，第一部分，1912。

[3] 見格斯特勒主編的“力学手册”（*Handbuch der Mechanik*），卷 1，405 頁，1831，布拉格。

沐斯列受法国科学家的著作的影响很大,他常常参考納維埃、杜品的著作,特别是彭西列特所著的“工程力学”(Mécanique Industrielle)一书。沐斯列写作的主要功績是把法国工程师的方法介紹到英国来;因此他的写作已表达出当时英国工程文献上很大的进步。其后沐斯列很重視超靜定問題,并提出**最小抗力原理**(The principle of least resistance)^[1]来求解此項問題。沐斯列在他的論文“拱的理論”(On the Theory of the Arch)里发表了在拱的分析中应用这个原理的方法,該論文于1839年写成并編入“桥梁的理論,实施和构造”(The Theory, Practice and Architecture of Bridges)第一卷中,該书由約翰·威尔(John Weale)主編,于1843年出版。这篇論文第一次指出了压力綫和抗力綫是两根不同的曲綫。他用一个簡图(图145所示)来說明这点。箭头A表示作用在截面1-2上a点处的力。此力加上石块1234的重量可得出在截面3-4上b点处作用的B力。这样繼續下去,就得出作用在c, d, e, …的C, D, E, …諸力。由A, B, C, D, E, …諸力相交所組成的多边形給出压力綫的范围,而多边形a, b, c, d, e, …同样給出了抗力綫的范围。

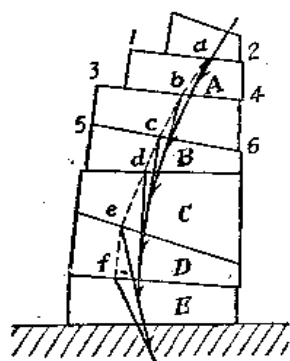


图 145

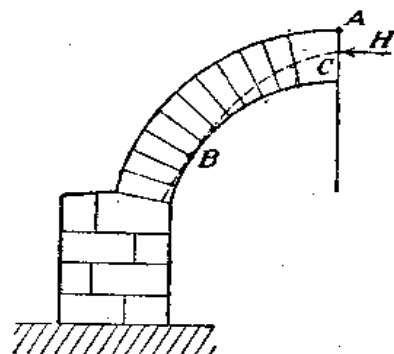


图 146

在繪制对称拱的压力綫时(图146),沐斯列首先从任意选定的C点开始,并加上一个推力H,其大小能使压力綫变成拱腹綫上某一点B处的切綫。将起始点C的位置改变,可得出无数的压力綫来。为了从这許多可能作出的綫中选出实际的压力曲綫。沐斯列用他的最小抗力原理說明所求的一根曲綫乃是符合于H为最小值的一根曲綫。可以看到,将C点向上移动,我們能使H减小,因此最后沐斯列找到了通过A及B两点的实际压力綫。这个結論与庫侖理論的基本假設相符。沐斯列曾說过:“庫侖理論的基本假設在完成我的研究很久以后,我才知道它在‘院外学者研究报告’(Mémoire des Savants Étrangers)中埋沒了六十多年,在我国以及其他国家从那时起对这个問題虽然作过許多深入的討論,但都一直原封不动,

[1] Phil. Mag 1833年10月。

直到最近才被納維埃、拉梅和克莱佩朗及加利德尔 (Garidel) 等发掘出来, 成为他们有价值的研究课题”^[1]。

沐斯列的著作引起了德国工程师们的重视, 他的“工程与建筑的力学原理”一书經雪夫勒于 1844 年译成德文。雪夫勒随后想根据沐斯列的理论将拱的材料强度考虑进去来加以改进^[2]。他注意到如果压力綫通过 A 及 B 点 (图 146), 在那些点上的应力一定成为无穷大。为了消除这个困难, 雪夫勒建議把压力綫移到拱内, 并认定能使 A 及 B 处的最大应力达到材料的极限强度值时的綫作为实际压力綫。

在拱的分析上更进一步的发展是引用图解法来进行研究。彭西列特担負了这个任务^[3]。他将庫侖理論作为他分析的根据, 作出用图解法来求断裂截面位置的方法。他证明了 (在他的著作中) 下述原理, 即在拱的拱腹綫上相应于断裂截面的点, 此点对拱腹綫所作切綫必通过作用于拱頂石上的水平推力和最后一块拱石与断裂截面之間这一段拱的重力的交点^[4]。

拱的图解分析中另外一项改进应归功于庫尔曼^[5]。他假定拱的材料不能承受拉应力, 由此断定压力綫的极端位置必經過拱頂石中央上方的三分之一点上以及断裂截面中央下方的三分之一点上。他利用这两个点作出石块重力和外加载荷的索多边形, 并用此法决定了作用在拱的每个截面上的力 (以及这些截面内相应的应力)。对于庫尔曼的工作由于那段时期在拱的理论发展中都没有考虑到弹性变形, 因此得不出結論来。我們將看到, 在这方面更进一步的发展是将拱看作一根弹性曲杆来处理, 并且采用了納維埃 (参看第 18 节) 和布累塞 (参看第 35 节) 所发展的理论。

最后, 簡略地討論一下維拉修 (Yvon Villarceau, 1813~1883)^[6] 在拱桥上的著名成就是有益的。他是文端 (Vendôme) 地方^[7] 一个商人的儿子。小时候不大喜爱讀書, 成天地玩弄各种机械器具, 学会了許多机匠的技艺。后来他对音乐有兴趣, 参加了当地乐队的活动, 1830 年他搬到巴黎, 在音乐傳习所 (Conservatoire de

[1] 見 Mém. officier génie, 卷 12, 7 頁, 1835。

[2] 雪夫勒所著“拱, 擋土墙与鉄桥的理论” (Theorie der Gewölbe, Futtermauern und eisernen Brücken), 1857, 布隆斯威克。

[3] 見 Mém. officier génie, 卷 12, 151~218 頁, 1835 年。

[4] 我們已看到, 这个原理在以前早經拉梅和克莱佩朗予以証明 (参看第 20 节)。

[5] 見“图解静力学” (Grafische Statik), 435~469 頁, 1866。

[6] 見他的研究报告“拱桥建造” (Sur l'établissement des arches de pont), 在 1815 年向法国科学院提出, 并发表在 Mém. présentés par divers savants, 卷 12, 503~822 頁, 1854 年出版。

[7] 見約瑟夫·伯特朗德 (Joseph Bertrand) 的“学会頌詞” (Éloges Académiques), 1890, 巴黎。并参看普錫尔 (F. Pothier) 所著“中央制造技术学校的历史” (Histoire de l'École Centrale des Arts et Manufactures), 333 頁, 1887, 巴黎。

Musique) 讀書。那時他很注意聖西門 (Saint-Simon) 的社會學理論。他加入了恩凡丁 (Enfantin) 教會, 在埃及住了幾年, 直到 1837 年才回到巴黎, 決定到中央製造技術學校 (École Central des Arts et Manufactures) 讀工程。當他在該校學習時, 他表現了優異的才能, 在幾何學上有過一些創造性的研究。他特別對拱的分析發生興趣, 畢業以後 (1840 年) 發表了這方面的一些論文, 刊登在“建築與市政工務雜誌” (Revue de l'architecture et des travaux publics) 上。最後 (在 1845 年) 他向科學院提出對拱的著名研究報告。隨後, 維拉修又轉而從事天文學研究, 並且在阿拉果 (Arago) 手下參加巴黎天文台的工作; 在那裡他寫出天文學方面的名著。1867 年他被選為科學院的會員。

在他那拱的著作中, 維拉修主要著重於選定拱中心綫最合宜的形狀。他清楚地看到這個問題是超靜定的而它的全解需要考慮到彈性變形。但他認為對拱的材料彈性知識還不夠充分, 因此仍然假定拱石為絕對剛體來處理這個問題。他相信如能將彈性變形考慮在內, 則由此求出的形狀將極為妥善。這種解決方法使他考慮壓力曲綫和拱中心綫相重合的一些情況。我們在前面已經提過 (參看第 44 節) 這種情況的最簡單例子是不計拱的厚度。維拉修更進一步地不獨考慮了他假定為垂直作用在拱背綫上 (或外表面上) 的外壓力, 而且也考慮了拱的重量。在這些假定之下導出壓力綫的微分方程, 而其積分式要用到橢圓函數。為了使此解得到實際應用, 維拉修毫不遲疑地算出許多數值表來, 使有經驗的工程師在每種特殊情況下能得出所需求的拱的中心綫以及必需厚度。維拉修將他的理論連同這些表用到許多建成的橋梁上, 並指出如果用了他的中心綫的形狀, 常常能使拱的厚度減小而不致增大應力。

最後, 他討論了材料彈性的效應 (在他的理論中是被忽略了的), 並認定為了得出變位後中心綫的正確形狀, 拱的高度必須有所增加。取定根據假設的外載荷所作出的索曲綫作為中心綫的維拉修的概念已被廣泛運用。用這種方法來確定拱的初步形狀和它的厚度通常總是成立的, 而所選定的尺寸隨後可借拱的彈性理論加以校正。

第八章

1833~1867 年間的数理彈性理論

48. 物理彈性力學與“彈性常數的論戰”^[1]

納維埃在推導彈性理論的基本方程時(參看第 25 節),假定一個理想彈性體系由分子所組成,在變形中分子之間出現了力。這些力與分子間的距離改變成正比,且沿分子間連接綫的方向而作用。這樣,納維埃只要用一個彈性常數便能建立起各向同性體的變形和彈性力之間的關係。柯西原先用了兩個常數(參看第 26 節)寫出各向同性體情況下應力與應變之間的關係。在各向異性體的最普通情況下,泊松和柯西兩人都假定 6 個應力分量的每一個都能表示為 6 個應變分量的齊次綫性函數(廣義的虎克定律)。為此,引入了 36 個彈性常數。根據上述分子理論的假定,在一般情況下,他們能夠將這個數目減少到 15 個。他們也指出對於各向同性體可以作出進一步的簡化,最後只需納維埃所用的一個常數就能表示出各應力分量和各應變分量二者之間的關係。

泊松指出當一根各向同性的杆件處於簡單拉伸時,其橫向收縮對縱向伸長之比應等於 $1/4$, 因此,如果令 E 表示簡單拉伸或壓縮的彈性模量,則剪切彈性模量將為

$$G = \frac{E}{2\left(1 + \frac{1}{4}\right)} = 0.4E \quad (a)$$

又當一個物體承受均勻壓力 p 時,則可由下式得出單位體積的改變 e

$$e = \frac{3P\left(1 - 2 \cdot \frac{1}{4}\right)}{E} = \frac{3P}{2E} \quad (b)$$

一個各向同性體的彈性完全可以用一個常數來確定(例如抗拉彈性模量 E), 這個

[1] 這個問題的歷史在納維埃的“課程總結 3 版, 1864 的附錄 III 及 V 中討論得最詳細, 並參看 聖維南所譯的, 克列布希: “固體的彈性理論”(Théorie de l'élasticité des corps solides), 1833 年巴黎一書的第 16 號后記。

概念在彈性理論發展的早期已被普遍接受了。例如，納維埃、柯西、泊松、拉梅和克萊佩朗等都同意這個概念。

由於喬治·格林 (George Green) 的研究，使得這方面發生很大的改變，他不用任何關於彈性體分子結構形式的假說，提供了一個推導彈性方程的方法。

喬治·格林 (1793~1841) 是一個定居在諾廷翰 (Nottingham) 的磨坊主的兒子，年輕時沒有求學的機會。他之所以獲得豐富的數學知識是在後期生活中從書本上自學得來的。1828年，他發表了他的第一篇論文“在電磁理論中應用數理分析論” (An Essay on the Application of Mathematical Analysis to the Theories of Electricity and Magnetism)^[1]。從這篇論文的序言里，我們看出格林從法國的數學文獻中獲得了不少知識。他提到拉普拉斯、泊松、柯西和富勒這些人的著作，並且說：“他們的著作，對於分析學家來說，無疑地應當認為是一件喜事。就天文學來說，有個時期認為它已達到了完善的境界，沒有什麼地方能進一步應用到他們的著作了，可是其他自然科學方面越來越顯示出需要接受這些著作的幫助……”他又說：“希望這個難題能促使數學家們細心地多看幾遍，特別要請他們明了，這是一個青年寫出來的，他的生活環境不好，學識有限，同時由於其他緊要工作忙不過來，深入思考的機會也很少，本文是在這樣的光景和方式下寫成的”。格林的第一篇論文可認為是他對科學方面貢獻最大的一篇論文。在該文中，他用了一種數學函數，即拉普拉斯曾用過的勢函數，該文在物理學各方面經證明都有廣泛的用途。格林的著作引起數學家們的重視，1833年，格林已經四十歲了，但還是得到機會進入劍橋大學的岡維里 (Gonville) 和開斯 (Caius) 學院。1837年1月，他以第四名甲等優秀生得到文學士學位。1839年，他被選為該學院的會員，可惜不到幾年，在1841年就去世了。

格林在其“關於在兩個非晶體介質的公共面上光的反射和折射的定律” (On the Laws of the Reflexion and Refraction of Light at the Common Surface of Two Non-crystallized Media)^[2] 一文中提出了彈性問題。他不想作出關於以太的基本成分或分子間相互作用的任何假定，只是假定以太的特性必須服從能量守恆原理。他說：“如果……我們完全不明白以太元素彼此之間的作用方式……較為可靠的辦法不如取某些普遍的物理原理作為我們推論的根據，這比假定某些作用方式要妥當得多。總之，任意假定會與自然界原來的組織機能迥然不同，特別是如

[1] 見佛勒爾斯 (N. M. Ferrers) 主編的“喬治·格林的數理論文” (Mathematical Papers of the late George Green) 1871年倫敦。

[2] “數理論文” (Mathematical Papers), 245頁。

果这个原理本身包含有一种以前被柯西和其他人用过的那些特殊条件时,它也能引出更简单的计算步骤来。在后面一段论文中包括有选定为推论根据的原理,即:“无论按什么方式,任何物质组织的元素彼此之间会产生相互作用,如果将所发生的全部内力乘以它们各个方向的元素对于任何指定部分的质量总和将永远为某一函数的恰当微分”。于是,如果我们用 ϕ 表示该函数,并将达朗培尔原理和虚位移原理相结合,在沒有外力时的运动方程可由下式得出

$$\iiint \rho dx dy dz \left(\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} \delta u + \frac{\partial^2 v}{\partial t^2} \delta v + \frac{\partial^2 w}{\partial t^2} \delta w \right) = \iiint \delta \phi dx dy dz \quad (a)$$

假定位移 u, v, w 均极小,格林断定函数 ϕ 必定为 6 个应变分量的二阶齐次函数

$$\left. \begin{aligned} \epsilon_x &= \frac{\partial u}{\partial x} & \epsilon_y &= \frac{\partial v}{\partial y} & \epsilon_z &= \frac{\partial w}{\partial z} \\ \gamma_{xy} &= \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} & \gamma_{xz} &= \frac{\partial u}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial x} & \gamma_{yz} &= \frac{\partial v}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial y} \end{aligned} \right\} \quad (b)$$

在最普遍情况下,这样一个函数包含有 21 个系数,这些系数决定了材料的弹性。采用这个函数可由 (a) 式得出三个运动方程,它们必能适合于弹性介质的每一点。在一个各向同性体中,正如格林所指出的,可以将函数 ϕ 大大地加以简化。于是它只包含两个系数,而相应的运动方程也只包含两个弹性常数,正如柯西在他原先的方程中所假定的一样(参看第 26 节)。

格林的论文引起了一场论战,从而产生了弹性理论发展中的两个学派。那些赞成纳维埃和柯西的科学家们同意关于弹性体分子结构的概念,他们用 15 个常数来确定一般材料的弹性,并且用一个常数来确定各向同性体;另一派附和格林的则分别用 21 个常数和 2 个常数来确定一般材料和各向同性体。当然,他们试过多次想用直接试验来解决这个争论,因此有好些物理学家都转而重视于用实验来测定这些弹性常数。

渥赛姆 (W. Wertheim, 1815~1861)^[1] 特别重视这些系数的测定,他的测定结果到现在还一直在物理学教本中引用。起先,他赞同单一常数假设,他的第一篇论文中提出了各种材料的拉伸模量^[2]。他对于这个模量不仅利用了静力拉伸试验,而且还用了纵向和横向振动的实验。他发现 (1) 同一种金属,凡能使密度增加的所有工艺过程(例如锤打、辗压)都能使模量提高;(2) 振动实验所得的模量较静力

[1] 渥赛姆在 1815 年出生于维也纳。1839 年于维也纳得到医学博士学位。1840 年搬到巴黎,并在 1848 年又得到科学博士学位。1855 年以后,他一直是工业学院入学考试主试人之一。1861 年他自杀死亡。

[2] 见 Ann. Chim., 卷 12, 335~454 页, 1844 年巴黎出版。

試驗所得的為高，並且他指出此中差異可用來求算應力不變下的比熱對體積不變下的比熱的比值。他又研究了溫度對模量的影響從而發現當溫度由 -15°C 升高到 200°C 時拉伸模量一般都不斷減低。然而鋼對這一規律卻是個例外，因為當溫度由 -15°C 升高到 100°C 時它的模量隨着提高，以後才開始降低，因此在 200°C 時，它的模量將較在 100°C 時的為小，有時還較室溫時的為小。這個實驗證明並不存在真正的彈性極限，而渥賽姆取定拉伸時當永久變形有達到單位長度的 0.00005 的數值時的應力作為彈性極限。

以後，渥賽姆在雪凡提爾 (E. Chevandier) 的合作下，做出很多關於玻璃^[1] 以及各種木材^[2] 的研究。1848 年，他向科學院提出“關於均質固體平衡的研究報告” (Mémoire sur l'équilibre des corps solides homogènes)^[3]，在此項研究中他採用雷諾 (Regnault) 的建議並用玻璃和金屬圓管作為試件，並且量出由軸向拉力所產生的管內體積的改變。這樣可算出材料的橫向收縮。實驗結果並不和泊松的理論比值 $1/4$ 相符，因此橫向收縮只能用各向同性體的两个彈性常數才能得到解釋。可是渥賽姆仍然同意單一常數的理論，而建議採用 $1/3$ 作為泊松比的值，雖然該數值既無理論根據而又不能使他的實驗和理論密切符合，他還是這麼做了。

渥賽姆很重視材料的電彈性和磁彈性，關於電流對一根導線的拉伸模量的效應，他作出許多研究。他也研究過一根鐵杆在一個螺紋管中電流對其縱向變形的影響。

在研究彈性體的光學性質中^[4]，渥賽姆作出一個很完整的色表，利用它可量出透明杆件伸長時的應力。他發覺如果一種材料並不真正服從虎克定律時，則雙折射與應變成正比，而不與應力成正比。

最後，還要提一下渥賽姆關於扭轉的那篇內容很豐富的研究報告^[5]。實驗所用的試件有實心的圓杆、橢圓杆和矩形截面杆，在有些情況下還用了管形試件。材料方面有鋼、鐵、玻璃和木材。從他的試驗中，他又一次斷定橫向收縮的比值不是 $1/4$ ，而是接近於 $1/3$ 。通過量出管子扭轉時的管內體積，渥賽姆發現此體積隨扭轉角增大而減小（正如在螺旋形狀下所考慮的縱向纖維的假設情況一樣）。在討論橢

[1] Ann, Chim., 卷 19, 129~133, 1847 巴黎。

[2] “木材力學性能的研究報告” (Mémoire sur les propriétés mécaniques du bois), 1848 巴黎。

[3] Ann, Chim., 卷 23, 52~95, 1848 巴黎。

[4] Ann, Chim., et phys. 卷 40, 156~221, 1854 巴黎。

[5] 同上, 卷 50, 105~321 及 385~431, 1857 巴黎。

圓形截面和矩形截面杆的扭轉中，雖然實驗結果和聖維南的理論非常符合，但他並沒有應用這個理論。他應用柯西的那個不精確的公式（參看第 26 節）再加上了些修正係數。關於扭轉振動，渥賽姆注意到對於較小的振幅，振動的頻率要高些，並指出在極小的應力下模量的數值比在較大應力下的要高。

雖然渥賽姆在物理彈性力學上的研究有過很多貢獻，但關於彈性常數所必需的數目這個基本問題並沒有得到解決。每一次實驗中證明了泊松比不是 $1/4$ ，這可能說明試件所用的材料不是完全各向同性的。

這段時間內在物理彈性力學上作過許多研究的另一個物理學家是庫普佛 (A. T. Kupffer, 1799~1865)。俄國政府在 1849 年設立了中央度量衡實驗室，曾任命庫普佛為該機構的負責人。他很重視金屬的物理性質，因為它們會影響量度的標準，他的研究結果發表在法國科學院學報 (Comptes rendus) 年刊中 (1850~1861)，該年刊係由中央物理觀測所發行的。塔德亨特和庇爾遜^[1]曾對此作出評論：“關於庫普佛在彈性的振動常數和溫度效應上所作的實驗，可以說，在他以前從來沒有人象他那樣既精細而又徹底地作出過”。

庫普佛從扭轉試驗着手以決定剪切彈性模量 G 。根據單一常數假說，將 G 乘以 $5/2$ 應可得出拉伸模量 E 。可是他發覺這樣得出的數值和由拉伸或彎曲試驗所得的相差很大。因此他的試驗結果並不能支持單一常數假說。

在研究扭轉振動中，他考查了阻尼作用，並且指出只有一部分阻尼作用歸因於空氣阻力，其他的都由材料的粘滯性所致。他提出了“彈性後效”問題，指出鋼杆的撓曲不會因載荷取去而立即完全消失，而是在卸載後經過好幾天時間撓曲才漸漸減小。作者指出這種彈性後效也能增加振動的阻尼作用。它不與變形成正比，因此這種振動就不是真正的等時振動。

庫普佛很細心地考查了溫度影響彈性模量的問題，在 1852 年^[2]向俄國科學院提出關於這個題材的一篇論文。他證明在溫度改變很小的情況下（由 $t=13^{\circ}R$ 到 $t=25^{\circ}R$ ），拉伸模量可用如下公式表示

$$E_{t_1} = E_t [1 - \beta(t_1 - t)]$$

式中 β 是和材料有關的一個係數。他還證明了溫度升高則由於“後效”所影響的阻尼作用也將增加。庫普佛的這個成就曾獲得格廷根皇家學會 (Royal Society of Göttingen) 頒發的一筆獎金 (1855 年)。

[1] 見“歷史”卷 1，第 750 頁。

[2] 見聖彼得堡科學院的研究報告，數學與物理科學，卷 6，397~494，1857。

1860年，庫普佛出版了一本書^[1]，書中收集了他在杆件彎曲和橫向振動方面的許多實驗研究。在該書序言中，庫普佛強調要有一個國立研究院來研究建築材料的彈性和強度的必要性。他說明通過這個機構可以將各個工廠出產的金屬材料的性質刊登出來，這樣可以供給設計工程師們以有用的資料。這種措施對提高材料的質量能起有利的影響。

在德國，佛蘭茲·紐曼 (Franz Neumann) 和他的學生們也在從事物理彈性力學的研究，而且他們也從實驗中測定彈性常數。從紐曼和庫普佛兩人的信件中^[2]，我們知道紐曼假定縱向伸長對橫向收縮之比並不保持定值，而是視材料的性質而定。紐曼最先想出將小鏡放在矩形杆的各邊上將杆受彎，小鏡顯示出彎曲時橫截面變成了梯形。從杆件兩邊所作相對轉動的角度上，便可算出泊松比來。

克希霍夫 (Kirchhoff) (紐曼的學生) 在他的實驗中^[3] 用了圓形截面的鋼制懸臂梁。在梁的自由端加上有一定偏心的橫向載荷，因此同時產生彎曲和扭轉。扭轉角和懸臂梁端點所作切綫與水平綫的交角都可用附着在梁端上的小鏡通過光學方法測出。從這些很仔細地做出的試驗中，克希霍夫得出鋼的泊松比為 0.294，而黃銅的為 0.387。不過他對所用的黃銅杆件採取保留態度，不能認為是各向同性的。

所有這些實驗結果都和各向同性體的單一常數假說相矛盾。此外，這個假說和公認的物質構成的觀念更相抵觸。這樣一來，在彈性理論的後續發展中，由格林所提供的方法，從考慮應變能所推出的應力應變間的關係，被認為是有效的，這個方法目前還在廣泛地應用着。

49. 劍橋大學在彈性力學上的早期成就

工業學院的一些法國數學家的輝煌成就對於其他各國數學教育的發展起了很大的影響，同時也是十九世紀前二十五年在劍橋大學開始恢復科學活動的一個重要的因素^[4]。1813年，在查理士·巴貝芝 (Charles Babbage, 1792~1871)，喬治·庇考克 (George Peacock, 1791~1858) 和約翰·佛里德里克·赫爾雪兒 (John Frederick Herschel, 1792~1871) 的領導下，許多劍橋的學生組織了解析學

[1] “俄國中央物理觀測所發表的金屬彈性的實驗研究” (Recherches expérimentales sur l'élasticité des métaux faites à l'observatoire physique central de Russie) 卷 I. (全部印出), 1~32 及 1~490 頁, 1860 年于聖彼得堡出版。

[2] “歷史”卷 II, 507 頁。

[3] Pogg. Ann. Physik u. Chem, 卷 108, 1859 年。并參看 Ges. Abhandl. 316 頁。

[4] 見勞斯巴爾 (W. W. Rouse Ball) 著“劍橋的數學研究史” (History of the Study of Mathematics at Cambridge), 1889 劍橋。

会 (Analytical Society)。他們开会,宣讀論文,并且展开了將欧洲大陆的微积分記数法介紹到劍桥来的著名的学术活动^[1]。为了便于傳輸这个記数法,巴貝芝(与赫尔雪儿及庇考克合作)將拉克洛 (S. F. Lacroix) 所著的法文本微积分学翻譯过来 (1816 年)。以后庇考克又出版了 (1820 年)“微积分应用例題集” (Collection of Examples of the Application of the Differential and Integral Calculus)。

当巴貝芝在欧洲大陆游历的时候,他和許多科学家建立了联络。1828 年秋天,他参加了德国自然科学家年会,并将这次年会的經過情况写了一份报告寄給布略斯特 (D. Brewster) 教授。以后布略斯特和約翰·罗宾逊 (John Robinson) 及哈克尔特 (W. V. Harcourt) 合作也在英国成立了一个同样的协会,称为英国科学促进协会。在这个协会的第二次會議上,巴貝芝极力提倡“研究的重点要放在使理論科学密切結合到国家富强所賴的实际知識上”。他本人很重視实际应用,并且参与与英国铁道建設有关的各种技术問題的討論。他組織了大西铁路 (Great Western Railway) 的早期实验工作,并且建造了一輛专门进行实验的車子,其中装备有記录機車牵引力和列車速度的一些仪器。他对建造大的管桥感到兴趣,曾与費儿班恩通信討論过模型管的实验。

威廉·飞韦尔 (William Whewell, 1794~1866) 和乔治·比德尔·艾雷 (George Biddell Airy, 1801~1892) 两人是劍桥大学中承担应用数学早期研究的主要人物。飞韦尔在 1816 年毕业,1817 年被选为該校特棱尼梯学院 (Trinity College) 的学会會員在該院开始講授力学。1819 年出版了他的“力学基本教程” (An Elementary Treatise on Mechanics)。这本书对于將欧洲大陆的数学介紹到劍桥来起了推动作用,因为他在书中直接使用了微积分。同时,飞韦尔还出版了几本更高級的书。在上述一书的基本靜力学部門,他补充了“解析靜力学” (Analytical Statics, 1833),該书中包含了关于彈性体平衡的一章。这一章里的梁弯曲的基本理論,是参考霍芝肯逊和巴洛两人的著作写成的。为了使学生从牛頓的著作中得到一些知識,飞韦尔出版了他所著的“关于点的自由运动以及关于包括有物界原理第一册及第三册中主要定理的万有引力” (On the Free Motion of Points, and on Universal Gravitation, Including the Principal Propositions of Books I and III of the Principia, 1832)。两年以后,又出版了他的“点的拘束运动和阻抗运动以及剛体的运动” (On the Motion of Points Constrained and Resisted and on the Motion of a Rigid Body)。飞韦尔的著作中最聞名于世的是他那“歸納学的历史”

[1] 关于当时劍桥的大学一些重要資料“可參看巴貝芝所著科学家的生活片斷” (Passages from the Life of a Philosopher), 1864。

(History of the Inductive Sciences, 1837) 和“歸納學的哲學”(The Philosophy of the Inductive Sciences, 1840) 兩書。前面這本書在美國再版過(1859年),而且又被譯成德文和法文。飛韋爾對於高等教育也是很重視的。他出版過一本“英國大學教育政策”(On the Principles of English University Education, 1837), 從書中所提到的觀點上可以看得出劍橋大學數學教學的方針^[1]。

艾雷在1819年進入劍橋大學的特稜尼梯學院。在學生時代,他的成績就很優秀,1823年^[2]他以高級優秀生名義畢業該校。1826年,被任為該校魯卡襄(Lucasian)學院的數學教授,並且出版了“關於月球與行星理論、地球形狀、歲差、章動*以及變量積分等的數學論文集”(Mathematical Tracts on the Lunar and Planetary Theories, The Figure of the Earth, Precession and Nutation and the Calculus of Variations)。在第二版中(1828年出版)還增加了光的波動理論一章。這本書在劍橋大學廣泛使用,作為用數學來求解天文學和理論物理學方面問題的入門書籍。

關於艾雷在劍橋活動的這段時間,他在自傳(第73頁)里寫道:“多少年來沒有開過實驗科學(力學、水靜力學、光學)的講座。我相信本校大概對於我頑強地開始講授這方面的課程會認為是很相宜的;儘管這方面還存在着很大的困難;沒有確定講座的期限,沒有確定每天的授課鐘點,也沒有確定的講堂”。他一直準備將數學應用在理論物理學各部門中,並且反對那些專門研究純粹數學的人。在他寫給斯托克斯(1868年)關於斯密斯(Smith)獎金這件事的信里,他說:“我認為本校是世界上數學教育最崇高的學府。除了由於過分機械地使用分析法這點錯處外,它還是最正確的。從來沒有能象劍橋大學這樣精確的教學方法:就該校目前已設立的實用科學中,我特別提出天文學來說,這方面的教育是完善而傑出的。不過與此同時,還有一種非常嚴重的趨勢,就是關起門來搞的那些數學科目沒有能深入到科學的大千世界中瞧瞧究竟那里需要些什麼”。

1828年,艾雷被選為該校普侖米安(Plumian)學院天文學教授。從那時起他的大部分精力用在建立劍橋大學的天文台和天文研究中。1835年,他又被任命為皇家天文學家而搬到格林威治(Greenwich)。但他仍和飛韋爾及庇考克保持密切

[1] 關於飛韋爾以及劍橋大學在飛韋爾時期比較重要的資料可參看塔德亨特所著“劍橋特稜尼梯學院院長威廉·飛韋爾(William Whewell, Master of Trinity College), 1876。

[2] 威爾佛里德·艾雷(Wilfrid Airy)主編的“喬治·比德爾·艾雷爵士的自傳”(The Autobiography of Sir George Biddele Airy), 1896。

* 地球的微動。

联系,同时他对于数学教育方面的意見仍然受到劍桥大学的尊重。

艾雷經常注重將数学用来求解工程問題。他本人非常关心大管桥的建造,指示費儿班恩怎样才能从模型試驗結果决定出那些桥梁所必需的截面尺寸(參看第37节)。他从事梁的弯曲理論,在1862年,向皇家学会提出关于这个題目的一篇論文^[1]。假定矩形梁为一个二維問題,艾雷得出下列的平衡微分方程:

$$\frac{\partial \sigma_x}{\partial x} + \frac{\partial \tau_{xy}}{\partial y} = 0 \quad \frac{\partial \sigma_y}{\partial y} + \frac{\partial \tau_{xy}}{\partial x} = 0 \quad (a)$$

并且指出要滿足这两个方程,須有由函数 ϕ 导出的应力分量的表示式呈如下的形式:

$$\sigma_x = \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} \quad \tau_{xy} = -\frac{\partial^2 \phi}{\partial x \partial y} \quad \sigma_y = \frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} \quad (b)$$

艾雷將函数 ϕ 取为多項式,并选定多項式的各系数使它們能滿足边界条件。他并不認为 ϕ 还須滿足此相容性方程式;因此他的研究是不完全的。可是这是第一次用到应力函数 (Stress function), 因之可以認为这是求解彈性問題的一个很有用的方法的起源。

50. 斯托克斯 (Stokes)

劍桥大学理論物理学的兴盛时期是从乔治·加布利尔·斯托克斯 (George

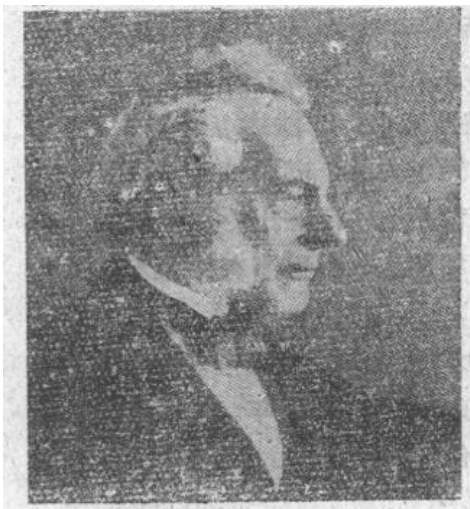


图 147 G. G. 斯托克斯

Gabriel Stokes, 1819~1903)^[2] 的科学研究开始的。斯托克斯出生在爱尔兰的斯里哥 (Sligo) 南部的斯克灵 (Skreen) 村, 他父亲是該村的教长。他家是个大家庭。他在一位教堂执事那里学习过算术方面的初等教育, 1832年, 他剛滿十三岁, 被送到都伯林的瓦尔 (Rev. R. H. Wall's) 学校去。在該校, 他对求解几何問題的能力得到数学教师的重視。1835年, 他进了布里斯托 (Bristol) 学院, 在弗兰西斯·牛曼 (Francis Newman) 教授手下攻讀数学, 1837年毕业考試时他获得一个“精通数学”的奖状。

同年, 斯托克斯进入劍桥大学的彭布罗克

[1] Phil. Trans. 卷 153, 1863。

[2] 斯托克斯的“研究报告与科学通訊” (Memoirs and Scientific Correspondence) 由約瑟夫·拉摩尔 (Joseph Larmor) 主編出版, 1907 劍桥。雷蔡写的斯托克斯的略傳, 可在斯托克斯的“数理論文集” (Mathematical and Physical Papers), 第5卷中找到。

(Bembroke) 学院。关于他在剑桥时的学习情况,他随后这样写过:^[1]“在那时刚进入该校的学生,一般说来,不曾学到象现在的学生应学到的那么深的数学;所以我进入学院时还没有学过微积分,只是刚学完解析几何。在我入校的第二年,才开始在一位私人教师霍普金斯(Hopkins)先生那里学到微积分。霍普金斯先生在当时是很有名望的,经他教过的许多学生,他们在本校的数学考试中都获得了优良的成绩。1841年,我在班级中得到甲等数学优秀生的称号和斯密士奖金而名列第一。随即被选为本学院的特惠奖学会员。当我得到此项学位后,被留在学院里并私人传授一些学生。我想我应当着手作些独立研究工作;霍普金斯先生看过我的学位论文,经他的建议我开始研究水动力学这一学科,那时我对这方面的学习很马虎,比不上乔治·格林在这方面以及其他部门的惊人成就——他一直留在本校直到他去世为止……1849年,我三十岁了,被选为鲁卡襄学院的数学教授,从那时起就不再传授私课了。当时的天文台是由普侖米安学院的教授会领导的。负责人为察里斯(Challis)教授,他常常讲授一些关于水动力学和光学的课程,正如他的前辈艾雷所作过的一样。在我被选拔时,他很高兴将他所讲授的水动力学和光学这项工作交给我,以便他能专心搞天文学一门课程,因为天文学与天文台业务是密切相关的,他同意我用他本人以前所写出的教程来担任这个工作”。

斯托克斯的第一篇论文是讨论水动力学问题。可是在1845年他向剑桥大学科学会提出的那篇论文“流体在运动中的内摩擦理论以及弹性固体的平衡与运动的理论”(On the Theories of the Internal Friction of Fluids in Motion, and of the Equilibrium and Motion of Elastic Solids)^[2]中他特别着重在推导各向同性体弹性的基本微分方程。斯托克斯认为弹性理论必须根据物理实验的结果而不能根据固体分子结构的理论推测。他说:“固体之所以具有纳入等时振动形态的能力证明系由微小位移所引起的压力作用所致,它和这些单维位移的齐次函数有关^[3]。根据微量迭加的一般原理,我可以进一步假定由于各种不同的位移所引起的压力是可以迭加的,因此压力为位移的线性函数。”他根据这些假定,最后建立了包含两个弹性常数的平衡方程。他指出弹性橡皮^[4]和胶质物的横向收缩对纵向伸长之比值和单一常数假说所预计的大不相同。于是他叙述了求任一特殊材料的两个弹性常数(E 及 G)的比值的一些实验(包括拉伸,扭转和均匀压缩)。他说:“有

[1] 见格拉兹布洛克(Glazebrook's)的论著刊在“良语”(Good Words),杂志,5,1901。

[2] 见斯托克斯的“数理论文集”(Mathematical and Physical Papers)卷1,75页。

[3] 我们已经看到(参看第4节)虎克曾提过等时性振动是一种物理事实证明应力与应变成比例的定律。

[4] 这里他指的是拉梅和克莱佩朗的研究报告(参看第28节)。

两种完全不同的彈性：一种是物体經均匀受压有恢复其原来体积的傾向；另一种是物体經約制成另一形状不依靠压力而該物体有恢复其原来形状的傾向。”考虑彈性的第二种情况，斯托克斯取用固体和粘性流体作出一个很重要的比較。他說：“許多高度彈性的物質，例如鐵、銅等，还是具有明显程度的塑性。在實驗中發現鉛的塑性比鐵的或銅的要大些，但它的彈性就要差些。可能所有的物質其塑性愈高則彈性愈低。当一物質的塑性一直繼續增高而其彈性則相应减低，就慢慢成为一种粘性流体。似乎固体和粘性流体之間并无明显的分界綫”。

斯托克斯从他的水动力学的早期研究轉向光学方面。假定将以太作为一种均匀非晶体的彈性介質（如同一个彈性固体一样），他又一次在彈性理論方程上用工夫。在他的論文“关于折射的动力理論”（On the Dynamical Theory of Diffraction）^[1]中，他說：“这个方程可由假定介質为元分子（ultimate molecule）組成而得出，但并不需要采用这样的假說，只要認定介質是連續性的也能得出同样的方程来”。

他在这項研究中，建立了两个定理，經証明在彈性体振动理論上是非常重要的。設我們根据具有一个自由度的系統最简单的一种振动情况来檢查这些定理。距平衡位置的位移 x 可用下式表出

$$x = x_0 \cos pt + \frac{x_0}{p} \sin pt \quad (a)$$

我們看出上式中属于初位移 x_0 的这一部分可从属于初速度的那部分对 t 微分并以 x_0 代 \dot{x}_0 求得。这符合于最普遍的情况，因此斯托克斯断定，在彈性介質中，“由初位移所形成扰动的部分可从由初速度形成的該部分对 t 微分并以代表初位移的任意函数代入以初速度所表示的任意函数后求出”。这样，求位移的問題便局限于只求出由于初速度造成的位移就可以了。

第二个定理是处理一已知变量力沿已知方向作用于介質某一已知点处的扰动。仍旧考虑具有一个自由度的系統，并且用 $f(t)$ 表示系統的单位質量的扰动力，我們发现，由于冲量 $f(t)dt$ 在瞬时 t 傳遞到此系統上，則相当于 $f(t)dt$ 的速度将产生增量 $d\dot{x}$ 。于是从 (a) 式中的第二項的形式，我們可断定，由于在瞬时 t 所傳遞的速度 $f(t)dt$ 的增量，在任一瞬时 t_1 的位移将为

$$\frac{f(t)dt}{p} \sin p(t_1 - t)$$

[1] “數理論文集”卷 2, 243 頁。

現在考慮由 $t=0$ 到 $t=t_1$ 這段時間間隔內擾动力的作用,我們可得出下式^[1]

$$x = \frac{1}{p} \int_0^{t_1} f(t) \sin p(t_1 - t) dt \quad (b)$$

來表示該系統在瞬時 t_1 的位移。同樣的推論可应用到一般情況上,而且當知道了系統的自由振動後也能算出由一個擾动力所產生的位移。

同一年(1849年)里,斯托克斯提出了他在折射方面的研究成果,他又作過以前討論到的(參看第40節)橋梁的动力撓度的研究。

1854年,斯托克斯成為皇家學會的秘書。這個新職位的工作分去了他許多精力,雷萊曾在斯托克斯的訃告中寫道:“論文匯刊的讀者會覺察到從那時以後作品發表的速度有一顯著的下降。這反映出科學家必須讓他們從事科學研究,而不應該使他們擔任過於繁重的行政職務。”關於斯托克斯的實驗工作和他的講課,雷萊說道:“他的實驗工作是用最實效的器具來進行的^[2]。他的許多發現是在他家里的餐室後面一條狹窄的過道里做出來的,正對着過道有一個裝着百頁窗扇的窗子,百頁窗扇上又開了一條細長的孔口;在窗口的欄板上放置着結晶體和三稜鏡。在他的講課中也同樣很有實效的。多少年來他講授的一年期的物理光學課程,有許多數學學位候選人參加聽講。總之,其中很有些人喜歡在這位精通該科的學者下領教,因為他能隨時將計劃中的新鮮事物引入他的講演中”。

斯托克斯在劍橋經常重視理論課程的教學工作,並且經常擔任數學優等生考試的主試人。當他受任魯卡囊學院的數學教授以後,他負責選定參加斯密士獎金考試諸篇論文中最好的一篇。這些考試論文,連同他給數學優秀生考試所出的題目都收集在“數學論文集”(Mathematical Papers)第五卷作為附錄。

從1885年至1890年,斯托克斯任皇家學會的會長。斯托克斯的科學界同輩尊敬他的最顯著例證,乃是紀念他當教授五十周年的那次慶祝會。許多杰出的科學家從世界各地都如期趕到劍橋來向他表示祝賀。

50 a. 圣維南 (Barré de Saint-Venant)

圣維南在1797年出生于佛尔托修(de Fortoiseau,或称圣馬尼 Seine-et-

[1] 將一連續擾动力的作用再分为微小時間間隔以及將那些時間間隔內所產生的运动总加起来得出强迫运动这个概念似乎是由杜哈美尔(M. C. Duhamel)最先用在“关于质点任何系統振动的研究报告”(Mémoire sur les Vibrations d'un système quelconque de points matériels)中, J. école polytech. (巴黎), 第25期, 1~36頁, 1834年出版。圣維南在他的杆件强迫振动的研究中也用过这个概念。見圣維南所譯克列布希的書的譯本, 538頁。

[2] 那時劍橋還沒有物理實驗室。有名的卡文迪施(Cavendish)實驗室是在1872年由馬克斯威爾經手成立的。

Marne) 城堡^[1]。很早他就表現出數學才能，得到他父親的細心教導，他父親是個農村經濟學家。以後他在布魯治 (Bruges) 教堂求學，1813 年他年滿十六歲，經過選拔式入學考試進入工業學院。在該校他表現出卓越的才能，在班級中名列前茅。

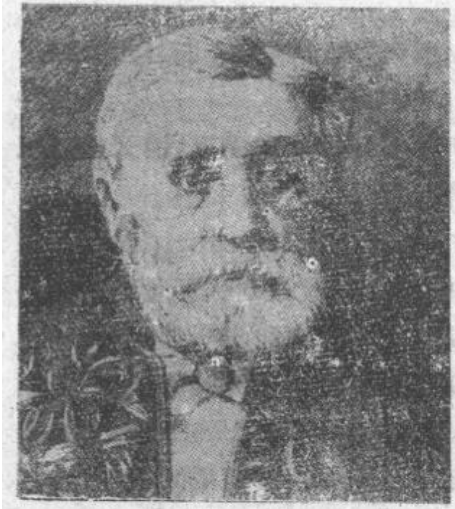


圖 148 聖維南

1814 年的政變對聖維南的事業有很大的影響。該年三月，聯軍逼近巴黎，工業學院的學生們都動員起來了。1814 年 3 月 30 日那天，他們將大炮運到巴黎的炮台去，當時聖維南是支隊的第一軍曹，他從行列中跳出來高喊口號^[2]：“我的良心不願為剝削者作戰……”，他的同學們對於他這種行動非常憤怒，於是宣布聖維南為逃兵，並且再不容許他在工業學院繼續學習。著名數學家開爾士 (Charles) 是聖維南的同學之一，事後他平心靜氣地評論了聖維南，他說：

“如果聖維南如他所說的一樣，能被相信是有良心的……即使你們把他碎尸萬段也將毫無怨言。這種胆小者的控告是荒謬的。恰好相反，他是非常勇敢的，在 3 月 30 日那天，證明他激起他的隊長的憤怒和同伴們的侮辱比起將自己暴露在哥薩克人的刺刀下其堅毅精神將勝過百倍”^[3]。事變以後的八年中，聖維南在火藥工廠充當助手。其後在 1823 年政府准許他不通過考試進入橋梁道路學院。在該校有兩年之久，受盡了同學們的歧視，他們既不和他講話，也不和他同坐在一起。他並不顧及這些不愉快的行動，專心攻讀，上課從來不缺席^[4]，最後以該班上第一名畢業。我們不能估計所有這些事對於聖維南後來的事業究竟發生了多大的影響，但可以看出，以他的卓越才能、毅力和熱愛堅苦工作的精神，他這樣一位工程師在社會上的發展過程並沒有如我們所猜想的那麼快。在大英百科全書上沒有提及聖維南的卓越成就。在法國大百科全書上也寫得很少，我們却在塔德亨特和庇爾遜合著的“彈性力學史”的扉頁上看到有“為了紀念近代最先進的彈性學家聖維南，編者謹以編著本書的勞力奉獻給他”的獻詞。

[1] 聖維南的生平事跡由包沁涅斯克 (M. J. Boussinesq) 和佛拉門特 (M. Flamant) 寫出並刊載在 *Ann. ponts et chaussées*, 第 6 組, 卷 12, 557; 1886。

[2] 見伯特朗德 (J. Bertrand) 的“學會頌詞” (*Éloges Académiques*)，新的一組, 42 頁, 1902 年巴黎出版。

[3] 見伯特朗德的頌詞。

[4] 這時聖維南參加納維埃的講課，對於這位卓越的工程師兼科學家表示過無限崇敬。

圣維南从桥梁道路学院毕业以后,在尼佛萊斯(Nivernais)运河上工作了一段时期(1825~1830年),以后又在阿登尼斯(Ardennes)运河上工作。他在业余时间从事理論研究,1834年,他向科学院提出两篇論文:一篇是論述理論力学上一些定理,另一篇是关于流体动力学的問題。这两篇論文使他在法国科学界出了名,在1837~1838年間哥里奧里斯(Coriolis)教授生病期内,桥梁道路学院当局請他去講授材料力学。这些讲义是用石印印出来的^[1],它具有很重大的历史价值,因为其中所提到的一些問題以后就成为作者科学研究的对象。那时在材料力学方面最高級的书是納維埃的“課程总结”。虽然納維埃自己建立了彈性理論的基本方程,但他并没有把它們作为教材,同时在闡述棱柱杆的拉、压、弯曲和扭轉的理論时,他仍然假定了杆件的橫截面在变形时保持为平面。圣維南是第一个想使學生們去注意彈性理論上新发展的人。在他的讲义的緒論中討論了关于固体的分子結構和分子之間作用有力的一些假說。利用这些假說,他解釋了應力的概念。他講到剪應力和剪應變,并証明拉力作用于一个方向而同样大小的压力作用于与拉力成垂直的方向即組成純剪切。在处理梁的弯曲时,他注意到剪應力,但那时还不知道剪應力在截面上是怎样分布的。他假定为均匀分布,將梁內剪應力和縱向纖維中拉、压應力合在一起来計算主應力。他在討論梁的安全尺寸时,認為最大應變必須作為选定容許應力的基础。

那时,彈性理論对于具有实用意义的问题还没有精确的解法,而工程師們对于这类理論研究也不抱有很大的期望,他們宁愿应用經驗公式^[2]来选定結構物的安全尺寸。圣維南不相信这样能使工程科学得到任何进步,并認為只有把实验研究和理論研究結合起来才能增进材料力学的知識。

当圣維南在桥梁道路学院講课时,他也在巴黎市政府担任过实际工作。但由于有些計劃没有被批准,于是他辞去了这项工作表示異議。圣維南很早就热心于水力学以及該学科在农业上的应用,发表过几篇关于这方面的論文,这些論文使他获得了法国农业学会的金質奖章。他还在凡尔賽农业学院講授过两年力学(1850~1852年)。这些职业并没有分散他对原来爱好的工作的注意力,他仍然繼續在彈性理論方面进行研究。1843年,他向科学院提出一篇关于曲杆弯曲的研究报告,又在1847年发表了关于扭轉的第一篇研究报告。然而他对于处理扭轉和弯曲問題的最后意見是在以后1855及1856两年所发表的两篇著名的研究报告中叙述出来的。这些将在以下各节再加討論。

[1] 这些讲义的原稿可在桥梁道路学院的圖書館里面找到。

[2] 見維卡特对于弯曲理論的評論(參看第19节)。

圣維南不仅着重于分析靜力所产生的应力,而且也研究了沿着梁运动的載荷的动力作用和一个載荷落到杆件上而使它产生橫向或縱向振动的冲击作用。关于这些問題的几篇重要論文也将在以后討論。

圣維南还热心于彈性理論基本方程的推导,积极地参加了关于彈性常数所应需的个数的辯論。他一直站在根据固体的分子結構的假定而采用較少数目的常数的那些科学家这边。他在这个問題上的意見曾在許多篇論文中討論过,最后都全部收集在他所主編的納維埃所著“課程总结”的附录五里面(645~762頁)。

圣維南在穆依格諾(Moigno)所著“力学分析教程,靜力学”(Leçons de Mécanique Analytique, Statique, 1868)一书中很全面地叙述了彈性方程的历史,該书最后两章(616~723頁)是他撰写的。穆依格諾在該书的序言中对这两章的内容作了很重要的評語。当初他对彈性体靜力学这部分要求有一位彈性理論专家来写,可是每次他邀請一位英国或一位德国科学家来合作时,他总是得到同样的回答:“就在你的旁边,你們那儿有最优秀的权威人士圣維南,請詢問他,听从他,追隨他”。他們中間有一位,艾廷豪森(M. Ettingshauser),还补充說:“你們的科学院犯了一个錯誤,一个重大的錯誤,它沒有向一位滿載榮譽的数学家開門”。最后,穆依格諾說:“在法国一般人都非常藐視他,認為他只有极單純的数学上的榮譽,然而我們敢严正地說圣維南在国外是享有盛名的”。

1868年,圣維南被选为科学院的會員,到他去世为止一直是該院的力学权威。他繼續在固体力学这方面积极研究,特別注重于振动問題和塑性变形問題。自从特萊斯加(Tresca)作出金屬在极大压力下塑流的实验研究^[1]之后,他的注意力就集中在塑性变形問題上。那时这是一个完全新的研究課題,而圣維南是第一个建立塑性的基本方程并且將它們用到(几个)实际問題中去的人。

圣維南从来沒有把他关于彈性理論的大量研究写成书本,不过他主編了納維埃的“課程总结”(1864年出版)并且編譯了克列布希所著的“固体彈性理論”(1883年出版)。在前一本書中,圣維南的加注很多,納維埃的原始資料只占有該书的十分之一!而克列布希所著的书由于編者的注釋在字数上也增加了三倍。这两部著作无疑地是所有从事研究彈性理論和材料力学发展史者最重要的書籍。

圣維南繼續他的研究工作一直到他去世为止。在1886年1月2日他发表了最后一篇研究报告刊在“法国科学院学报”(Comptes rendus)上。1886年1月6

[1] 見特萊斯加的“固体流动的研究报告”(Mémoires sur l'écoulement des Corps Solides)刊在“各方学者的研究报告”(Mém. présentés par divers savants)卷20,1869年。

日这位偉大的科学家便逝世了。法国科学院的主席在宣布圣維南逝世的消息时用了下述的語句：“老人对我们广大的同事们很爱护。他在这么高的岁数下无疾而終，临危以前还在研究他所爱好的一些問題，他还是希望能贡献出象拔斯噶和牛頓贡献过的那么偉大的成績来”。

51. 半反求法

1853年，圣維南向法国科学院提出他那关于扭轉的划时代的研究报告。由柯西，彭西列特，庇禾伯特 (Piobert) 和拉梅所組成的审查委员会对这个报告极为贊許，并作出建議将它公开发表^[1]。这个报告不仅包含了作者的扭轉理論，而且叙述了当时已知的所有彈性理論連同他本人所发展的許多重要补充。圣維南在緒論中說明如果知道了代表位移分量 u , v 及 w 的函数式时，則彈性体任一点上的应力可以立即算出。将已知函数式 $u(x, y, z)$, $v(x, y, z)$ 及 $w(x, y, z)$ 代入应变分量的已知表示式中(參看第 25 节)，即

$$\left. \begin{aligned} \varepsilon_x &= \frac{\partial u}{\partial x} & \varepsilon_y &= \frac{\partial v}{\partial y} & \varepsilon_z &= \frac{\partial w}{\partial z} \\ \gamma_{xy} &= \frac{\partial u}{\partial y} + \frac{\partial v}{\partial x} & \gamma_{yz} &= \frac{\partial v}{\partial z} + \frac{\partial w}{\partial y} & \gamma_{zx} &= \frac{\partial w}{\partial x} + \frac{\partial u}{\partial z} \end{aligned} \right\} \quad (a)$$

他通过微分得出这些应变分量，于是应用虎克定律算出应力分量。有了应力分量的表示式，从平衡微分方程[參看第 26 节 (b) 式]和边界条件[參看第 26 节 (a) 式]，他得出了产生假定的位移量所必須作用于物体上的力。圣維南认为按此法进行以及假定 u , v 及 w 的表示式，很难得出实用的解式。在反求的情况下，各力均为已知，我們必須将平衡微分方程积分，而积分法也不見得能使我們将此問題解成一般形式。

于是圣維南提供了半反求法* (semi-inverse method)，利用此法，他只要假定位移和力的一些特征，从而推求出这些量的其余特征使能滿足所有的彈性方程。他指出凡学过基本材料力学近似解的工程师都能用这个方法得出有实用价值的精确解来。于是他作出了計算各种截面形状的棱柱杆受扭和受弯的解式。

为了更清楚地說明这个方法，可考察一根杆件受力偶 M ，作用在两端的簡單扭轉情况 (图 149)。将坐标軸原点放在杆件左端形心处，并取坐标軸綫的正方向如图 149 所示，考虑从杆件左端相距 z 处所取任一截面 mn 上 A 点的位移分量。假设在扭轉时該端是不能轉动的，并且用 θ 表示軸杆单位长度的扭轉角。 mn 截面将

[1] 見 Mém. acad. sci. savants étrangers, 卷 14, 233~560 頁, 1855 年。

* 亦可称为“半逆法”或“凑合法”——出版社注。

轉動一角度 θz , 由于这种轉动, 任一点 A 对坐标 x 及 y 将有位移量

$$u = -\theta zy \quad v = -\theta zx \quad (b)$$

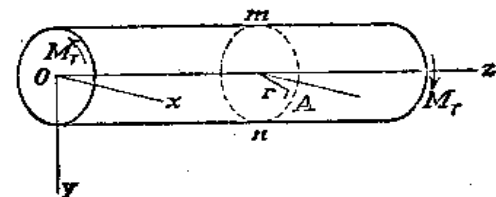


图 149

一根圓軸在扭轉時各截面仍保持為平面並且在軸線方向上的位移 w 將等於零。利用 (b) 式便可算出圓軸內的扭轉應力。他也試過仍然用各截面保持為平面的假說來處理非圓截面軸杆, 但是用這種方法所得的

結果與實驗不符^[1]。因此, 聖維南假定截面將發生翹曲, 並假定所有各截面的翹曲都一樣, 即 w 和 z 無關。于是他使

$$w = \theta \cdot \phi(x, y) \quad (c)$$

式中 ϕ 是以後要決定的 x 和 y 的某一函數。

(b) 及 (c) 式即代表聖維南對扭轉產生位移所作的假定。關於這些力, 他假定其中並無體力而且也沒有作用於軸杆曲面上的力。至於作用在兩端的力, 他假定在靜力學方面它們是相當於已知的扭矩 M_t 。將 (b) 及 (c) 式代入 (a) 式中, 聖維南發現只有兩個應變分量 γ_{xz} 和 γ_{yz} 是不等於零的, 它們的式子是

$$\gamma_{xz} = \theta \left(\frac{\partial \phi}{\partial x} - y \right) \quad \gamma_{yz} = \theta \left(\frac{\partial \phi}{\partial y} + x \right)$$

其相應的應力分量為

$$\left. \begin{aligned} \sigma_x = \sigma_y = \sigma_z = \tau_{xy} = 0 \\ \tau_{xz} = G\theta \left(\frac{\partial \phi}{\partial x} - y \right) \\ \tau_{yz} = G\theta \left(\frac{\partial \phi}{\partial y} + x \right) \end{aligned} \right\} \quad (d)$$

將它們代入平衡方程中(參看第 26 節), 他看到如果函數 ϕ 能滿足下式, 則它們也能被滿足的。

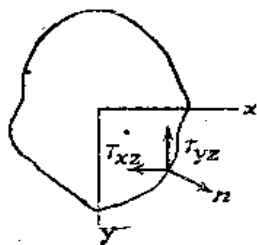


图 150

$$\frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} = 0 \quad (e)$$

在截面的邊界上(圖 150), 在向邊界所作法綫 n 的方向上的剪應力分量必等於零, 不然的話, 依照柯西的定理(參看第 26 節), 在軸杆的曲面上必有剪力作用。那樣就會和原先假定側面不發生牽力相矛盾。這種考慮引出了邊界條件

[1] 見杜留實驗的敘述(見上第 19 節)。

$$\left(\frac{\partial \phi}{\partial x} - y\right) \cos(nx) + \left(\frac{\partial \phi}{\partial y} + x\right) \cos(my) = 0 \quad (f)$$

用同样方式, 对于有任何截面形状的棱柱杆的扭转问题都可化成为在每一特殊情况下求 (e) 式的解并使满足于边界条件 (f)。

圣维南解出了各种截面形状的扭转问题。椭圆截面的轴杆是最简单的一种情况。在这种情况下, (e) 及 (f) 式可取如下关系得到满足,

$$\phi = \frac{b^2 - a^2}{a^2 + b^2} xy \quad (g)$$

式中 a 及 b 为椭圆的半轴长度 (图 151)。于是应力分量 (d) 式为

$$\left. \begin{aligned} \tau_{xz} &= -G\theta \frac{2a^2 y}{a^2 + b^2} \\ \tau_{yz} &= G\theta \frac{2b^2 x}{a^2 + b^2} \end{aligned} \right\} \quad (h)$$

相应的扭矩为

$$M_t = \iint (\tau_{yz}x - \tau_{xz}y) dx dy = \frac{\pi G \theta a^3 b^3}{a^2 + b^2} \quad (i)$$

由此得

$$\theta = \frac{M_t (a^2 + b^2)}{\pi G a^3 b^3} \quad (j)$$

从 (b) 式中我们可以看出, 对于在截面平面内通过其中心所作任一直线 Oc (图 151), 沿该线上所有各点的比值 $\tau_{xz}:\tau_{yz}$ 都保持为常数。这指出在这些点上的剪应力合力都互相平行, 而且必与边界上 c 点处的切线相平行。我们也可断定最大应力将发生于边界上 d 及 e 点处, 即椭圆短轴的两端。(e) 及 (g) 式确定了翘曲截面的形状, 同时

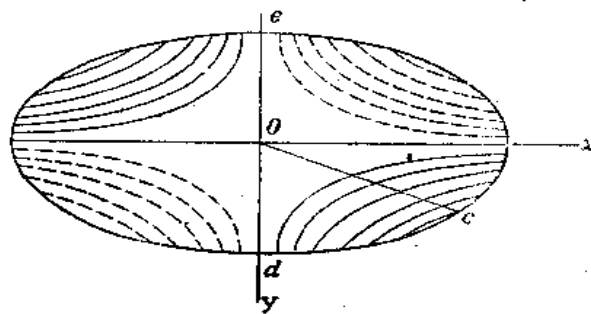


图 151

我们看出在椭圆中翘曲面的等高线呈双曲线形, 如图 151 所示, 其中实线表示在 xy 平面之上的各点 (对于这些点 w 是负的)。(j) 式可改写成下式:

$$\theta = \frac{M_t}{C} \quad (k)$$

式中

$$C = \frac{\pi G a^3 b^3}{a^2 + b^2} = \frac{GA^3}{4\pi^2 I_p} \quad (l)$$

$$\left(A = \pi ab, I_p = \frac{\pi a^3 b}{4} + \frac{\pi ab^3}{4} \right)$$

C 为杆件的抗扭剛度。

从他对各种截面的棱柱杆抗扭剛度的計算中，他断定由 (1) 式所得的 C 值在各种情况下都非常符合^[1]。因此，可将棱柱杆的抗扭剛度看作与具有相同面积 A 和相同极慣矩 I_p 的橢圓截面杆的抗扭剛度相等。显然，抗扭剛度是与极慣矩成反比而不是象旧理論中所說的成为正比。

圣維南所得的解式是将所有各截面上的应力分布作成相同的，因此要求作用在两端的外力也要按同样方式分布。只有在这种条件下，圣維南的結果才算是扭轉問題的精确解。可是，圣維南利用他那关于由靜力等效力系产生应力的原理（參看第 32 节），断定如果所考虑的各点距两端有足够的距离，那末，即使两端处力的分布与他的理論中所假設的不相符合，用他的解所得的应力还是足够精确的。靠近两端的应力必然与外力分布情况有关；但是这种分布情况通常是不知道的，因此对靠近两端处应力的深入研究很少实用价值。

圣維南又将半反求法用到端部承受有一个集中力的悬臂梁的弯曲問題上^[2]。他指出倘使在任一截面上的法向应力根据梁的基本理論已經很正确地得出，就能求得滿足全部彈性方程的剪应力的分布。他用这个方法得出了各种截面的棱柱杆弯曲的精确解。他不仅求出弯曲問題的一般解，而且（为了便于应用他的計算結果）还制出一些表来，从表中可算出矩形梁的最大剪应力。这些計算指出，当矩形梁在它最大剛度的平面上弯曲时，其最大剪应力非常接近于由儒拉夫斯基的基本理論所算得的結果（參看第 33 节）。

作出了棱柱杆受扭和受弯的解法以后，圣維南进一步考虑弯曲与扭轉的联合作用^[3]。他不仅算出截面上分布的应力，而且也求出主应力并算出最大应变。他建議在設計梁时，梁的尺寸應該選擇得使最大应变不超过由直接試驗所定出的每种建築材料的极限强度。

圣維南得出扭轉和弯曲在实际情况中应用的精确解的研究報告对材料力学的影响是可以很清楚地看出来的。自从他发表了这些見解以后，将彈性理論的基本方程引用到材料力学方面的工程书中便形成了一种趋势。圣維南本人依照这个方針在他編訂納維埃的书时作了許多这方面的注解。朗肯在他的应用力学教本中給

[1] 見 Compt. rend. 卷 88, 142~147 頁, 1879。

[2] 在扭轉的研究報告中簡略地提到弯曲問題。在弯曲的那篇報告中討論得較詳細，該報告刊在 J. math. Liouville 第 2 組, 卷 1, 89~189, 1856。在這篇報告的開端，對於舊的弯曲理論作了很重要的評論。

[3] 見扭轉報告第 12 章。

彈性理論写下相当多的篇幅。格拉斯霍夫和尹克勒两人都曾試行过不用截面保持为平面的假設而根据他們导出的恰当理論方程来推导材料力学中的公式。这种編写材料力学的方法后来已經被廢除不用了^[1]，現在习惯上講授这門学科是从比較淺近的观点开始的。根据彈性理論作更精細的研究，在今天來說，一般是那些專門从事于应力分析的工程师們的工作。

62. 圣維南的后期成就

圣維南完成了扭轉和弯曲的著名的論文以后，繼續在彈性理論方面进行研究并发表了許多論著，大部分刊登在法国科学院学报 (Comptes rendus) 上。这方面最重要的一些研究成果在以后都以加注的形式編入在他所編的納維埃的“課程总结”和他所譯的克列布希的书中。他对“課程总结”所作的附录，包含了一套完整的各向异性体的彈性理論，和关于彈性常数必需个数这个問題的精細記述^[2]。一直到他临死为止，他坚持着这个意見，即認為只有認定固体的分子构造和假定有分子力存在，才能合理地进行这些研究。他贊成在一般情况下将彈性常数从 21 个减为 15 个，而对于各向同性体則从 2 个减为 1 个。他的研究不仅对于彈性力学家有很大的意义，而且对于分子物理学家也有一定的助益。

圣維南在克列布希的书中的注釋也是很有价值的，特别是关于杆件振动和冲击理論的那些注釋。在討論梁的橫向冲击时，我們已經提过圣維南在这方面的重大貢獻(參看第 41 节)。假定一物体冲击于一根簡支梁上而与梁保持密貼，对于这个冲击問題，他是把它看成梁上有一附加物的振动問題来討論的。他研究了这个系統的头七种振动方式，計算出相应的振动頻率，并且求得相应于梁重对冲击体重量的各种比值的曲綫形状。假定梁原本是靜止的而附加物則有一定的速度，圣維南算出了每种振动方式的振幅。将相应于这些部分的振动的撓度总加起来，他能得出在時間 t 的不同数值下梁的撓度曲綫，从而求出最大撓度和最大曲率来^[3]。从这一分析中，正如由卡喀斯 (Cox) 首先所作出的結論一样(參看第 41 节)，他断定橫向冲击的基本理論能得出滿意的最大撓度值，不过对于計算最大应力却是不够精確的^[4]。

[1] 以彈性理論为基础的材料力学教本，例如格拉斯霍夫在卡尔斯魯赫所写的以及在俄国工程学校一些教授所写的，經証明对一般学生接受能力感到困难，因此后来逐漸不用了。

[2] 見附录五。

[3] 圣維南在他的分析中所用的許多曲綫，在他去世后由他的学生佛拉門特 (M. Flamant) 发表在 J. école polytech. (巴黎出版)，59 期，97~128 頁，1889 年。

[4] 似乎圣維南沒有发觉卡喀斯的初淺解法，所以他写出自己的推导方法以及对推导結果所作的很詳細的討論。見圣維南譯出的克列布希的书，576 頁上。

圣維南也熱心於研究杆件的縱向沖擊。考察一根水平方向的杆件，一端固定，另一端接受一軸向打擊，他仍然把這個沖擊問題看成為杆端有一個附加物的振動問題來討論。他假定杆件原本 ($t=0$) 是靜止的，而附着的物體沿軸向有一給定速度。他將解作成三角級數的形式，將前頭幾項總加起來得出有關杆端運動的滿意結果。可是在計算應力中，圣維南發現他的級數收斂得不够，因此較難立刻算出精確的答案。以後他試用一些位移的近似式以代替無窮級數。這個問題大致在同一時期由包沁涅斯克以及由西伯特 (Sébert) 和胡果尼沃特 (Hugoniot) 兩位炮兵軍官最後予以解決。他們是用不連續函數作出解來的。

圣維南研究的特点是決不滿足於只得出一個一般解。他經常要把他的結果 (通過算出的表和制出的圖) 表示成使得工程師能在實際應用中一點也不感到困難的形式。利用包沁涅斯克的解，圣維南和佛拉門特合作繪成圖表來表明對於各種受擊杆件的質量對沖擊體質量的比值 r 下的縱向沖擊的各種相位^[1]。例如，圖 152

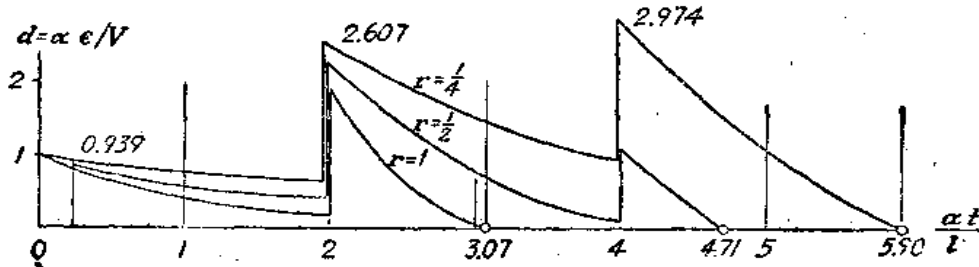


圖 152

就表示了這麼一個圖表，從該圖中可算出杆端與沖擊物體相密貼時的壓應力。在此圖中， l 表示杆長， α 為沿杆傳播的聲速，而 V 為沖擊體的速度。他取 $\alpha t/l$ 的比值作為橫坐標，取 $d = \alpha \epsilon / V$ 的量為縱坐標，它與杆端處的单位壓縮量 ϵ 成正比。圖中三條曲綫相對於杆重對沖擊體重量的三個不同的比值 r 。圖中可以看出，杆件和沖擊體接觸面上在沖擊的瞬間所產生的壓應變在 $t = 2l/\alpha$ 時間以前是逐漸減小的。在 $t = 2l/\alpha$ 時，從杆件固定端反射回來的壓縮波到达了接觸面；因之壓縮應變突然升高到一較高數值，然後壓應變又重新開始逐漸減小。當 $r = 1$ 時，我們看出，在 $t = 3.07l/\alpha$ 時，壓應變等於零，因此沖擊體和杆件間的密貼到此中斷。對於較小的 r 值，在這個時間以後還是繼續保持密貼，而在 $t = 4l/\alpha$ 時，我們又得出壓應變的第二次突變。此後，應變減低，當 $r = 1/2$ ， $t = 4.71l/\alpha$ 時，以及 $r = 1/4$ ， $t = 5.90l/\alpha$ 時，密貼即行停止。該圖指出：比值 r 減低，則沖擊的持續時間增長；同

[1] 這一論著刊在 Compt. rend. 卷 97, 127, 214, 281 及 353 頁, 1883。在克列布希的書的法譯本附錄中也可以找到。

时最大应变的突变也说明了級数形式的解没有得出滿意結果的理由。圣維南还作出几个与图 152 类似的不同杆件截面的图表, 这样, 他証明在冲击时最大应力是在固定端发生的。

这个冲击理論假定了密貼現象是在同一瞬間发生在杆端整个表面上的。这种情况在实际事物中是不能实现的, 而且沃依特 (W. Voigt)^[1] 所作的实验 (参看第 71 节) 也不和这个理論相符。

圣維南不仅热心于研究冲击, 而且也研究了杆件的强迫振动。在他所譯克列布希的书的第 61 号注釋中 (約占 150 頁), 他写出按時間而变的一个力作用于杆件上产生振动的一个最全面的討論。他也研究了杆上任一点按特定的运动方式所产生的强迫振动, 并且很詳細地討論了在一簡支棱柱杆的中点形成一定的諧和运动的情况。在同一注釋中, 他在一个动载荷下的弯曲問題上写下很大的篇幅。他查考了威里斯和斯托克斯两人的著作 (参看第 40 节), 其中都忽略了梁的质量。接着他导出了这个問題的一般方程, 并討論了菲里普斯的著作^[2], 因为菲里普斯的著作中作过那些方程的近似解。他指出菲里普斯的解是不完备的, 最后他利用威里斯的推理方式并在动载荷 W 的慣性力上加上和梁的均布重量 Q 相应的慣性力, 从而导出了一个近似解。这样, 他得出由载荷 W 及载荷 Q 两者所产生的最大弯矩为^[3]。

$$M_{\max} = \frac{Wl}{4} \left(1 + \frac{1}{\beta}\right) + \frac{Ql}{8} \left(1 + \frac{5}{4} \frac{1}{\beta}\right)$$

式中, 和以前一样 (参看第 40 节),

$$\frac{1}{\beta} = \frac{16\delta_{st}v^2}{gl^3}$$

这个解和菲里普斯的解不同之处是在 M_{\max} 式子的第二項中, 菲里普斯用的是 $\frac{3}{4} \frac{1}{\beta}$ 而不是 $\frac{5}{4} \frac{1}{\beta}$ 。

1868 年, 特萊斯加向法国科学院提出关于在极大压力下金属流动的两篇笔记^[4]。圣維南正准备在这項工作上提出一份报告, 因此轉而从事延性材料塑性变形的研究。随后他发表了几篇論文, 其中他导出了塑性基本方程, 推导方程式所根据的假定是: (1) 塑性变形时材料的体积不变, (2) 主应变的方向和主应力的方

[1] 見沃依特的論文刊在 Ann. Physik, 卷 19, 44 頁, 1883; 卷 46, 657 頁, 1915。对冲击方面的文獻的評論可参看普修尔 (T. Pöschl) 所著“物理手冊” (Handbuch der Physik) 卷 6, 525, 1928 柏林。

[2] Ann. mines, 卷 7, 1855。

[3] 布累塞得出同样的結果, 見他所著“应用力学教程” (Cours de mécanique appliquée), 1859 年第 1 版。布累塞也得出了梁上有均布动载荷情况下的解。

[4] 見“各方学者的研究报告” (Mém. présentés par divers savants), 卷 20, 1859 年。

向一致,以及(3)每一点上的最大剪应力等于一特定的常数。利用这些假說,圣維南解出了如下的几个簡單問題,例如,圓軸的扭轉,矩形棱柱杆的純弯曲^[1]以及在內压力作用下空心圓筒的塑性变形^[2]。这样,圣維南开創了材料力学中一个完全新的研究范疇。他称这門新的学科叫塑性动力学(Plasticodynamics);最近它已成为不可忽視的研究对象了。

53. 杜哈美尔和菲里普斯

杜哈美尔(J. M. C. Duhamel, 1797~1872)出生于圣馬洛(Saint-Malo)。1814年进入工业学院,毕业于1816年。毕业以后,先在勒恩(Rennes)学习了一段时间的法律,其后又回到巴黎,在好几个学校教过数学。1830年,他繼承哥里奥里斯在工业学院教积分,此后一直在該校任教,直到他結束教学工作为止(1869年)。他在学校里的声望很高,因此他的許多計劃都为該校所採納实行。他的积分^[3]和理論力学^[4]的教本在法国各学校中普遍采用。在此項著作中,杜哈美尔从他过去的老师富勒和泊松那里得到不少助益。他所处的时代正是將数学分析应用到物理学上得到迅速发展的时代,他的研究报告正迎合着这个潮流。

在他发表了几篇关于固体中热流的重要研究报告以后,他向科学院再提出他的“关于計算因温度变化引起固体中分子作用力的研究报告”(Mémoire sur le calcul des actions moléculaires développées par les changements de température dans les corps solides)^[5]。这篇論文构成了杜哈美尔对彈性理論的主要貢獻。在緒論中,他說过富勒曾在他的名著“热的分析理論”(Théorie analytique de la Chaleur)中討論了固体中温度的不同分布,但沒有考虑因温度改变而产生的变形。一个固体中可分成許多元素,在温度改变的影响下它們不能自由膨脹,因此产生了应力。在研究这类应力时,杜哈美尔取用了納維埃所介紹的方法(參看第25节),并且推出和(g)式(參看第25节)相似的平衡微分方程。但是,除开体力的分量 X , Y 和 Z 以外,还加上有 $-K(\partial T/\partial x)$, $-K(\partial T/\partial y)$ 和 $-K(\partial T/\partial z)$ 这类形式的各項。这些都和在 x , y , z 各方向上的温度改变率成正比。他也得出物体的边界条件,并且指出温度应力可以象求体力的应力以及求作用于表面上外力的应力的同样方法而求得。于是杜哈美尔指出由各外力所产生的应力以及由温度改变所产生的应力可以各自計算,而后用迭加法求出其总应力。似乎这里是第一次我們看

[1] 数学杂志(J. Mathématiques)卷16, 373~382, 1871。

[2] Compt. rend. 卷74, 1009~1015, 1872。

[3] “工业学院解析教程”(Cours d'analyse de l'École Polytechnique)两卷集, 2版1847。

[4] “力学教程”(Cours de mécanique), 两卷集, 2版1853。

[5] 見Mém. acad. sci. savants étrangers, 卷5, 440~498頁, 1838年。

到应力分析中采用了迭加法。作者指出在温度均匀分布的情况下物体内不致产生应力。

杜哈美尔进一步将其基本方程应用于几种特别情况中从而得出了具有实用价值的解式。他起始研究一只空心球形壳体，球壳的温度为与中心相隔距离的已知函数。他证明外半径和内半径长度的改变只与壳壁温度的平均值有关。他将这个结果推广到由不同材料作成两层同心夹层的壳上。在这篇论文里他也讨论到一只圆柱形管子，其温度为径向距离的一已知函数。最后，杜哈美尔研究了一个球壳因温度变更而产生的运动。在所有的这种工作中，作者都假定弹性常数和温度无关。他讨论到由变形所产生的温度改变以及体积不变时的比热和压力不变时的比热两者之间的差异。这些都发表在他的第二篇研究报告中^[1]，这篇报告在热学理论中占有首要的地位。

杜哈美尔在弹性体振动理论方面也作了一些工作。弦索和等截面杆的自由振动已经有许多人研究过了。杜哈美尔考虑了更为复杂的情况。例如，他研究了附着有集中质量的弦索的振动，他不仅得出这个问题的全解，而且作出许多的实验，所得结果都与理论相符^[2]。他得出了一个分析弹性体强迫振动的普遍方法^[3]。利用迭加原理，他证明由一个变力所产生的位移可用一积分形式求得（参看第50节）。这个方法在以后又经圣维南用来研究杆件的横向强迫振动（参看第52节）。

菲里普斯（1821~1889）出生于巴黎。1840年他进入工业学院，以后又在矿业学院求学，1846年毕业。在政府机关作了几年工作以后，他便在法国铁道上供职。他那最初的科学研究工作是结合他的铁道工程师的工作进行的。他主管铁道公司的机车车辆，因此从事于弹簧的设计。当时懂得这方面知识的人很少，菲里普斯却发展了片弹簧的完整理论；他根据他的理论设计出弹簧来，以后又得到进行试验的机会，证明了他的理论对于实际应用是够精确的。这个成就曾向科学院提出，经委员会通过将它发表在“院外学者的研究报告”（Mémoires des savants étrangers）中^[4]。这篇论文对于从事弹簧的设计工作者是很有用的，也清楚地证明了一位具有实际经验的工程师必须兼备十足的数学知识，才能在新的工程领域中作出巨大的贡献。论文中的分析是以直梁弯曲的基本理论为根据的。假定在弯曲时板片间保持互相接触（图153 a），菲里普斯导出在弹簧每一截面处曲率改变的公式，并且

[1] J. école Polytech. (巴黎), 第25期, 卷15, 1837。

[2] 同上注, 第29期, 1843。

[3] 同上注, 第25期, 1~36, 1843。

[4] 这篇论文的全文刊在 Ann. mines 第5组, 卷I, 1852。

指出，將板片端部削尖如圖 153b 所示，可將彈簧的曲率做成沿整個長度連續改變的形狀。他用積分方法得出彈簧的撓度公式。借微分方法也得到計算板片之間壓力的式子。得出此壓力便能算出摩擦力，而摩擦力是和振動時彈簧的阻尼特性有關的。菲里普斯將所有這些結果用到真實的鐵道彈簧的設計中，並且給出這種設計的一些計算例題。文中有相當大的篇幅述及彈簧的材料力學性能試驗，他並且從這些試驗結果中對容許應力的規定作出建議。

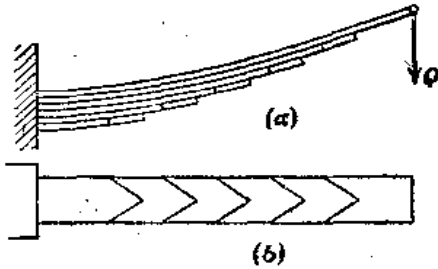


圖 153

在庇爾遜的“彈性力學史”一書（第 2 卷，第一部分，330 頁上）中可以看到對於這項工作的一個非常詳細的評論。在這段評論的結尾，庇爾遜說：“這篇研究報告是對於一個非常簡單的彈性理論——應用的範圍是充分精確的——能引出很有價值的成果的一個顯明例子。菲里普斯的彈簧理論，正如它已在一般鐵道的機車車輛中使用那樣，是最優秀的成就之一，只有具備豐富理論知識的實際工作者才能作出這種成就來”。

菲里普斯結合他在鐵道方面的工作，也從事於動載荷在橋梁上的動力作用問題的研究^[1]。他得出這個問題的近似解，其中不僅考慮到動載荷的質量，而且也考慮到橋梁的質量。隨後，由聖維南將此解加以簡化并作了一些修正（參看第 52 節）。

菲里普斯也研究過杆件的縱向和橫向強迫振動，對那些一端承受有一個周期性力作用的杆件^[2]的縱向振動問題作了解答^[3]；在處理橫向振動時，菲里普斯考查了一根側杆的應力，該杆軸綫上所有各點能作出具有同一半徑的一些圓來。他也考慮過一根弦索的振動，該弦索一端固定，他端連接到一只發生諧和振動的音叉上。菲里普斯在處理杆件橫向振動方面所發展的方法，以後聖維南在他所譯的克列布希的書中第 61 號注釋內被用來討論橫向振動的特殊情況（參看第 52 節）。

1864 年菲里普斯辭去了實際工作，開始教授力學，首先在中央學院（École Central）（1864~1875），以後又在工業學院（1866~1879）。1863 年，他被選為法國科學院的會員。

在他的後半世生活中，菲里普斯熱心於象用於錶中的那些螺旋彈簧的變形理

[1] 見 Ann. mines, 卷 7, 467~506 頁, 1855 年。

[2] 這類問題現在在油田中有重大的實用價值，那里常採用很長的杆件。

[3] J. mathématiques, 卷 9, 25~83, 1864。

論。他在这方面发表了几篇研究报告^[1]，报告中将問題討論得极为詳細。他証明滿足錶运行的条件之一乃是錶的螺旋彈簧的重心必須保持在平衡輪軸的軸綫上。他也研究了温度和摩擦力分別对平衡輪振蕩的影响，并且得出对制錶工业最有价值的許多实验結果。这是在求解重要实际問題中应用理論分析很成功的一个例子。

54. 紐曼 (Franz Neumann)

佛兰茲·紐曼^[2] (1798~1895) 出生于布兰登堡 (Brandenburg) 省的約奇姆斯托尔 (Joachimsthal) 附近。他的父亲厄恩斯特·紐曼 (Ernst Neumann) 是一个产业代理人。拿破侖战争給德国带来非常艰苦的年代，而紐曼的儿童时代也是很不幸的。他在約奇姆斯托尔的一个学校里受到初等教育。直到十岁时才进入柏林的渥德尔 (Werder) 中学，他住在一个木匠的家中，生活仍然很艰苦。当 1813 年普魯士从法軍占領中解放出来时，紐曼自动报名参加德国軍队，不过他年紀太輕，直到 1815 年才达成他的志愿。他加入在布魯彻尔 (Blücher) 的队伍里，参加了滑鉄卢 (Waterloo) 战役以前的里尼 (Ligny) 战役 (1815 年 6 月 16 日)。他負了重伤，遺留在戰場上等死，直到第二天他清醒过来以后，才被运回野战

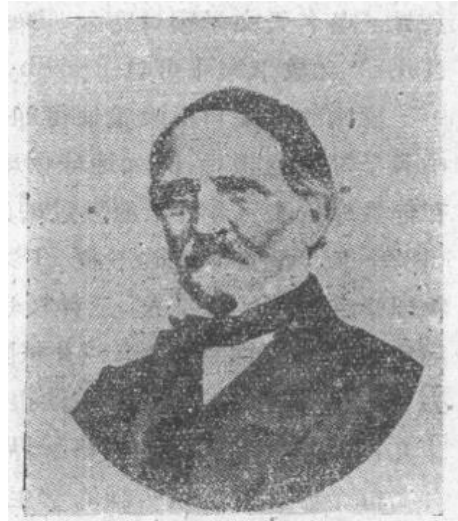


图 154 佛兰茲·紐曼

医院。經過几个月的休养恢复了健康，他又回到他原来的部队。那年秋季参加了包圍季威特 (Givet) 一役，并留駐該地直到战役結束为止。

1816 年 2 月，志愿軍都撤回柏林，于是紐曼才有机会在中学恢复学业。1817 年毕业，同年进入柏林大学。他的生活还是很困苦的，因为他的父亲不能供給他，他只好用兼課的方法弄点錢来維持自己的生活。在开始讀大学时，他学习神学和法律，但随即改讀自然科学而对矿物学极感兴趣。虽然他精于数学，但由于选课太少，在該学科上不能得到很多的教育。他的数学知識还是以后从书本中并极大部分由研究富勒的书籍中累积起来的。

[1] J. mathématiques, 第 2 組, 卷 5, 313~366, 1860; Ann. mines, 卷 20, 1~107, 1861。

[2] 由他的女儿路易士·紐曼所写的，佛兰茲·紐曼的生平事迹，在 1904 年出版。并參看万格林 (A. Wangerin) 的“佛兰茲·紐曼及其研究与教学工作” (Franz Neumann und Sein Wirken als Forscher und Lehrer, 1907) 以及沃依特 (W. Voigt) 的追念紐曼 (Zur Erinnerung an F. E. Neumann), Nachr. Ges. Wiss. 格廷根大学, 教理丛书, 1895。

1820年秋季，紐曼到西里西亞 (Silesia) (現為波蘭的工業區——譯者注) 作短期旅行，替柏林自然科學博物館收集礦石和化石。這一次旅行使他和柏林礦物學教授魏斯 (E. C. Weiss) 發生了密切聯繫，魏斯替他在礦物研究所安排了一個助理員的工作。紐曼在礦物學方面研究的結果寫成了一本名為“結晶學”(Krystallonomy) 的書，其中敘述了分析晶體結構用的一個新的投影方法。這本書成就很大，他被邀請向那些專門研究礦物學的人們作過一系列的講演。這些講演使他得到發展這些新方法的机会。他又開始了爭取博士學位的努力，並在1826年春天獲得這個學位。同年，他被哥尼斯堡 (Königsberg) 大學聘為礦物學講師。在哥尼斯堡，紐曼會見了著名天文學家貝塞爾 (Bessel) 和幾位年青的科學家，例如物理學家朵夫 (Dove) 和數學家雅可貝 (Jacoby) 等人。

德國的學院自由政策使得紐曼能擴大他的活動範圍，他開始講授理論物理學中各個部門的課程，例如地球物理學、熱學理論、聲學理論、光學和電學等。這樣，在他教學的头三年中，他教過理論物理學的全部課程。他很快地被提升為副教授 (1828年)，隨即又升為教授 (1829年)。1834年，紐曼和雅可貝合作組織了理論物理學和數學的實驗室。這種教學方式在以前只在人文科學院實行過，在物理學上應用還是試驗性的，它第一次試圖將研究理論科學的研究生在某種程度上組織起來。這種培養研究生的新方法很快地在德國得到贊揚而且証實是非常成功的。在十九世紀後半期德國物理科學界就因此而獲得相當大的進步。

每個參加實驗室聽課的學生在每一次聚會時必須準備一篇論文，會上在教授指導下討論些高深的物理學問題或學生們所作的一些科學研究。以後，紐曼根據學生的知識水平將學生分成兩組。對於那些學識較差的，實驗室討論的題目通常結合着前學期的課程來進行。在這種會上所提出的論文常常將講課中只簡單提過的一些論題在這裡再作更詳細的討論。有時，這些較初淺的論文還敘述了學生們為証實理論所作的實驗。紐曼特別注重這項工作，因為這樣學生們可以得到使用科學儀器和量測技術的經驗，並能使學生們熟諳於將實驗結果用數學形式表達出來。實驗室所處理的問題有：理論力學，毛細管，熱的傳導，聲學，光學和電學。對於那些學識較高的學生，只經常討論學生們獨創性的研究。

實驗室本身表現為一個優越的進修場所。紐曼的學生常常成為其他大學最優秀的教師，一個一個地成立了他們自己組織的實驗室。因此，紐曼對於德國物理學方面的影響是很大的，同時，看一看十九世紀後半期彈性理論的發展情況，我們可以說在這個時期內德國科學上的主要貢獻都是由他的學生們所完成的。波爾察朵 (Borchardt)，克列布希、克希霍夫、薩爾許茨 (Saalschütz) 和沃依特都在哥尼斯

保大学参加过物理学研究室討論，他們在彈性力学上的研究也是由紐曼帶头的^[1]。

当納維埃、柯西和泊松在彈性理論方面都正在积极研究的时候，紐曼也开始了这方面的初期研究，那时，彈性理論还只在光学上应用。在他那双折射的論文中^[2]，紐曼考虑了一个彈性体，其結構形式系由三个相互正交的对称平面所构成，根据納維埃的方法(參看第 25 节)，他发展了包含六个彈性常数的平衡方程，并且研究了在这样一种介质中波的傳播情况。随后，他就从事于研究有三个相互正交对称面的晶体的彈性^[3]，并指出应当做出一些实验，借直接試驗得出六个常数的数值。他导出(第一次)一个公式来計算按任意方向从晶体上截下的棱柱体材料的抗拉模数。在这些早期著作中，紐曼采取彈性体的分子結構理論作为他研究的根据，因此采用了較少的彈性常数，和过去泊松所采用的以及后来又被圣維南所采用的一样。

然而，經過他为了寻求理論和实验相一致所进行的不断研究，不久他就否定了納維埃和泊松的一些假定。最后，他不用分子理論确定了各种晶体所必需的常数个数。他建議用各种方法来試驗由晶体上截下的棱柱体，因此可从量測中算出必需的彈性常数。这些实验是由紐曼的学生做出来的。其中以沃依特^[4]所做出的这类研究特別重要，因为它明确地証明了由假定分子間作用有中心彈性力所得出彈性常数减少的个数和試驗結果不符，在最普遍情况下所需彈性常数的个数是 21 个，而不是如泊松的理論所指出的 15 个。对于各向同性体，所需常数为 2 个而不是如納維埃、泊松和圣維南所假定的 1 个。只要一直坚持着多-常数理論，当引出一些象軟木、橡皮和胶質物的例子时，它們都明显地証明泊松比并不是 $1/4$ ，这就能說明那些材料并不是各向同性的。而且沃依特的实验也明显地証明了将少-常数理論用到由完全晶体上截出的棱柱杆所得的結果是不合适的。

紐曼在彈性理論上最重要的貢獻包括在他那处理双折射的一篇重要的研究报告中^[5]。布略斯特 (Brewster)^[6]和西貝斯克 (Seebeck)^[7]曾注意过一块受热不勻的

[1] 关于紐曼的研究室和他的学生的較多資料可參看万格林的书。

[2] Pogg. Ann. Physik. U. Chem. 卷 25, 418~454 頁, 1832 年。

[3] 同上注, 卷 31, 177~192, 1834。

[4] 同上注, 卷 31, 701, 1837; 卷 34, 931, 1838; 卷 35, 642, 1838; 卷 38, 573, 1839。

[5] Abhandl. preuss. Akad. Wiss., 数学自然科学丛书, 第二部分, 1~254, 1843。

[6] Phil. Trans. 436 1814; 1 1815。

[7] 馬克斯威爾写給威廉·湯姆逊的信中曾提到西貝斯克的成就。見“克勒克·馬克斯威爾电观念的来源”(Origins of Clerk Maxwell's Electric Ideas) 由約瑟夫·拉摩尔 (Sir Joseph Larmor) 主編, 第 81, 1937, 劍橋。

玻璃板能发生双折射。布略斯特发现玻璃在应力作用下也具有同样的性质^[1]，因此他建议用玻璃模型借助于这种现象来研究结构物中的应力。布略斯特也用胶质物作过实验，并且指出如果使这种物质膨胀再让它干燥发硬，则在此种状态下，当膨胀力消失时，它仍能保持双折射的性质。关于玻璃在压应力下的双折射性质也被佛累斯涅 (Fresnel) 研究出来^[2]。他用三棱镜作实验，指出在轴向压力下它们具有和晶体一样的双折射性质。

在纽曼的研究报告中，他发展了关于受力的透明物体的双折射理论。在一块均匀受力平板的最简单情况下 (图 155)，这个理论说明了如果垂直于平板通过一

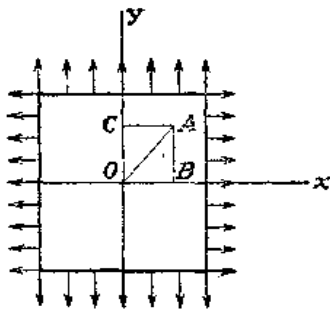


图 155

点 O 有一束偏极光，而 OA 表示以太剪切振动的振幅，此振动可分解为平行于 x 及 y 轴的 OB 和 OC 两个分量。这两个分量将以两个不同的速度在平板内传播。两者速度之差 $(v_x - v_y)$ 与两个主应变间之差 $(\epsilon_x - \epsilon_y)$ 成正比，即与最大剪应变 γ_{xy} 成正比。我们利用一个分析器可使此两种光线分量发生干涉，于是借观察平板映在一块幕上的彩色图便能求出给定的平板的象的色和剪应变 γ_{xy} 的数值之间的关系。有了这种资料，我们能再一次检查幕上的彩色

花样来分析不均匀受力平板内剪应变的分布。如果不用白光而用一束单色偏极光，我们将得出幕上平板的象带有许多黑色的流苏状花纹。关于剪应变的分布便可由这个图象的方位得出结论来。这种技术现在已由工程师们广泛用在光测弹性应力分析 (Photoelastic stress analysis) 上。

纽曼得出了三维应力分布一般情况下的理论。他指出怎样从简单的试验中得到光学常数。利用它们便能替已知应力分布及已知材料拟定其彩色花样。他将这个理论应用于一根受扭圆轴和一个有径向对称应力的球体的特殊情况中。

其次，纽曼应用他的理论来研究布略斯特在不均匀受热玻璃板上所观察到的彩色花样，并且指出象这种平板的双折射性质是由于温度分布不均产生应力所致。为了研究这些应力，纽曼发展了和杜哈美尔所得方程相似的平衡方程 (参看第 53 节)，其中包含有考虑受热膨胀的各项。将这些方程用到一只球上，此球的温度分

[1] Phil. Trans. 1815 年, 第 60 页; 1816 年, 第 156 页。

[2] Ann. Chim. et phys. 卷 20, 第 376 页, 1822 年。并参看“奥古斯丁·佛累斯涅的成就”(Oeuvres d'Augustin Fresnel), 卷 1, 713 页, 1866 年。关于佛累斯涅的工作，马克斯威尔说过下面一段话：“布略斯特发现透明固体中暂时产生的机械应力和偏极光性质同向，而佛累斯涅用晶体的双折射证实了这些性质”(见上面注解中所提到的马克斯威尔的信件)。

布仅与去中心的距离有关,在这种情况下,紐曼算出了温度应力,而且作出了光測彈性試驗,这些試驗証明当偏极光通过球体时所出現的彩色流苏形花紋和他的理論非常符合。

紐曼也討論到温度分布不均匀但在任一点处的整个厚度上的温度不变的平板內的温度应力。他导出所需的方程式,并且将它们用到圓板和圓环中。他考虑了沿徑向厚度极薄的圓环,而且討論了当圓环的温度仅为沿圓环軸綫方向所量距离 s 的函数时圓环的弯曲情况。紐曼也研究过两块不同材料的平板胶合在一起,如同布累奎特 (Brequet) 的双金属温度计那样的情况,他又解决了当温度均匀分布时該胶合板的弯曲問題。

在他那偉大的研究报告最后一章中,紐曼研究了殘留应力的問題,这种应力是当加载到出現塑性变形时将外力移去以后在物体內所留下的一种应力。他的理論是根据下述假定出发的,即主塑性应变的方向和主彈性变形的方向一致而且其数值为主彈性应变分量的綫性函数。紐曼应用他的理論来研究一急遽冷却的玻璃球所引起的殘留应力。似乎紐曼是第一个研究殘留应力的人。

紐曼在彈性力学上有些独创性研究包含在他的教程中^[1]。紐曼經常討論到他在課堂里认为特別重要的一些問題,也談到一些給学生们准备科研題目的問題。其他的都沒有用研究报告的形式发表,只是在讲义发表时的第一次印本中出現过;这些資料在研究完成以后大約已有三十年以上了,因此这些成果当时已陈旧不堪。

我們如將紐曼的书的内容簡略地流覽一下,就会注意到在头五章中他引入应力分量和应变分量的概念,发展了各向同性体彈性的基本方程,并且用两个彈性常数成立了这两种分量之間的关系式。他那应力分量的概念以后經許多学者采用过;例如,勒夫 (A. E. H. Love) 就用过它。接下去的三章,根据固体的分子构造假說,作出了基本方程的推导;討論了納維埃和泊松的著作;作出了温度不均匀分布的方程的推导并且討論了彈性方程的解答唯一性定理。該书以下部分是关于方程式在特殊問題中的应用。特別重要的是关于从晶体切出棱柱体来研究它的变形这一章,它代表了紐曼的独创成果,同时也提供了他的几个从事于求定各种材料的晶体的彈性常数的学生们以实验研究的基础。

其次,我們再看到該书中有討論在彈性介質中波的傳播这一部分。不过,在光学中应用彈性力学,应该归属于光的波动理論的历史,所以这里不再詳細討論。

[1] 紐曼的“固体彈性理論和以太的讲义”(Vorlesungen über die Theorie der Elasticität der festen Körper und des Lichtäthers) 由美依尔博士 (Dr. O. E. Meyer) 主編, 1885, 萊比錫。

最后一章包括弦索、薄膜和棱柱杆的振动。紐曼在处理圓軸的縱向振动时,建立了应需的方程式,較之过去所見到的要完善得多;因为他不仅考虑了質点的縱向位移,而且也考虑了徑向位移。他提出一个近似方法^[1]来求解这些方程,并且将結果用于圓柱形杆的縱向冲击中。在这方面他是最先指出用能量守恒原理研究縱向冲击时必须考虑杆件的振动的人。我們已經知道(参看第 52 节),这个問題在以后又經圣維南研究过。

55. 克希霍夫 (G. R. Kirchhoff)

格斯塔夫·罗伯特·克希霍夫 (Gustave Robert Kirchhoff, 1824~1887)^[2] 出生于哥尼斯堡,他是一个律师的儿子。1842 年讀完中学以后,进了哥尼斯堡大学,而在 1843~1845 这段时间,他参加听紐曼的一般講課和理論物理学研究室的教学活动。紐曼注意到克希霍夫的卓越才能,因此在他所写給教务长的报告中,他推荐



图 156 G. R. 克希霍夫

这个学生是一个最有希望的青年科学家。他也贊許克希霍夫发表在 1845~1847 年間的几篇論文,这些論文都是在他的指导下在研究室中起草的。1848 年,克希霍夫得到博士学位并开始在北京大学教課。他在柏林住不多久,1850 年便接受布累施劳 (Breslau) 大学的聘請,担任物理学副教授。在該校遇到著名化学家本生 (Bunsen, 1811~1899), 此后他就和本生密切地共事許多年。1854 年,本生轉到海得尔堡 (Heidelberg) 大学,1855 年,該校的物理学講座无人主持,他就將克希霍夫拉到海得尔堡大学。1858 年,希姆霍茲 (Helmholtz) 加入了他們

的队伍,此后,海得尔堡大学便开始了一个偉大的科学时代。

这三位杰出教授的講座吸引到从其他德国大学和从国外来的許多学生。克希霍夫和本生一起研究光譜分析,1859 年克希霍夫发表了他在这方面的著名論文。他不独是一位很优秀的教师和理論物理学专家,而且也是一位不平凡的实验家,因此学生能得到极全面的实验教育。1868 年,克希霍夫因偶然事故跌断了腿骨,健

[1] 关于这类問題的全解以后由普希罕默 (L. Pochhammer) 作出,見 J. Math. 卷 81, 324, 1876, 克里立 (Crelle)。

[2] 关于克希霍夫的簡略傳記可參看波茲曼 (L. Boltzmann) 的“通俗小丛书” (Populäre Schriften), 1905, 萊比錫。

康受到了严重的影响。他不能再在实验室里做辛劳的工作，因而迫使他局限于作理论研究。1875年，他转到柏林大学，在该校担任理论物理学教授，就不再管教学生的实验工作了。1876年他以理论物理学讲义第一卷的形式出版了他在力学方面的名著^[1]。1882年，克希霍夫再出版了论文集第一卷^[2]。他的健康继续恶化，结果在1884年中止教学工作，在六十三岁时（1887年）去世。

克希霍夫在当纽曼的学生时期就已热心于研究弹性理论。1850年，他发表了关于平板理论的一篇重要论文^[3]，文中我们看到有平板弯曲的最早的正确理论。在这篇论文的开端，克希霍夫对这个问题作了一段简要的历史叙述。他提到苏菲·哲美因 (Sophie Germain) 最先企图求出平板弯曲的微分方程，以及拉格朗日怎样改正了她的错误。他没有提起纳维埃用分子力假说来推导平板方程的工作（参看第29节）。他讨论了泊松的工作，并且指出泊松的三个边界条件一般是不能同时遇到的（参看第27节），而这位法国弹性学家之所以能够正确地解出振动圆板的问题那只是因为他所讨论的对称的振动方式正巧与三个边界条件之一相合的缘故。

克希霍夫的平板理论是根据现在已普遍承认的两个假说，它们是：(1) 原来垂直于平板中央平面的每根直线在弯曲时仍保持为直线，并与弯曲后板的中央面相正交；(2) 平板中央面的元素在平板受横向载荷发生微小挠度时并不伸长。这些假定近似地与现在平板弯曲基本理论中所用的截面保持为平面的假说相符合。克希霍夫利用这两个条件建立了一个计算弯曲平板的位能 V 的正确式子，即

$$V = \frac{1}{2} D \iint \left[\left(\frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \right)^2 + \left(\frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \right)^2 + 2\mu \frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \cdot \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} + 2(1-\mu) \left(\frac{\partial w}{\partial x \partial y} \right)^2 \right] dx dy \quad (a)$$

式中 $D = Eh^3/12(1-\mu^2)$ 为板的抗弯刚度，而 w 为其中央面的挠度。为了得出计算弯曲的微分方程，克希霍夫在这里用了虚功原理，该原理说明对于任何虚位移由满布在板面上载荷 q 所作的功必须等于平板位能的增量。由此得

$$\iint q \delta w dx dy = \delta V \quad (b)$$

将 (a) 式代替 V 并进行简单的换算，克希霍夫导出了平板弯曲的著名方程：

[1] “数学物理，力学上的讲义” (Vorlesungen über mathematische Physik, Mechanik) 第1版，1876 莱比锡。

[2] “综合论文集” (Gesammelte Abhandlungen), 1882, 莱比锡。

[3] J. Math. 卷 40, 1850, 克里立。

$$D \left(\frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + 2 \frac{\partial^4 w}{\partial x^2 \partial y^2} + \frac{\partial^4 w}{\partial y^4} \right) = q \quad (c)$$

此外，他證明只有兩個邊界條件，而不是象泊松所建議的三個。

克希霍夫將他的方程用到有自由邊緣的圓板的振動理論中。他不僅研究了對稱方式（其節綫為一些同心圓），而且也研究了節綫為圓的直徑的方式以及不能用泊松的邊界條件的方式。得出了一般解之後，他着手做許多數值運算並且制出一個計算各種振動方式的頻率的表來。他用這些數值來分析施拉德尼（參看第 28 節）和斯特列克（Strehlke）所得出的平板振動的實驗結果。從這些結果里，他想求出泊松比 μ 的正確值。然而，由於頻率受 μ 值大小的影響不大，這些實驗經證明是不適宜於作精確測定的。以後，正如前面所提過的一樣（參看第 48 節），克希霍夫為了同一目的作出了他自己的實驗。

在他的講義中^[1]，克希霍夫最後將他的平板理論推廣到撓度不是很小的情況中。這個平板理論的出現已將彈性理論向前推進了一大步，而且由於在各種薄壁構件的設計中廣泛使用，因此以後它就成為特殊重要的理論了。

克希霍夫在彈性理論方面另一重要貢獻是他的細薄杆變形理論^[2]。他導出杆件撓度不是很小時的三維撓度曲綫的一般平衡方程。他解釋：當力只作用在杆端時，這些方程與一剛體繞一固定點的運動方程相同。這樣，在剛體動力學中已經熟悉的解都可以直接用到細薄杆的變形上來。這就是所謂克希霍夫的動力比擬（dynamical analogy）。作為這種比擬的一個簡單例子，我們可將一根受壓杆 AB （圖 157 a）的側向壓屈和一個數理擺（圖 157 b）的振蕩進行比較。在兩種情況

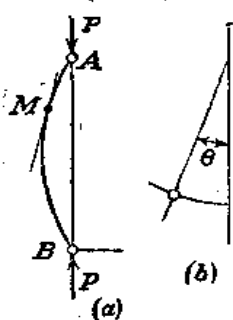


圖 157

中，我們得到同樣的微分方程，同時我們能說明兩個問題之間存在如下的關係：如果有一點 M 以等速沿 AB 曲綫運動，它從 A 到 B 所經時間設等於擺的周期的一半，而且如果 M 開始自 A 點移開時恰在擺在其極端位置的一瞬間，以及在 A 點處作曲綫的切綫所成的角等於擺的極端位置與鉛直綫所成的角，則 M 點在任何中間位置處曲綫的切綫方向必和擺的相應位置的方向相一致。對於金屬薄條作成一螺旋綫的撓度和一架迴轉儀的正常旋進之間的關係也可作出同樣的說明。

克希霍夫的理論引起了許多討論，並且它澄清了許多疑點，簡化了推導，而且

[1] 見他的“力學”（Mechanik），第 2 版，450 頁，1877 年出版。

[2] Borchardt 期刊，卷 56，1868 年。並參看“綜合論文集”（Gesammelte Abhandlungen），第 285 頁。

还证实了他自己的实验结果。最近,这个理论已经被用来分析一些弹性稳定问题,例如一个均匀受压圆环的压屈问题和具有狭长矩形截面的曲杆在均匀弯曲下的侧向压屈的问题。

最后,必须提一下克希霍夫关于变截面杆件的振动那篇论文^[1]。计算这种杆件的侧向振动的一般方程是大家早已熟悉了的,而克希霍夫指出在某些情况下它可以正确地由积分解出。特别是他考虑了具有狭长的楔体形状和具有极尖的锥体形状那类杆件,算出了两者振动的基本方式的频率。

56. 克列布希 (A. Clebsch)

克列布希 (1833~1872) 出生于哥尼斯堡。他年纪很小时就进入哥尼斯堡大学,在该校跟纽曼学习理论物理学。在纽曼的指导下他写出了一篇讨论椭圆体在不可压缩的流体内的运动的博士论文。克列布希得到这个学位以后 (1854年),仍旧留在哥尼斯堡大学充任讲师。随后他仍以讲师名义在柏林大学工作。不久,他的科学研究就引起人们的注意,1858年,他年仅25岁,便在卡尔斯鲁赫工业学校担任教授。该校是一所重要的工程学校,他在该校主持理论力学的教学。在该校时,他写出他的名著“固体弹性理论”(Theorie der Elasticität fester Körper, 1862),这本书陈述了他在弹性理论方面的主要贡献。以后,克列布希的科学兴趣转向纯粹数学方面^[2]。他停下工程学校的教务,1863年受聘为开孙(Giessen)大学的纯粹数学教授。1868年被选为格廷根大学教授。在该校他发挥了科学家和教师的卓越天才。他和卡尔·纽曼(Carl Neumann)——他的老师弗兰兹·纽曼的儿子——两人合作创办了一种新的数学杂志名为数学期刊(Mathematische Annalen) (1868年),成为数学期刊中的第一流刊物。他的讲座吸引了许多学生,因为他懂得怎样培养他们的数学兴趣,也懂得怎样启发他们在这方面作出创造性的研究。1872年,他被选为格廷根大学的校长,可惜他在任不久,就在那年因患白喉症突然去世,时年三十九岁。

1861年,克列布希(时年28岁)开始写出他在弹性力学方面的书。那时,这门学科只出过拉梅所著的一本书。而法国学者正在将弹性理论应用于理论物理学的声学 and 光学这两方面,此时克列布希正向工程师们讲授力学,因而须要写出一本这门学科可以在工程上实用的书。他的绪论对于应力和应变的介绍写得比拉梅的

[1] 克希霍夫的“综合论文集” 339~351页。

[2] 克列布希在这方面的著作曾由他的学生克尔文(F. Kelvin)讨论过。参看他所著“十九世纪数学发展上的讲演”(Vorlesungen über die Entwicklung der Mathematik im 19 Jahrhundert)。并参看克列布希的传记,刊在数学期刊,卷6, 197~202页上;卷7, 1~55页上。

簡短得多。他一開始就假定建築材料都是各向同性的，根據這個假定導出了所有必需的方程式。他整個地刪去了所有關於光學的問題，另外插入了聖維南的扭轉和彎曲理論以及克希霍夫的薄條和薄板的變形分析。不過作為一本供工程師用的書，克列布希的著作還是不很適用的。這是因為作者的科研工作經常不能得出簡單的實用方法之故。他特別注重於設想數理方法來求解問題，而不注意如何說明他所得結果在物理上和技术上的意義。更由於他獨出心裁的性格使他討論到當時他特感興趣的一些問題上去，結果使得該書的內容沒有得到很好的平衡。這本書作為克列布希的創作匯編是很有價值的，但它並不是一本適合於研究彈性理論的書，特別對於那些用數理方法處理問題不發生特殊興趣的人們為然。聖維南在他那克列布希著作的法譯本中，加入了許多重要的注釋，這本加注的版本到現在仍然是彈性理論和工程實用上一本最完善的書。

克列布希著作的緒論包括有彈性基本方程的扼要介紹，早在第 50 頁上作者就開始寫出其應用部分，並討論均布的內壓力或外壓力作用下一個空心球殼的應力和變形。這個問題里面並沒有新的東西，可是克列布希用‘它作為球體徑向振動理論的導論，從而作出頻率方程的根的一個創作性研究以及所有各根均為實根和正根的一個數理上的證明。他還用這個條件證明：如果作用力為已知，同時物體被固定得象一個不可移動的剛體一樣，則可以完全決定出彈性體的平衡狀態。

在第二部分中，克列布希討論了聖維南的彈性理論問題。他刪去了聖維南關於應用半反求法所用的物理探討，而將此問題作成純粹的數學形式。此種情況可說明如下：設有一棧柱杆，如果它沒有體力，也沒有作用在它側面的力，而只有在縱向纖維的側面上作用着沿軸綫方向的剪應力的話，試求此杆兩端應作用的外力。這樣，克列布希能將軸向拉伸、扭轉和彎曲諸問題聯合在一起加以處理。這種表示方法比聖維南的方法要複雜得多，因為彈性問題的物理意義在這個近似方法中已完全消失，而且處理的方法過於抽象，不能引起工程師們的重視。克列布希對聖維南考慮各種截面形狀的梁時所討論過的許多應用問題不感興趣。他取了實心橢圓形杆和截面由兩個共焦橢圓組成的空心杆作為例子。這些問題的實用價值很小，但克列布希首先利用它們通過共軛函數的新奇數學處理方法來討論聖維南所提出的問題。

下一章是討論二維問題，它也許是克列布希在彈性理論研究中最有價值的一部分。二維問題從那時起已得到人們極大的注意，而且所得結果都具有重大的實用價值。作者仍是用純數學觀點來研究這個問題的。他考慮一根圓柱形杆，假設力和應力分量在聖維南問題中等於零的，則在此處不等於零，而在聖維南問題中應

力和力不等于零的,則在此处却等于零。在这种方式下,垂直于杆件軸綫的截面上无应力作用,而在两相邻截面間的杆件任何部分将代表一块平板,此板因承受分布于其圆柱形周界表面上并平行于平板各表面的力而引起应力。这就是平面应力(plane stress)。克列布希研究了力在边界上分布必須满足平面应力的条件給出位移的一般表示式。嗣后他应用这些一般式于一块圓板上,該圓板在边界上的徑向位移是已經規定了的。作为他的第二个例子,克列布希討論到一块极薄平板的情况并建議不用上面所考虑的那些应力而取用整个厚度中应力的平均值。于是他指出对于沿边界任何力的分布問題都可求解,并且給出了圓板的一般解。作为平面应力普遍形式的一种特殊情况,克列布希論及沿边界分布着力偶的一块薄板的弯曲,解出一个圓盘的应力問題,其撓度預先規定系沿边缘产生。

在书中的第二部分,我們看到了关于薄杆和薄板变形的問題。他給克希霍夫的薄杆理論作出稍加改变的形式(参看第 55 节)。他又通过写出撓度并不很小那种情况的方程式将薄板弯曲理論大大地加以推广^[1]。最后,他将小撓度方面的理論用于一块圓板的弯曲上,此圓板的边缘被固定而承载着垂直于其表面任一点上的一个力。

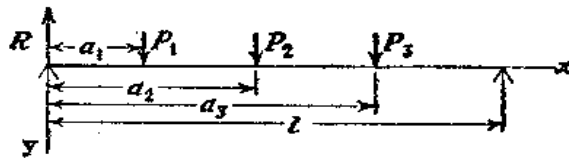


图 158

該书最后一部分包括材料力学中各种問題的基本討論。在求算受有几个橫向集中力的梁的撓度时(图 158),他指出积分常数的决定能够加以簡化,如果梁連接的各部分其平衡微分方程的积分

$$EI \frac{d^2y}{dx^2} = -Rx$$

$$EI \frac{d^2y}{dx^2} = -Rx + P_1(x - a_1)$$

$$EI \frac{d^2y}{dx^2} = -Rx + P_1(x - a_1) + P_2(x - a_2)$$

.....

[1] 見他的书 264 頁上的脚注。

能得出下列形式：

$$EI \frac{dy}{dx} = -\frac{Rx^2}{2} + C$$

$$EI \frac{dy}{dx} = -\frac{Rx^2}{2} + \frac{P_1(x-a_1)^2}{2} + C_1$$

$$EI \frac{dy}{dx} = -\frac{Rx^2}{2} + \frac{P_1(x-a_1)^2}{2} + \frac{P_2(x-a_2)^2}{2} + C_2$$

$$EIy = -\frac{Rx^3}{6} + Cx + D$$

$$EIy = -\frac{Rx^3}{6} + \frac{P_1(x-a_1)^3}{6} + C_1x + D_1$$

$$EIy = -\frac{Rx^3}{6} + \frac{P_1(x-a_1)^3}{6} + \frac{P_2(x-a_2)^3}{6} + C_2x + D_2$$

根据下述条件：在各载荷的作用点上，即在 $x=a_1, x=a_2, x=a_3, \dots$ 上，挠度曲线两相接部分必须有一公共切线和一公共挠度，这个条件得出 $C=C_1=C_2, \dots$ 和 $D=D_1=D_2, \dots$ ，这意味着积分常数与力的个数无关，在每种情况下只要算出两个积分常数就行了。克列布希将他的方法推广到既作用有集中力还作用有分布载荷的那些问题中。此外，他还用它来分析均布载荷的连续梁。对于这些，他给出很简单的一些公式来求等跨度各支座上的反力。

在该书最后一节中，克列布希给出一个分析桁架的方法。这里，第一次用一般形式讨论了这个问题。他指出如果不用杆内的力而选择各铰的位移作为未知量

时，我们经常能做到有多少个未知量便可写出多少个线性方程式，因此问题可以解出。克列布希用两个简单问题来说明这点：(1) 单独的铰用几根杆件将它和基础相连接的情况 (图 159 a) 以及 (2) 一根梁用三根杆件组成的杆系将其加强的情况 (图 159 b)。

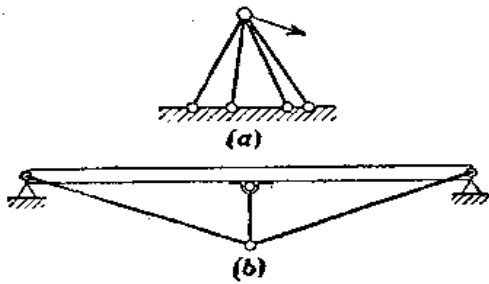


图 159

克列布希对于弹性理论的贡献大部分是属于数学方面的。他象柯西一样基本上是一位纯粹数学家，他应用数学来发展

处理弹性问题的新方法。他的书,特别是经圣维南加注的法译本,在材料力学史上占有重要的地位。

克列布希有一些关于光学方面的创作性论文对于弹性力学家也有用处。其中特别是他对弹性球颤动所作研究的论文,在该球的表面上位移等于零^[1]。他在解这个问题时用了球函数,并且在这种函数的理论中补充了许多内容。在加速度等于零的特殊情况下,得出了静力问题的解,这个问题以后又经克尔文讨论过(参看下节)。

57. 克尔文 (Lord Kelvin, 1824~1907)

威廉·汤姆逊·克尔文(William Thomson Kelvin)出生于1824年,是培尔法斯特(Belfast)(北爱尔兰的一个地名——译者注)的苏格兰族^[2]。他的父亲詹姆斯·汤姆逊(James Thomson)是培尔法斯特皇家学院(Royal Belfast Academical Institution)的数学教授。1832年,全家搬到格拉斯哥(Glasgow),他父亲在格拉斯哥大学担任数学教授。1834年,威廉·汤姆逊进入格拉斯哥大学学习古典语文、数学和自然科学。当时讲授自然科学的是尼可尔(J. P. Nichol)教授,他使这个年青的汤姆逊对数学发生了兴趣。1840年,尼可尔叫他注意富勒的名著“热的分析理论”(Théorie analytique de la Chaleur),该书内容对汤姆逊的早期科学研究起过很大的影响。以后他写道^[3]:“我爱好研究这些问题的起源是在1839年听过尼可尔的自然科学四年级的讲课以后,对于富勒的辉煌成就和生活感到极端钦慕……我问过尼可尔我是否能读懂富勒的书,他回答说‘也许可以’。他认为这本书是一本不朽的著作。所以在1840年5月1日,就是奖金条例公布的一天,我在大学图书馆中借出一本富勒的书;两个星期的时间我读懂了它的内容——



图 160 克尔文

一直将它读完”。

为了帮助儿女们学习外国语言,汤姆逊的父亲在1839年夏天将全家搬到巴

[1] 见 J. reine u. angew. Math. 卷 61, 195~262, 1863。

[2] 关于克尔文的传记曾写在下列书中,“威廉·汤姆逊·克尔文的一生”(The Life of William Thomson, Baron Kelvin of Largs),两卷集,由汤姆普生(Silvanus P. Thompson),1910年于伦敦出版。

[3] 见上注所列书,第14页。

黎，并且在 1840 年夏天他們又游历了德国。那时，威廉专心研究数学，对于德国語不感兴趣。他在回忆中曾說道：“那年夏天我跟着父亲和兄弟姐妹同去德国，我隨身带着富勒的书。我的父亲帶我們到德国是要我們什么事都不要管，一心一意讀好德文。我們到了法兰克福，父亲在那里租了一所房屋，住了两个月……。我在法兰克福經常偷偷地躲在地窖里每天要讀几頁富勒的书。后来給父亲发觉了，他并不怎样严厉地責备我”^[1]。

1841 年 4 月，威廉·湯姆逊离开格拉斯哥大学，进了劍桥大学的圣彼得 (St. Peter) 学院。他在該校繼續研究富勒的著作，于是在 1841 年 11 月在劍桥数学杂志上发表了第一篇关于富勒級数的科学論文。次年又在同一杂志上发表了兩篇更为高深的論文。威廉在数学上的資賦和学識远远超过他班上所有的同学，大家都料定他将是 1845 年的第一名甲等数学优秀生。然而在毕业考試中他只得到第二名，使他和他父亲感到很失望。他的傳記里面写道：“献身于最高級的科學活動……其作用与其說成有助于大学的榮譽，不如說成成为一种前程的阻碍……为了在毕业考試中求取前茅名次，候試人必須熟习已知問題的解，推敲他写出解式的方法，因此要在短時間內讀完大量的書籍。他們通常由輔導教师或私人教师在这种訓練方式下，象訓練賽跑一样，事先訓練好几个月；在当时流行的特別方式下，候選人在有关对于用当时流行的特殊方式来处理特別类型的問題，的确得到不少好处。但是这种訓練方式不能采用为培养創造能力或推进数学科学之用。它对“学識”两字兴起了一个虛假的概念，同时屢屢发现优秀生的身分，不是給予該年級最优秀的数学家，而是給予那个对这些賽跑作了充分准备的人”^[2]。

湯姆逊从劍桥毕业以后，决定繼續他的研究工作。为此目的，他到了巴黎。那时，法国正在大力促进数学研究和数学在物理学各部門中的应用。在巴黎他会見了当代第一流的数学家，如路佛里 (Liouville)，斯土姆 (Sturm) 和柯西等，同时还向他們推荐他从劍桥帶去的格林的著作(參看第 48 节)，得到他們的重視。

他还会見了几位法国物理学家。为了能学到更好的实验技术，他进了法兰西学院 (Collège de France) 的物理實驗室，他在那里和雷諾 (Regnault) 教授一道工作，他帮助雷諾作出了雷諾对于研究热的定律方面的著名实验。在这段时期，湯姆逊熟悉了克莱佩朗的著名論文“有关火的动力的研究报告” (Mémoires sur la puissance motrice du feu)，其中作者解釋了卡諾 (Carnot) 循环。在他的早期科学研究中，湯姆逊从卡諾，富勒和格林諸人的著作中得益很多。

[1] 見上注所列书，第 17 頁。

[2] 見上注所列书，第 96 頁。

他在巴黎学习了四个月以后，于1846年5月回到剑桥，同年秋天成为圣彼得学院的会员，在该校充任数学讲师而开始收受数学方面的私人学生。他也主办剑桥及都伯林数学杂志 (Cambridge and Dublin Mathematical Journal)，他的几篇讨论数学在理论物理学上的应用的论文都在这个杂志上发表。

1846年秋季，威廉·汤姆逊被选为格拉斯哥大学自然科学教授，在该校担任这门课程达53年。他的传记中写道：“虽然他掌握的学识很渊博，语法也很正确，但若要达到循序渐进的教学目的，他却变成了一个表达能力很差的人。他不能对一般的大学生讲授物理学中最普通与最初浅的部分，他的思想时时刻刻引入于深奥的边缘科学范围里，其中只有极少数人能勉强跟得上来。根据以前听过他课的学生说，他那些课题以外的创造性的内容实际上包含了他的讲课中的无价之宝，可惜大家都平白地放过了机会。只有少数能力较高思想较敏慧的学者才聚精会神地倾听着他天才奔放的讲演。他的想象力是生动活泼的：在他的强烈热情之下，他好象不能控制自己，而让自己自由奔放。象他这样在工作中兴奋得忘形的人和创作活动中的艺术家没有两样”^[1]。

汤姆逊一开始投身教学工作时就认识到物理学中的实验工作对学生的重要性。他不但在讲授中作实验示教，而且还成立了一所实验室，以便他本人和他的学生都能在实验室内研究物质的性质。这是英国物理学界的第一所物理实验室。当他在格拉斯哥大学工作的头几年，他对物理学范围内最重要的贡献是在热力学方面，但在材料力学和弹性理论^[2]上，他也得出很多的实验资料。这些成果以后都被用作编写大英百科全书的项目，刊入在该书的第九版中，因此它们都被远近传诵，并受到广泛的重视^[3]。

在这些项目中，汤姆逊讨论到弹性理论所根据的基本假定，说明了实际的材料性质有时和那些理论中所考虑到的性质有显著的偏差。他观察到建筑材料并非完全弹性的，在探讨这个缺点时，他引入了内摩擦的概念，这个概念是从考察弹性系统的阻尼振动来研究的。从他的实验中，他断定这种摩擦并不象在流体中一样，它是不和速度成正比的。关于弹性模量，他激烈地批评了当时在法国科学界最流行的少-常数理论（参看第48节）。在他反驳这个理论时，他引用软木、胶质物和弹性橡皮作为例证。汤姆逊采用汤姆士·杨在简单拉伸中对模量所下的定义，并且谈

[1] 见上注所列书，第444页。

[2] 参看论文“数学的弹性理论” (A Mathematical Theory of Elasticity)，刊在 Trans. Roy. Soc. (A)，1856 伦敦；及“关于金属的弹性及粘滞性” (On the Elasticity and Viscosity of Metals)，刊在 Trans. Roy. Soc. (A)，1865 伦敦。

[3] 这些论题以后印成一本书，“弹性学与热学” (Elasticity and Heat)，1890。

到模重 (Weight-modulus) 和模长 (Length of modulus) (參看第 22 節)。他指出模长有一个简单的物理解釋——沿一根杆件纵向振动傳播的速度与一落体从等于模长一半的高度上落下时所得的速度相等。

彈性体的實驗將湯姆遜引到彈性力學和熱力學之間的邊界范疇中。他研究了彈性体由于应变^[1]所产生的溫度变化,并且証明了模量的大小和試件內产生應力的方式有关。考察一下拉伸試驗的結果,設 OA (圖 161) 表示試件在彈性極限內突然拉伸的圖形。拉力慢慢加上的圖形通常斜度較小,如圖中 OB 直線所示。在第一

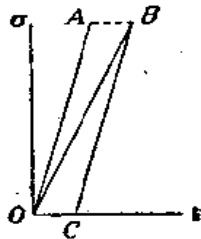


圖 161

種情況下,試件和其周圍空間沒有熱交換,因此是一種絕熱伸長 (adiabatic extension)。在第二個例子中,我們假定變形進行得極為緩慢,由于熱交換,試件的溫度實際上保持定值,因此是一種等溫伸長 (isothermal extension)。從這個圖形中,我們斷定突然拉伸的楊氏模量比緩慢伸長的要大些。就鋼料來說,兩者之差是很小的(大約為 1/3%),因而在多數實際應用中可以忽略不計。承受突然拉伸的試件通常較其周圍空間的溫度要低些,由于溫度的均衡作用,于是產生伸長的某些增量,如圖 161 中的距離 AB 所示。如果現在將拉力突然除去,試件即收縮,其狀況由圖 161 中 C 點來表示。由于縮短,試件的溫度上升,因此要回到原先狀況(如圖 161 中所示的 O 點),只有在它冷卻到周圍空間的溫度時才能發生。于是 $OABC$ 的面積即代表一次循環中所失去的機械功。

有一些特殊材料,例如彈性橡皮,在某一溫度下,當張拉時它顯示出一種熱效應,而當張力除去時又表現出冷卻效應。在這類試件中(湯姆遜是這樣解釋的),加熱時材料必然收縮,而冷卻時它又伸長。因為如不這樣,則由圖 161 所說明的推理就會引出矛盾的結論,即在每一次循環過程中會出現得到機械能的可能性了。在湯姆遜的實驗中,他用了一根彈性橡皮帶,由掛在下端的一個載荷將它鉛直地加以拉伸,他指出當一個赤熱物體移近橡皮帶時重物將向上升起,當赤熱物體移開,它又下降。

以後湯姆遜對於一個彈性體變形時所出現的溫度變化作了一般性研究。他從考慮物體的能^[2]給出第一次理論上的證明,認為應變能作用的存在只和對某一標準狀態所測定的應變有關,而不與達成應變的方式有關。這個研究組成了威

[1] 見上注所列書,第 19 頁。

[2] 見“數學及物理論文集”(Mathematical and Physical Papers),卷 I, 291~313 頁。

廉·湯姆遜加入在彈性理論上的最重要資料之一。

1860年，台特 (P. G. Tait) 被选为爱丁堡自然科学教授，湯姆遜和台特这两位科学家就工作在一起了。他俩都感到需要有些可以介紹給学生使能从事于理論物理学各个部門的研究的书本。这两位科学家决定自己动手写出这些必要的书本，因此在1861年，他俩开始写作“自然科学論著” (Treatise on Natural Philosophy)。由于湯姆遜参加了建設大西洋电报綫的重要工作，那項工作需要大量的理論和实验研究，因此写书工作延迟了很久。这册著名論著的第一卷直到1867年才出版。这一卷論述剛体力学、彈性力学和流体力学，并且包含了湯姆遜在彈性理論中的很多創造性研究。

在湯姆遜事业发展的初期，他已經得出了对絕對均質各向同性彈性体的彈性方程的解^[1]。他就利用此解来求解一些重要問題，例如，一力均匀作用于絕對均質体的部分球面上，以及一力作用于該物体的无限小的一个部位上等等。他也給出对已知表面应力或已知表面变形而作的球壳和实心球^[2]問題的全解。

作者应用这个解来研究地球的剛性。那时曾有人提出这么个問題：“是否地球实际上具有完全剛性能保持它的形状不变，还是它因为受月球和太阳的吸力在它的外表层和内部物質会明显地产生变形的傾向？因为沒有一种物質是絕對剛性的，它必然在某种程度上发生变形：可是这些“固体潮”是否能由任何观察方法 (直接的或間接的) 充分地发现出来，到現在还无法肯定”。假定它是完全彈性体，湯姆遜推測一个密度均匀的实心地球的彈性应变对表面海潮的影响，并且得出如果地球象鋼一样的剛硬，它的彈性屈伏将使潮的高度减低到假設地球为絕對剛体的理論所算出的高度之 $2/3$ 左右。在这册論著的第二版中，增加了达尔文 (G. H. Darwin) 对这方面的补充討論，他得出如下的結論：“总而言之，我們可以充分断定，如果地球物質有波动起伏的某些形迹时，那种起伏現象也一定是很微小的，因此它的有效剛性至少有鋼的剛性那么大”^[3]。

在湯姆遜处理細杆的理論中，他对于克希霍夫的动力比拟 (参看第55节) 作出很全面的討論，并用它来計算螺旋彈簧的撓度。在发展薄板弯曲的理論时，他用简单的字眼解釋了克希霍夫的基本理論只在撓度較板厚为小时才足够精确的理由。他也作出对边界条件的一个很有益的討論。克希霍夫早已指出在一条边緣上的边

[1] 同上注，卷1，97頁。

[2] 同一問題业已为拉梅解出，他用了另外的方法 (参看第28节)。

[3] 見“自然科学論著”第二部分，460頁。

界条件一定只有两个而不是泊松所需要的三个。湯姆逊对这一縮减提出了物理学上的解釋,并利用圣維南关于等效靜載系的彈性当量原理(參看第 32 节)指出沿薄板一边分布的扭轉力偶可用一等效靜力分布的剪力来代替。这样一来,只需要考虑与一个边缘上的弯矩和剪力有关的两个条件就够了^[1]。在沿着一块矩形板的四周边缘均匀分布有扭轉力偶并产生一均匀反曲率的特殊情况下,用剪力代替扭轉力偶将得出由法向力 P 及 $-P$ 形成的矩形板的有利力系,法向力 P 作用于一条对角綫的两端,法向力 $-P$ 作用于另一对角綫的两端。这样的力系很容易加在薄板上,故可在实验室中用此法作出薄板的撓度試驗作为决定薄板抗弯剛度之用。

在处理圣維南的扭轉問題时,湯姆逊采用了克列布希的共軛函数的方法,并应用它来计算扇形截面杆的应力和扭轉角。

湯姆逊在“自然科学論著”一书中对彈性理論的討論成为該方面用英文写成的第一次有系統的著作。它对于英国后来的彈性理論研究者起了重大的影响。

1866 年,英、美两国間的电报綫接通了。这个重要企业的成功大部分应归功于湯姆逊的科学性建議和他积极努力的合作。为了表揚这个成就和他在科学界的崇高地位,他被授以爵士的光荣称号。他不独被公认为英国最偉大的物理学家,而且也是一位发明家和极有研究的工程师。从这个时候起,他的絕大部分時間都化在設計机器和技术顧問的工作上。

准备将全部理論物理学中的各个部門都包括在内的“自然科学論著”的編写规划一直没有全部完成。第一卷发行了两版,1879 年出第一部,1883 年出第二部。然而克尔文*仍在繼續研究着物質的性質。在希姆霍茲关于渦旋运动的一篇論文的影响下^[2],克尔文发展了渦形环的理論。他指出“在一理想介質中,渦形环是稳定的,而它們在許多方面所具备的性質都是很重要的,例如物質的原子、耐久性、彈性,以及通过介質而彼此間互相作用的力等性質”。

克尔文关于物質結構的觀念其后整理在他的名著“巴尔提摩講演集”(Baltimore lectures)(巴尔提摩在美国华盛顿东北——譯者注)中,那些講演曾在 1884 年当着許多著名物理学家和数学家的听众面前发表过。那些講演的絕大部分都属于彈性理論、各向同性与各向异性彈性体中光的傳播,以及在摻有无数回旋分子的彈性介質中的傳播等題材。他不承認光的电磁理論,而企图改进光的“彈性”理論。

[1] 見上注,724~729 頁。湯姆逊給出一个数学証明評論力学由另一靜力等值力系代替的問題。这是第一个証明圣維南原理的例子。以后,同一个題目又經毛萊斯·列危(Maurice Levy)討論过,見 J. Mathématiques, 卷 3, 219~306 頁, 1877 年。

[2] J. Math. 1858 年于克里立出版;有英譯本刊在 Phil. Mag. 1867 年出版。

* 这是湯姆逊授爵士以后的尊称——出版社注。

他經常反復地說：“我從不自滿，除非我能把那種物質作出一個力學模型”。為了要說明光學現象，他想出了幾種類型的分子結構。1884年在“巴提摩爾講演集”中添加了些注釋，並且重新油印過一次，克爾文對這方面的興趣一直很濃，因此這些講稿經過多次修改和補充，在二十年以後終於印成了書本。

“巴提摩爾講演集”一書連同“自然科學論著”中的有關各章都為彈性力學家廣泛傳誦，我們將看到，在十九世紀的後期以及二十世紀的初期，由於受到他的著作啟發的結果，好些英國的著名科學家都熱心於這方面的研究。

過去曾有人好幾次想把克爾文請到劍橋擔任卡文笛施學院的教授，可是他卻寧願留在格拉斯哥一直到1899年終止他的教學活動為止。那時組成了慶祝克爾文教學五十週年的紀念會^[1]。許多科學家從世界各地都來參加這個盛會以表示對這位偉大人物的祝賀。1899年，克爾文從教授生活中退休，但他請求聖納特斯學院(Senatus Academicus)委派他作為一個研究員，因此他有權利在自然科學實驗室內進行研究。1907年12月17日，克爾文去世。

58. 馬克斯威爾 (1831~1879)^[2]

馬克斯威爾(James Clerk Maxwell)出生於愛丁堡，但他的童年大部分是在鄉下原籍度過的。1841年，他父親帶他到愛丁堡，並把他送入愛丁堡學院附屬小學，在該校一直讀到1847年，每年暑期都回鄉度假。詹姆士起先對學業不很重視，可是自從1844年上幾何課開始，他的數學天才很快就受人注意。他以後專心致力於數學研究，1845年，由於他在考試中的優秀成績，他獲得了數學獎章。

馬克斯威爾的父親常常來學院訪問，因此有好幾次他帶了他的兒子參加愛丁堡藝術學會和皇家學會的聚會。其中有一次會議討論到愛特魯斯坎(Etruscan—意大利北部一個古代國家名字，以制陶器著名——譯者注)壺的形狀，發生了怎樣繪制一個完整卵形的問題。這個孩子對此問題感到興趣，他終於想出



圖 162 J.C. 馬克斯威爾

[1] 那時“克爾文”(Lord Kelvin)這本書已出版，其中寫出克爾文的生平事跡並描述了那次五十周年慶祝會的盛況。

[2] 關於馬克斯威爾的詳細傳記，見甘培爾(L. Campbell)與加爾涅特(W. Garnett)合著的“馬克斯威爾的生平”(The Life of James Clerk Maxwell)，1882年於倫敦出版。並參看尼文(W. D. Niven)主編的“科學論文集”(The Scientific Papers)中的序文，1890年於劍橋大學出版社出版。

一个巧妙的解法。他想出一个简单的机械方法用一根线绕在几根小针上来作出卵形曲线。这个成就于 1846 年由福贝斯教授向皇家学会提出,并且发表于爱丁堡皇家学会学报(Proceedings of the Royal Society of Edinburg)中^[1]。1847 年春季,詹姆士被派到偏振棱镜发明者尼可尔的实验室工作,从那时起,他精通了偏振光的实验。他利用玻璃镜的反射来产生偏振现象。随后,尼可尔送给他许多三棱镜,他用这些赠品造成一架光弹性应力分析用的仪器。

1847 年秋季,马克斯威尔进了爱丁堡大学,在该校他能顺利地进行研究,并根据自己的爱好选定学习科目。他参加了听福贝斯教授的自然科学课程,继续着他的偏振光实验,并支配相当多的时间来阅读力学和物理学方面的书籍。在他 1850 年 3 月写给朋友的一封信中说:“我正在阅读杨氏的讲稿(Lectures),威里斯的机械原理(Principles of Mechanism),沐斯列的工程与力学(Engineering and Mechanics),笛克逊(Dixon)的热学(Heat)和穆依格诺的光学研究报告(Répertoire d'Optique)……我对金属丝和杆的扭转有了一些概念,要到放假时才能将它写成;我还要对玻璃、胶质物等材料作出压缩实验,得出它们的一些数据;对光学常数和力学常数之间的关系作出实验,得出它们适合的比值等,以及进行其他悬索桥、链垂线、弹性曲线的研究”。我们看到他那时候已开始研究弹性理论了。

1850 年马克斯威尔的论文“弹性固体的平衡”(On the Equilibrium of Elastic Solids)曾在爱丁堡皇家学会上宣读。这篇论文开始批判了少-常数理论并且给斯托克斯的论文作出了引证^[2]。作者导出有两个弹性常数的各向同性体的平衡方程。然后利用他的方程来讨论几个特殊问题。这类问题大半已由其他学者在以前解出,不过没有一人这样注意过用实验来证实理论结果。他首先取“一个空心圆筒,其外表面固定不动,内表面受一力偶——力偶矩为 M ,使旋转一微小角度 $\delta\theta$ ”的情况,借助于用极坐标表示的平衡方程,他很容易地证明有剪应力产生,其大小与距圆筒轴线距离的平方成反比。

为了证实这个结果,他采用光弹性法做实验,并用赤热的鱼胶灌入两个同心圆的模子里,冷却时,便成为一正常的固体圆筒,以供实验。他说:“如果用平行于圆筒轴线方向透射的偏振光来观察筒的实体,则在实体内任一点处反向偏振射线的减速差数将与距圆筒轴线距离的平方成反比……,因此一般现象是色环系排列成为与单轴晶体的色环相反的样子,愈近中心的环圈其色调愈为鲜明,而环与环间的距离则愈近中心也愈为减小。整个系统被两条暗带所交叉,该暗带与原先的偏振

[1] Proc. Roy. Soc. 爱丁堡,卷 2, 89~93 页。

[2] Trans. Cambridge Phil. Soc. 卷 8, 第三部分, 1845 年 4 月宣读的论文。

面傾斜 45° ”。馬克斯威爾觀察了這個色圖，並且用水彩畫顏料將它描下^[1]。他的傳記中寫道：“馬克斯威爾有很大的設計才能，他經常設計出一些奇妙的毛織品圖案自娛。他的設計對色彩調和這方面是令人驚嘆不置的”。

第二個問題是：馬克斯威爾考慮了圓杆的扭轉，並且利用他的分析通過實驗決定了剪切模量。他的第三與第四個例題是，處理拉梅提出的空心圓筒和空心球內由均勻壓力產生應力的問題。馬克斯威爾用他的解來考查有關決定流體壓縮性的一些實驗結果。他說：“有些人認為數學理論不很適用便將它拋棄不用，而猜想到如果容器各邊的壁非常薄且兩邊壁上壓力相等時，則容器的可壓縮性將不影響計算結果。在下列計算中指出：液體的表觀可壓縮性和容器的可壓縮性有關，而不與壓力相等時的壁厚有關”。

第五個問題是關於矩形梁的純彎曲。作者考慮了由於梁彎曲而發生的縱向纖維之間的壓力從而對基本理論作出一項重要補充。馬克斯威爾討論了（作為他的第六個問題）均勻受載圓板的彎曲。作這個研究是為了考查能否以圓板受彎的方法製造凹形的鍍銀玻璃鏡。馬克斯威爾算出平板中央處的曲率半徑，並且觀察到依照這個原理製成的望遠鏡能夠作為一具無液氣壓計，其焦距與大氣壓力成反比。

第七個問題是關於受扭圓柱體由於縱向纖維伸長而引起的扭矩，經證明計算扭矩的公式包含了與扭轉角的立方成正比的一項，如同湯姆士·楊以前所指出的那樣。

在第八個問題中，馬克斯威爾考慮了轉動中的薄圓盤由於離心力而產生應力的重要問題，從而作出了計算切向應力的正確公式。這算得是這個問題上^[2]第一個最滿意的處理方法了。

第九到第十一個問題是關於空心圓筒和空心球的溫度應力。因此，顯見得杜哈美爾對這類問題的解，馬克斯威爾還不會知道（參看第 53 節）。

在第十二個問題中，馬克斯威爾計算出一根簡支梁的撓度，從而給出了一個將剪力對撓度數值的影響考慮在內的公式。這是假定為這些應力系均勻分布于梁的整個截面上而得出來的。

第十三個問題是討論當兩個圓柱形表面（其軸綫均垂直於一無限彈性板的平面）在同一方向上承受相等的扭力時所產生的應力情況。任一點上的合應力可用

[1] 圖附在他的論文里面。它們又刊印在甘培爾和加爾涅特合寫的馬克斯威爾傳記里面，但在“科學論文集”中却被刪去了。

[2] “科學論文集”第 61 頁，第 (50) 式中有印錯的地方。

迭加法將兩個旋轉圓柱體每一個所產生的應力加在一起而得出。這方面可參考第一個問題。他根據計算所得的等色綫如圖 163 所示，馬克斯威爾用實驗證明了這

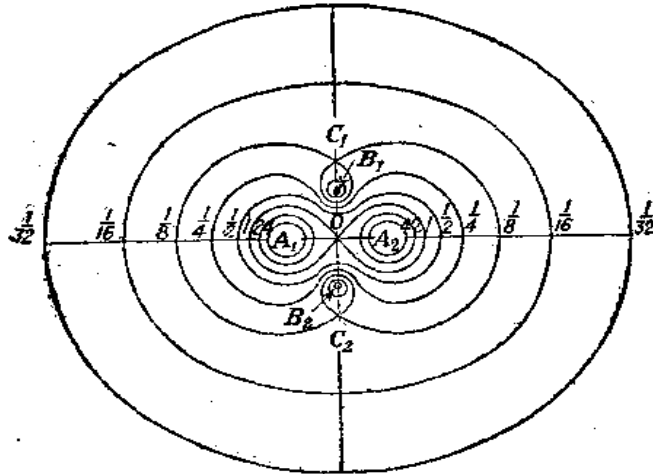


圖 163

些理論結果。他說：“我已經用第一個問題中所描述的魚膠圓柱體作出了這些等色綫。利用圓形的偏振光能清楚地看到它們，又由於所看見的等色綫沒有被遮斷的情況，所以它們更能顯示出和計算的等色綫相類似的形狀”。

在第十四個問題中，馬克斯威爾討論到一塊未進行退火的玻璃所製成的三角形薄板的應力。這個問題更為複雜，計算時還沒有理論解可資根據。馬克斯威爾用光測彈性法通過實驗來決定它的應力，並且用圓偏振光得出等色綫。然後依靠透射平面偏振光，決定出主應力的方向並繪出等傾綫系，如圖 164 所示。“根據這些曲綫，其他在任一點處按它們自己的方向、主軸的方向指示的其他類似曲綫，都可如法作出。這些收縮和膨脹的方向曲綫都表示在圖 165 中；相對於收縮方向的曲綫是朝三角形的中心凹進的，並與膨脹曲綫直角相交”。得出了這種應力迹綫（傾度綫）(trajectories) 系以後，馬克斯威爾再指出了怎樣計算主應力的方法。取定一個曲邊矩形元素，該矩形由兩相鄰壓縮綫和兩相鄰拉伸綫包圍而成，他採用平衡方程

$$q - p = r \frac{dp}{ds} \quad (a)$$

式中 q 為受壓主應力， p 為受拉主應力， r 為壓縮迹綫的曲率半徑，以及 ds 為相鄰兩壓縮迹綫間的距離。因此 (a) 式和他在討論拉梅問題中所用的式子相同，在那個式子里， r 是表示一點的徑向距離，而 ds 則等於 dr 。因為 $q - p$ 已從光測彈性

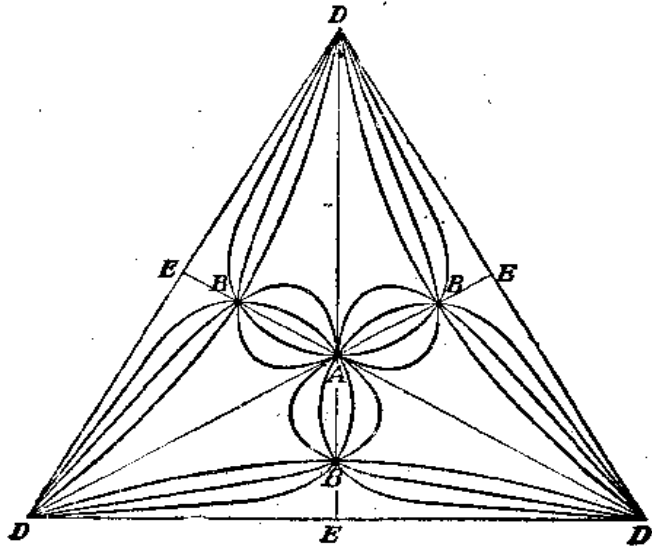


图 164

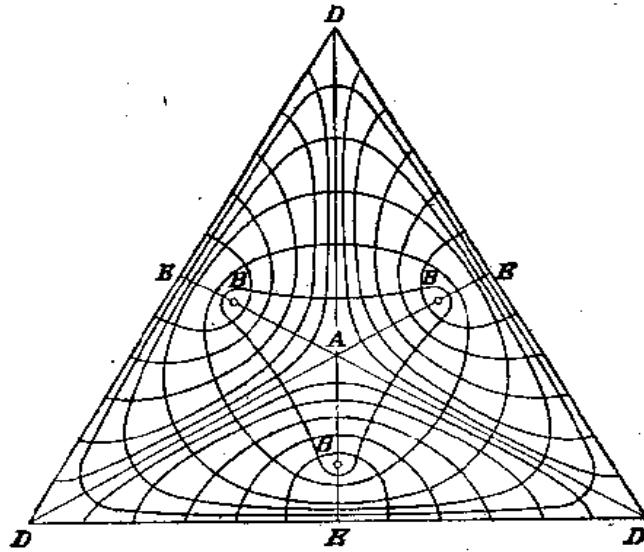


图 165

試驗中求得，而 r 及 ds 可从繪出的迹綫中取得，他便能用 (a) 式的逐步积分并且从已知 p 值的边界开始，来求出 p 值。

我們知道馬克斯威爾完備地发展了光測彈性的应力分析技术，这种方法現在已被广泛地用来研究二維問題。他也說到現在已用于三維光測彈性学中的某些透明材料所显现出来的特性。因为，在他的扭轉实验中(第一个問題)，他說过：“当

魚膠还未完全干燥的时候,繼續不断的施以扭轉力,将得出一块很硬的魚胶板,即使将扭力除去之后,它仍然能发生同样形式的偏振光……两种其他的非結晶物質也具有經施压后轉化为起偏振結構的性能。第一种是用蜡和松香的混合物压成一块薄板……另一种具有同样性質的物質是馬來古塔波树胶。这种物質在它的常規状态下(即在冷却时),即使作成很薄的胶片,它仍是不透明的。但是如果将薄胶片逐漸拉伸,它可以被拉到原来长度的两倍以上,因此它具有一种强烈的双折射能力,可供引起偏振光之用”。

馬克斯威尔在年青时期已經作出了所有彈性理論方面的重要研究,包括应力分析的光測彈性法在內。1850年秋季,他回到劍橋大学繼續他的研究工作。

关于馬克斯威尔在劍橋的生活,有台特教授所写的下列記載可查。他和馬克斯威尔在爱丁堡大学是同班同学,他在1848年就离开該校进入劍橋的。他写道:“他(指馬克斯威尔)在1850年秋季来到劍橋,他知識的广博,对于这样年青的人來說,实在是难以估量的,可是有一个失常的情况,使他那严守法則的私人教师感到惊异。虽然那位教师是威廉·霍普金斯(William Hopkins),很有名望,可是他这个学生在学习中间絕大部分都自搞一套,并且可以确当地說,近年来的高級优秀生没有一个象馬克斯威尔这样在进入考場以前不去好好訓練怎样进行“应付”的工作。虽然他对于在考試中如何取巧的門徑懂得太少,但由于他的真才实学,还是获得了第二名优秀生的地位,并且在斯密士奖金的更高阶段考試中,他被認定为和第一名优秀生洛斯(E. J. Routh)是同等程度的”。

馬克斯威尔毕业后,被留在劍橋,而在1855年被选为特棱尼梯学院的會員,开始講授水靜力学和光学。那时他的科学工作是測量混合色和分析色盲的原因。他对电学也很重視,发表了关于法拉第力綫的研究报告。1856年,他受聘为阿伯尔丁(Aberdeen)的馬丽紹尔(Marischal)大学的教授,在1856~1860年这段时间他一直在該校講授自然科学。同时,他繼續研究色感觉,并且做出稳定土星光环的研究。他在气体动力理論上的研究也是在阿伯尔丁开始的,关于这方面的第一篇論文于1859年在英国学术协会上宣讀过。

1860年,馬克斯威尔受聘为倫敦高等学院(King's College)的教授,于1860~1865年間在該校講授自然科学和天文学。当他留駐在这所太晤士河畔的学院时期,他发表了关于气体动力理論的重要研究报告以及关于电学方面的著名論文。我們以前已討論过的他在結構理論方面的重大倡議(參看第45节),也是在那时发表的。

在高等学院的教学工作占去了他許多時間,为了改善他自己的科研工作条件,

他決定辭去教授工作，回到蘇格蘭他的鄉間老家。在那兒他以全部精力編寫熱學方面的書並寫出他在電學和磁學方面著名的論文。

聯想到艾雷 (G. B. Airy) 發表梁的內部應變的論文^[1]，馬克斯威爾轉到他那互易圖形的概念上對三維應力系統提出一個應力圖的一般理論^[2]。他指出彈性方程的一般解可以用應力的三個函數來表示。他將他的理論應用到二維問題中，作出結語說：“艾雷在他論文中所討論的那些情況的解並不真正地滿足彈性理論中推導出來的那些條件。事實上，在他的研究中沒有將彈性應變明確地考慮進去”。他將他的理論應用於矩形簡支梁，此梁的上緣承受有均布載荷，他發現他的正確解和艾雷的解，其中差別只是在縱向應力的數值上，而且誤差的最大值為 $0.314 q$ ， q 為載荷的集度。

在約瑟夫·拉摩爾所著“喬治·加布利爾·斯托克斯爵士” (Sir George Gabriel Stokes) 一書的第 217 頁上，拉摩爾曾將馬克斯威爾的科學見地和斯托克斯以及克爾文兩人的見地作了一個有趣的比較，他寫道：“馬克斯威爾對於一切事物都富於科學幻想；斯托克斯卻拘謹過分。馬克斯威爾最喜歡構創想象的和實在的模型以及想象組成物質基礎的分子活動；斯托克斯所發表的研究大部分是屬於精細和表觀的一類，以整塊物質的性質和對稱性為規準，在他的研究中很難引入分子的概念。克爾文大致折衷於兩者之間。按照他活動的主要特徵，他可以正確地被說成是（也是他本人所確認的）斯托克斯的一個門徒。雖然他還缺乏勇氣，不能大胆地馳騁於未知境界；但在重視實用的才能以外，他也有積極想象的能力。無疑地，他的想象能力在受到法拉第影響之後，主要是受馬克斯威爾的啟發。在馬克斯威爾的著作中，想象的結果是極為成功的”。

1871 年，馬克斯威爾中止他在蘇格蘭的退隱生活，接受了劍橋大學教授的職務。那時，該校已徹底地認識到實驗工作在物理學的熱學、電學和磁學各部門中的重要性。校長迭汪賽爾公爵 (Duke of Devonshire) 也毫不吝嗇地撥出基金來建造物理實驗室，馬克斯威爾即被聘為實驗室的第一屆主任。在他一生的最後階段 (1871~1879)，他在这所新的實驗室的行政工作上化了很大的力量。他對於這所大學的主要政策方針也起有很大的促進作用。他主張大學里的研究工作一定要和校外科學團體保持密切聯繫，並且主張物理學中的各分支學科也一定要在優等生考試中占有入選地位。他很積極地參加了 1873 年發起的考試計劃的籌備工作。

[1] Phil. Trans. 1863 年。

[2] 同上，卷 26。

第九章

1867~1900 年間的材料力学

59. 材料試驗所

我們已經注意到,自从結構工程和机械工程使用了鋼鉄以后,已經使此种材料的力学性質的實驗研究居于重要地位。較早的一些實驗家經常只着重在求极限强度,但現在已了解到鋼鉄的性質和制造时的工艺过程有关,因此在任何情况下,为了特殊目的選擇一种适当的材料时,仅有极限强度方面的知識还是不够的。对材料的力学性質作出更全面的研究已經具有极重大的实用价值了。这些試驗要求專門的設備,我們將看到在所討論的这段时期內許多国家都开始迅速地成立了許多材料試驗所。

德国方面,沃勒在倡議成立国立試驗所。英国方面,私人企业也成立了試驗所。最早的成績优良的例子之一是大卫·克尔卡台 (David Kirkaldy) 的試驗所,它是 1865 年在倫敦的南瓦克 (Southwark) 地方开办起来的。在克尔卡台所著的书籍^[1]的序言中,他說:“罗伯特·納庇尔 (Robert Napier and Sons) 公司接受了一批制造高压鍋炉和船用机械的定貨任务,这些机具最重要的是質量輕而强度高,經建議鍋炉采用均質金属 (homogeneous-metal) 而船用机械采用精煉鋼 (puddle-steel) 来代替平时所用的熟鉄。由于这些材料那时还刚开始采用,因此在使用以前,必須謹慎地确定它們的有关功效;为此目的,建造了下面将要講到的机具。那时只打算每次試驗少数試件,但这种研究証实了不独对科学研究本身极为重要,而且也似乎能得出重要的实用效果。因此,在納庇尔公司許可之下,我一有閑空,便将实验范围大加扩充,远远超过了原先的計劃。試驗从 1858 年 4 月 13 日开始,直到 1861 年 9 月 18 日才結束……”。图 166 表示克尔卡台在他的实验工作中所建造和使用的机器,而图 167 中我們可看到他所用的試件以及試件的裝置。克尔卡台利用这个簡單的

[1] 克尔卡台著“各种熟鉄和鋼的抗拉强度及其他性質的实验研究結果” (Results of an Experimental Inquiry into the Tensile Strength and Other Properties of Various Kinds of Wrought-iron and Steel), 1862 年格拉斯哥。

設備作出了很重要的成績，他的書在出版的時候就對當時所採用的鋼鐵的力學性質作了最全面的敘述。

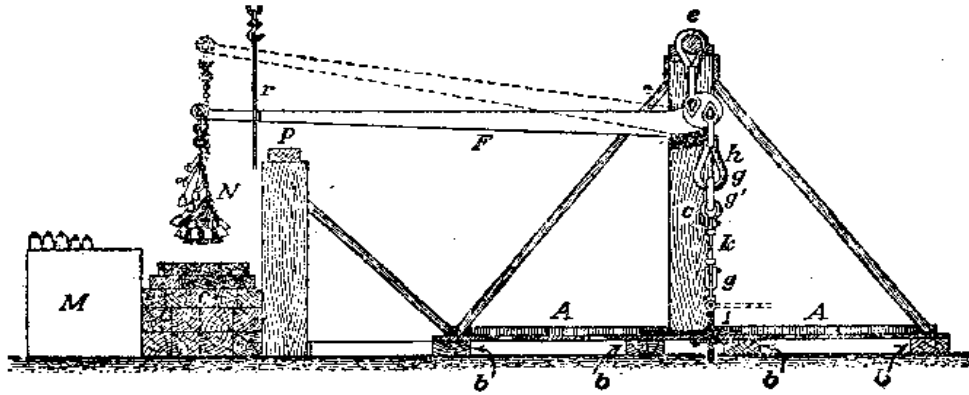


图 166 克尔卡台的試驗机

克尔卡台所用的試件很短小^[1]而所用的測量儀器也很粗魯，不可能量出彈性伸長或算出彈性模量。他的實驗只得出極限載荷和試件的總伸長。在某種實例中，將試件全長刻劃成相距 1/2 吋的刻度，試驗後量出原刻度之間的距離。這樣，實驗指出，試件大部分的长度伸長是均勻的，而且保持為圓柱形；只有接近斷裂處的那些部分才顯出較大的應變，而截面積也有較大的局部收縮。由此，克尔卡台推論到總伸長量對原长度的比例和所用的試件尺寸有關。

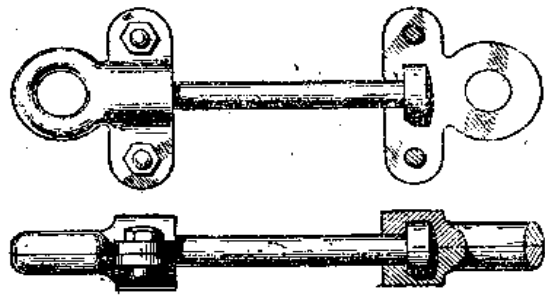


图 167 克尔卡台作拉伸試驗的試件

他是第一個介紹測量橫向收縮和認定在斷裂處截面積的相對收縮是材料的一個重要特性的人。他認為要決定一種材料的性質，單知道它的極限強度的大小是不夠的，因為“抗拉強度很高並不是品質優良的一般證據，因為它可能極硬而脆，根本不能承受彎曲和扭轉。無論怎樣，當我們將斷裂應變與斷裂處截面積的收縮兩相比較時，情況就大不相同。因此我們得以正確地判定：一方面很高的斷裂應變（應力）是歸因於鐵的優良品質、致密、純粹和適度的柔軟，或是單純歸因於它是很硬和不可屈伏；另一方面低的斷裂應變（應力）可歸因於組織的疏松，或者它的性質雖很致密和純粹，但特別柔軟所致”。這位作者在表中列出極限強度的兩種數值；它們是

[1] 為了測出滿意的彈性伸長量並得出充分精確的彈性模量，霍普金遜所用的杆，長達 50 呎。

分別用截面的原来面积和断裂面积計算出来的。

克尔卡台大概是最先認識到試件形状对极限强度有影响的人。他把同一材料制成不同截面的一些短試件的試驗結果进行比較之后，他說：“由一个試件产生的断裂应变的量經証明实质上受到它的形状的影响——就作者所知，这个重要影响至今未被任何人确定出，甚至未被任何人料想过。这是許多例子中的一个，可以用来說明当我们將不同来源的試驗結果进行公正的比較以前，絕對需要正确了解所有試驗作出时的真实情况（这种說法除适用于現在所討論的論題外，也能适用于許多其他的論題）。从上面这些事实，很清楚地証明了，如果两块鉄或鋼其中有一块在几吋的长度內直徑很均匀，而另一块却只有很短的一段是直徑均匀的，我們不能单凭比較这两块鉄或鋼的断裂应变（应力），就判定它們之間的优劣”。

克尔卡台很注重鋼的疲劳强度，他的书中曾描述了在1850年土木工程师学会會議上对于这个問題的討論。这次會議的主席是罗伯特·斯蒂芬逊（參看第38节）。克尔卡台同意主席的意見認為振動不能引起鋼的重結晶。他作出他自己的試驗，証明了重結晶的假說用来說明疲劳断裂的脆性是无效的。他指出如果改变試件的形状使断裂时橫向收縮受到阻碍，例如在帶有矩形深槽的試件中，則柔軟材料也能发生脆性断裂。他又指出断裂的形状也可用下法来改变，即“突然施加应变使試件只有极短時間的伸长而更易于折断”。

在研究冷作对鉄的力学性质的影响时，克尔卡台不同意一般人的意見，即抗拉强度的提高是由于“固結作用”所致。他用直接試驗証明“經過冷拉处理和类似的冷軋处理，鉄的密度并不象从前所想象的會增大，而是减小了”。克尔卡台发现到，用檢驗鋼鉄內部結構的方法可以得出此种金属性质方面的有用資料。他証明“各类熟鉄的組織能够很鮮明地显现出来，即將其浸入稀盐酸溶液中使周圍杂质发生化学作用后只剩下金属部分露出在外，以供檢驗”。这样，他发现“在纖維质的断裂面中，裂紋向外拉出，从外面就可看到；然而在結晶质的断裂面中，裂紋都突然整个橫向折断，要在內部或截面上才可看出来。在后面这种情况下，試件的裂口通常与其长度方向成直角；在前面这种情况下，裂口的形状多少总是不規則的”。

从这段对克尔卡台所作成就的概述中，我們看到这位卓越的实验家在材料的力学試驗这个范疇中提出并說明了許多重要問題。他的书对于从事这方面工作的工程师們一直很有价值。他的丰富的实际經驗和他的对观察任何不平常事物的敏銳眼力結合一起，使得克尔卡台在他的私人試驗所里解决了由建筑及机械工业飞速发展中所发生的許多重要問題。

在欧洲大陆上,材料試驗所发展成为国营事业。其中德国达到了最高水平^[1]。它們是由工程学院經管的,不独用作工业試驗而且也供教师們作研究工作和教学之用。这样的措施对工程教育和工业都很有利。

第一所这样的試驗所是1871年在慕尼黑工业学院建立起来的。它的第一届主任是約翰·包兴格(Johann Bauschinger, 1833~1893),他是該学院的力学教授。他完成了一架能負載100吨的試驗机的安装工作。这架机器是由留德威格·渥德(Ludwig Werder, 1808~1885)^[2]在1852年替勒恩堡(Nürnberg)机械制造厂(Maschinen-baugesellschaft)設計出来的。經証明它較以前所制成的一些机器更能适合于作較精确的試驗之用,嗣后大多数的欧洲主要試驗所装置了这种机器。

包兴格为了測量較小的彈性变形,发明了一架鏡式伸长仪^[3],它能測出单位伸长量精确到 1×10^{-6} 。利用这架精密的仪器,他查測了各种材料的力学性质,其精确度远远超过了以前研究者所得出的。他在作鉄和軟鋼的拉伸試驗时,注意到在一定限度內,这些材料很精确地服从虎克定律,即伸长量和应力是:一直保持着正比关系的,它們是彈性的,沒有发现永久变形。包兴格从这些試驗中断定:可以假定鋼或鉄的彈性极限和它的比例极限相重合。当他在試件上繼續加载至超过此彈性极限时,伸长量的增加开始較载荷的增加出現更快的速率,在一定的载荷值之下,会发生变形急遽增加,即在此载荷保持不变时变形随時間不断增加。载荷的这个极限值称为材料的屈伏点。軟鋼的屈伏点会因試件上加载以超过初始屈伏点的载荷而有所提高,如果第二次加载是立即开始的,則载荷的最大值給予我們新的屈伏点的数值。如果第二次加载是在相隔几天以后才进行,屈伏点將較第一次加载最大载荷时稍高。包兴格也注意到超过屈伏点以后試件的伸长并不显示完全的彈性,而且如果在初始伸长后立即加上第二次载荷,則在第二次载荷下將



图 168 約翰·包兴格

[1] 关于德国的材料試驗的历史,可參看包曼(R. Baumann)的“技术与工业发展史”(Beitr. Geschichte Technik u. Industrie)卷4, 147, 1912。并參看李昂(A. Leon)的“材料試驗的发展与努力”(Die Entwicklung und die Bestrebungen der Materialprüfung), 1912, 維也納。

[2] 关于渥德的傳記,可參看康拉德·馬特修斯(Conrad Matschoss)的“偉大的工程師”(Grosse Ingenieure), 第3版, 1932。

[3] 关于这种伸长儀的敘述,見包兴格的論文,刊在土木工程卷25, 第86頁, 1879年出版。

出现一个非常低的弹性极限。可是,如果加载的时间隔了好几天,材料的弹性恢复并且呈显出一个较初始限值稍高的比例极限。

包兴格试验了软钢承受应力循环时的性质^[1]。他发现如果一个试件被拉伸到超过了它的初始弹性极限,则其受压时的弹性极限将降低。软钢的弹性极限值可使试件承受压力而提高,但是,如果此压力继续到超过某一定限时,则受拉的弹性极限也将因此降低。使试件承受几次的载荷循环,可以定出这两个极限使试件在此极限中保持完全弹性。包兴格称此两个极限为拉伸和压缩的自然(natural)弹性极限。他假定初始(initial)弹性极限与材料制造时的工艺过程有关,而此自然弹性极限表示了“真实”的物理特性。他肯定了只要试件保持在自然弹性极限以内,材料是能经受无限次数的循环而不致有疲劳破坏的危险。

包兴格将他的结果在公报(Mitteilungen)上发表,该公报每年发行一次,为许多从事这类工作的工程师们的重要读物。在慕尼黑工业学院的这个先创工作之后,其他许多地方也开始了建筑材料的实验研究。1871年,由马腾斯(A. Martens)在柏林工业学院成立了材料试验所^[2],他随后出版了一本书^[3],叙述各种试验方法和所使用的机器。1873年由坚尼(K. Jenny)^[4]主持下在维也纳工业学院开办了同样的一所试验所。1879年在苏黎世工业学院也创立了材料试验所,由于台特梅哲(Ludwig von Tetmajer, 1850~1905)教授的领导有方,它获得了欧洲最重要试验所之一的声望。

巴赫(C. Bach)于1879年受聘为斯图加特工业学院的教授,他在该学院也成立一所材料试验所。巴赫主要着重在将材料力学应用于机械设计中。他利用这所试验所不独是在材料性能方面作研究工作,而且也有关建筑物或机械零件的应力分析上的各种问题作出实验性解答。这类研究的主要结果收集在巴赫的教本“弹性与强度”(Elasticität und Festigkeit)^[5]中,这本书在机械工程师之间流传很广,因而对于德国机械设计占有重要的地位。

[1] 见 Mitt. mech. tech. Lab. 1886 年于慕尼黑发行;并参看 Dingers Polytech. J. 卷 266, 1886 年发行。

[2] 关于德国实验室发展的历史,可参看“高等工业学院皇家材料实验室”(Das königliche Materialprüfungsamt der Technischen Hochschule), 1904, 柏林。

[3] 麦腾斯著“机械制造各种材料手册”(Handbuch der Materialkunde für den Maschinenbau)第一部分, 1898 年柏林出版;第二部分与海恩(E. Heun)合著, 1912 年柏林出版。

[4] 关于该实验室及其工作的记述,见坚尼所著“在韦因(Wien) K. K. 高等工业学院的强度试验与所使用的机器与仪器”(Festigkeits-Versuche und die dabei verwendeten Maschinen und Apparate an der K. K. technischen Hochschule in Wien) 1878 年维也纳。

[5] 见“弹性与强度”第一版于 1889 年发行;第 6 版于 1911 年发行。

在瑞典,材料試驗的业务都集中在鋼鐵工业方面。1826年,拉格杰姆在这方面做了許多工作,我們已知道(參看第24节)他为此目的建造过一架专用机器。这架机器为克略特·斯梯非(Knut Styffe)广泛地用来試驗瑞典鐵道工程上所用的鋼鐵^[1]。斯梯非是斯德哥尔摩(Stockholm)工业学院的院长。1875年,瑞典鋼鐵工业在里尔吉霍門(Liljeholmen)建立了一所材料試驗所,并且装置了一架能力为100吨的渥德式机器連帶着一架阿姆斯特勒拉方(Amsler-Laffon)式的水压机。1896年,这架渥德式机器又被迁往斯德哥尔摩工业学院新建立的試驗所。

在俄国,材料試驗是由拉梅开始的,他試驗了在圣彼德堡建造悬索桥所用的由俄国工厂制出的鉄。他的試驗机装置在交通工程学院,那时他是該学院的力学教授。更多的工作是由薩布科(И. И. Собко, 1819~1870)完成的^[2],他是該学院的桥梁工程教授。这所試驗所在著名的俄国桥梁工程师別列留布斯基(Н. А. Белелюбский, 1845~1922)主持下大大地加以扩充,成为俄国最重要的一所試驗所,別列留布斯基竭力提倡建立材料試驗的国际规范,他积极地参加了組織国际材料試驗学会的工作。

为了使各試驗所所得的試驗結果可以相互比較,必須將試驗的技术統一起来。为此目的,包兴格教授发起于1884年在慕尼黑召开了一次會議。这次會議是很成功的。共有七十九位研究工作者从各国来参加會議,其中多数人都参与了討論。会上选拔出一个委员会来拟定各种試驗的规范,1886年在德累斯登召开的第二次會議上,原先拟定的大多数规范都被通过了。

1889年在巴黎举行国际展览会时,还同时召开了应用力学的国际會議,會議中的一个部門便是与应用力学有关的材料試驗。会中討論了克尔卡台,包兴格,巴尔巴(Barba)以及其他諸人的成就^[3],而且一致承認必須使用几何相似的試件来作試驗。在大会閉幕时,大家一致决定向各国提議建立国际材料試驗学会。第一次国际會議在苏黎世召开,由台特梅哲(L. Tetmajer)教授担任主席。多数国家都参加了这个組織,以后的国际會議对于試驗材料力学性能的新方法方面贡献很大。

[1] 研究結果曾发表在 Jern-kontorets Ann. 1866年发行。对这个重要工作的一段簡要討論包括在下列书中“瑞典材料試件的强度”(Festigkeit-Proben Schwedischer Materialien),1897年于斯德哥尔摩出版,此书为在斯德哥尔摩召开的国际材料試驗會議准备的。

[2] 薩布科于1840年由交通工程学院毕业,以后充任奥斯特洛格拉德斯基(А. В. Остроградский)的助手。他教过力学,編定过奥斯特洛格拉德斯基的积分讲义,并且发表了几篇关于材料力学和桥梁方面重要的論文。1857年,他到美国旅行一次去参观美国的桥梁。

[3] 这一部門的报告占了下列一书第三卷的大部分篇幅:“应用力学国际會議”(Congrès International de Mécanique Appliquée),1891年于巴黎出版。它指出当时材料的机械性能的試驗情况一个美好的全景。

60. 摩尔 (O. Mohr, 1835~1918) 的功績

阿托·摩尔出生于北海沿岸的霍尔斯特 (Holstein) 的韦塞布侖 (Wesselburen)。十六岁上,他进入汉諾威工业学院,毕业后在汉諾威-俄尔登堡 (Oldenburg)



图 169 阿托·摩尔

铁路建筑时期充任结构工程师。在这段时期内,摩尔设计了德国一些最早的钢桁架。他也作过一些理论研究,发表了几篇重要的论文刊登在汉諾威出版的建筑工程师学会学报 (*Zeitschrift des Architekten-und Ingenieur-Vereins*) 中^[1]。

摩尔所发表的论文包括:应用索曲线求梁的弹性挠度,推导支座不在同一水平面上的连续梁的三弯矩方程以及影响线的第一次应用等等。

他三十二岁时已经作为一个著名工程师而被斯图加特工业学院聘任为工程力学教授。他受聘后,在 1868~1873 这五年中一直在该校讲授工程力学各分支学科的课程。当时他特别注重用图解法求解结构理论中的问题,并且在图解静力学这门学科上开辟了新的园地。摩尔是一位优秀的教授,他讲课能引起学生们很大的兴趣,以后学生中间也涌现出一些出色人物。当时听他课的就巴赫和奥古斯特·虎勃 (August Föppl)。在虎勃的自传里^[2],曾说过所有的同学一致认为摩尔是他们最好的老师。他的讲解并不顶好,有时讲话很慢,他在黑板上画的图也很潦草,可是他的讲义一直是很清楚而且安排得很合理,他时常提出一些新鲜而有趣的事物来引起学生们的注意。学生们对他的讲课发生兴趣的原因是:摩尔不独很透彻地了解了这门学科,而且讲授了他本人在科学创造中作出的不少成绩。

1873年,摩尔搬到德累斯頓,继续在德累斯頓工业学院教书,直到六十五岁时退休为止。他在晚年安居在德累斯頓附近,仍继续他的科学研究工作。

摩尔最大的功績是在结构理论方面,这将在下一章里讨论。此外,他对于材料力学的贡献也是很重大的。他是最先注意到^[3]由一个变集度载荷 q 沿直线 AB 分布 (图 170) 所构成的索曲线的微分方程

[1] *Z. Architek. u. Ing. Ver.* 1868 年于汉諾威出版。

[2] 奥古斯特·虎勃的“自传”(Lebenserinnerungen), 1925 年慕尼黑。

[3] 见他的论文刊在 *Z. Architek. u. Ing. Ver.* 第 19 页, 1863 年汉諾威。

$$\frac{d^2y}{dx^2} = -\frac{q}{H} \quad (a)$$

和彈性綫的微分方程

$$\frac{d^2y}{dx^2} = -\frac{M}{EI} \quad (b)$$

形式相同。由此可見，如取极点距离等于梁的抗弯刚度 EI ，作出虚载荷集度为 M 的索曲线即成为挠度曲线。也可观察到如果将索曲线 acb 和闭合线 ab 间的纵距 e ，乘以极点距离 H ，可得出 AB 梁在截面 D 处弯矩的数值，摩爾断定梁的挠度可以从虚载荷集度 M/EI 作用于梁上所产生的弯矩计算出来，这个方法大大地简化了求挠度的问题。这就不再需要将 (b) 式积分，只要按简单的静力学方法就能得出挠度了。正如摩爾所指出，这个简化方法用在变截面梁中特别重要。

摩爾将他的方法用于一简支梁 (图 171a)，考虑 c, d 两截面，他证明如果先将载荷 P 作用于 c 而量出 d 处的挠度，再将同一载荷作用于 d 而量出 c 处的挠度，则在这两种载荷情况下所量得的挠度是相等的。得出这个结果以后，摩爾考虑了这样一个问题，即梁上如承受着能在各不同位置作用的一个力，则必可算出梁上任一截面 (设为 d) 处由该力所引起的挠度。为此，他作出相应于一单位载荷作用于 d 处的弹性线 $acdb$ (图 171b)。令 y 表示任一点 c 处的挠度。于是，根据上述结果，他断定如一单位

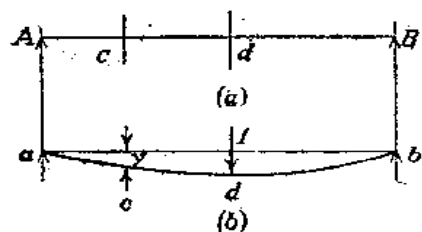


图 171

载荷作用于 c 处能在 d 处产生挠度 y ，则任一载荷 P 作用于 c 处也能在 d 处产生挠度 yP 。这样，得出挠度曲线 $acdb$ 以后，他立即得出载荷在任何位置时 d 点处的挠度。摩爾称此曲线 $acdb$ 为 d 处挠度的影响线 (influence lines)。应用迭加原理，摩爾指出，如果有几个载荷 P_1, P_2, P_3, \dots 作用于梁上，而 y_1, y_2, y_3, \dots 为影响线的相应纵距，于是由这些载荷产生于 d 处的挠度将等于 $\sum P_i y_i$ 。这是第一次在工程上使用了影响线^[1]。在同一篇论文 (1868 年的) 里，摩爾也讨论了连续梁，提

[1] 摩爾在他的“论文集”(Abhandlungen)第2版,第374页上(1914年出版)提过:大致在同时,尹克勒也独自地用过影响线这个概念。见尹克勒的论文刊在 Mitt. Architek. u. Ing. Ver. 第6页上,1868年于波捷門(Böhmén)出版。

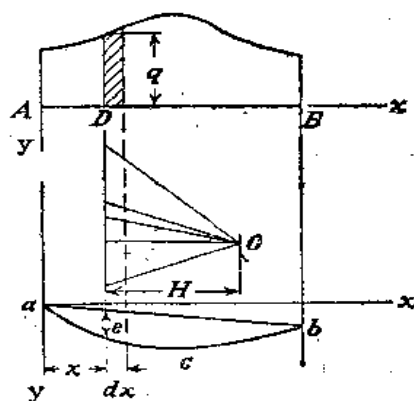


图 170

况下所量得的挠度是相等的。得出这个结果以后，摩爾考虑了这样一个问题，即梁上如承受着能在各不同位置作用的一个力，则必可算出梁上任一截面 (设为 d) 处由该力所引起的挠度。为此，他作出相应于一单位载荷作用于 d 处的弹性线 $acdb$ (图 171b)。令 y 表示任一点 c 处的挠度。于是，根据上述结果，他断定如一单位

供了三弯矩方程的一个图解法。

摩尔在材料力学上另一个重要的成就是他的一点上应力的图示法^[1]。在数理弹性理論中,为了表示一点上的应力用过应力椭圆(参看第 26 节),而对于二維問題,就要用应力椭圆。庫尔曼在他的“图解静力学”(Graphische Statik, 1866 年出版)第 226 頁上早已証明二維系統中的应力可用一个圓来表示(参看第 43 节),这样能使問題大为简化。摩尔对这个問題作出更全面的研宄。考虑一个有主应力 σ_1 和 σ_2 (图 172) 的二維情况,他指出作用在按 ϕ 角决定的平面 mm 上的应力其法向应力分量 σ 和剪应力分量 τ 可由按 2ϕ 角决定的在圓周上的 R 点的两坐标得出,如图 173 中所示。 AB 圓的直徑等于 $\sigma_1 - \sigma_2$, 其两端点 A 及 B 表示了垂直

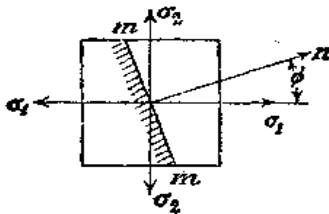


图 172

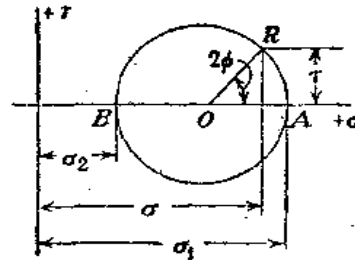


图 173

于 σ_1 及 σ_2 的主平面上的应力。在按同法处理具有主应力 σ_1, σ_2 及 σ_3 的三維情况时,摩尔发现作用在通过主軸的平面上的应力分量可用在三个圓上各点的坐标来表示,如图 174 所示。三个圓中最大的一个具有一个等于最大及最小主应力之

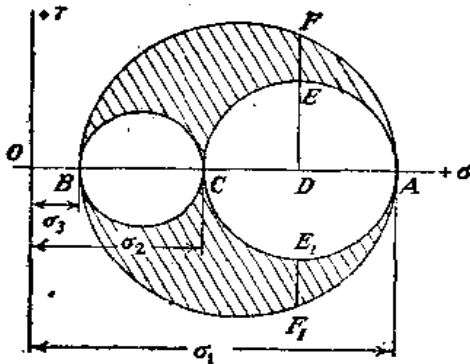


图 174

差,即 $\sigma_1 - \sigma_3$ 的直徑,而它表示可通过中間主应力 σ_2 的軸綫所作平面上的应力。摩尔又指出与所有三个主軸都相交的平面上作用的应力可用图形(图 174)上某些点的坐标来表示的方法,証明了所有这些点都落在阴影面积以內。如果我们取定法向应力的某值,例如取 OD 所表示的值,于是有无数的平面都具有同样的法向应力分量。决定那些平面上剪应力的大小的諸点落在通过 D 点所作

垂直綫 EF 及 $E'F'$ 两綫段上,可見具有由长度 OD 表示的同一法向应力分量值

[1] 見土木工程,第 113 頁,1882 年发行。

的所有各平面,其最大切应力值将对应于通过中間主軸的那些平面,其应力可由 F' 及 F_1 点的坐标来确定。

摩尔随即利用这种应力表示法来发展他的强度理論^[1]。那时,多数工程师在作应力分析时都取法圣維南采用最大应变理論(maximum strain theory)作为他們評断破坏的标准。认为构件的尺寸应按这样的方式来确定,即在最不利载荷情况下,最弱点处的最大应变不能超过简单拉伸中的容許单位伸长量。不过多少年来已經有一些科学家认为剪应力的作用很重要而必須加以考虑。庫侖就已經假定过破坏是由于剪应力所致。維卡特(参看第19节)批判过梁的基本理論中沒有考虑到剪应力的缺点,路德士(Lüders)也注意到当試件伸长超过彈性极限以后在試件的磨光的表面上出現了屈伏綫^[2]。在摩尔时代,已經有包兴格作出的一些实验結果,包兴格已經利用他那精密的仪器决定出鋼的拉伸、压缩和剪切的彈性极限。这些結果都和最大应变理論不符。摩尔在他1882年的論文中討論过包兴格的实验,并且評論到用立方体試件所作的压缩試驗結果,他认为作用在立方体和机器平台接触面間的摩擦力对于应力分布一定有很大的影响,因此試驗的結果就不会是简单压缩試驗的結果了。

摩尔采取他那用圓表示应力的方法(图174)設想了一个强度理論,这个强度理論能适用于各种应力情况而且与实验結果很相符。他假定一切具有同样大小的法向应力的平面,其中最弱的一个平面,也就是最容易发生破坏的一个平面^[3],乃是具有最大剪应力的平面。在这种情况下,只須考虑图174中最大的一个圓。摩尔称它为主圓(principal circles),并且建議象这样的圓必須根据每一种应力情况下发生破坏的实验結果来作出。例如,图175表示为鑄鉄受拉、压和純剪切(受扭)試驗至断裂时的主圓。如果有了很多这样的主圓,便可作出这些圓的包絡綫,并且可充分精确地确定对于沒有实验資料的任何一种应力情况,其相应的主圓也将与此包絡綫相接。例如,当

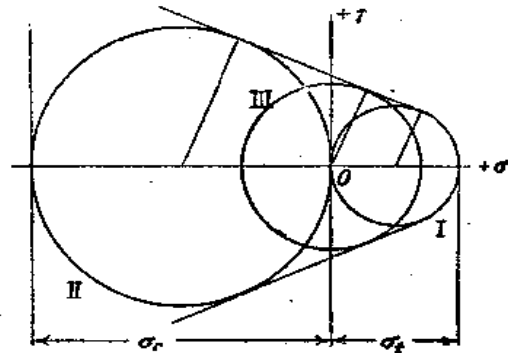


图 175

[1] 見 Z. Ver. deut. Ing. 第 1524 頁, 1900 年出版。

[2] 見他的論文刊在 Dinglers Polytech. J. 1860 年出版。并参看哈特曼(L. Hartmann)的“金属受力作用下的变形分布”(Distribution des déformations dans les métaux soumis à des efforts), 1896 年出版。

[3] 摩尔考虑了广义的破坏:它可能是材料的屈伏或是材料的断裂。

論及鑄鐵時，摩爾建議可取對 I, II 兩圓所作兩根外公切綫作為包絡綫（圖 175），此兩圓系相對於拉、壓實驗下的斷裂情況。剪切的極限強度便可從作出圓 III 來求得，此圓與包絡綫相切其圓心在 O 點處。而設 σ_t 及 σ_c 為材料的抗拉和抗压極限強度的絕對值，從圖形中我們可求出剪切的極限強度為

$$\tau_{ult} = \frac{\sigma_t \sigma_c}{\sigma_t + \sigma_c}$$

它與實驗非常符合。

摩爾的理論引起工程師和物理學家極大的注意。結合這個理論，他還做出了許多實驗，這些將在以後再行討論（參看第 71 節）。

61. 應變能與卡斯提安諾定理

我們已經看到歐拉在他推導彈性曲綫的微分方程時用過杆件彎曲應變能的式子（參看第 8 節）。格林在討論彈性常數的必需個數時也假定應變能是應變分量的二階齊次函數（參看第 48 節）。拉梅在他的彈性力學書中（1852 年第一版，參看第 28 節）談到克萊佩朗原理，該原理說明一個彈性體變形時受外力所作的功等於物體中累積的應變能。

假定一個彈性體在變形時所產生的位移是外力的綫性函數，則由這些力所作的功 T 將為

$$T = \frac{1}{2} \sum P_i r_i \quad (a)$$

式中 P_i 為在 i 點處的力，而 r_i 為在該點沿作用力方向的位移分量。物體的應變能 V 可用下列積分表示：

$$V = \frac{1}{2} \iiint \left\{ \frac{1}{E} (\sigma_x^2 + \sigma_y^2 + \sigma_z^2) - \frac{2\mu}{E} (\sigma_x \sigma_y + \sigma_y \sigma_z + \sigma_z \sigma_x) + \frac{1}{G} (\tau_{xy}^2 + \tau_{yz}^2 + \tau_{zx}^2) \right\} dx dy dz \quad (b)$$

而克萊佩朗的原理說明了

$$T = V \quad (c)$$

在分析有冗餘杆的桁架時，意大利軍事工程師米納布里雅 (L. F. Ménabréa) 建議採用桁架應變能的式子^[1]。他主張作用於各冗餘杆的力 X_1, X_2, X_3, \dots 必須能使應變能為一最小值。這樣他得出下列方程：

$$\frac{\partial V}{\partial X_1} = 0, \quad \frac{\partial V}{\partial X_2} = 0, \quad \frac{\partial V}{\partial X_3} = 0, \dots \quad (d)$$

此式連同靜力方程已足以求出桁架所有各杆內的力。我們看到米納布里雅用了

[1] 見 Compt. rend. 卷 46, 第 1056 頁, 1858 年出版。

最小功原理 (principle of least work); 可是他沒有得出这个原理的正确証明。理論上的証明还是在以后由意大利工程师阿尔伯托·卡斯提安諾 (Alberto Castigliano, 1847~1884) 提供的。

卡斯提安諾出生于意大利的阿斯梯 (Asti)。他教过几年书以后, 在 1870 年进入都灵工业学院, 他在該学院的学生时期就已经对結構理論作了独特的研究。1873 年他提出了該校的工程师学位论文, 这篇論文包含了对他那著名定理的說明及其在結構理論上的一些应用, 經過整理和扩充以后, 由都灵科学院于 1875 年出版^[1]。初出版时, 这篇論文的重要性并没有为工程师們所注意。为了使多数人認識到它的重要性, 卡斯提安諾用法文重新印出这本著作, 里面还补充了对他这个定理的一套完整的証明以及許多实用的例子^[2]。卡斯提安諾的早死限制了这位偉大科学家的事业。可是他的定理已成为結構理論中不朽的真理。象德国的茂勒-布累斯劳 (Müller-Breslau, H.) 和意大利的薩米洛·奎地 (Camillo Guidi) 等有名工程师們的許多著作都是根据这个定理写出来的。

卡斯提安諾在推导他的理論中, 首先考虑具有理想鉸的桁架。如果外力是作用在鉸上而各杆都具有等截面形状, 这样一个系統的应变能将为:

$$V = \frac{1}{2} \sum \frac{S_j^2 l_j}{EA_j} \quad (e)$$

并且, 根据克莱佩朗原理, 应为

$$\frac{1}{2} \sum P_i \sigma_i = \frac{1}{2} \sum \frac{S_j^2 l_j}{EA_j} \quad (f)$$

左边的总和号概括全部受載荷各鉸的应变能, 而在右边的則概括桁架所有各杆的应变能。卡斯提安諾假定此系統中撓度 σ_i 为外力的綫性函数。将这些函数代入 (f) 式的左边, 他就可用外力 P_i 的二阶齐次函数表示应变能。利用撓度和諸力之間同样关系, 他又可用变位的綫性函数表示諸力, 这样就得出用位移 τ_i 的二阶齐次函数表示的应变能。卡斯提安諾在他的研究中用这两种表示应变能 V 的形式証明了两个重要的定理。

首先他假定把 V 写成位移 τ_i 的函数。如果将 P_i 力作些微改变, 位移 τ_i 也会产生些微的变量 $\delta \tau_i$, 而桁架应变能的总量将改变一微量

[1] Atti. reale accad. sci. 1875 年于托林諾 (Torino) 出版。

[2] 卡斯提安諾著“彈性系統的平衡理論” (Théorie de l'équilibre des systèmes élastiques), 1879 年于都灵出版。在卡斯提安諾死后五十周年, 科侖尼第 (G. Colonnetti) 主編了“卡斯提安諾选集” (Alberto Castigliano, *Selecta*)。其中包括有卡氏的工程师学位论文和他的法文著作的重要部分。这本书曾由安德柳斯 (E. S. Andrews) 譯成英譯本, 1919 年于倫敦出版。

$$\delta V = \sum \frac{\partial V}{\partial r_i} \delta r_i$$

显然此量必须等于当位移有些微改变时外力作出的功,即等于

$$\sum P_i \delta r_i$$

这样,他得出下式

$$\sum \frac{\partial V}{\partial r_i} \delta r_i = \sum P_i \delta r_i \quad (g)$$

此式必须适合于任意选定的 δr_i 的值。由此,对于所有的 i 均为

$$\frac{\partial V}{\partial r_i} = P_i$$

它的涵义是将 V 对任一位移 r_i 加以微分,得出的线性函数即表示相应的力 P_i 。

在他立出第二条定理的方程时,卡斯提安诺假定把 V 写成外力 P_i 的函数^[1]。于是,当我们把外力作些微改变时,应变能的改变将为

$$\sum \frac{\partial V}{\partial P_i} \delta P_i$$

代入(g)式,得

$$\sum \frac{\partial V}{\partial P_i} \delta P_i = \sum P_i \delta r_i \quad (h)$$

此式等号的右边,表示功 $\frac{1}{2} \sum P_i r_i$ 的增量,而

$$\sum P_i \delta r_i = \delta \left[\frac{1}{2} \sum P_i r_i \right] = \frac{1}{2} \sum P_i \delta r_i + \frac{1}{2} \sum r_i \delta P_i$$

由此,它便可改写为

$$\sum P_i \delta r_i = \sum r_i \delta P_i$$

代入(h)式,得

$$\sum \frac{\partial V}{\partial P_i} \delta P_i = \sum r_i \delta P_i$$

由于它必须适合于任一取定的 δP_i 的值,作者断定

$$\frac{\partial V}{\partial P_i} = r_i \quad (i)$$

这样一来,如果应变能 V 是按各自的外力函数写出,这些函数对任一个力取导数时便得出该力作用点处沿该力方向相应的位移。

有了这个计算变位的一般方法,卡斯提安诺考虑了如图 176 所示的两种特殊情况。他证明如果沿一个弹性系统的直线 ab (图 176a) 作用着相等而反向的两个

[1] 卡氏称 P_i 为独立力 (independent forces)。它的意义是在计算应变能 V 中用力 P_i 的函数给出的反作用力,可用静力方程式算出。

力 S , 则导数 $\frac{\partial V}{\partial S}$ 给出由于此系统变形所引起的 ab 距离的增量, 正如包含 a 、 b 两个铰的桁架那种情况一样。在两力垂直于桁架中 ab 线并且组成了一个力偶 M 的情况下 (图 176 b), 则导数 $\frac{\partial V}{\partial M}$ 给出 ab 线的旋转角。

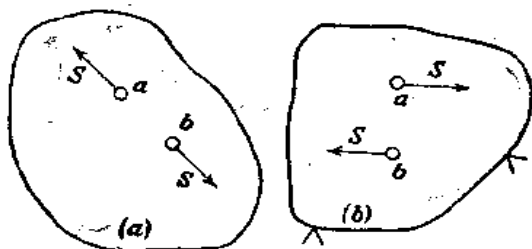


图 176

卡斯提安诺用这些结果来分析有冗余杆的桁架, 给最小功原理作了一次证明。在分析中, 他除去所有的冗余杆, 并且用力代替它们对桁架其他部分的作用, 如图 177b 所示。于是此系统变成静定的, 而其应变能 V_1 为外力 P_i 的函数, 也为作用于冗余杆的未知力 X_i 的函数。关于图 176 a, 根据上述情况, 他断定 $-\frac{\partial V_1}{\partial X_i}$ 即表示 a 及 b 两节点间距离的增量。很清楚地可以看到这个增量等于冗余杆系中 ab

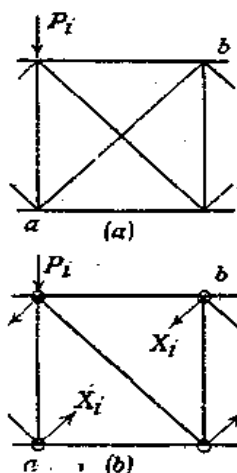


图 177

杆的伸长量 (图 177a); 因此他得出下列关系:

$$-\frac{\partial V_1}{\partial X_i} = \frac{X_i L_i}{EA_i} \quad (j)$$

他看出此式的右边即表示冗余杆的应变能 $X_i^2 L_i / 2EA_i$ 对 X_i 的导数, 并用 V 表示包括有冗余杆在内的一个系统的总应变能, 他将 (j) 式写成下式:

$$\frac{\partial V}{\partial X_i} = 0 \quad (k)$$

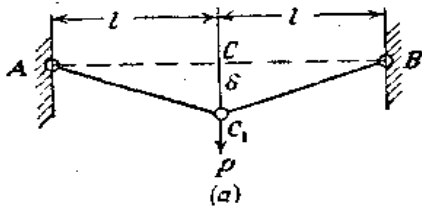
此式即表示最小功原理。

这些原来为分析铰接桁架所得的结果, 已被卡斯提安诺推广到任何形状的弹性体上。他发展了在各种变形下杆件的应变能的式子, 这些式子在他应用他的理论来分析梁和拱的超静定问题时实用过许多次。看了所有这类实用例子之后, 很容易了解到自从卡斯提安诺写出他那名著以来, 在结构理论中应变能这方面就很少再增加新的内容了。

恩格塞 (F. Engesser)^[1] 将卡斯提安诺原理作了重要的归纳。卡氏一直假定结构物的位移是外力的线性函数, 可是有些情况, 这样的假定是不适当的, 因而他的原理就不能应用。恩格塞引出了余能 (complementary energy) 的概念来处理这些情况, 并且指出余能对各个独立的力的导数经常给出位移来 (力与位移间的关

[1] 见他的论文刊在 *Z. Architek. u. Ing. Ver.* 卷 25, 第 733~744 页, 1889 年汉诺威出版。

系可以为非线性的)。我們可用一个简单例子来解释。設有两根恒等的杆件鉸接在一起而与不可移动的支座 A, B 相連(图 178 a)。在未受力时, 杆件系沿直綫



ACB 安置。如果有一个 P 力作用于其中央, C 鉸經過一段距离 δ 移到 C_1 处, 从简单分析中, 即得

$$\delta = l \sqrt[3]{\frac{P}{AE}} \quad (1)$$

式中 l 及 A 分别表示杆件的长度与其截面积。图 178 b 中的曲綫 Odb 代表用 P 的函数表出的 δ , 于是 $Odbc$ 的面积給出应变能

$$V = \int_0^{\delta} P d\delta = \frac{4lP^{4/3}}{3\sqrt[3]{AE}}$$

这并不是一个 P 力的二阶函数, 因此导数 $\frac{\partial V}{\partial P}$ 不能給出撓度 δ 来。依据恩格塞的意见, $Odbg$ 的面积系表示余能 V_1 , 因此, 得

$$V_1 = \int_0^P \delta dP = \frac{l}{\sqrt[3]{AE}} \int_0^P P^{1/3} dP = \frac{3lP^{4/3}}{4\sqrt[3]{AE}}$$

此式对 P 取导数得出用(1)式所表示的 δ 值。由于一般的结构分析主要关联到能满足于卡氏假定的那类系統^[1], 因此恩格塞的工作沒有受到人們的重視。

62. 彈性穩定問題

自从結構工程中使用鋼料以后, 由此而产生的彈性穩定問題便成为极关重要的問題了。工程师們常常要处理一些細长压杆, 受压薄板和各种薄壁构件发生破坏的問題, 它們的破坏不是由于过分的直接应力, 而是由于缺乏彈性穩定所引起的。关于受压支柱这类最簡單的問題已經很詳尽地作出了理論上的研究。可是对于运用理論結果的可靠程度还不十分清楚。在柱的实驗工作中, 对于端部搁置情况, 对于所加载荷的精确度, 以及对于材料的彈性都不够注意。因此, 試驗結果并不与理論相符, 工程师們在設計时就宁愿采用各种經驗公式。随着材料力学試驗所的发展和测量仪器的改进, 柱的实驗研究才获得了新的成就。

第一次可靠的柱的試驗是由包兴格做出来的^[2]。他在試件的两端装上圓錐形端头, 保证了試件端部的自由轉动和载荷沿中心綫作用。他的实驗证明了在这样情况下用細长杆所得的試驗結果和欧拉公式非常相符。較短的試件在超过彈性极

[1] 直到最近魏斯特加德(H. M. Westergaard)教授才提醒工程师們注意恩格塞的貢獻, 并且給出一些例子来說明它的重要用处。見 Proc. Am. Soc. Civ. Engrs. 第 199 頁, 1941 年发行。

[2] 包兴格的論文刊在 Mitt. tech. mech. Lab. 第 15 期, 第 11 頁, 1887 年于慕尼黑发行。

限的压应力下发生压屈, 对于这种杆件, 欧拉的理論就不能适用, 因此必須提供一个經驗法則。包兴格只做了少数几个实验, 还不够得出供柱子設計用的一个实用的公式来。

台特梅哲在苏黎世工业学院繼續作出这类研究^[1]。在他的主持下, 試驗了許多組合的鋼、鐵柱子, 結果推荐了对于建筑鋼当长細比大于110时才能用欧拉公式来計算临界应力。对于較短的試件, 他提供一个直綫公式, 这个公式以后在欧洲被广泛地使用着。图179描繪了在台特梅哲的实验中所采用的端部支座的型式; 它們能容許端部自由轉动。利用这样的設施, 台特梅哲又作出偏心施力的压縮試驗, 并証明了撓度和最大应力的理論公式, 計算出在这种情况下其最大应力达到彈性极限时的压力数值。將此載荷除以安全系数便得出柱的最大安全載荷^[2]。

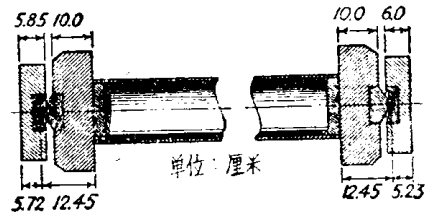


图 179

关于十九世紀末叶在結構物彈性穩定方面的知識报导可參看雅辛斯基 (Ф. С.



图 180 Ф. С. 雅辛斯基

Нисенский) 的一本重要書籍^[3]。在这本书里我們可看到在柱子方面理論和实验研究的相互关系以及作者的創造。雅辛斯基(1856~1899)是一个波兰人, 出生于华沙。1872年他考入圣彼得堡交通工程学院。1877年毕业后, 开始在鉄路上工作, 首先在圣彼得堡—华沙鉄路, 随后在彼得堡—莫斯科鉄路。在这些鉄路上他設計并监造了几个重要的結構物。同一时期, 他发表了一些科学論文。关于柱的理論的一些論文都收集成书稿的形式(1893年)作为交通工程学院副博士学位論文发表。1894年他充任該学院的結構理論和彈性理論教授。过早的死亡中止

[1] “材料試驗所报告”(Mitteilungen der Materialprüfungs-Anstalt), 第8期, 1896年于苏黎世出版; 第2修正版于1901年发行。

[2] 似乎阿斯頓費尔德(A. Ostenfeld)是最先介紹柱子分析中假定的不准确, 同时决定柱子上的安全載荷作为能产生危險应力时載荷的某一比例。參看 Z. Ver. deut. Ing. 卷42, 第1462頁, 1898年出版; 卷46, 第1858頁, 1902年出版。

[3] 雅辛斯基著“柱子压屈理論的发展”(An Essay on the Development of the Theory of Column Buckling) 1893年于圣彼得堡出版。并參看他的“論文集”卷1, 1902年于圣彼得堡出版, 及本书的法譯本, 刊在 Ann. ponts et chaussées, 第7組, 卷8, 第256頁, 1894年发行。

了他那辉煌的教學事業，然而他在該學院五年教學中，給俄國工程師們提高了理論知識的水平。他那結構理論和彈性理論的教本在俄國被廣泛地採用着。

雅辛斯基是一位有名的教授。當時這所學院很少請到象他這樣一個傑出的工程師，他不獨是一位對他的專業有精深知識的科學家，而且他還是第一流的教師。那時俄國學生可以任意選擇自己的學科，以及支配自己的學習時間，只有少數學生經常按規定聽課；然而雅辛斯基的講堂里總是擠滿了學生。這決不是由於他的演講術好，他講演的方式是非常簡易的。其所以使學生感到莫大興趣的是他那表達清楚和富於邏輯性以及他隨時提出自己在擔任建築工程師時所遇到的一些新問題。他還經常向學生提出很多新問題以測驗他們的創造能力。

雅辛斯基在柱的理論中的主要貢獻是處理橋梁工程中所遇到的一些問題。在格構式橋梁中(參看第42節)，有兩個斜杆系統：其一承受壓力，另一承受拉力。雅辛斯基是最先研究受壓斜杆的穩定性以及對受拉斜杆估算其具有加強作用的人。在他的年代里，西歐和俄國都發生過幾座空式橋的破壞事件(圖181)。這些破壞是由於頂上受壓弦杆的側向剛度不足以及關於正確選定這類橋梁各弦杆和豎杆的抗彎剛度根本缺乏滿意的資料所致。雅辛斯基對此問題作出了理論上的研究。

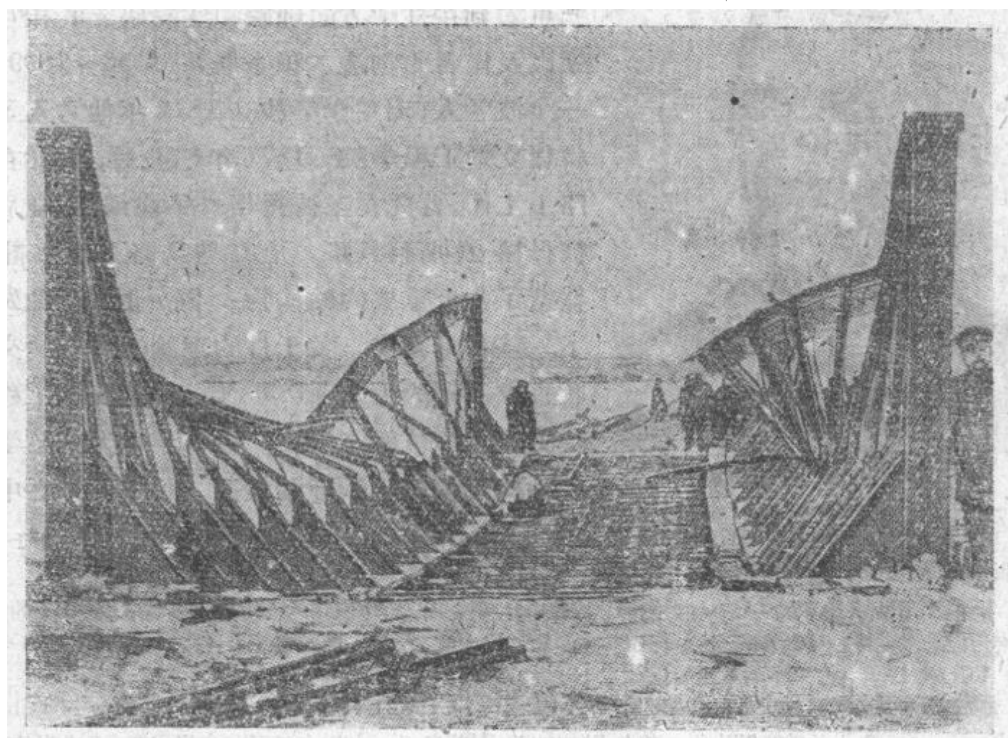


圖 181 一座空式橋的破壞

他認定空式橋的受壓上弦杆為一根兩端簡支的杆件，這根杆件承受斜杆拉力的水平分力發生壓縮，同時由豎杆來限制其側向壓屈。為了簡化這個問題，他用等效的彈性介質的連續分布反力代替豎杆的彈性抗力，而且用連續分布的軸向力代替斜杆的作用力，連續分布軸向力的集度取為與去杆件中央的距離成正比。雅辛斯基對於側向壓屈的這種複雜情況得出一個精確的解，算出了壓力的臨界值，因此任何空式橋的上弦杆和豎杆都能合理地設計出來了。

雅辛斯基也檢算了稜柱杆側向壓屈的恰當微分方程的解，並且證明這個解得出的臨界載荷值和歐拉從近似方程所得出的相同。這樣他推翻了克列布希的說法^[1]，認為近似微分方程給出臨界載荷的正確值只是一件偶然巧合的事。

雅辛斯基並不滿足於應用包興格、台特梅哲和康西台雷 (Considère)^[2] 諸人的實驗結果來作杆件側向壓屈的理論研究，他制出一個表列舉各種長細比下的臨界壓應力。這個表在俄國廣泛採用，並替代了朗肯公式。此外，他指出了借助於一根杆件的“折減”長度，可以將計算兩端鉸接杆件的臨界應力表用到其他型式的側向壓屈中。

在我們現在所討論到的這段時期內，對於壓屈理論作出許多貢獻的另一位工程師乃是菲烈德利赫·恩格塞 (Friedrich Engesser)。恩格塞 (1848~1931) 出生於靠近曼海姆 [Manheim——舊屬巴登公國 (Duchy of Baden)]^[3] 的韋海姆 (Weinheim) 地方一個音樂教師的家庭中。在曼海姆中學畢業以後，1865年他進了卡爾斯魯赫工業學院。1869年畢業，得到了建築工程師的資位證。那時德國正開始加速發展鐵路網，恩格塞作為一位青年工程師，在施瓦茲瓦爾德 (Schwarzwald) 鐵路上參加了一些設計和建造橋梁的工作。隨後，他在巴登鐵路上擔任領導工作，負責該路的橋梁設計。這時正是結構理論飛速發展的時期，恩格

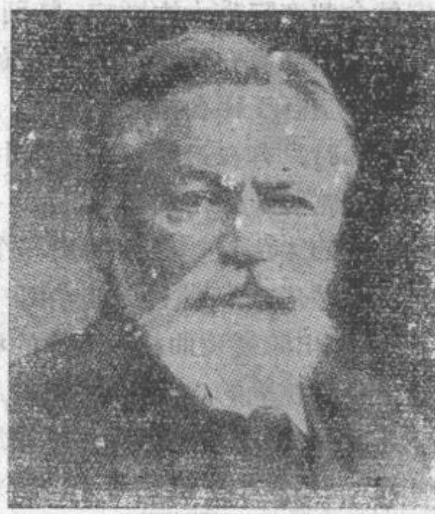


圖 182 F. 恩格塞

[1] 克列布希的“固體的彈性理論” (Theorie der Elasticität fester Körper), 第 407 頁, 1862 年出版。

[2] 康西台雷著“受壓杆件的抗力” (Résistance des pièces comprimées) 刊在國際建設會議議事錄, 卷 3, 第 371 頁, 1891 年於巴黎出版。

[3] 關於恩格塞的傳記, 見阿托·斯太因哈特 (Otto Steinhardt) 的論文“菲烈德利赫·恩格塞”, 1949 年於卡爾斯魯赫出版。

塞也積極參加活動。他發表了幾篇重要的文章，主要是關於超靜定系統的，例如，連續梁、拱以及有冗余杆和有剛性節點的橋梁。他從此出了名，不獨成為一位經驗豐富的工程師，而且也成為一位結構理論專家，因此，在1885年，卡爾斯魯赫工業學院聘任他為該校教授。恩格塞以後的三十年間均在該校教書，在結構理論方面作了巨大的發展。

在側向壓屈理論方面，恩格塞建議^[1]應該將歐拉公式中的常數彈性模量 E 用變量 $E_t = d\sigma/d\varepsilon$ 來代替，從而將公式的應用範圍加以擴大，這個變量他稱之為切綫模量(tangent modulus)。對於任何特殊情況，從壓縮試驗曲綫中求出此切綫模量之後，他便能算出用不服從虎克定律的材料作成的杆件的臨界應力以及由建築鋼作成的杆件超過彈性極限的臨界應力。關於這個建議，當時曾和雅辛斯基發生過爭辯。雅辛斯基指出^[2]在壓屈時杆件凸方的壓應力會減小，因此，依照包興格的試驗，必須用彈性模量 E 代替 E_t 來計算這一部分的截面。隨後，恩格塞對於截面的這兩部分引用兩個不同的模量修正了他的理論^[3]。

恩格塞是第一個研究組合柱壓屈理論的人^[4]。他研究了剪力對於臨界載荷大小的影響，並且發現在實心柱中這種影響很小，可以忽略不計，但在綴合式壓杆中，它就會起實際重大的影響，特別是當它們單獨由板條組成時為然。恩格塞導出一些公式來計算在什麼比例下歐拉公式算出的載荷必須將其減小，使在每一種特殊情況下適合於綴合構件的柔度。

那時只有在最簡單的問題中，才有側向壓屈微分方程的精確解可用。這樣，工程師們常被迫採用粗略近似的一些解式。恩格塞提供了一個用逐步求近法計算臨界載荷的方法^[5]。為了得出一個近似解，他建議採取能滿足於端部條件的撓度曲綫的某些形狀。這種曲綫給出一個彎矩圖，因此我們能夠用面矩法算出相應的撓度。將算出的撓度曲綫和假設的相比較，就得到決定載荷臨界值的一個方程。為了得出更為精確的近似值，他取算出的曲綫作為壓屈杆件的一個新的近似值，再重復上述計算，逐次進行。如果不用解析式來表示原先假定的曲綫，便可用圖解法作出此綫，而逐步求近法也可用圖解方式來進行^[6]。

[1] Z. Architek. u. Ing. Ver. 卷 35, 第 455 頁, 1889 年于漢諾威出版。

[2] Schweiz. Banz. 卷 25, 第 172 頁, 1895 年。

[3] 同上注, 卷 26, 第 24 頁, 1895 年; Z. Ver. deut. Ing. 卷 42, 第 927 頁, 1898 年。

[4] Zentr. Bauv. 第 483 頁, 1891 年。

[5] Z. Österr. Ing. u. Architek. Ver. 1893 年。

[6] 這類問題的圖解法是由意大利工程師維安尼洛(L. Vianello)提出的, 見 Z. Ver. deut. Ing. 卷 42, 第 1436 頁, 1898 年。這一步驟的收斂性的數理證明由德里菲茨(E. Trefftz)得出, 見 ZAMM, 卷 3, 第 272 頁, 1923 年出版。

恩格塞也很重視空式橋受壓上弦杆壓屈的問題，他導出一些近似公式來計算該弦杆正常的側向抗彎剛度^[1]。雖然如此，穩定問題在恩格塞的結構理論研究工作中還只占一小部分。他在次應力方面的重大研究將在下一章中再行討論。

正當雅辛斯基和恩格塞在研究杆件側向壓屈的各種情況時，布里安 (G. H. Bryan)^[2] 發表了一篇關於彈性穩定一般理論方面的重要論文。他指出克希霍夫關於彈性理論方程的解答唯一性定理只在物體的所有因次都屬於同一方次才能合用。在薄杆、薄板和薄殼中，對於同樣的外力有時可能具有不止一種的平衡形式，因此，那些形式下的穩定問題便具有很大的實用意義了。

隨後布里安着手研究一塊四邊簡支的受壓矩形板的壓屈問題^[3]，得出了計算臨界壓應力值的一個公式。這是第一次從理論上來研究受壓板的穩定。作為他的公式在實用上的一個例子，布里安說明了如何適當地選擇船殼中受壓鋼板的厚度。隨着飛機結構的發展，薄板壓屈問題更占有頭等重要的地位，布里安的論文已經給以後的薄壁構件彈性穩定理論打下了基礎。

63. 虎勃 (1854~1924)

我們將討論奧古斯特·虎勃 (August Föppl) 的成就作為十九世紀末葉材料力學史的結尾。他的這方面的書籍是在 1898 年出版的，在德國普遍流傳，而且被譯成俄文和法文。奧古斯特·虎勃^[4] 出生於格羅斯翁斯塔特 [Gross Umstadt——舊屬黑森公國 (Duchy of Hesse)] 的小市鎮中一個醫生的家庭里。他在一所公立學校受初等教育後進入達姆斯塔特 (Darmstadt) 中學。那時，正在修築格拉斯-翁斯塔特鐵路，這給予他的感染很深，他立志要在將來成為一個建築工程師，為了這個目的，在 1869 年，他進了達姆斯塔特工業學院。似乎達姆斯塔特學院當時的教學水平並不很高，因此在讀完了預科以後，虎勃便在 1871 年轉入斯圖加特工業學院。那時，摩爾正在該校授課，使得虎勃能付出大部分精力來學習結構理論。

1873 年，摩爾去德累斯頓教書，虎勃也離開斯圖加特，進入卡爾斯魯赫工業學院去完成他的工程教育。該校的工程力學是由格拉斯霍夫教授擔任的（參看第 31 節），似乎他對格拉斯霍夫的講課感受不深，因為在他的自傳里，他曾嚴格地批評了格拉斯霍夫的教學方法。當然，聽過了摩爾的熟練的講授之後，對於格拉斯霍夫，便覺得太累贅和缺乏創造性了。1874 年，虎勃從工業學院畢業，得到建築工程師

[1] 見 Zentr. Bauv. 1884, 1885, 1909 各年；并參看 Z. Ver. deut. Ing. 卷 39, 1895 年出版。

[2] Proc. Cambridge Phil. Soc. 卷 6, 第 199 頁, 1888 年出版。

[3] Proc. London Math. Soc. 卷 22, 第 54 頁, 1891 年出版。

[4] 虎勃的一個很重要的自傳由阿爾登堡 (R. Oldenbourg) 刊出, 1925 年分別在慕尼黑和柏林出版。

的学位，便决心从事桥梁设计师的工作。可是那时德国的经济情况正处于衰退时



图 183 奥古斯特·虎勃

期，铁路修建进程日趋缓慢，因此他不能找到一个满意的永久性职业。他在卡尔斯鲁赫作了一些桥梁设计中的临时工作以后，服了一年的义务兵役，此后在1876年他找到一个商业学校教师的职业；起先在霍尔兹明登（Holzminden），从1877年起在莱比锡执教。在这段时期内，虎勃埋头苦学并且发表了几篇关于空间结构的重要论文。他又在莱比锡设计了一所商场建筑物。其后，他汇集了这些论文编著成书^[1]。这是同类书中的最早版本，发行后流传很广。

早在1880年，德国对工业用电已经迅速发展，虎勃对于这一个物理学的分支部门也感到兴趣。他和莱比锡大学著名的物理学教授怀顿曼（G. Wiedemann）相识，在怀顿曼的建议下，开始研究马克思威耳的电学理论。这项研究成果使他出版了关于马克思威耳理论的一本重要著作^[2]。该书在德国首先使这个理论引向实用之途并且使作者在科学上闻名一时。

1893年，包兴格教授在慕尼黑去世，次年虎勃被聘接替这位卓越的学者来教授工程力学。这样，他又一次能重新尽力于他一直感到兴趣的力学了。他不独在这门学科上担任讲课，而且还领导着材料试验所的工作，该试验所由于包兴格的研究成果早已负有盛名。虎勃在这两方面的工作都获得显著的成功。他是一个卓越的教师，虽然他的班级人数很多，他懂得怎样掌握学生们的注意力。有时，听讲的学生多到五百个。为了改进他的教学法和提高教学水平，不久他着手出版他在工程力学方面所写的讲义。他的讲义分为四卷出版：(1) 力学入门，(2) 图解静力学，(3) 材料力学以及(4) 动力学。材料力学这一卷是在1898年最先出版的。这本书立刻得到很大成就，不久它就成为德语国家中最流行的教本了。它也驰名于其他国家。例如，雅辛斯基在圣彼得堡时就立即向学生介绍这本优秀著作。该书曾译成俄文，为一般从事应力分析的工程师们广泛使用。该书也曾被译成法文在法国流行。

[1] 虎勃著“空间桁架”（Das Fachwerk im Raume），1892 莱比锡。

[2] 虎勃著“马克思威耳电学理论入门”（Einführung in die Maxwell'sche Theorie der Elektrizität），1894 莱比锡。

在他的自傳里面，虎勃討論到一本好的教科書所必需滿足的一些要求。他批判了一般編寫教本的人常是再三耽心到別人可能提出批評，而不大注意學生的接受能力。為了迎合評論者的口味，作者們總是想用最簡略的術語來編寫他們的題材，編寫形式也力求嚴格，這就使初學者感到閱讀困難了。虎勃表達他的題材是完全用口語化的形式寫出來的。他常從初學者能容易理解的最簡單的個別例子入手。在討論這些例子時避免引入離題太遠的細節。當學生已經熟悉了一些基本概念而且更能體會較嚴格的形式時，才在后面的章節里提出更為廣泛的討論和較嚴格的表達形式來。當時在德國已經出過一些非常完整的材料力學方面的書籍，例如格拉斯霍夫和尹克勒的著作，可是在這兩本書中，作者們都將數理彈性理論作為表達材料力學的基本方法，這就使大多數學生對學習這門學科感到極大困難。虎勃在他的書本中用淺顯的方式寫出材料力學全部的必需知識，只是在書的末尾才涉及彈性理論的一些方程。在他這本教程的後來幾次版本里，虎勃擴充了有關彈性理論這一部分，並且將它另外編成一卷。這卷新版本在普及彈性理論方面是有功績的，對於在工程實踐中採用更嚴格的應力分析方法也具有很大的作用。這是第一本專為工程師們寫出的彈性理論方面的書。

虎勃的實驗工作也具有很重要的意義。他的前輩包興格教授主要著重在材料的力學性質，並發展了試驗各種材料試件的一套完善的技术作業過程。虎勃擴大了實驗工作的範圍，他利用試驗所來驗證有關材料破壞的各種理論，以及對還沒有理論解可以求算的某些複雜問題中的應力作出實驗測定。當測量水泥的抗拉強度時，虎勃觀察到拉應力並不是均勻分布在標準拉伸試件的整個截面上，因此這個試驗成果不能答出抗拉強度的實際數值。他採用一個橡皮模型作為拉伸試驗的試件，並量出其去試件軸綫不同距離處的縱向應變，得出了在這種複雜情況下很滿意的應力分布圖形。當進行水泥立方體試件的壓縮試驗時，他注意到立方體和試驗機座子相接觸的表面摩擦力作用的重要性。因此他研究了減低這種摩擦力的各種方法，並指出通常用立方體試件所作試驗其所得抗壓強度值比實際數值為大。在所有這些試驗中，虎勃也很注意他那試驗機的精確度。為了校驗作用於試件上的拉力或壓力，他採用象一個很重的鋼環那樣的專用測力計，如同現在在許多試驗所里所用的一樣。

虎勃在他的書中同意聖維南的見解，在推導供計算結構物安全尺寸的公式時採用最大應變理論。但他同時也重視其他的強度理論，並且為了搞清楚應該用哪一個強度理論的問題，他做了一些有益的實驗。利用一個由高強度鋼制成的厚壁圓筒，他完成了在很大的流体靜壓力下各種材料的壓縮試驗。他發覺各向同性體

的材料在这种情况下經得起很高的压力。他設計并制成了能在立方体試件上产生两个垂直方向的压力的一具专用仪器,并且用水泥試件作出一系列的这种試驗。

虎勃繼承了包兴格在慕尼黑着手进行的沃勒式疲劳实验。他将它們扩展到試驗帶沟槽的試件研究了应力集中的效应。他也用理論方法研究了这个问题,并証明了有嵌条連接的上下段直徑不同的軸杆受扭时,其应力集中很大部分取决于嵌条的半徑。

虎勃是最先作出关于柔性軸在高速轉动下的旋轉理論的人,同时他还在他的試驗所內做出了一系列的試驗来証实他的理論。

这位工程师在“試驗所公报”上发表了他所作实验的全部結果。这种期刊是由包兴格創办的,从第二十四期开始,由虎勃繼續刊行,直到他去世为止。凡热心于材料力学的工程师都很熟悉这个刊物,因而,它对于这门科学的发展也发生过相当大的影响。

第十章

1867 ~ 1900 年間的結構理論

64. 靜定桁架

在第七章里我們討論過工程師們為了分析桁架所提出的各種方法。在非濼和儒拉夫斯基所敘述的簡單例子中，桁架各杆的力是根據節點的平衡條件得出的。隨後，里特爾(A. Ritter)和施維德勒(J. W. Schwedler)介紹了截面法(method of sections)，而馬克斯威爾，台勒和克里孟納也說明了作互易圖(reciprocal diagram)的方法。這些方法充分能夠分析當時所有的大多數桁架，不過由於結構物的日漸使用金屬材料，就需要更全面地來研究桁架的各種型式了。

穆比斯(A. F. Möbius, 1790~1868)曾闡述過桁架理論的一些基本定理，他是萊比錫大學的天文學教授。在他的靜力學書中^[1]，穆比斯討論過一個鉸接杆系的平衡問題，證明了如果有 n 個鉸，就必須有不少于 $(2n-3)$ 根杆件在平面內組成一剛性系統或必須有不少于 $(3n-6)$ 根杆件組成一個三維系統。穆比斯也指出有一些例外情況，其中具備 $(2n-3)$ 根杆件的系統却不是絕對剛性的，而能允許各鉸有較小的相對位移。當研究象這樣一些例外的情況時，他發現當桁架各節點的平衡方程組的行列式等於零時，便會發生這些情況。因此，他觀察到如果一個系統具有其剛性所必需的杆件根數，同時如果假定有一根杆件，例如 a 及 b 兩節點間長度為 l_{ab} 的那根杆件被取去時，則此系統將如一個機械裝置一樣各杆件會發生移動，相對移動的結果， a 及 b 兩節點間的距離將有改變。現在假想構成系統的形狀是使 a, b 兩節點間的距離為一極大值或一極小值，於是系統的極微小相對移動不致改變 ab 的距離，這指出插入了 l_{ab} 杆不可能完全消除系統的極微小移動。這便是一個例外的情況。

穆比斯的重要成就許多年來沒有被工程師們發覺，直到鋼桁架在實用上獲得了重要地位而需要將桁架的一般理論加以改進時，工程師們才重新發掘了穆比斯

[1] 穆比斯著“靜力學教程”(Lehrbuch der Statik)，兩卷集，1837年於萊比錫出版。見卷2，第4章及第5章。

的定理。在这个发掘工作中，摩尔^[1]的名气最大。他得出了构成一个刚性静定系统所必需的杆件数目。他也研究了极微小移动的例外情况。他解释有些静定桁架是不能用以前所推荐的一些方法来分析的，他建议用虚位移原理来研究这些系统。

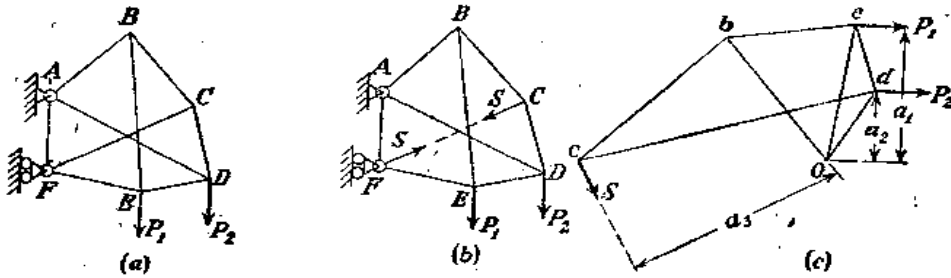


图 184

图 184 a 是一个不能用老方法来解算的静定系统的例子。用虚位移原理计算任一杆件（例如斜杆 FC ）的应力时，我们假定此杆被取去而用两个相等且反方向的力来代替它对系统中其他部分的作用。如图 184 b 所示，此系统不再是刚性的了，因此我们可对此系统的铰取定虚位移。现在将各已知外力 P_1, P_2 及内力 S 在虚位移中所作的功列出方程并使等于零，即得计算力 S 的方程式。当然这个方法的适用性和取定虚位移的方式有关。图 184 c 说明摩尔^[2]所采用的方法。当图 184 b 中整个系统作极微小位移时，铰 B, D 及 E 向垂直于半径 AB, AD 及 FE 的方向移动。在作位移图时（图 184 c），我们取一个极点 O 并作直线 Ob, Od 及 Oe 平行于各位移方向，其中任一位移的大小，例如 Ob ，可以随意取定。然后作 bc 线垂直于杆 BE ^[3] 且作 de 垂直于 ED ，可得出其他的两个位移。最后，我们只要作 bc 及 dc 两直线垂直于杆 BC 及 CD ，就得出了图 184 c 上所绘图形的 c 点。得出全部各铰的虚位移以后，我们便能算出虚功并写出求解各未知力的方程式。

空气动力学理论中最著名的先驱人物茹可夫斯基（Н. И. Жуковский, 1847~1921）建议^[4]将图 184 c 中的位移图认定为一个在极点 O 处被铰住的刚体，其上作用有力 P_1, P_2 及 S （旋转了 90° ）。于是虚功的表示式和对极点 O 取诸力的力矩

[1] Z. Architek. u. Ing. Ver. 第 509 页，1874 年于汉诺威出版。Ziviling, 第 289 页，1885 年。并参看他的“工程力学方面的论文集”（Abhandlungen aus dem Gebiete der technischen Mechanik）第 12 章，1905 年出版。

[2] 见“论文集”（Abhandlungen）第 4 章。

[3] 象 bc 与 BE 等线条的互相垂直是根据下一事实确定的，即在图形平面中杆件的任何移动只能绕瞬时中心转动。

[4] 在向莫斯科数学学会提出的论文中，1908 年。参看茹可夫斯基的“论文集”卷 1，第 566 页，1937 年出版。

表示式等同,而图形的平衡方程也和虚位移的方程等同。由此即得

$$P_1 a_1 + P_2 a_2 - S a_3 = 0$$

故

$$S = \frac{P_1 a_1 + P_2 a_2}{a_3} \quad (a)$$

当图 184 c 中的 S 力通过极点 O 时, 距离 $a_3 = 0$, 而 (a) 式所得 S 值为无穷大。这就表示給定的系統滿足了极微小移动的例外情况的要求。

茂勒布累斯劳^[1] 提供了一个稍有不同的求虚位移的方法。这个方法的說明見图 186。取上述的同样系統, 并且假定 FC 杆被取去, 我們又得到一个需要研究其虚位移的非剛性系統。对于这些位移不用分別另行作图, 一切必需資料都在同一个图形上表出。 B 鉸位移的大小 δ 是随意取定的,

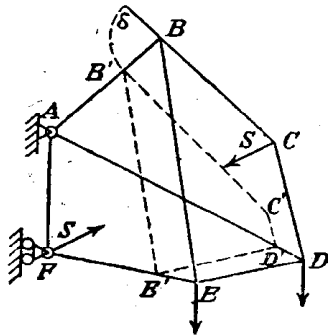


图 186

B' 点是将此位移旋轉 90° 而得。根据瞬时中心原理, 我們断定借作出平行于 BE 的直綫 $B'E'$ 可得到决定 E 鉸的轉动位移 EE' 的 E' 点。同样由作出平行于 ED 的 $E'D'$ 綫得出 D' 点, 而最后决定 C 鉸的轉动位移的 C' 点可由平行于 CD 及 BC 的两直綫 $D'C'$ 及 $B'C'$ 的交点得出。現在有了各鉸的虚位移, 再計算各外力以及作用于 $E, D, C \dots$ 各点上的 S 力对 $E', D', C' \dots$ 各点的力矩总和便可求得虚功。使各虚功的总和等于零, 便得出計算 S 的方程式。如果 C' 点位于 FC 綫上, S 力将为无穷大; 这就表示了极微小移动的例外情况。

汉尼堡 (L. Henneberg)^[2] 提供分析复杂桁架的另外一个一般方法。此方法是根据移去几根杆子而用安装在不同位置的其他杆子代替把給定的复杂桁架改变成为一个比較简单的桁架。我們仍取上面討論过的那种情况来加以解釋 (图

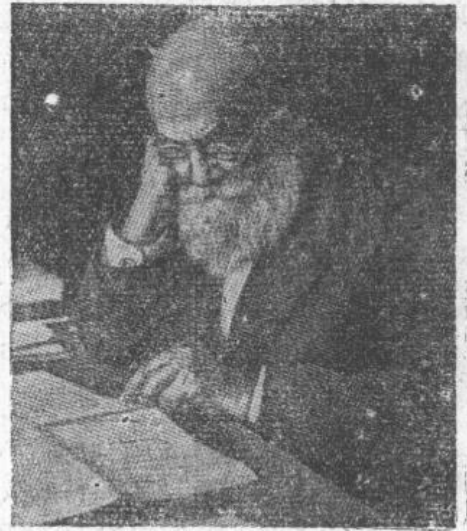


图 185 H. H. 茹可夫斯基

[1] 查勒-布累斯劳的論文刊在 *Schweiz. Bauztg.* 卷 9, 第 121 頁, 1887 年出版。

[2] 汉尼堡著“剛性系統靜力学” (*Statik der Starren Systeme*), 第 122 頁, 1886 年于达姆斯塔特出版。并参看他的“剛性系統图解靜力学” (*Graphische Statik der Starren Systeme*), 第 526 頁, 1911 年出版, 以及他的論著刊在“数学知識百科全书” (*Encyklopädie der mathematischen Wissenschaften*), 卷 4, 第 406 頁。

187 a)。用 AE 杆代替 FC 杆，即得一簡單桁架如图 187 b 所示，其中各杆应力可以繪制成馬克斯威尔图来求算。設 S'_i 表示作用于后来用上的杆子 AE 的内力。我們考虑两个相等而反向的单位力作为一个簡單的輔助問題，如图 187 c 所示。設 S''_i 表示在此情况下 AE 杆的内力。如果不用单位力，而用大小为 S 的一些載荷作用如图 187 d 所示，則 AE 杆中将发生一力 S''_i 。將图 187 b 及图 187 d 两种情况迭加后便得实际系統各杆的内力(图 187 a)。显然，实际的 S 值应该是能使 AE 杆内的力消失时的值。因此即得下式，

$$S'_i + S''_i = 0$$

由該式即可算出 S 力。如果 S''_i 值等于零，就属于上面所提过的那种例外情况。这个方法可推广到需要将一根以上的杆件換去才能得出一个簡單桁架的許多系統上，并且它提供了一个分析复杂平面桁架的一般方法。薩威阿第 (C. Saviotti)^[1] 和舒尔 (F. Schur)^[2] 另外提供了这个問題的其他一般方法。

三維系統的普遍理論也是由穆比斯起源的。他証明要牢固地連接 n 个鉸就必須有 $(3n-6)$ 根杆件，并再一次观察到发生极微小移动的例外情况。这些例外情况的特征是各节点平衡方程組所組成的行列式等于零。他給出一个有效的实际方法用以判定一已知系統是不是剛性的。如果对于某些載荷我們能在不发生分歧的情况下求出此系統所有各杆的内力，而上述的行列式又不等于零，則此系統可断定是剛性的。穆比斯建議用零載荷作为最簡單的假定，因此对于这种情况若我們能証明所有各杆内力都等于零，則此系統是剛性的。

穆比斯研究了一个自閉空間桁架的非常重要的問題，此桁架具有閉合多面体的形状，穆比斯指出^[3]，如果該多面体的各表面为三角形或已被分成三角形，而杆件根数恰好和靜力方程的个数相等时，則此桁架为靜定的。图 188 示出此类桁架的两个例子。

[1] 薩威阿第著“图解靜力学” (La Statica grafica)，三卷集，1888 年于米兰出版。并參看他的論文刊在 Atti. accad. Nazl. Lincei, (3), 卷 2, 第 148 頁，1875 年于羅馬出版。

[2] Z. Math. u. Physik, 卷 40, 第 48 頁，1895 年出版。

[3] 參看他的“靜力学” (Statik)，卷 2, 第 122 頁。

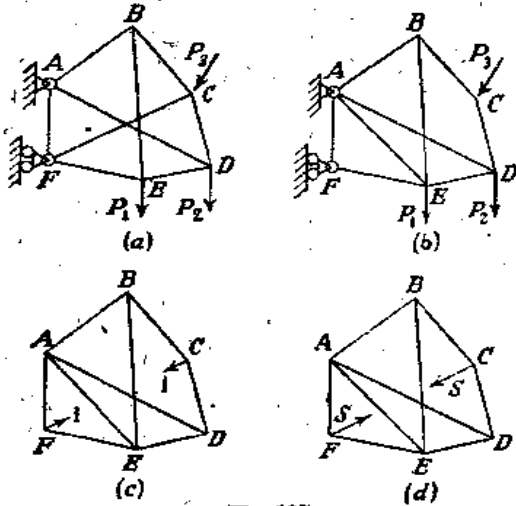


图 187

穆比斯在三維系統方面的成就也沒有為工程師們所發覺，他們在以後各自發展了空間桁架的理論。這項研究主要是由虎勃完成的，他將他在这方面的研究搜集起來寫成一本書^[1]。在這本書里，我們發覺其中有一些空間結構方面的重要問題都是他第一次所提出來的。虎勃的書已公認為一本重要的文獻，它為以後在這方面進行許多研究工作打下了基礎。

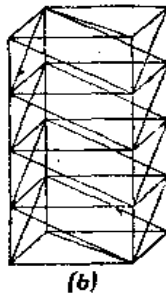
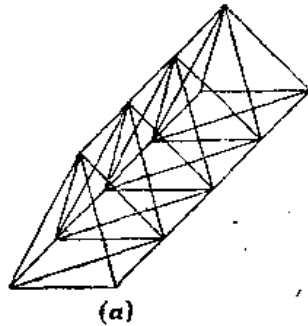


圖 188

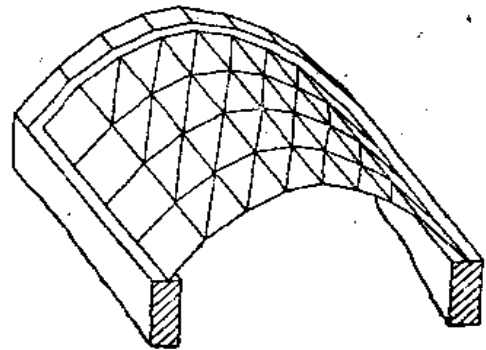


圖 189

虎勃開始研究圖 188 所示形式的結構物。這些，他稱之為格子結構 (Lattice structures) (das Flechtwerk)。他並不知道穆比斯在這方面有過研究，因此他說過：“將來編寫工程歷史的作者也許會驚奇地要問，在 1891 年以前，對於格子結構的基本概念還完全不知道，怎麼能夠很早地就有許多這樣的結構建造起來呢？”當時他證明這類系統是靜定的，並討論到將它作為屋架之用（圖 189）。虎勃很熱心於這種桁架系統的研究，他做出一個相當大的模型在試驗所內進行試驗。這些試驗證明在這種情況下一般假定在節點處為鉸的形式，不能給出象對二維桁架作假設那樣的滿意結果。因此，較精確地分析空間結構時，必須考慮到節點的剛性。

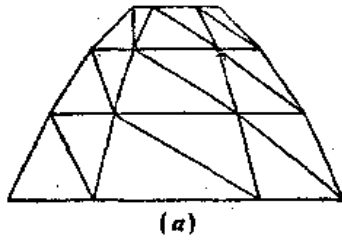
此後，虎勃討論了施維德勒的穹窿式屋頂結構^[2]（圖 190），他自己也設計了一個（圖 191）。他自己設計的一個曾用來建造萊比錫的大商場^[3]。虎勃對於上述的每一種構形方式都敘述了在任何載荷作用下計算各杆內力作用的一些方法。此外，他研究了結構物應當用怎樣的支承方式才能消除微小移動的情況。在虎勃的分析中我們看到他用了節點法和截面法。至於在更為複雜的結構物中，香勒布累斯勞^[4]

[1] 虎勃著“空間桁架” (Das Fachwerk im Raume), 1892 萊比錫。

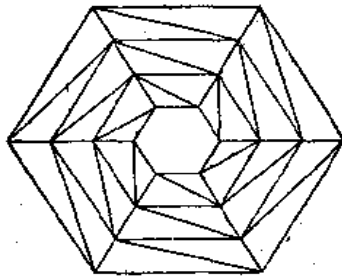
[2] Z. Bauwesen, 1866 年。

[3] 見 Schweiz. Bauzg., 卷 17, 第 77 頁, 1891 年出版。

[4] Zentr. Bauv., 卷 11, 第 437 頁, 1891 年; 卷 12, 第 225 及 244 頁, 1892 年。

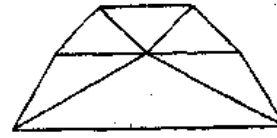


(a)

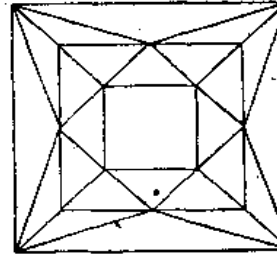


(b)

图 190



(a)



(b)

图 191

成功地应用了虚位移法和汉尼堡的方法。

桁架分析研究主要与钢桥的设计密切相关,其中以求一个动载荷的最不利位置的问题最为重要。在影响线方法中可得出一种解法。在很多实际结构中,可用迭加原理,因此当单元载荷沿跨度移动的效应已被研究出来以后,便能求得任何载荷系统在桁架内所产生的应力了。影响线是用来帮助显示单元载荷在改变其位置时对于应力的影响。我们已提过(参看第36节)在这方面作出开创工作的是摩尔和尹克勒(1868年)。尹克勒在他那桥梁理论的书中^[1]用了影响线,那本书是在这方面写得最好的而且是远近传诵的一本书。佛朗克尔(W. Fränkel)写过一篇论文^[2],第一次系统地叙述了影响线的理论。在杏勒布累斯劳的著作^[3]中对影响线的各种应用曾作出最全面的描述。他是柏林工业学院的一位教授,他对于用图解法来求解结构理论上的一些问题也作过很多贡献。

65. 桁架的变位

在设计桁架中,经常要计算变位。当一个静定桁架所有各杆的内力都已求

[1] “桥梁建筑论文”(Vorträge über Brückenbau),卷1,桥梁理论(Theorie der Brücken),1872年于维也纳出版。

[2] 土木工程,卷22,第441页,1876年发行。

[3] 杏勒布累斯劳著“建筑结构的图解静力学”(Die graphische Statik der Baukonstruktionen),第2版于1887年出版。并参看他的“建筑结构静力学与应力分析新法”(Die neueren Methoden der Festigkeitslehre und der Statik der Baukonstruktionen),第1版于1886年出版。

出时,便可用虎克定律算出杆件长度的改变,因此发生了一个纯粹几何学问题。知道各个杆件的伸长量以后,我们怎样可求出桁架各节点相应的位移呢?在许多例子中我们都只需求出其中少数节点的位移。如果有许多力作用于各该节点上,那么,卡斯提安诺定理便成为一个有用的方法。卡氏也指出,如果没有力作用于所求的该节点上,我们可在该处加上一个虚构的力在作出计算以后,再假定最后结果中所加的力等于零。他用广义力的概念证明了在两个相等且相反的力 P 沿一直线作用的情况下,导数 $\frac{\partial V}{\partial P}$ 给出两力作用点之间的距离改变,而在一力偶 M 作用于弹性系统的情况下,导数 $\frac{\partial V}{\partial M}$ 给出系统内力偶作用着的部件的旋转角(参看第 61 节)。

如前所述(参看第 45 节),马克斯威尔作出了另外一个方法来计算桁架各节点的位移(较卡斯提格里安诺的为早)。不过他用很抽象的形式来表达,因此这个方法并没有为工程师们所注意,直到摩尔^[1]重新发掘出来以后,才得到正常的应用。摩尔并不知道有马克斯威尔的著作,他用虚功原理想出这个方法并且用一些例子解释它的实用价值。为了说明摩尔的方法,我们可取以前讨论过的如图 141 a (参看第 45 节)的问题来研究。我们可算出由已知载荷 P_1, P_2, \dots 所产生的节点 A 的变位。在求解这个问题时,摩尔研究了如图 141 b 所示的辅助情况。为了求得杆 i 的伸长量 Δ_i 与节点 A 的相应变位 δ_a 之间的关系,他除去该杆并用两个相等而反向的力 s_i 代替它对桁架的作用。认定其他各杆均为绝对刚体,他得出具有一个自由度的一个系统,其上作用有单元载荷、支座反力和 s_i 诸力。因为这些力呈平衡,在任何虚位移时它们的功必须等于零。因此他得到下式

$$-s_i \Delta_i + 1 \cdot \delta_a = 0$$

由此
$$\delta_a = \Delta_i \frac{s_i}{1} \quad (a)$$

可见采用了虚位移原理,便能成立伸长量 Δ_i 和变位 δ_a 之间所需的关系式,它能适合于任何微小的 Δ_i 值。有了这个关系式以后,在实际载荷 P_1, P_2, \dots 作用下节点 A 处的变位 δ_a (图 141 a)便可以求得。将杆 i 的实际伸长量 $S_i L_i / EA_i$ 代入 (a) 式,他得出仅由于一根杆件伸长时节点 A 的变位。将所有各杆的这种变位总加起来,得出

$$\delta_a = \sum \frac{S_i s_i l_i}{A_i E} \quad (b)$$

摩尔所得的这个结果和以前由马克斯威尔所得的完全相符(参看第 45 节)。

[1] 见 Z. Architek. u. Ing. Ver. 第 509 页, 1874 年于汉诺威出版;第 17 页, 1875 年出版。

由此可見，用馬克斯威爾-摩爾法來計算幾個節點的變位，我們必須對每一個節點解出一個如圖 141 b 所示的輔助問題。如果節點的數目很多，這個方法就太複雜了。為了克服這個困難，摩爾提出另外一個方法^[1]，用此方法，可借助於作出一根簡支梁支承若干虛載荷的彎矩圖從而得出全部所求的變位來。例如，設考慮圖

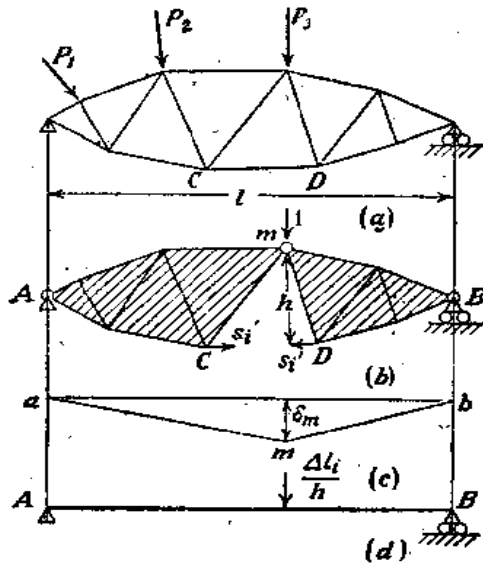


圖 192

192 a 所示桁架的豎向變位。桁架各杆的內力及相應的伸長量和縮短量是很容易求出的。為了計算各節點由於任一杆，例如 CD 杆的伸長量 Δl_i 而引起的豎向變位，我們取用 (a) 式決定在 CD 杆對面的節點 m (圖 192 b) 的變位 δ_m 為

$$\delta_m = \Delta l_i \frac{s_i'}{l} \quad (c)$$

式中 s_i' 為由於在 m 處作用一單元載荷時 CD 杆內的軸向力。因為除 CD 杆外其他各杆均假定為剛性的，於是在圖 192 b 中陰影表示的桁架的兩部分將如剛體一樣繞 m 鉸互相轉動。因此，所有各節點的豎向變位顯然可由圖 192 c 中 amb 圖形的恰當縱距來表示。觀察到由於 m 處的單元載荷在 CD 杆內產生的軸向力 s_i' 是等於 m 處的彎矩除以距離 h ，根據 (c) 式，我們斷定可將圖 192 c 中的變位圖認作 AB 梁受虛載荷作用的彎矩圖 (圖 192 d)，此虛載荷為

$$\frac{\Delta l_i}{h} \quad (d)$$

用同樣方法也能求出由於桁架任一其他弦杆長度改變所產生的變位。這樣，由於所有弦杆的長度改變而發生的桁架變位都能按下列方法算出，即桁架變位對於每個節點來說，可看作 AB 梁承受每一節點上由 (d) 式所確定的虛載荷時在相應截面上的彎矩，我們知道這些載荷都是純數值，而相應的彎矩却具有一個長度的因次。摩爾指出由於腹杆變形的附加變位可用同樣方法推導出來，因此最後計算該種桁架 (圖 192 a) 各節點的變位可簡化為正確選擇虛載荷系統在梁上產生彎矩的計算。

尹克勒^[2]對決定桁架變位作了進一步的發展，他指出桁架每一根弦杆兩端節

[1] 見摩爾的論文，刊在 Z. Architek. u. Ing. Ver. 第 17 頁，1875 年于沃諾威出版。並參看他的“論文集”(Abhandlungen)，第 377 頁，1906 年出版。

[2] 見他的“橋梁理論”(Theorie der Brücken)，第二期，第二版，第 363 頁，1881 年出版。

点的变位可以从考虑该弦上的各杆件来计算。如果此弦呈水平直线，例如，如图 193 中所示桁架的上弦杆一样，则计算就特别简单。显然，当我们知道了上弦各杆长度的改变以及它们的旋转角，那么变位就完全被肯定了。因为此弦呈水平直线，各杆长度改变的结果仅使上面各节点发生水平位移。这样，在这些点处的竖向位移仅与上弦各杆的转动有关。伊克勒^[1]指出如果我们算出了桁架的每一个三角形由于杆件

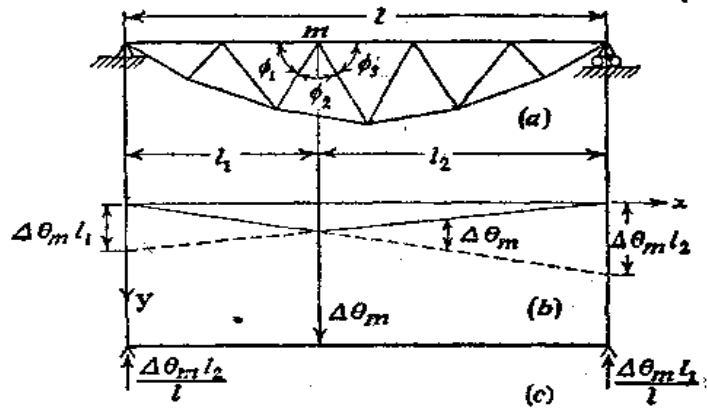


图 193

变形而产生的角度改变，那末这些转动就可立刻将其求出。假定这时在上弦节点 m 处(图 193 a)的各角 ϕ_1 , ϕ_2 及 ϕ_3 的改变已经求出，将它们总加起来，便得出一个微小角度 $\Delta\theta_m$ ，它代表挠曲后 m 节点处两弦杆间的角度。假定 $\Delta\theta_m$ 为正值，则上弦的相应变位有如图 193 b 所示。在节点 m 左方弦杆上任一点的变位将等于 $\Delta\theta_m l_2 x/l$ ，而在 m 右方任一点处的变位将等于 $\Delta\theta_m l_1 (l-x)/l$ 。我们看出这些表示变位的式子完全与一简支梁作用着图 193 c 所示的虚载荷 $\Delta\theta_m$ 所产生的弯矩式子相同。这样，给上弦的每个节点 i 算出其 $\Delta\theta_i$ 值，便能依照求一根简支梁承受虚载荷 $\Delta\theta_i$ 的弯矩一样用迭加法得出所求的变位。

如果求变位的弦杆呈多角形，例如，如图 193 a 所示桁架的下弦，因各杆间角度改变所产生的变位可完全按照同样方式计算出来。因弦杆长度改变所发生的变位应该加入到因转动所发生的变位里面去。这些也可以依照求一根简支梁受适当选定的一组虚载荷所产生的弯矩一样来求。

威里沃特(M. Williot)^[2]提供了一个纯粹图解方法来决定桁架的变位。这个方法可用图 194 所示的简单例子来说明，图中杆 1 及 2 组成一个节点 A ，杆端在 B 及 C 处铰接，假定节点 B 及 C 的位移 BB' 及 CC' 已知为杆 1 及 2 的长度改变。求节点 A 处的最后位移。首先我们假定杆件在 A 处已被拆开，并将它们移到和它们原先位置相平行的位置 $A'B'$ 及 $A''C'$ ，因此， BB' 及 CC' 分别表示了节点 B 及

[1] 见“桥梁理论”第二版，第二期，第 202 页。

[2] 威里沃特著“图解静力学的实用概念”(Notions Pratiques sur la Statique Graphique), 1877 年于巴黎出版。并参看 Ann. génie civil, 第二组, 第 6 年, 1877 年出版。

C 的已知位移。从这些新的位置着手,我们将 B' 及 C' 两点固定,并且在杆件的其他端作出位移 $A'A_1'$ 及 $A''A_1''$ 。如图中粗綫所示。这些最后位移等于各杆长度的已知改变量;即, $A'A_1'$ 为杆 1 的已知伸长量而 $A''A_1''$ 为杆 2 的已知縮短量。为了完成构图,我們現在須将杆 $B'A_1'$ 繞着 B' 轉动并将杆 $C'A_1''$ 繞着 C' 轉动使 A_1' 和 A_1'' 两点結合在一起。由于我們所处理的是极微小的变形和极微小的轉角,在轉动的过程中, A_1' 及 A_1'' 各点所行經的圓弧綫可用垂直綫 $A_1'A_1$ 及 $A_1''A_1$ 来代替,两垂直綫的交点即为节点 A 的新位置 A_1 。这样一来,向量 AA_1 便表示 A 点的所求位移。

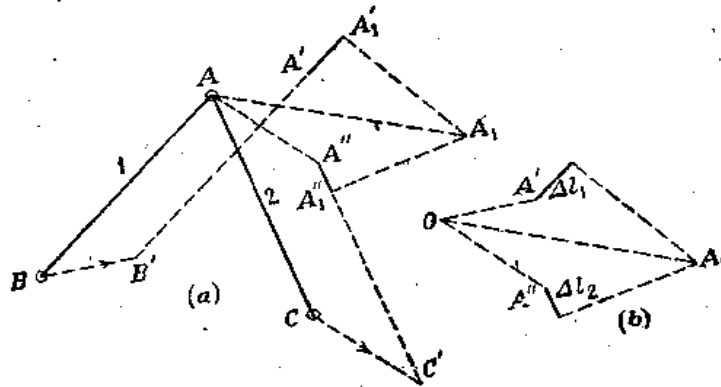


图 194

因为杆的伸长量和节点的位移和它們的长度比較起来都是极小的,因此必須将这些量的比例尺放大,繪成一个单独的图形,如图 194 b 所示。我們取一极点 O ,按选定的比例尺将节点 B 及 C 的已知位移量 OA' 及 OA'' 描上。然后从 A' 及 A'' 两点作出用粗綫表示的向量 Δl_1 及 Δl_2 ,它們代表了杆 1 及 2 的已知长度改变。此时必須注意这些伸长量的符号。这里假定为杆 1 的长度是增长的,因此 Δl_1 繪成从 B 到 A 的方向。杆 2 的长度是縮短的,因此 Δl_2 繪成从 A 到 C 的方向。最后,在向量 Δl_1 及 Δl_2 的两端作出两根垂直綫相交于 A_1 点。它定出了节点 A 所求的位移 OA_1 。图 194 b 即表示这个簡單結構的威里沃特图。

对于桁架的組成形式是从一根杆件出发而每个节点又用两根新的杆件所組成的所有桁架,要繪制其位移图时,都可循同样步驟进行。在处理这类桁架时,我們可經常假定两节点的位移为已知,而用上述方法来决定第三节点的位移。有了这个位移,我們便能繼續进行下一个节点,再重复同样的构图法,其他依此类推。得出各铰的全部位移以后,我們便可用投影法得出一座桥梁桁架位移的豎向分量,然后象我們以前所作过的一样用卡斯提格里安諾的或馬克斯威尔与摩尔的解析方法或用虛載荷的半解析半图解的方法繪出撓度曲綫。

从这里所討論的一段时期内的著作物中,可以看出对結構理論中所使用的解析法和图解法的評價,形成了两种不同的意見。有些工程师常常借重图解法,另外一些却认为它不够精确,而宁愿用解析法来求所有的未知量。尹克勒在他的桥梁著作的序言中^[1]討論过这个问题。他指出图解法的优点是說明性强,易于发觉錯誤。图解工作并不象解析法那么費事,它的解答常常在很短時間內即可求出,較之数值計算所需時間要少得多,同时它的結果已具有适合实用的足够精确度。据尹克勒所說,在分析連續梁时,图解法所需時間仅为解析法所需的三分之一。不过这位作者也看到数值計算的一些优点。他指出在要求有較大精确度的那些情况下,还是以数值計算为宜,特別在为着将来的需要而編制数值表时。在結構理論的实际应用中,尹克勒和摩尔两人在推行图解法这方面是很有成績的。

66. 超靜定桁架

我們已經知道克列布希研究过具有冗余杆的桁架的应力分析的問題(參看第56节)。他指出若将各鉸的位移作为所求的未知量,我們常能写出和未知量个数相同的若干方程式。他考虑了可容易地应用他的方法来求解的几个簡單例子。研究超靜定桁架获得进一步发展的是馬克斯威尔。他的方法,自从由摩尔将其重新发掘出来(參看第65节)之后,即为建筑工程师所普遍采用。处理这个问题的另一方法

——根据应变能的考虑出发,是由卡斯提安諾提供出来的。我們可用具有一根冗余杆的桁架系統作为簡單例子來說明馬克斯威尔-摩尔法以及卡氏法。如图195a所示,我們取斜杆AB作为冗余杆。应用馬克斯威尔-摩尔法时,我們除去AB杆而用两个相等而反向的力 X 来代替它对其余杆系的作用。这样,我們得出如图195b所示的靜定桁架,其上作用有已知載荷 P_1, P_2 及未知力 X 。由已知載荷 P_1, P_2 所产生于此系統內各杆的力是容易算出来的。設 s_i 表示作用于任一杆 i 的内力。为了决定由两力 X 产生于該杆的力,我們先解輔助問題,在此問題中移去了載荷 P_1 及 P_2 而用两个单位力代替 X 力(图195c)。設 s_i 表示由这一对力在杆 i 內所产生的力。于是由載荷 P_1 及 P_2 以及由 X 力所产生于任一杆 i 的总載荷(图195b)显然为

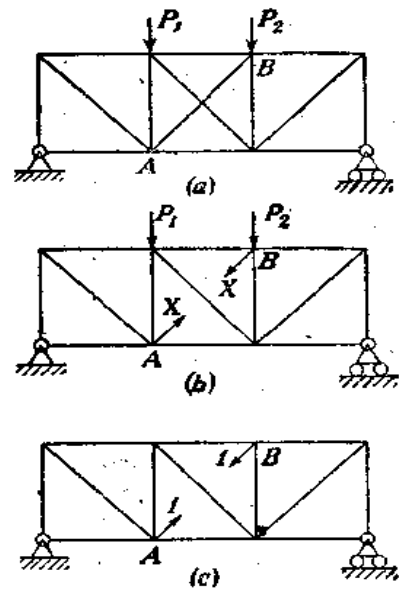


图 195

[1] “桥梁理論” 1879年于維也納出版。

$$S_i + s_i X \quad (a)$$

杆 i 的相应伸长量为 $(S_i + s_i X)l_i/A_i E$ 。由于这种伸长量的关系, 节点 A 及 B 之间的距离将有改变, 由 B 向 A 的距离改变值可由下式得出^[1]

$$\sum \frac{(S_i + s_i X) s_i l_i}{A_i E} \quad (b)$$

现在 X 力的大小可根据下述事实得出, 即在实际桁架中 (图 195 a), A 及 B 两铰间距离的改变与斜杆 AB 的伸长量 Xl/AE 相等。这样我们就得出下式

$$-\sum \frac{(S_i + s_i X) s_i l_i}{A_i E} = \frac{Xl}{AE} \quad (c)$$

由此, 即可决定未知量 X , 然后利用 (a) 式算出所有各杆的内力。

应用卡氏法时, 我们算出图 195 b 所示系统的应变能, 得

$$V_1 = \sum \frac{(S_i + s_i X)^2 l_i}{2A_i E}$$

导数 $\frac{\partial V_1}{\partial X}$ 使我们得出了决定 B 铰向 A 铰移动的 (b) 式。使这个位移 (带有负号) 和斜杆 AB 的伸长量相等, 我们又得出 (c) 式。

具有几根冗余杆的某些桁架系统也可以用同法处理。例如, 图 196 a 示具有两根冗余杆的一个系统。我们取支座 A 处反力的两分量 X 及 Y 作为冗余值, 并考虑图 196 b 及 196 c 所示的两个辅助问题。设 s'_i 及 s''_i 表示此两种情况的任一杆 i 内的力, 并假定 S_i 为当支座 A 取去, $X=Y=0$ 时由载荷 P_1 及 P_2 产生于杆 i 内的力。于是在图 196 a 的实际情况下任一杆 i 内的总力将为

$$S_i + s'_i X + s''_i Y \quad (d)$$

现在利用上一节中的 (b) 式并使图 196 a 的实际情况中 A 铰的水平和铅直位移等于零, 我们得出下面的两个含有 X 及 Y 的线性方程:

$$\left. \begin{aligned} \sum \frac{(S_i + s'_i X + s''_i Y) s'_i l_i}{A_i E} &= 0 \\ \sum \frac{(S_i + s'_i X + s''_i Y) s''_i l_i}{A_i E} &= 0 \end{aligned} \right\} \quad (e)$$

由此, 可以算出 X 及 Y 。

同法, 有三根冗余杆的一个系统能给出含有三个未知量的三个线性方程, 其他依此类推。我们常常能做到有多少个未知量就得出多少个线性方程, 因之可以从它们求出各超静定量。实际上, 冗余杆数目增多, 问题也愈为复杂, 不仅因为方程式的数目多了 [如 (e) 式], 而且也因为这些方程式通常都属于这样一类, 即当所

[1] 总和的正值表示 AB 距离减小, 负值表示增加。

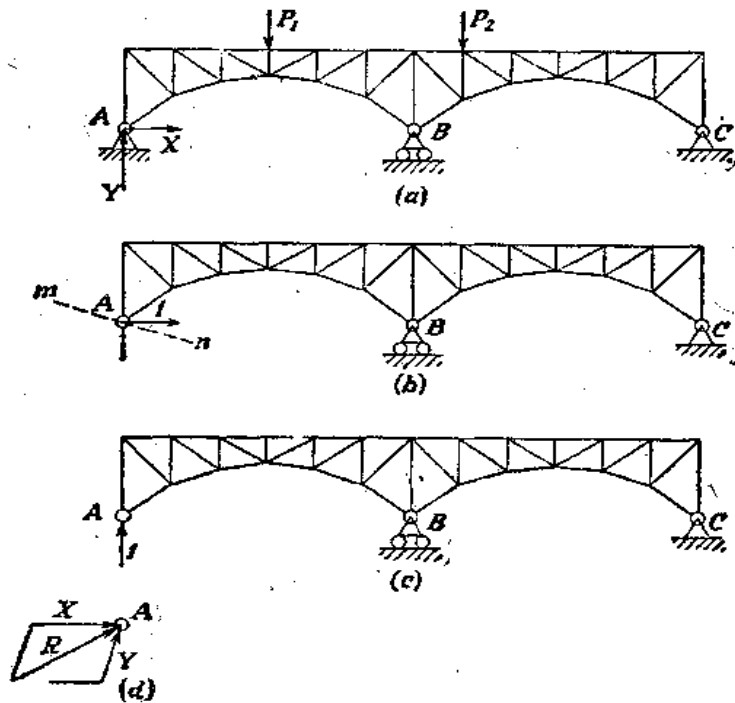


图 196

求各量需按某一精确度求出时^[1]，全部数值计算必须按更高的精确度来进行。而且，图解分析总是不够精确的。要克服这个困难，经建议未知量的选取必须使求冗余值的每一个方程式只含有一个未知量。摩尔说明了^[2]怎样按这个原则来求解有三根冗余杆的一个拱式桁架的特殊例子(图 197)。

为了说明怎样依照一般方法来选定未知量，我们仍取图 196 所示的那种情况来讨论。检查相应的(e)式，可以看出，如果

$$\sum \frac{s_i^2 l_i}{A_i E} = 0 \quad (f)$$

便能达到所要求的简化目的。(f)式的意义是[如同第 65 节 (b) 式中所见到的一样]沿 X 方向作用的单元载荷须使节点 A 沿 Y 方向不产生位移。要满足这个要求，我们可用绘制威里沃特图的方法，首先研究图 196 b 中，A 铰在水平单元载荷作用下将沿什么方向移动。设此方向为 mn。于是，在计算 A 铰处反力 R 的两分

[1] 在分析具有多数冗余杆的超静定系统中所需数字计算的精确度经拍列特 (J. Pirlet) 讨论过，见高等工业学院论文集 (Dissertation, Technische Hochschule), 1909 年于阿城 (Aachen) 出版; 并参看四兰 (A. Cyran) 的论文, 刊在 Z. Ver. dent. Ing. 卷 54, 第 438 页, 1910 年出版。

[2] 摩尔的论文, 刊在 Z. Architek. u. Ing. Ver. 卷 27, 第 243 页, 1881 年于汉诺威出版。

量中,我們取垂直于 mn 的分量 Y 如图 196 d 所示。象这样选定两分量的方向,就能满足 (f) 式的条件,而每一个 (e) 式也只含有一个未知量。

图 197 a 中的拱是一个具有三根冗余杆的系统。如果我们取杆 1, 2 及 3 的内力 S_1, S_2 及 S_3 作为未知量,并如前述程序进行分析,我们将得出和 (e) 式相类似的三个方程式,每一个都包含全部三个未知量 S_1, S_2 及 S_3 。为了使此三个方程式中的每一个都只含有一个未知量以简化此问题,我们用三个力的等效静力系统来代替 S_1, S_2 及 S_3 , 选取此三个力系时须使它们中间每一个在单独作用时不致使其他两个力系产生相应的位移。为此,我们假定 A 铰及 B 铰与一绝对刚性块体 AOB

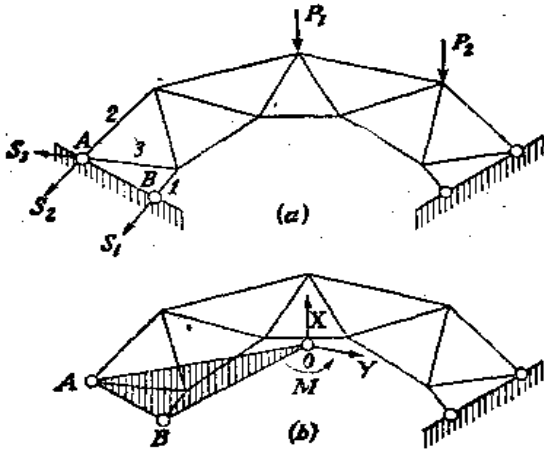


图 197

相连接 (图 197 b)。然后我们在此块体上加上适当选定的力 X 及 Y 和一个力偶 M 。这些都看作是广义力 (generalized forces)。为了求出 X 及 Y 两力所必须作用到的 O 点,可应用威里沃特图来研究在力偶 M 作用下 ABO 块体的位移。我们取定在位移时保持不动的点作为 O 点。由于在力偶 M 作用下 O 点并不移动,我们根据互易定理可以断定作用于 O 处的力将不致使块体发生任何转动。因此,计算未知反力的三个方程式之一(例如,包含 M 的那个方程式)将不包含 X 及 Y ,而其他两个也将只包含 X 或 Y 。按照前述的图 196 那种情况的同样方式来选定 X 及 Y 的方向,我们最后得出了每个只含有一个未知量的三个方程式。

求冗余杆系统中应力的一些方法可以推广到由于温度差异使杆件长度改变的那些情况。在卡氏和摩尔的著作中都有过这类例子。

应用影响线来分析超静定系统已经有很大发展。在作影响线时,马克斯威尔曾提出两个力的简单情况的互易定理,嗣后贝替 (E. Betti)^[1] 对这个定理又加以普遍证明。雷莱更将这个定理推广到弹性系统的振动^[2], 证明了如果有一个已知振幅和周期的谐和力作用于弹性系统的 P 点上,则在另一点 Q 处形成的位移其振幅和振相与该力作用于 Q 点而在 P 点形成的位移的振幅和振相完全相同。于是他推

[1] 见意大利的杂志, Nuovo cimento (2), 卷 7 及 8, 1872 年出版。

[2] Proc. London, Math. Soc. 卷 4, 第 357~368 页, 1873 年出版。

論靜力互易定理似乎是力具有无穷大周期的一个特例^[1]。在他的著作中，雷萊用广义力和对应广义位移 (corresponding generalized displacement) 这两个概念考虑了一个力和一个力偶作为一个特例。他說：“为了反駁那些思想上漠視广义坐标的人，这里对理論計算的結果作出了一个更为專門的驗証……”。雷萊用实验証明了他的定理，他用一根梁作实验决定出某一既定截面上梁的撓度的影响綫。用实验方法得出影响綫，这还是最早的一次。

雷萊的著作，特别是他所著“声学理論” (The Theory of Sound)^[2] 对于俄国的結構理論的发展起了很大的影响。喀比杰夫教授 (B. Л. Кирпичев, 1844~1913) 將互易定理的实用意义結合着广义力的概念，用来繪制簡支梁、連續梁和拱^[3] 的各种影响綫。随后，此广义力和广义坐标的概念为喀比杰夫广泛地用在他的重要著作“結構理論中的冗余值” (Redundant Quantities in Theory of Structures) 中^[4]。这样，他已經把各种超靜定結構分析法的表示方法大大地加以簡化了。在他那本书的序言中，喀比杰夫說过所有从事結構理論研究的工程师都应该讀一讀雷萊的“声学理論”。在十九世紀末及二十世紀初，俄国的材料力学方面以喀比杰夫的著作^[5] 和他的讲义最为卓越。

在桁架理論研究中，直到現在还是將各节点假定为理想鉸。但在实际事物中，鉸通常都很剛固，因此各杆除承受拉力或压力以外还有少許的弯曲。这使得对桁架作应力分析时增加了很多困难。对于考虑到弯曲的应力分析方法发展得相当緩慢。在阿西蒙特 (Asimont) 教授^[6] 建議下，慕尼黑工程学院將具有剛性节点的桁架分析方法作为一个悬奖征答的問題公布出来，結果由曼德拉 (H. Manderla)^[7] 对这个問題作出了精細的研究。他指出对于这种剛架，我們要考虑的不独是节点的位移，而且还要考虑它們的轉角。因此他对每个节点导出必需的三个平衡方程。在推导中由于考虑了桁架各杆的軸向力对弯矩的影响，因而他的方程組非常复杂，不合实用。为了实用目的，曾提出几个近似的方法，其中只考虑弦杆是連續的而各腹杆仍假定为鉸接^[8]。較為精確的近似法是由摩尔提出来的^[9]。他假定节点的位

[1] 見 Phil. Mag. 卷 48, 第 452~456, 1874 年; 卷 49, 第 183~185 頁, 1875 年。

[2] 这本名著的第 1 版于 1877 年发行。

[3] 見 Bull. Tech. Inst. 1885 年于圣彼得堡出版。

[4] 1903 年于基輔出版。

[5] 除了上述的书以外，喀比杰夫还刊出了两卷集的材料力学教程和一本图解力学教程。

[6] 阿西蒙特的論文，刊在 Z. Baukunde, 1880 年。

[7] 曼德拉的論文“次应力的計算” (Die Berechnung der Sekundärspannungen)，刊在 Allgem. Bauztg. 卷 45, 第 24 頁, 1880 年出版。

[8] 見尹克勒所著“桥梁理論”第二期, 第 276 頁; 并参看恩格塞的“鋼桁架桥的附加力与次应力” (Die Zusatzkräfte und Nebenpannungen eiserner Fachwerk Brücken), 1892 年于柏林出版。

[9] 摩尔的論文，刊在 Ziviling, 卷 38, 第 577 頁, 1892 年; 并参看他的“論文集”第 2 版, 第 467 頁。

移受节点剛性的影响不大,并且用分析理想铰桁架所推演的方法求出这些位移。这样,所有各杆(ik)的轉角 ψ_{ik} 都能算出(例如,用威里沃特图来求)。他取剛性铰的轉角 ϕ_i 作为未知量。于是任一杆 ik 的节点 i 处的弯矩可由下式得出

$$M_{ik} = \frac{2EI_{ik}}{l_{ik}} (2\phi_i + \phi_k - 3\psi_{ik}) \quad (g)$$

式中 $\phi_i - \psi_{ik}$ 及 $\phi_k - \psi_{ik}$ 为杆 ik 的 i 端及 k 端对于弦杆 ik 的轉角。根据节点的平衡条件,他得出了和未知轉角 ϕ_i 的数目一样多的若干个具有下列形式的方程式:

$$\sum M_{ik} = 0 \quad (h)$$

虽然(h)式的个数也許很多,摩爾指出它們都能簡捷地用逐次漸近法解出。解出了角度 ϕ_i 之后,再从(g)式求出弯矩,并算出相应的弯曲应力(或次应力)这种对具有剛性铰的桁架的分析方法經事实証明是足够精确的,因而在实际工程中广泛采用。

由于桁架分析是根据各种簡化的假定,工程师們常常用实验方法对理論計算的应力与变位加以验证。例如,佛朗克尔(W. Fränkel)制出一架专用的伸长仪来测量桁架各杆的应力。他又設計了一种记录桥梁在动載荷下变位的仪器。这些实验^[1]証明了由测量所得的量和由理論計算所得的数值非常相符。

67. 拱与擋土墙

我們已經知道(參看第 35 节)布累塞作出了曲杆理論,他将一个双铰拱和一个固端拱作为例子进行过討論。可惜在当时工程师們都不认为彈性理論能用到石拱設計上,他們对这些拱仍繼續看作为由絕對剛体所組成。直到尹克勒(參看第 36 节)和拍洛底尔(de Perrodil)^[2]作出了許多实验研究,特别是在奥国工程师与建筑师学会的一个专门委员会作出大量試驗以后^[3],工程师們才逐漸相信彈性曲杆理論对于决定石拱的正确尺寸具有充分的精确度。尹克勒和摩爾都是将这个理論介紹到实用中去的主要人物。

在尹克勒的材料力学书中(參看第 36 节),他非常詳細地論述了双铰拱和无铰拱,而在他那 1868 年^[4]的重要論文中,他将影响綫的概念应用在拱里。他利用最小功原理研究了拱内压力綫 (pressure lines) 的位置^[5]并且用公式表示出这一原理,这公式是用他的名字来命名的。它說明了凡是对于作用載荷所能作出的一切

[1] 佛朗克尔的論文,刊在土木工程卷 27, 第 250 頁, 1881 年出版;卷 28, 第 191 頁, 1882 年;卷 30, 第 465 頁, 1884 年。

[2] 拍洛底尔的論文,刊在 Ann. ponts et chaussées, 第 6 組, 卷 4, 第 111 頁, 1882 年。

[3] 見 Z. österr. Ing. u. Architek. Ver. 1895 年及 1901 年。

[4] Mitt. Architek. u. Ing. Ver. 第 6 頁, 1868 年于波赫門 (Böhmen) 出版。

[5] “拱的压力綫的位置” (Die Lage der Stützlinie im Gewölbe) 刊在 Deut. Bauztg. 第 117, 127 及 180 頁, 1879 年;又第 58, 184, 210 及 243 各頁, 1880 年。

索曲线中,真正的压力线就是和拱的中心线偏差极小的那根线。要得出这个结论,可论证如下:首先我们假设拱的应变能可以单独用弯曲的能量十分精确地表示出来,因此:

$$V = \int_0^s \frac{M^2 ds}{2EI} \quad (a)$$

用 z 表示从拱的中心线上任一点铅直地量到压力线的相应点的距离,并用 H 表示拱的水平推力,得 $M = Hz$ 。于是,根据最小功原理并根据(a)式,可知真正压力线就是当下示积分为最小值时的那根线。

$$\int_0^s \frac{H^2 z^2}{2EI} ds \quad (b)$$

当全部载荷均为铅直方向,对于 s 来说, H 为常数,如果拱的截面也是常数时,则将积分式(b)减到最小的必要条件可简化为下示的积分形式

$$\int_0^s z^2 ds \quad (c)$$

这个条件构成了尹克勒原理(Winkler's principle)。

这个原理对于某些变截面的拱也能适用,其截面的改变须符合于下式

$$I = I_0 \frac{ds}{dx}$$

式中 I_0 为在跨度中央截面的惯性矩。现在,不用积分式(c),此理论只要下示积分

$$\int_0^l z^2 dx \quad (d)$$

减到最小值就可以了。

从尹克勒原理可知,如果取对于作用载荷所作出的索曲线当作拱的中心线,则压力线与中心线重合,将无弯曲发生。实际上,由于拱的轴向受压总会有一些弯曲,在应变能的式子(a)中则将其忽略不计。但这种弯曲通常很小,因此我们应用尹克勒原理还是适当的。这样,通常就将对静载荷所作的索曲线作为拱的中心线。

摩尔对于拱的理论的主要贡献发表他在1870年^[1]所写的那篇论文里,文中提供了一个分析拱的图解法。摩尔考虑一个两铰拱(图193a),他首先假定右端 B 铰能自由地作水平移动,计算该铰由一个竖向单元载荷作用于 E 点所产生的水平位移。在这项计算中,他用了图解法根据对某些虚载荷所作的索曲线来决定位移量。具体步骤如下:取定在 C 处两截面间拱的一个元素,他观察到由于此元素的弯曲使 CB 部分的转角 $d\phi$ 为 $M ds/EI$ 而 BD 的相应位移的水平分量等于

[1] Z. Architek. u. Ing. Ver. 1870 年于汉诺威出版。

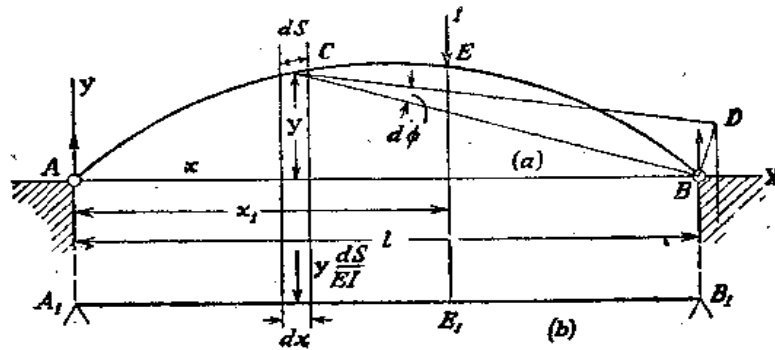


图 198

$My ds/EI$ 。将这些元素的位移总加起来,他求出 B 铰的水平总位移为

$$u = \int_0^l \frac{My ds}{EI} = \int_0^{x_1} \frac{x(l-x_1)y ds}{lEI} + \int_{x_1}^l \frac{x_1(l-x)y ds}{lEI}$$

可见此水平位移能按简支梁 A_1B_1 (图 198 b) 在截面 E_1 处的弯矩来计算,此梁承受着大小为 $y ds/EI$ 的虚构力作用于梁的每个元素 dx 上。同样,如果在 B 处放上一个水平单元载荷来代替在 E 处的竖向单元载荷,则 B 铰的水平位移 u_0 也可计算出来。由于在实际情况中, B 铰是不能移动的,故在 E 处的单元载荷将引起一水平推力 H 。此推力的大小很明显地应为

$$H = 1 \frac{u}{u_0}$$

摩尔根据此式推断出对于竖向单元载荷的每一位置,相应的推力是与位移 u 成正比,而且对于 A_1B_1 梁的虚载荷所作出的弯矩图可作为计算推力 H 的影响线。

虚载荷法以及选择超静定量的有关基本概念(如图 197 所解释的)乃是根据弹性理论分析拱的两个主要简化方式。正因为这样,它们加速了这种分析法在实际中的应用。

在挡土墙的设计中,工程师们仍然沿用着库仑所假定(参看第 14 节)的方法,即假定砂粒的滑动是沿一个斜面发生的^[1],其主要进展是在于发展了纯粹图解的分析方法。这类方法中最有用的一个是由雷布赫恩(G. Rebhann)^[2]提出来的。他考虑了一般情况,即墙背面 AB 不是垂直的(图 199),反力 R 作用在与水平成倾角 β 的方向上,以及顶上地面为一曲面 ACE 。

[1] 关于这方面完整的传记见奥耳巴赫(Felix Auerbach)和赫尔逊康普(Felix Hülsenkamp)合著的“物理与工程力学手册”(Handbuch der physikalischen und technischen Mechanik),卷 4, 1931 年出版。

[2] 雷布赫恩著“土压力理论以及和建筑工程特别有关的挡土墙”(Theorie des Erddruckes und der Futtermauern mit besonderer Rücksicht auf das Bauwesen), 1871 年于维也纳出版。

雷布赫恩証明：如果 BD 为天然傾斜面， BC 为庫侖所确定的滑动面，且 CD 綫与垂直于 BD 的 CF 綫成 β 角，則 ABC 和 BCD 两块面积必定相等。因此，他作出 BC 綫將 $BACD$ 面积等分为两半，即求得此滑动面。作者又說明了計算擋土墙反力 R 的一个簡單方法。他只要作出三角形 KCD (图 199)，其中 $KD=CD$ ，然后将此三角形的面积乘以单位体积砂粒的重量 γ 便得出擋土墙单位长度的反力 R 。

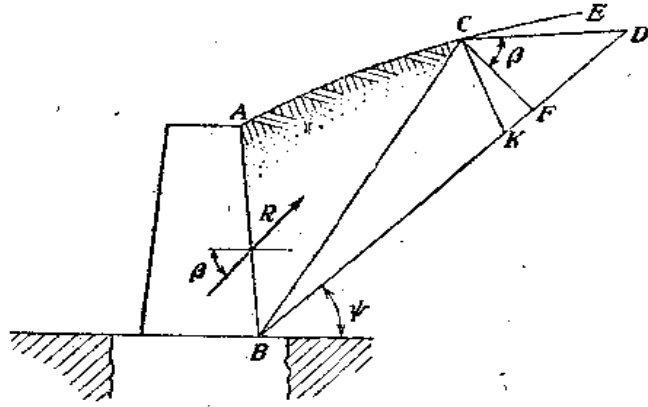


图 199

朗肯根据松散材料的应力分析来設計擋土墙的观念曾由几个工程师^[1]作过深入的討論。不过他們所得的結果并不較庫侖的理論更为可靠，因此沒有为人們所接受。鮑克(Pauker)提供了一个求算基础深度的理論^[2]。在图 200 中，設 P 表示

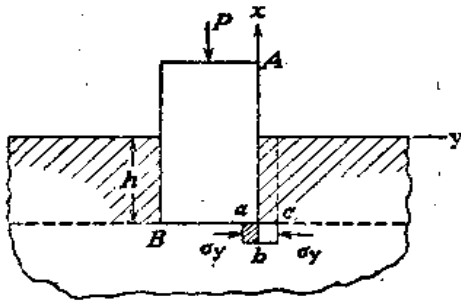


图 200

由牆身 AB 傳到土壤上的均布压力 (牆身长度系与图面垂直相交)。現在，考虑墙脚下松散材料的一个元素 ab ，采用朗肯理論的(a)式 (參看第 44 节)，他断定要防止土壤滑动，側压力 σ_y 必須滿足下示条件

$$\sigma_y \geq \frac{p(1 - \sin \phi)}{1 + \sin \phi} \quad (e)$$

式中 ϕ 为材料的自然坡角。現在考虑相邻的一个元素 bc ，它承受着豎向压力 $h\gamma$ ，他求出側压力的极限值为

$$\sigma_y = \frac{\gamma h(1 + \sin \phi)}{1 - \sin \phi} \quad (f)$$

代入(e)，得出基础的必需深度为

$$h \geq \frac{p(1 - \sin \phi)^2}{\gamma(1 + \sin \phi)^2} \quad (g)$$

[1] 康西台雷 (A. Considère) 的論文，刊在 Ann. ponts et chaussées (4)，卷 19，第 547 頁，1870。
 列危 (M. Lévy) 的論文，刊在 J. mathématiques (2)，卷 18，第 241 頁，1873。
 尹克勒的論文，刊在 Z. österr. Ing. u. Architek. Ver. 卷 23，第 79 頁，1871。
 摩尔的論文，刊在 Z. Architek. u. Ing. Ver. 第 344 頁，1871 年于汉諾威出版；第 67 及 245 頁，1872；并參看他的“論文集”第 286 頁，1914。

[2] 見 J. Dept. Ways of Communication, 1889 年于圣彼得堡出版。

为了验证此公式并求出砂粒发生滑动时所沿的平面，庫久莫夫 (В. И. Кудю-мов)^[1] 在圣彼得堡交通工程学院的试验所内作了一些重要的实验。他用一只四壁为玻璃制成的小匣，里面装上砂粒。在块体 AB (图 200) 上逐渐增加压力 P ，他能求出在各个深度 h 时，砂粒开始滑动而使块体突然下移时 P 的极限值。在该瞬时所摄得的照片显示出砂粒的滑动面。实验证明，若要产生这种滑动，必需有较 (g) 式所得的更大的压力 P 。茂勒布累斯劳^[2] 另外用一个挡土墙模型作出了一些精细的实验工作。这些实验都证明墙背上承受的压力有时会比库仑理论所计算出的为大。它们也清楚地指出堆砂的方式、砂的振动以及在它的表面上加载和卸载，都对加于墙背的砂压力大小有很大的影响。

[1] 庫久莫夫的論文，刊在土木工程卷 38，第 292~311 頁，1392。

[2] 見茂勒布累斯勞所著“擋土牆上的土壓力” (Erddruck auf Stützmauern)，1906 年于斯圖加特出版。

第十一章

1867~1900年間的彈性理論

68. 圣維南的学生們的成就

圣維南的最出色的学生乃是約瑟夫·惠倫丁·包沁涅斯克(Joseph Valentin Boussinesq, 1842~1929)^[1]。他出生于法国南部赫勞脫(Hérault)省的圣安得雷山哥尼(Saint-André-de-Sangonis)的小鎮上。他在家乡接受初等教育,直到十六岁,才去芒佩列埃(Montpellier)讀語文和数学。十九岁毕业后,他选择了教书的工作,在法国南部几个小市鎮的一些中学里教数学,并在教学之余研究富勒、拉普拉斯和柯西这些数学家的著作。不久,他开始个人写作,1865年由拉梅介紹将他的第一篇科学論文(关于毛細管現象)向科学院提出。

1867年,包沁涅斯克在巴黎大学获得博士学位。大致在同一时期他写了一篇关于彈性理論的研究報告。这篇論文曾向科学院提出由圣維南担任檢閱,圣維南从这篇論文中一眼看出这位青年作家的卓越才力,从此就特別重視他的著作,并經常通訊联系,討論包沁涅斯克所遇到的一些問題。这位年青人的写作表达能力較差,常

常拙于作理論上的解釋,因此有好几次圣維南向他建議要他在著作中注意文句清楚和作出詳細的論証。

中等学校的教学工作还不能使包沁涅斯克的才能得到发展,因此圣維南尽很大的力量帮助他找大学里的工作。他终于在1873年获得了里尔(Lille)大学教授的职位。此后他就专心致力于科学工作使他在理論物理学中的某些部門作出了一



图 201 J. V. 包沁涅斯克

[1] 关于包沁涅斯克的傳記,見皮卡德(E. Picard)的注刊在 Mém. acad. sci. 1933 年出版。

些重要的研究。1886 年他被选为科学院的会员并充任巴黎大学的力学教授。从那时起直到死去为止,他一直住在巴黎,从事科学研究。在水动力学、光学、热力学以及弹性理论各方面他都有不少的成就。他对弹性理论最主要的贡献包含在“弹性固体的平衡和运动中的位能的应用”(Application des potentiels à l'étude de l'équilibre et du mouvement des solides élastiques...^[1] 这本书里。自从圣维南发表过关于杆件受扭和受弯那篇著名的研究报告之后,在这门学科中,他这本书是最重要书籍之一。

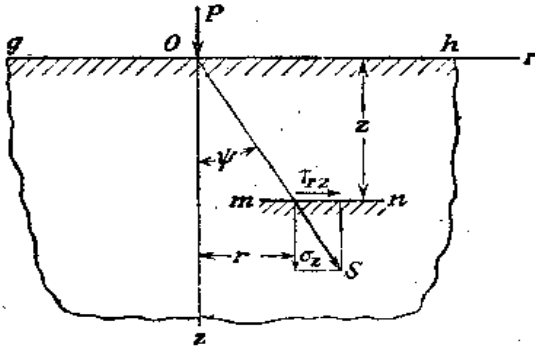


图 202

拉梅和克尔文在分析球体的变形时早已用过势函数,而包沁涅斯克却应用它来分析许多种问题。从实用价值的观点上看,他的解法中最重要的还是那些关于在半无限体中由已知力作用于边界面上所产生的应力和变形。在最简单的情况中,他假设有一力 P 垂直地作用于水平边界面 gh (图 202) 上。取指向物体内部的 z 轴方向

为正,并在水平面内取极坐标 r 及 θ , 包沁涅斯克得出作用在水平面上的应力分量如下:

$$\left. \begin{aligned} \sigma_z &= -\frac{3P}{2\pi} z^3 (r^2 + z^2)^{-\frac{5}{2}} \\ \tau_{rz} &= -\frac{3P}{2\pi} rz^2 (r^2 + z^2)^{-\frac{5}{2}} \end{aligned} \right\} \quad (a)$$

由上式得

$$\frac{\sigma_z}{\tau_{rz}} = \frac{z}{r}$$

这表明作用于水平面 mn (图 202) 任一点处合应力的方向就是通过受载点 O 的一条直线的方向,而其大小为

$$s = \sqrt{\sigma_z^2 + \tau_{rz}^2} = \frac{3P}{2\pi} \frac{\cos^2 \psi}{r^2 + z^2} \quad (b)$$

式中 ψ 为合应力的方向线和 z 轴所交的角度。我们看出合应力是与距载荷 P 的作用点的距离的二次方成反比的。

包沁涅斯克考虑了边界面的竖向变位 w , 得出

$$w = \frac{P(1-\mu^2)}{\pi E r}$$

[1] 1885 年于巴黎出版。

它指出 w_r 的积在边界上是一个常数, 即在边界面上由原点作出的半徑将成为一条双曲綫 (变形以后), 其漸近綫为 Ox 及 Oz 。在 原点处位移为无穷大。为了克服这个困难, 可假定靠近原点的材料被一个极小半徑的半球面所截开, 并假定集中力 P 可用分布在此表面上的等效靜力来代替。

有了对于一个集中力的解并利用迭加原理, 包沁涅斯克解出了載荷分布在一个半无限体的部分边界上的問題。例如, 考虑一集度为 q 的均匀載荷分布在半徑为 a 的圓形面积上的情况, 他求出圓心处豎向变位为

$$w_0 = \frac{2(1-\mu^2)qa}{E}$$

而在圓周上則为 $2w_0/\pi$ 。用同样方法, 他解出了一个載荷分布在橢圓面积上和矩形面积上的变形問題。这些問題对于研究工程結構物中基础的沉陷是有价值的。

包沁涅斯克又討論到这么一些情况, 即不給出分布力, 而給出了部分边界面上的豎向位移。例如, 他討論了压在半无限彈性体边界面上的一个絕對剛性的压模 (呈半徑为 a 的圓柱形状), 并且求出压模的位移为

$$w = \frac{P(1-\mu^2)}{2ak}$$

这样一来, 对于一已知的平均压力 $P/\pi a^2$ 值, 变位就不是常数而是与压模的半徑成正比增加。在压模下面的压力分布也显然不是均匀的, 其最小值是在中心处, 它等于圓形接触面积上平均压力之半。在这个面积的边界上, 压力变为无穷大, 它指出材料的屈伏将沿边界发生。然而, 这种屈伏是局部性的, 它并不怎样影响到去圓周較远距离处的压力分布。

包沁涅斯克应用他的解来証明圣維南的原理。取一个平衡力系作用于一物体的某一小部分上, 他指出所产生的应力是局部性的。它們按离受載区域距离的增加而迅速消失, 在离开載荷的距离較受載区域的周长几倍的那些点上, 簡直可以忽略不計。

在上述关于位能的应用一书的后面附录有几个“补注” (Notes complémentaires), 它們都是很有价值的。其中有一个討論杆的振動理論。作为第一个例子, 包沁涅斯克考虑了一根均匀的薄条半无限杆件, 其軸綫由原点沿正向无限伸长。考虑側向振動时, 他采用下式

$$a^2 \frac{\partial^4 w}{\partial x^4} + \frac{\partial^2 w}{\partial t^2} = 0$$

并且在端部 $x=0$ 处得出各种情况下的一些解。他特別注重在极短時間內象冲击之类的力作用在端部所发生的振動, 他发觉橫向振波并不象在縱向振動中一样保

持它們的形狀，而是在沿杆件傳播中漸次消散。作者討論過一沖擊物體的沖擊速度的極限值 v ，超過此極限時，無論沖擊物體的質量怎樣小，杆件材料也會發生局部的永久變形。他得出

$$v = \sqrt{\frac{E}{\rho} \frac{\sigma_{yp}}{E} \frac{2i}{h}}$$

式中 $\sqrt{\frac{E}{\rho}}$ 為在杆件中的聲速， h 為梁的高度，而 i 為其截面的回轉半徑。這個結果和我們已經知道的湯姆士·楊對於縱向沖擊所得的結果相似（參看第 22 節）。

包沁涅斯克也研究過杆件的縱向沖擊，得出了這個問題的全解，這個解式得到了聖維南的重視（參看第 52 節）。

包沁涅斯克在薄杆理論和薄板理論^[1]方面都做了許多研究。他得出一個新的方法來推導以前為克希霍夫所得出的薄杆的平衡方程。在薄板理論中，他得出平衡微分方程的一個新的推導方法，根據用另一靜力等效的力系代替原先沿周界作用的一個力系後對所產生的局部擾動的結果，討論了泊松-克希霍夫邊界條件。用這個方法，他得出了和克爾文已經得出的同樣結論來（參看第 57 節）。包沁涅斯克着手這項研究是由聖維南所建議的^[2]，這項研究成果也收集在聖維南所譯出的克列布希那本書的“第 73 號後記”中。

最後，應當着重提一下包沁涅斯克在松散（或粒狀）物質的平衡方面的成就^[3]。在他以前的研究者只着重在這類物質的平衡極限的計算，但包沁涅斯克卻研究了它的彈性變形。他假定在重力作用下，顆粒（砂）間存在着充分的壓力，其摩擦力能防止顆粒之間的任何滑移，因此在諸力作用下該物質將產生如彈性體一樣的變形。他更假定象這樣的物體的剪切模量是與任一點處平均壓力 $p = \frac{1}{3}(\sigma_x + \sigma_y + \sigma_z)$ 成正比的，而且在不計體積的改變時，他建立了應力分析所需的方程。他將問題限于考慮二維情況，得出了能應用於擋土牆理論的解。聖維南^[4]將包沁涅斯克的理論結果和實驗數據作了比較，斷定包沁涅斯克的理論較之朗肯和其他人的要進步一些。在他的建議下，佛拉門特（Flamant）根據包沁涅斯克的理論^[5]編制出一些表

[1] 見 J. Mathématiques, 第 2 組, 卷 16, 第 125~274 頁; 卷 5, 第 163~194 及 329~344 頁, 1870 年。

[2] 見聖維南在翻譯克列布希的書中的注, 在第 691 頁上。

[3] 見“松散物質彈性平衡理論的論文”(Essai théorique sur l'équilibre d'élasticité des massifs pulvérulents...) 刊在 Mémoires... publiés par l'Académie de Belgique.

[4] Compt. rend. 卷 98, 第 350 頁, 1884 年。

[5] “土壓力計算的數值表”(Tables numériques pour le calcul de la poussée des terres) 刊在 Ann. ponts et chaussées, 卷 9, 第 515~540 頁, 1885 年于巴黎出版。

来以便于擋土牆的設計。庇尔逊对包沁涅斯克的研究作过广泛的評論^[1]，在他的結論中写道：“在圣維南的許多学生中間，很少有人能象包沁涅斯克一样在彈性問題上研究得这么广泛，也很少有人能象他一样对彈性理論方面作出那么多的貢獻……。他解釋彈性理論大都是凭着巧妙的分析，而不是完全借重于力学問題和物理問題上的特殊解”。

圣維南的另一个学生是毛萊士·列危(Maurice Lévy, 1838~1910)。他先后毕业于工业学院(1858年)和桥梁道路学院(1861年)。毕业后在巴黎当土木工程师，同时又在工业学院兼任講師。嗣后(在1875年)他充任中央制造工艺学院(Ecole Central des Arts et Manufactures)的应用力学教授，并且在1883年被选为科学院的会员。

列危在彈性理論中的各种問題上作过很多研究。他导出由均匀横向压力作用于杆件上发生平面弯曲时的平衡微分方程，討論了杆件的中心綫在不受应力状态下成一圓弧的解^[2]。当杆件只有些微弯曲时，可将方程式簡化，由此，列危得出了一个圓环被压碎时的压力临界值^[3]。

在他的平板研究中^[4]，列危討論了克尔文对于泊松的和克希霍夫的边界条件的折衷意見，并且对于一块有限厚度的平板，他得出局部扰动的一个精密的分析，这种扰动是由另一力系(等效的)代替边界力的一个靜力系所产生的。列危考虑，两对边是簡支的，而其他两对边則可以是固定的、簡支的、或完全悬空的矩形板的弯曲，得出了一个重要的解法^[5]。这种解法得到广泛的应用，而各种特殊情况也由艾斯坦納夫(E. Estanave)研究出来写在他的博士論文中^[6]。

列危解出了楔体中应力分布的二維問題，此楔体表面承受压力作用^[7]。他建議用这个解来分析石坝的应力。这位科学家还写过一部书^[8]，书中我們可看到对于结构分析的图解法的論述。

阿尔弗雷德·爰梅·佛拉門特(Alfred-Aimé Flamant)从桥梁道路学院毕业以后，便在法国北部参加水工建筑方面的工作。随后他充任了桥梁道路学院的結構理論教授和中央制造工艺学院的力学教授。他对粒状物質的彈性理論感到兴趣

[1] 見“历史”卷2，第2部分，第356頁。

[2] J. mathématiques (3), 卷10, 1884年出版。

[3] 布累塞是得出这个解答的第一个人。

[4] J. mathématiques (3), 卷3, 第219~306頁, 1877年。

[5] Compt. rend. 卷129, 1899年。

[6] Thèse, 1900年于巴黎出版。

[7] Compt. rend. 卷127, 第10頁, 1898年。

[8] “图解靜力学”(La Statique Graphique), 第3版, 卷1~4, 1907年巴黎出版。

并且簡化了包沁涅斯克的理論^[1]。他和圣維南合作翻譯了克列布希的书。圣維南和佛拉門特两人一同研究出来的关于杆件纵向冲击的問題也收入在該书中作为一个附录。

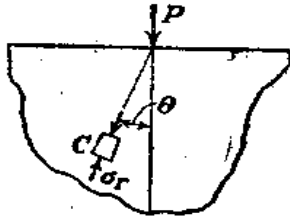


图 208

佛拉門特应用包沁涅斯克对半无限体所作的解作为特例，得出了一块单位厚度的半无限平板承受一垂直于其边缘的力 P 所产生的应力分布 (图 208)^[2]。在此例中，应力分布是非常简单的。离载荷作用点为 r 处的任一元素 C 沿徑向承受着简单压缩，其压力值为

$$\sigma_r = -\frac{2P \cos \theta}{\pi r} \quad (a)$$

在这种情况下，应力 σ_θ 及剪应力 $\tau_{r\theta}$ 都等于零。这就是最简单的徑向应力分布，以后米歇尔 (J. H. Michell) 曾用来求解几个重要的問題 (参看第 71a 节)。

69. 雷萊

雷萊 [即約翰·威廉·斯特路特 (John William Strutt)]^[3] 是第二代雷萊男爵 (Baron Rayleigh) 的长子，他出生于邻近特尔林 (Terling) 的朗格佛庄园 (Langford Grove)。靠着他父亲的領地，在那里度过了大半世的生活。他在私家专設的学校里学习之后，1861 年进入剑桥的特棱尼梯学院。他作为一个大学在学学生由洛斯 (Routh) 教授单独教他数学和力学。洛斯是一个很著名的教师，雷萊对他非常欽佩。当雷萊后来充当皇家学会的主席时，有一次还提到洛斯，他說^[4]：“在剑桥我感謝他在数学方面給予我的教育和鼓励，我現在还能清楚地回忆到我那时对他的惊异之情。当我还是大学新生时，我看出他的学識是既广博而又精深，向他提任何問題时他都能很快地予以解决……我常常感觉到人們对洛斯的科学貢獻估計得过低了。有人認为他既是个献身于教学的人，应当对細小枝节也不遺余力。这种想法是很錯誤的……我想也許人們对当时数学教学方法的好处認識不清，到現在也許还在摧殘这个由洛斯博士研究出来的教学制度。当我举办后期科学事业时，我才感到再沒有机会去請教他，而深悔过去在剑桥学习数学課程的那些時間浪费得太可

[1] Ann. ponts et chaussées, 卷 6, 第 477~532 頁, 1883 年。并参看他所著“松散物质平衡理論的論文” (Essai théorique sur l'équilibre des massifs pulvérulents), 巴黎出版。对于松散物质稳定的基本討論可参看佛拉門特的教本“结构稳定, 材料抗力” (Stabilité des constructions, résistance des matériaux) 1886 年于巴黎出版。

[2] 見佛拉門特的論文, 刊在 Compt. rend. 卷 114, 第 1465 頁, 1892 年。包沁涅斯克将此解答推广到斜力作用, 見 Compt. rend. 卷 114, 第 1510 頁, 1892 年。

[3] 雷萊的傳記刊在“約翰·威廉·斯特路特, 第三代雷萊男爵” 1924 年于倫敦出版, 由他的儿子, 罗伯特·約翰·斯特路特, 第四代雷萊男爵所写出来的。

[4] 参看上面提过的傳記, 第 27 頁。

惜了”。然而，雷萊同时也注意到一些“劍桥大学的坏习气”，提出該校有“把数学教学只看作为夸耀学校名誉的目的，而沒有把它看作求解科学問題的利器”的傾向。

在劍桥大学是沒有机会作实验工作的。該校在雷萊求学的头几年，还没有設物理課程，直到1864年秋季他才有机会听到斯托克斯教授的光学課程。这些講課給予他极深的印象，特别是关于实验示教方式。前面已經說过，該校是沒有物理实验室的，斯托克斯用了“最簡單实用的器具”作出他的实验研究。

雷萊是一个工作最有条理的人，因此在将近数学优等生考試时，他的成績逐漸上升，超过了洛斯班上所有的同学。1864年12月，他通过考試获得甲等优秀生的身分。在这次考試录取后他留在劍桥准备参加奖学金考試。他又想“开始作科学研究，可是他覺得这是一件非常困难的事。因为当时劍桥的设备很少。特别是他本人缺少实验知識……”。他从斯托克斯在教学中所标示的实验中学到一些知識，他还想从这方面多学一点，但苦于找不到門徑。斯托克斯教授是非常和藹可亲的，每在講課之余回答各种問題。可是他想从斯托克斯那里学习使用这些仪器，却总是不容易达到目的……，他渴望能被邀帮助进行实验工作，但沒有遇到任何反应，甚至连叫他把仪器拿出来或放起来的机会也沒有，因此他感到失望^[1]。

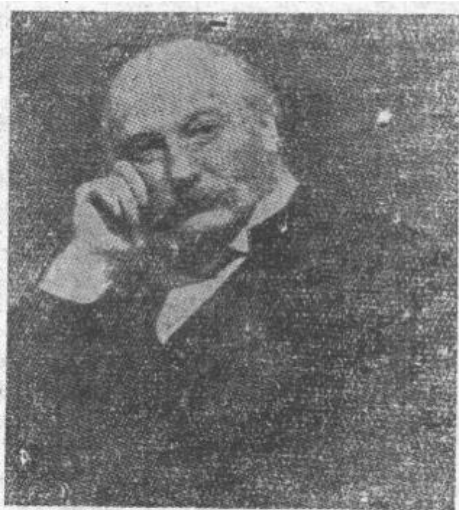


图 204 雷萊

在理論研究方面是比較容易得到指导的。雷萊讀过斯托克斯和克尔文的許多重要論文，也研究过馬克斯威尔的偉大著作“电磁場的动力理論”(A Dynamical Theory of the Electro-magnetic Field)。他和台特并和馬克斯威尔互相通信。那时，馬克斯威尔定居在格侖萊尔(Glenlair)，但在数学优等生考試的时候总要来劍桥一次，于是他們就能聚会在一起。

1866年，雷萊被选为特稜尼梯学院的會員，次年他去北美作了第一次旅行。1868年回国后，他着手作出关于电学方面的一些实验，为此目的他购买了一些簡單的仪器。大約在同一时期他讀了希姆霍茲的名著“声觉学”(Lehre von den Tonempfindung)，因而对于声学发生了兴趣^[2]。他用共鳴器作出一些理論上和实

[1] 見雷萊自傳，第37頁。

[2] 見雷萊自傳，第50頁。

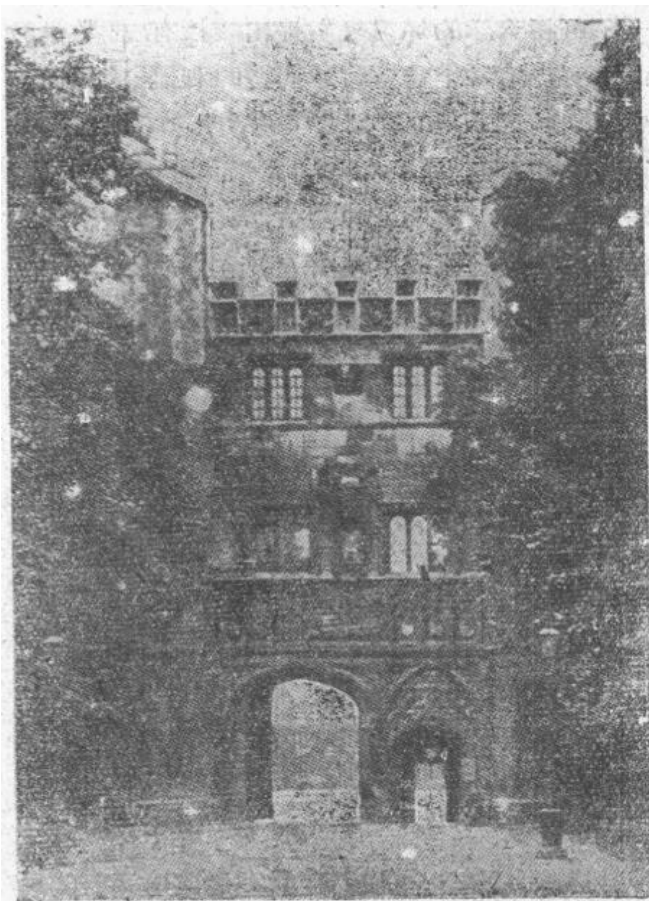


图 205 特棱尼梯学院

驗上的研究，并且写出一篇关于共鳴理論的論文^[1]，这就是雷萊在声学方面写作的开始。以后，由于讀了廷道尔 (Tyndall) 的著作，使他对于为什么天空是藍色的問題进行了研究，于是发表了几篇关于光的理論的論文^[2]。这些論文获得了馬克斯威尔和廷道尔的贊揚。

1871年，他結婚了，接着就退出了特棱尼梯学院會員的特惠身份。1872年，在生了一場很厉害病以后，医师嘱咐他必須在較热的气候下度过这一冬。于是他帶了妻子和几个亲属坐上一艘可以在水上住家的帆船远航到尼罗河。远航中的生活是很单調的，但这对雷萊却很合适。他开始写出他那名著“声的理論” (The Theory of Sound)，他是“每天

上午都在船仓里写这本书……这些时候，很难劝他上岸，纵令那儿有最美丽的庙宇他都不想去游覽”^[3]。

1873年，雷萊的父亲去世，这位科学家此后就担負了管理产业的事务。他定居在特尔林，为了繼續他的研究工作，他建立起一所小型實驗室。他繼續写作他的书直到1877年才将它出版。希姆霍茲在“自然” (Nature) 杂志上对他这本书作过評論，根据希姆霍茲的建議将这本书譯成德文而在1878年出版。

1879年，馬克斯威尔去世，雷萊被选为劍桥的實驗物理学教授。根据他自己的經驗，他懂得給予学生以作实验研究的机会是非常重要的。“在他来此以前，对于一般在学学生得到实验教育的机会是不够的，它沒有办法达到希姆霍茲在德国所

[1] Phil. Trans. 卷 161, 第 77~118 頁, 1870 年发行。

[2] 見 phil. Mag. 卷 41, 1871 年发行。

[3] 見雷萊自傳, 第 62 頁。

制訂的水平……。幸亏雷萊重視发展一般的基本教育，他决定超出原先所实行的范围进行大规模的扩展，为此就必需添置许多仪器……”^[1]。为了偿付这项费用，雷萊筹措了一笔基金，这笔基金就是他本人和底汪賽尔 (Devonshire) 侯爵两人捐献的^[2]。

在管理实验室这项工作中，雷萊得到格拉茲布洛克 (R. Glazebrook) 和蕭氏 (Shaw) 两人的帮助。那时，蕭氏正在写作“实用物理学” (Practical Physics)，其中就叙述了这所实验室的早期实验。雷萊教过一些基本课程如静电与磁学、电流学、声学等；还教过电测方面的高深课程。但“当时剑桥的自然科学学院仍然处于幼年时代，当然参加听卡文笛施实验室 (Cavendish Laboratory) 的课的人数是不多的……”。第一次开课时听课的学生只有十六人，在雷萊担任讲座的全部期间，差不多一直只有这些人教^[3]。

1884年，雷萊第二次到美国旅行，在巴尔的摩 (Baltimore) 听过克尔文公爵的讲演。关于这些，过后他曾和他的儿子谈论过他的经历，他说：“那是多么不平凡的一次讲演啊！我一直认为他那天上午的讲演就是从我們(和他)在一起吃早饭时所提出的那些问题里谈起来的”。他的儿子问他：“不是所有美国的著名物理学家们都来听他的讲演么？他们不是都希望他好好地准备一下么？”雷萊回答道：“恰好相反，他们那天所得的印象极为深刻，在休息时间总有不少人在交口称赞他”^[4]。

1884年年底，雷萊辞去了剑桥的教授职位又回到他的领地定居。在他的“书房”和他的实验室里继续做着精深的科学工作直到他去世为止。

他也担任过很多社会公职。其中，他担任过皇家学院的自然科学教授 (1887~1905)，皇家学会的主席 (1905~1908)，以及剑桥大学的名誉校长 (1908年起直到他去世为止)。他一生获得了不少的荣誉，包括 1904 年的诺贝尔物理学奖金和国家勋章。

雷萊在弹性理论中的主要贡献都包括在他所著“声学理论”一书中。在这部名著的第一卷中他讨论了线、杆、薄膜、板与壳的各种振动。作者指出工程师应用广义力和广义坐标这两个概念会得到很多好处。引用这些概念并应用貝替和雷萊的互易定理，使处理冗余杆结构能大大地得到简化。这种研究不仅包括声的特性而且也包括无声振动 (non-sonic vibration)。雷萊解释了使用正規坐标 (normal

[1] 雷萊自傳，第 105 頁。

[2] 关于这所实验室成立的一些有趣的资料可参看“卡文笛施实验室的历史” (A. History of the Cavendish Laboratory) 1910 年出版。

[3] 雷萊自傳，第 106 頁。

[4] 同上注，第 145 頁。

coordinates) 的好处, 并且說明从振动分析中将速度等于零, 能引出解靜力問題的方法。这样, 他得出用正規函数表示的杆、板和壳的变位; 这些观念在工程上具有很重大的意义。

在求复杂系統的振动頻率时, 他通过将运动方式假定为常规的形式将此問題轉变为一个简单振蕩器的振动問題, 从而得出了一个近似值。他又叙述了改进此近似值可能采取的步驟。这种不用微分方程而直接从考虑能量来计算頻率的观念是后来由瓦尔特·里茨 (Walter Ritz)^[1] 推敲出来的。现在这个雷莱-里茨法, 不仅在研究振动方面, 而且在解决彈性理論、結構理論、非綫性力学以及其他物理学各分支部門的許多問題上都得到广泛应用。也許再沒有其他可以单独地利用的数学方法能够在材料力学和結構理論上引出这么多的研究成果了。

雷莱在几个复杂問題中用了他的近似法。在弦綫的振动方面, 他指出当弦綫整个长度上的质量不是均匀分布时求近似解的方法, 他又研究了将一小顆物质穿附在弦索上对頻率所发生的影响。在討論到杆件的纵向振动中, 他估計了由于忽略掉不在軸綫上的各质点的横向运动的慣性所产生的誤差^[2]。他指出近似法对圓杆計算的結果和根据普希罕默 (L. Pochhammer)^[3] 提出的更精深的理論計算結果非常符合。此外, 他又对具有旋轉慣性的杆件的横向振动的簡單理論作了修正^[4]。

雷莱对薄壳的振动理論也作过重要的发展。他考虑了两类振动: (1) 使壳的中央表面受拉伸作用的伸长性振动方式以及 (2) 弯曲性的或不伸长性的振动方式。在第一种情况下, 壳的应变能与其厚度成正比; 而在第二种情况下, 則与其立方成正比。现在, 根据对給定的位移, 壳的应变能应尽量小的原則, 雷莱断定“当厚度无限减小时, 真正的位移将属于純弯曲一类, 如果这样, 便能滿足給定的条件”。他应用这个結論檢算了^[5] 圓柱形壳、圓錐形壳和球壳的弯曲性振动, 都得到与实验非常符合的結果。

雷莱在彈性力学方面有一个重要貢獻沒有写入他的論著中, 那就是彈性表面波的理論^[6]。这种以他的名字命名的波, 运动是在一彈性介质的表面上散布开来的, 其形式和靜水表面被扰动时所产生的波形相似。正如雷莱所預見的, 这些波在

[1] 里茨的論文, 刊在 *Crelle's J.*, 卷 85, 1909 年。

[2] “声学理論”卷 1, 第 157 节。

[3] *J. Math. (Crelle)*, 卷 81, 1876 年发行。

[4] “声学理論”卷 1, 第 162 节。

[5] 同上注, 第 2 版, 卷 1, 第 396 頁。

[6] *proc. London Math. Soc.* 卷 17, 1887 年, 或“科学論文集”(Scientific papers), 卷 2, 第 441 頁。

地震方面具有头等重要的意义。

70. 1867~1900 年間英国的彈性理論

雷萊的声学論著以及湯姆逊和台特的“自然科学”(参看第 57 节)問世以后对于普通物理学,特別对于彈性理論起了很大的影响。在十九世紀的最后 25 年間,英国彈性力学家們做出了許多优越的成績,本书只就工程师所最应注意的一些內容作一簡要的总结。

荷雷斯·藍姆爵士 (Sir Horace Lamb, 1849~1934)^[1] 出生于斯托克波特 (Stockport, 靠近曼彻斯特)。他是一个棉織厂領工的儿子。在进入劍桥的特棱尼梯学院以前,他在家乡市立語文学校讀过书。1872 年,他毕业时获得第二名数学优秀生和第二名斯密士奖金,被留在特棱尼梯充任講師,直到 1875 年,才去澳大利亚阿迭莱德 (Adelaide) 大学充任数学教授;在那儿执教十年。以后回到曼彻斯特大学担任純粹数学教授(随后又担任应用数学)。他的教学时期延长到 1920 年为止,这时他被选为劍桥特



图 206 H. 藍姆

棱尼梯学院的名誉董事,正是雷萊在劍桥大学讲授数学的时期。听说藍姆不仅是第一流科学家而且也是一位天才的教师。

藍姆的主要成就是在流体动力学方面,但他也研究彈性理論,并且在这方面发表了几篇重要論文。根据雷萊在薄壳振动方面研究的結果,他提出了板与壳的理論并且研究雷萊的近似理論中所沒有考虑到的圓柱形壳和球壳的伸长性振动^[2]。在討論矩形板各边缘上的边界条件中,他指出一块矩形板可用两对相等的力保持为一种互反曲面的形状,此两对相等的力系与此平板正交而作用于角隅上^[3]。这个結果代表着平板弯曲的最簡單情况,嗣后被納台 (A. Nadai) 利用在验证平板弯曲近似理論(克希霍夫的理論)的一个实验^[4]中。边界条件的另一个重要問題是在湯姆逊和台特合著的“自然科学”中提出来的。书中写道:“可惜数学家們至今还没有解出,也許根本没有想到去求解关于将一根寬而很薄的带条(例如鐘表中的彈簧)

[1] 見“名人傳記字典”(Dictionary of National Biography), 牛津出版。

[2] Proc, London Math. Soc. 卷 21, 第 119 頁, 1891 年。

[3] 同上注,第 70 頁。湯姆逊和台特也在下列书中討論了这一情况,“自然科学”卷 2, 第 656 节。

[4] 見納台的“彈性平板”(Elastische Platten), 第 42 頁, 1925 年于柏林出版。

弯成一个圓圈那种美妙的問題^[1]。蓋姆研究了沿薄帶邊緣的互反曲面弯曲 (antielastic bending)^[2] 并且在求解梁的問題中获得很大的进展^[3]。他考虑一根具有狹窄矩形截面的无限长度的梁 承受着間隔距离相等而方向则上下交替的一些集中力, 簡化了属于二維問題的解式, 并且对于某些情况得出了撓度曲綫的表示式。它証明在梁的高度比起长度来为很小时, 基本的伯諾里弯曲理論是足够精确的。它也証明了由朗肯的和格拉斯霍夫的基本理論所給定的剪力修正值稍嫌过大, 应该减低到約为原值的 75%。应该提到的蓋姆的研究成果还有关于彈性球的振动理論^[4]、半无限固体表面上彈性波的傳播^[5] 以及被两个平面所限界的固体内彈性波的傳播^[6]。他也討論过本生曲杆的振动理論^[7]。他和苏斯威尔 (R. V. Southwell) 一起研究的轉盘的振动对于工程师也具有特別重大的价值^[8]。

勒夫 (A. E. H. Love, 1863~1940) 也是在我们所討論的这段时期內从劍桥大学出来的另一个彈性力学方面的著名人物^[9]。他出身于上西馬尔 (Weston super Mare), 是一个軍医的儿子, 他进入沃尔夫罕普頓 (Wolve-hampton) 文法学校 (1874年)。随后进了劍桥的圣約翰学院, 1885年以第二名优秀生毕业。他終身不娶, 从1887到1899年一直是圣約翰学院的一个会员, 并且在他后半世一直主持牛津大学的遂德列安講座 (Sedleian Chair)。他在工作上获得許多荣誉。在1894年他被选为皇家学会的会员, 并与倫敦数学学会保持密切联系。

勒夫的主要事业是在彈性力学和地球物理学方面, 不过他也象他的許多劍桥大学的同事們一样, 在其他学科上也有很多成就。他的主要著作“数理彈性理論” (Treatise on the Mathematical Theory of Elasticity), 在1892~1893年分作两卷出版。在初版时, 該书的内容稍嫌抽象。在其后几版中, 勒夫尽了很大的努力将它改写, 因此能使它的内容更合于工程师的需要^[10]。这是一本标准著作, 从那时起他就成为这門学科的主要知識来源。这本著作包含了关于这門学科的一段簡短的历史評論以及許多新发现的彈性理論方面的参考資料。

[1] “自然科学”卷2, 第717节。

[2] *Phil. Mag.* (6) 卷31, 第182頁, 1891年发行。

[3] 見 *Atti. Congr. intern. math.* 在羅馬第四次會議, 1909年, 卷3, 第12頁; *Phil. Mag.* (6), 卷23, 1912年发行。

[4] *Proc. London Math. Soc.* 卷13, 1883年发行。

[5] *Trans. Roy. Soc. (倫敦)* (A), 1904年。

[6] *Proc. Roy. Soc. (倫敦)* (A), 1917年。

[7] *Proc. London Math. Soc.* 卷19, 第365頁, 1888年发行。

[8] *Proc. Roy. Soc. (倫敦)*, (A), 卷99, 1921年。

[9] 見勒夫的訃告, 刊在 *J. London Math Soc.* 卷16, 1941年发行。

[10] 本书第2版(1906年出版)曾譯成德文, 并在中欧和俄国广泛地采用。

勒夫在彈性理論上的写作是以薄壳理論开始的。联系着雷莱在壳的振动方面的研究(上面提过的),勒夫用克希霍夫的方法对薄壳弯曲作了全面研究^[1],指出雷莱关于弯曲性振动方面的假設并不真正地满足边界条件。在他的书的后期版本中他采用了米歇尔(J. H. Michell)的彈性二維問題的解法^[2]将平板的精确理論大大地加以推广。勒夫又研究出一个实心球的彈性平衡問題^[3],出版了“地球动力学的某些問題”(Some Problems of Geodynamics)一书^[4]。其中包括許多地球物理学問題的独創論点。最后一章还包含有地震波傳播的討論,其中包括有对“雷莱波”理論的修正,使重力能考虑在內;以及对目前已命名为勒夫波的存在可能性作了重要說明。这种勒夫波(Love waves)能在成层介质中出現,并产生出在傳遞体自由边界的平面中与傳播方向成橫交的运动。



图 207 A. E. H. 勒夫

卡尔·庇尔逊(Karl Pearson, 1857~1936)^[5],另一位从劍桥大学出来的科学家,他对于发展彈性理論也有很大貢獻。他在倫敦出生,并且在劍桥大学的高等学院(King's College)受教育。1879年他以第三名优秀生毕业,以后在海德尔堡大学和柏林大学当过研究生。他最初发表的是些文学作品。起先他想做律师工作,1884年放弃法律而从事应用数学,担任了倫敦大学的应用数学和力学教授。在該校的最初几年活动中,他对彈性理論就有許多貢獻。1891年他兼任格雷斯罕学院(Gresham College)的教授在該校开讲了普及教育。他是一位出色的教师,因而拥有大批的学生和临时参加的人們听課。1822年他出版了“科学文法”(The Grammar of Science)一书,它对于青年一代起了很大的影响。从十九世紀末尾起,庇尔逊从事研究或然率理論,以及它在統計学和其他自然科学上的应用。1911年他充任加尔頓(Galton)的优生学教授。

庇尔逊在彈性理論上主要的貢獻是主編了他和伊薩克·塔德亨特(Isaak Todhunter)合写的“彈性力学史”(History of the Theory of Elasticity)一书,第一

[1] Trans. Roy. Soc. (倫敦), (A), 卷 179, 1888 年。

[2] Proc. London Math. Soc. 卷 31, 第 100 頁, 1899 年。

[3] Proc. Roy. Soc. (倫敦), (A), 卷 82, 第 73 頁, 1909 年。

[4] 本书在 1911 年发行。曾获得亚当斯(Adams)奖金。

[5] 見“名人傳記字典 1931~1940 年”牛津出版。

卷于1886年出版^[1]，第二卷在1893年出版。塔德亨特是担任起草工作的，他只打算将属于数学性质的一些研究报告加以评述，而庇尔逊是完成这项工作的，他再将其范围扩大使包括有物质上和工程上价值的一些论文的评述，并作了最后的定稿工作。这样，加工整理后的内容其实用价值大大地提高了。庇尔逊对于圣维南的著作特别重视，因此将对于这位科学家的著作的评论特别从第二卷中抽出来另外印成独立的一卷^[2]，题词为“献给热心于继承圣维南事业的人们”。

当庇尔逊在伦敦大学开始他的科学事业的时候，他发表过关于弹性力学上几篇创作性的论文，其中研究承受连续载荷系统的大梁的弯曲 (On the Flexure of Heavy Beams Subjected to Continuous Systems of Load)^[3] 的一篇对弹性力学家是有很价值的。在这篇著作中，庇尔逊将梁的弯曲理论推广到有体力(例如重力)作用着的那些情况。根据对以圆形及椭圆形截面等作例子的问题的全解中，庇尔逊断定“如果认为伯诺里-欧拉理论是一个完整的理论时，则在有连续载荷的梁的情况下就不正确了。换言之，它的结果只和真实理论所得的非常近似而已”。庇尔逊的论文中有些是对工程师们有价值的。他研究了连续梁在弹性支座上的弯曲^[4]，指出在这种情况下可得到包含有在五个连续的支座上的弯矩的方程式。他也讨论了石坝内应力的重要实际问题^[5]。

这段时期内研究弹性力学的英国科学家还有下列数人。拉摩尔 (J. Larmor) 将克希霍夫的动力比拟原理推广到本生曲杆上^[6]。他也证明了^[7] 如果一根受扭轴有一个圆形截面的圆柱形空洞且其轴线和轴杆的轴线平行，则相邻空洞处的剪力约为该处没有此空洞时的最大剪力的两倍。查理士·施里 (Charles Chree) 是一位著名的地球物理学家，在他早期的几篇论文中也讨论过弹性力学。他对那些由一个转动的球、一个转动的椭圆体以及转动的圆盘所产生的应力进行过分析^[8]。这些都是具有实用价值的，因为它对厚度变化的转盘(例如在蒸汽透平和煤气透平中常用的)的应力分布的一般理论作出了一些修正。

[1] 这是为了纪念圣维南的。

[2] 庇尔逊著“圣维南的弹性研究”(The Elastic Researches of Barré de Saint-Venant), 1889年于剑桥出版。

[3] Quart. J. Pure Applied Math. 第98期, 1889年发行。

[4] “数学通报”(The Messenger of Mathematics) 新的一组, 第225期, 1890年。

[5] 见德雷珀斯(Drapers)的“公司研究报告”(company Research Memoirs) 刊在 Tech. 第2组, 1904年伦敦出版; 又 Tech. 第5组, 1907年。

[6] Proc. London Math. Soc. 卷15, 1884年。

[7] Phil. Mag. (5), 卷33, 1892年。

[8] Proc. Cambridge Phil. Soc. 卷7, 第201, 233各页, 1892年; Proc. Roy. Soc. (伦敦) (A), 卷58, 1895年。

我們已經知道,在十九世紀最後的 25 年中,英國科學家們得出了許多顯著的成就。上面所提到的這些人,不願把他們自己置身于物理學的任一分支部門,在某些場合中,彈性力學似乎是一條顯明的分界綫。英國這一段學術上的全盛時期是由我們這才討論過的這些人,以及由費朗(L. N. G. Filon),蘇斯威爾(R. V. Southwell),台勒(G. I. Taylor)和其他教授們的參加下過渡到本世紀的。

71. 1867~1900 年間德國的彈性理論

在十九世紀的末期,德國科學家在彈性理論方面完成了許多研究工作。在這一學科中出版了好幾部書,其中最重要的是前面已經提過的(參看第 54 節)佛蘭茲·紐曼所寫的教程。有些紐曼的學生成為德國各大學的物理學教授,他們都能保持他們老師的學派傳統,在物理學方面制定了研究室和畢業後留校研究的制度,並且很注重彈性理論(附帶于物理學內)。關於紐曼的早期學生克希霍夫和克列布希的成就,上面已經討論過了。至於紐曼的後期學生,其中最著名的乃是沃爾德馬爾·沃依特(Woldemar Voigt, 1850~1919)^[1]。

沃依特出生於薩克遜尼州的萊比錫。他在該地受完中學教育後曾進入大學學習,1870 年被徵入薩克遜尼軍隊參加 1870~1871 年的普法戰爭。戰事結束以後,他決定進入哥尼斯堡大學,參加了紐曼的物理學實驗室那個班。他對彈性理論很有興趣,並寫出(1874 年)關於岩鹽彈性的博士論文。1875 年,他充任哥尼斯堡大學的副教授,並且幫助紐曼修訂了一部分教學大綱。

1883 年,沃依特被選為格廷根大學教授,講授理論物理學。他也成立了一所實驗室,在該實驗室所作的一些實驗以彈性理論占最重要的部分。他特別重視晶體的彈性,在這方面他作出很顯著的成績。他在这門學科上的許多著作都收集在“晶體物理教本”(Lehrbuch der Kristallphysik)^[2]一書中,該書直到現在仍是這方面的一本重要書籍。

沃依特的研究工作最後解決了多年來關於少-常數和多-常數理論上的爭辨。這些問題是:“彈性各向同性體是用一個常數來確定,還是用兩個常數來確定?並且,在一般情況下,彈性各向異性體是用 15 個常數來確定,還是用 21 個常數來確定?”渥賽姆(G. Wertheim)和克希霍夫兩人的實驗不能解決這個問題,因為他們作實驗所用的材料組織不純。沃依特在他的實驗中却使用了由單晶體上沿不同方

[1] 關於沃依特的簡略傳記見俞治(C. Runge)的論著“沃爾德馬爾·沃依特”刊在 Nachr. Ges. wiss. Göttingen, 數理類, 1920 年出版。

[2] 1910 年由泰布尼爾(Teubner)于萊比錫發行。並參看沃依特的報告“關於晶體彈性方面知識的最近報告”,(L'état actuel de nos connaissances sur l'élasticité des cristaux), 提向國際物理學會議, 1900 年于巴黎。

向截下來的很薄的柱體，從這些柱體的扭轉和彎曲試驗中確定它們的彈性模量。另外，他研究了在均勻的液體靜壓力作用下晶體的壓縮。他所得的結果明確地反駁了根據少—常數理論得出的各彈性常數間的關係。這樣一來，關於分子力的納維埃—泊松假說證明出是不成立的。

沃依特也研究過聖維南的稜柱杆縱向沖擊理論（參看第52節），他曾用金屬杆作出一系列的試驗^[1]，其結果與理論計算所得並不相符。聖維南的理論是根據這樣的假定，即杆件間的接觸是在杆端整個表面同一瞬時發生的。實際上這種情況是很難實現的，為了使他的實驗結果和理論符合，沃依特建議將兩根杆件用一“過渡層”隔開，以防接觸面不能完全接觸。正確地選定過渡層的力學性質，可得出實際和理論相符合的滿意結果。這些實驗的主要困難是在於沖擊的時間非常短促。更好地符合於聖維南理論的實驗是由蘭姆騷爾（C. Ramsauer）得出的^[2]，他用螺旋彈簧來代替直杆。這樣，減小了縱向波傳播的速度，而且其振波沿彈簧杆通過并傳回的一段時間較之將直杆端部的微小不齊整弄平來傳遞振動所需的時間為長。還有另一種方法能使端部條件在沖擊時更為明確，其法系採用有球面端部的杆子並且用赫茲的理論^[3]來處理端部的局部變形。

工程師們非常重視沃依特和他的學生們所作關於闡明材料極限強度的概念的一系列的實驗研究^[4]。採用由岩鹽的大晶體上截得的試件進行實驗，他看到抗拉強度主要與試件軸綫對晶體軸綫所取的方位有關。它也和試件的表面情況有關。沃依特指出玻璃試件側面如有輕微的縷刻細紋將引起它的抗拉強度大大地提高。此外，他指出在非均勻應力分布下，在一點上的強度不僅與該點應力的大小有關，而且也與點到點之間應力的改變率有關。例如，取岩鹽和玻璃作實驗所得的拉伸與彎曲兩者的極限強度相比較，他發現彎曲斷裂時的最大應力約為拉伸斷裂時的兩倍。他又用綜合應力的方式做出很多試驗，以便校核摩爾的理論。所有這些試驗都是用脆性材料做出的，所得結果並不與理論相符。沃依特由此得出結論，認為強度問題是非常複雜的，要想提供一個單獨的理論有效地應用到所有各種建築材料上是不可能的。

[1] 見 Ann. Physik, 卷 19, 第 44 頁, 1833 年; 卷 46, 第 657 頁, 1815 年。

[2] 同上, 卷 30, 第 416 頁, 1909 年。

[3] 象這樣的的研究是由西雅士 (J. E. Sears) 完成的, 見 Trans. Cambridge phil. soc. 卷 21, 第 49 頁, 1908 年。并參看瓦格斯塔夫 (J. E. P. Wagstaff) 的論文, 刊在 Proc. Roy. Soc. (倫敦), (A), 卷 105, 第 544 頁, 1924 年出版。

[4] 這些研究的主要結果由沃依特收集在一篇論著中, 刊在 Ann. physik. (4), 卷 4, 第 567 頁, 1901 年發行。

沃依特結合着他對晶體的研究，在彈性力學方面做了重要的理論分析。關於從晶體上截下的柱體扭轉和彎曲問題，他推廣了聖維南理論，將它用到各種各向異性體的材料上去。對於平板因中央平面受力而產生變形的問題，這位科學家推导出^[1]一個四階偏微分方程，其應力函數必須能適合於各向異性材料的情況。他也研究過各向異性板的彎曲，建立了側向撓曲的微分方程^[2]，應用它來討論這類板的振動。這樣，他對於在各向異性圓板中有節綫的薩瓦特的實驗^[3]給出了一個理論上的說明。分析節綫是一種檢查板料是否越出完全各向同性範圍的最敏感的方法。最後應該指出，沃依特是將張量和張量三聯 (tensor-triad) 這兩個概念最先引入彈性理論的人。這兩個概念現在都被廣泛地使用了。

在結束我們對紐曼的學生中較出名的彈性力學家的討論時，還必須提一提萬格林 (A. Wangerin)，他研究了旋轉體對稱變形的問題^[4]；還有薩爾許茨 (L. Saalschütz)，他研究了棱柱杆產生巨大撓度的許多特殊情況^[5]；以及波爾察朵 (C. W. Borchardt)，他有功於溫度應力理論。正當杜哈美爾和紐曼只研究到圓柱體和球體兩種情況的溫度僅為徑向距離的函數時，波爾察朵用積分形式得出了此兩者在任何溫度分布方式下的解法^[6]。他將這個方法推廣到圓柱體和球體受任何表面力產生的變形問題上^[7]。

海恩里希·赫茲 (Heinrich Hertz)^[8]所作的重要發展也應歸屬在這段時期內。赫茲 (1857~1894) 出生於漢堡的一個很富有的律師家庭。從他幼年時候起就表現出超越的學習能力，並且愛做機械工藝。他在中學時期參加了一所工業學校的夜班，學得了制圖和使用測量儀器的經驗。畢業以後，他決定學習工程，於是在 1877 年進入慕尼黑工業學院。可是不久他覺得自己的



圖 208 H. 赫茲

[1] “晶體物理教本”第 639 頁。

[2] 同上注，第 691 頁。

[3] Ann. chim. et Phys. 卷 40, 1829 年。

[4] Archiv. Math. 卷 55, 1873 年。

[5] 見薩爾許茨所著“受載杆件” (Der belastete Stab), 1880 年於萊比錫出版。

[6] 波爾察朵著“全集” (Gesammelte Werke), 第 246 頁, 1888 年於萊比錫出版。

[7] 同上注，第 309 頁。

[8] 這位工作者的傳記，見“全集”中關於赫茲的介紹，卷 1，以及希姆霍茲在卷 3 中的前言，1894 年於萊比錫出版。

兴趣对纯粹科学方面较为浓厚；因此，在慕尼黑刚读满一年之后，轉学到柏林大学，此时著名物理学家希姆霍兹和克希霍夫正在该校任教。

1878年10月，赫兹开始在希姆霍兹的物理实验室学习；由于他以前在家中以及在慕尼黑有过一些经验，使他的工作有较好的准备因而进展得很快。当时该大学的科学研究部向学生們頒布了关于电动力学的一个悬奖项目，赫兹决定在这方面从事首創性的研究。从他写给他父母亲的一些信件里，我們知道了他和希姆霍兹初次会见以及对这问题作初步讨论的情况。赫兹使希姆霍兹得到极好的印象，因而供給他一間单独的房間和所需的一切设备。希姆霍兹对这个年青人的实验极为重视，每天总要來他房間里和他讨论研究的进程。赫兹不久就表现出第一流实验家的才能。在1878~1879年冬天完成了研究，赫兹终于获得该大学所颁发的金质奖章。他继续研究电动力学，在1880年1月提出了他的博士论文，并获得了“至善至美”(summa cum laude)这个最难得到的荣誉。

1880年秋季，赫兹充当了希姆霍兹的助手，因此在他的工作中可以任意使用学校的任何仪器。在作牛頓色环的实验时，他研究了弹性体的压缩理论，并在1881年1月把在该方面写出的一篇著名论文^[1]向柏林物理学会提出。他不仅提供这个问题的一般解，而且将它应用到一些特殊情况，还編制了一个数值表来簡化实际应用。他又将他的理论推广到冲击方面，导出了計算两球冲击的持续时间及計算此种冲击时所产生的应力的公式。这篇论文不独引起物理学家的注意而且也引起工程师們的重視，在他們請求之下，他編写出那篇论文的另一修訂本^[2]，其中增加了用球形物体和圆柱形物体作压缩实验的說明。加压前在物体之一的表面上涂以一薄层烟灰，作为显现接触面的外形輪廓綫之用，他得出一个椭圆形的接触面，可精确地量出椭圆的軸綫。这样，他就能对他的理论得出一个实验証明。

在研究弹性体受压时，赫兹对材料的硬度加以注意。他不滿意測量硬度的各种方法^[3]，而引用了他自己的硬度规定。他主張采用能使接触面为圆形的物体(为了測量起见)，因此他利用一个具有一定半径的球，将此球压在所研究的物体的水平表面上。他取定能使受試材料产生永久变形的載荷作为硬度量测的标准。用这个规定来研究玻璃的硬度(在破坏瞬时以前一直保持为弹性)时，他是取定沿接触面边界上出現第一条裂痕时的載荷作为測量硬度的准則的。赫兹的方法并没有为

[1] J. reine angew. Math. 卷92, 第156~171頁, 1881年。

[2] 見“制造工艺促进会的討論”(Verhandlungen des Vereins zur Beförderung des Gewerbefleisses), 1882年11月于柏林出版。

[3] 他从下列书中找到这些方法的叙述。胡昆尼(M. F. Huguency)著“物体硬度的实验研究”(Recherches expérimentales sur la dureté des corps), 1874年于斯特拉斯堡(Strasbourg)出版。

一般人所接受，因为在延性材料中要找出永久变形开始时的载荷是非常困难的^[1]。

1883 年年初，赫兹又研究了一个弹性问题。这个问题是研究浮在水面上的一块无限平板在一点上受正交载荷时的弯曲问题^[2]。他发现在此载荷作用下板向下弯曲但在去载荷有一定距离处其挠度变为负值。此后，在一更大的距离处，又变为正值，以下照此类推。因此表面成波浪形，随着去载荷的距离的增加，波的高度就很快地减小。这样，他得出一个好象荒谬但可能是真理的结论，这个结论是：比水重的一块薄板，只要加载荷于其中心便可使它浮在水上。它的解释是：由于薄板弯曲会得出薄壳的形状，它能压出较相当于它本身重量还要多的水量。

同年，赫兹解决了另一个重要的弹性问题^[3]。他考虑一个长圆柱承受着垂直于其轴线的载荷其集度沿圆柱长度方向上保持不变的情况。他得出这个问题的一般解，并且，作为一个特例，研究了象建造活动桥梁支座中所用的那种圆滚筒的应力分布。

1883 年，当他在希姆霍兹的实验室做满三年助理工作之后，他就到基尔 (Kiel) 大学担任讲师。1885 年被聘为卡尔斯鲁赫工业学院的物理学教授。在该校时期，他作出电动力学方面的著名研究。他发现了电磁波在空间的传播，证明它是和光波及热波相似的。这样，他给马克斯威尔的数学理论提供了实验证明。1889 年赫兹被聘为波恩 (Bonn) 大学物理学教授。在该校时期他研究了稀薄气体中的放电，并且写出一篇关于力学原理的论文。这是他最后的著作，在 1894 年 1 月，他就在波恩去世了。虽然他在弹性理论方面的研究只占他的科学成就的一小部分，但他解出了一些困难的并且也是最富于实用价值的问题。现在，赫兹的弹性体压缩理论已在铁道工程及机械设计中广泛地使用^[4]。

普希罕默 (L. Pochhammer, 1841~1920) 的研究成果也属于这里所讨论的一段时期。1876 年，这位德国科学家发表了关于圆柱体振动的一篇重要论文^[5]。自从欧拉时代起，处理这个问题系假定在纵向振动时质点的径向运动是可以不必计

[1] 虎勃曾试用赫兹的方法，他采用两根等直径的圆柱体作为试件，其轴线彼此垂直。见 Mitt. mech. tech. Lab. 1897 年于慕尼黑出版。

[2] 见怀顿曼 (G. Wiedemann) 的论文，刊在 Ann. 卷 22，第 449~455 页，1884 年发行。

[3] Z. Math. u. physik, 卷 28，第 125 页，1888 年。

[4] 见别拉结夫 (E. M. Безажен) 的“弹性体受压的局部应力”俄文本于 1924 年圣彼得堡出版。这个理论的进一步发展是在接触面上不仅取法向力而且也取切向力，经佛洛姆 (H. Fromm) 讨论过，见 ZAMM, 卷 7，第 27~58 页，1927 年出版；及虎勃 (L. Föppl) 的“工程方面的研究” (Forschung Gebiete Ingenieurw.)，第 209 页，1936 年出版。并参看萨维林 (M. M. Саверин) 的“材料的表面强度” (Surface Strength of Materials)，1946 年于莫斯科出版。

[5] J. Math. (Crelle)，卷 81，第 324 页，1876 年发行。

入的。普希罕默取消了这个假定,考虑了更普遍的振动方式。这样,他能算出对各种纵向振动方式下传播速度应有的修正值。他也研究了弯曲性的振动方式。

在第二篇论文中^[1],普希罕默讨论了梁承受着分布于其侧面上的力的弯曲,并且指出中性轴并不通过截面的形心,因此通常计算弯曲应力的基本公式只能看作是第一次的近似值。对于一根圆形截面的悬臂梁,当载荷沿其顶部的母线均匀分布时,他算出一个较精确的近似值。普希罕默曾将他的方法推广到空心圆柱形的梁和曲杆的计算上。

71 a. 1867~1900 年間二維問題的解法

在十九世纪最后一段时期中,对于求解弹性力学的二維問題已有相当大的进展。这类問題有两种。如果一块薄板承受着作用于薄板中央面(我們可取 xy 平面作为这样的平面)的边界上的力,则在薄板两个表面上的应力分量 σ_x , τ_{xy} 和 τ_{yx} 都等于零,而且还可以假定板的全部厚度上的应力分量都等于零也不会有多大的误差。这就是平面应力(plane stress)的問題。另一种二維問題是当一长圆柱或棱杆承受着分布载荷,载荷集度沿圆柱长度保持不变。在这种载荷方式下,在离两端较大距离处的部分主要是产生平面变形(plane deformation),即变形时在垂直于圆柱轴线(我們可取 z 轴作为它的轴线)的一些平面内产生位移。在这种情况下,应变分量 ϵ_x , γ_{xy} 及 γ_{yz} 都等于零,因此我們只須考虑三个应变分量: ϵ_x , ϵ_y 及 γ_{xy} 。这就是所謂平面应变(plane strain)。在这两种問題中,我們看到未知量的个数由 6 个减为 3 个。这自然是一种簡化的情形。

克列布希是第一个讨论平面应力分布問題的人,他得出一个圆形薄板的解法(参看第 56 节)。另外一种最富实用价值的例子是由哥罗温(X. C. Головин)^[2]解

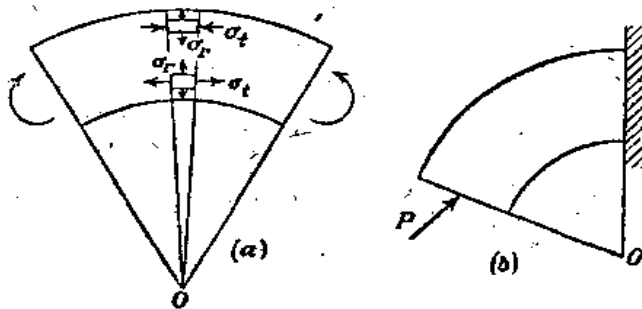


图 209

出来的。他研究了等截面的圆拱的变形和应力。认定这个問題是一个二維問題,他得出了图 209 所示受力方式的解。他发现在純弯曲的情况下(图 209a),截面保持为平面,如同在曲杆基本理論中通常所假定的一样。不过他所发现的应力

[1] 見普希罕默所著“彈性杆件平衡方面的研究”(Untersuchungen über das Gleichgewicht des elastischen Stabes), 1879 年于基尔出版。

[2] Bull. Tech. Inst. 1880~1881 年于圣彼得堡出版。

分布并不与基本理論的应力分布方式相符，因为基本理論中假定纵向纖維仅承受简单拉应力或压应力 σ_t ，而哥罗温却指出还有徑向作用着的应力 σ_r 。在端部（图 209b）作用一力 P 产生了弯曲时，則每个截面上不仅产生法向应力，而且还有剪应力，剪应力的分布并不象基本理論所假定的一样呈抛物綫形。哥罗温不仅算出曲杆的应力而且还算出它的撓度，应用这些撓度公式，他就能求解固端拱的超靜定問題。由計算一般拱的尺寸中得到証明，基本理論在实际应用中是够精确的。哥罗温的研究代表着在拱的应力分析上第一次应用了彈性理論。

因为現阶段的彈性理論的精确解还只能推导一些极简单的情況，因此用实验方法測定应力經常吸引工程师們的注意。馬克斯威尔业已指出用光測彈性法来測定应力，可是他的研究并没有受到当时一般工程师們的重視。經過了四十年之后，卡魯斯·威尔逊 (Carus Wilson)^[1] 才再次用光測彈性法来測定应力。他采用这个方法研究一根矩形梁中央受載时的应力。他发觉測得的应力和用梁的一般公式計算而得的有很大的差异。斯托克斯提供了这种差异的說明，他主張該梁內的应力可用簡支梁（图 210b）中所产生的徑向拉应力（和无限平板的压应力相等但方向相反）迭加在一个半无限平板（图 210a）中所产生的简单徑向应力分布上来进行計算^[2]。这些拉应力的合力，对于梁的每一半來說，是由支座上的垂直反力 $P/2$ 和作用于 m 点处（图 210a）的水平力 P/π 来平衡的。因此，在梁的截面 mn 处，其弯矩为

$$\frac{P}{2} l - \frac{P}{\pi} h$$

而拉力为 P/π 。相应的法向应力 σ_x 将为^[3]

$$\sigma_x = \left(\frac{Pl}{2} - \frac{Ph}{\pi} \right) \frac{y}{I} + \frac{P}{2\pi h}$$

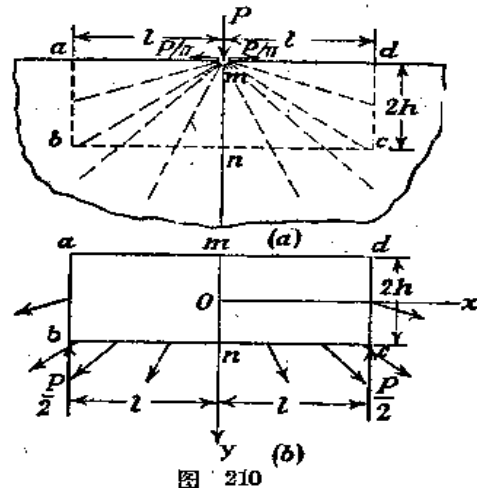


图 210

威尔逊将这些应力迭加到半无限平板的徑向压应力上，得出了和他的光測彈性試驗一样的具有充分精确度的結果来。

美斯納格 (A. Mesnager) 的著作中列有光測彈性法測定应力的另外一个例子，^[4] 他用实验方法校核了由作用于板中央面的集中力所产生的徑向应力分布。

[1] Phil. Mag. (5), 卷 32, 1891 年。

[2] 斯托克斯說过他是从包沙涅斯克的书中得出这样的应力分布，見“位能的应用”1885 年出版。并參看斯托克斯的“数理論文集” (Mathematical and Physical Papers), 卷 5, 第 238 頁。

[3] 假定平板厚度等于单位元素。

[4] 国际物理會議 (Congr. intern. phys.) 卷 1, 第 348, 1900 年于巴黎出版。

我們可以看到,接近十九世紀末尾時,工程師們已經開始認識到光測彈性法的重要性了。在二十世紀的头几年中可以看到它的应用获得了飞速发展,到現在光測彈性法已經成為我們在应力分析實驗中最有力的一种工具。

在二維問題的理論研究上进一步得到发展是以采用应力函数为基础的。我們已經知道(參看第 49 节),这种函数是艾雷首先介紹出来的,他曾用它来分析矩形梁的弯曲。艾雷将应力函数选择得使其能滿足边界条件;不过他忽視了这一事实,即此应力函数也必須滿足圣維南所建立的相容方程(Compatibility equation)。馬克斯威尔在他所著“互易图形、构架与力綫图”(On Reciprocal Figures, Frames, and Diagrams of Forces)一书中改正了艾雷的錯誤^[1],建立了求应力函数的微分方程。他也指出,如果不存在体力,則求解两种二維問題的方程完全相同,因此应力分布和材料的彈性常数无关。

米歇尔(J. H. Michell, 1863~1940)^[2]对二維問題的理論作了一个重要的补充。他在研究二維問題時^[3],証明了如果(1)不存在体力以及(2)边界是单連通的,則应力分布和各向同性板的彈性常数无关。如果边界是多重連通的,例如象多孔板一样,則只有在每个边界上的合力等于零时应力才与模量无关。

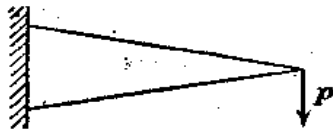


图 211

米歇尔将一般理論应用于特殊情况^[4],采用由包沁涅斯克和佛拉門特(參看第 68 节)所得出的簡單徑向应力分布。这样他得出了作用力斜向着板直边的一块半无限板的解以及端部受载的一根楔形悬臂梁(图 211)的解。从后一解式对变截面梁的求解結果可作出关于簡支梁公式的精確度的結論。米歇尔又得出一力作用于一无限板内部一点处的問題的解,証明了在这里应力分布是和彈性常数有关的。在力作用点处的应力将变为无穷大,为了消除这个困难,必須假設在板中截有一小圓孔,并且有一种靜力等效于給定力的边界分布载荷作用于圓孔周边。这样就得到一个多重連通的边界。

米歇尔考虑了在圓盘內由作用于其边界上的集中载荷所产生的应力,得到如赫茲以前所得出的同样解答(參看第 71 节)。然后他进而求解一个重式圓盘或滾筒在一个水平平面上的应力分布。米歇尔的論文里面也列有几幅解釋圓板中各种应力分布体系的重要图表。

[1] 見他的“科学論文集”卷 2, 第 200 頁。

[2] 米歇尔出生于沃夫利亚。他在劍桥大学讀書,并在 1887 年得到硕士学位。在劍桥教了几年书以后,回到沃夫利亚充任新金山(Melbourne)大学的教授。

[3] Proc. London Math. Soc. 卷 31, 第 100~124 頁, 1899 年发行。

[4] 同上注,卷 32, 第 35 頁, 1900 年。

第十二章

二十世紀中材料力学的进展

从十九世紀末叶起,材料力学已进入飞速发展的阶段。国际材料試驗會議引起越来越多的工程师和物理学家的重視,前者着重在研究材料的力学性能,后者着重在研究固体的物理性质。由于希姆霍兹和渥勒·齐門斯(Werner Siemens)的努力,在柏林成立了国立研究院(Reichsanstalt)(1883~1887)^[1],其目的在于使物理学家的研究工作能与工业上的实际需要密切結合。1891年,俄里佛·洛奇(Oliver Lodge)在英国学会作主席致詞中要大家注意德国国立研究院研究工作的进步并且強調英国工业应当成立同样的研究院^[2]。由于这个建議的結果,学会便組成一个委员会指派委員前去波茨坦(Potsdam)參觀国立研究院和試驗所。在委员会的报告中,強調着研究工作統一化具有相互密切校核的优点。报告也說到“現在还不需要也不便于爭夺或干涉私营的或其他試驗所中所进行的各种材料試驗工作,不过有許多材料强度和性质方面的特殊的和重要的試驗研究可由拟議中的单独試驗所来进行,将会得到很大便利”。1899年,国家物理实验所的計劃被批准了,于是这个重要的机构便开始进行工作。在美国成立了国家标准局,它有一所很大的試驗所专门研究各种材料的力学性能。

私营工业开始認識到科学研究的重要性,很快地都建立了許多工业研究所。結果不仅材料力学研究的范围增大了,而且工作的性质也改变了。新的实验所促使工程师和物理学家們互相接触,因此在他們的工作中都密切注意到研究固体材料的结构和力学性能上的基本問題。当劳埃(Laue)发现(1912年)了晶体中X射綫的干涉現象以后,便有可能根据这种現象来研究金属的结构。生产大粒晶体的技术也已发明,单晶体的研究大大地帮助了我們了解金属在各种条件下的力学性

[1] 关于这个机构的历史和工作,見斯塔克(J. Stark)所著“德国物理工程材料試驗五十年来的实验与研究”(Forschung und Prüfung 50 Jahre physikalisch-technische Reichsanstalt),1937年于萊比錫出版。

[2] 見格拉兹布洛克(Sir Richard Glazebrook)所著“国立物理实验室的初期”(Early days at the National Physical Laboratory),格氏是該实验室的第一屆負責入(1900~1919)。

质^[1]。从事于材料的力学性能研究的人数,和这方面所发表的論文都大量增加,所以我們只能在这些著作中提出少数最重要的来介紹。

在材料的这些实验研究发展的同时,材料力学和彈性理論的应用范围也迅速扩大了。在十九世紀时期已經在結構工程中正式采用了应力分析。在二十世紀初期机械工业中出現了一个新的趋向,它迫切需要对机械零件作出更精密的应力分析。这种新的趋向表现在机械設計方面新出版的一些书籍中,其中斯脫拉(A. Stodola)所著“汽輪机”(Die Dampfturbinen)便是一个鮮明的例子。因为以前这方面的书本对于机械零件的設計主要是根据經驗公式,而且只用到初級材料力学。斯脫拉在他的书中才根据彈性理論充分地应用了各种应力分析的方法。他討論过板与壳的应力,研究了温度应力和轉盘应力,并且特別注意到各类振动所产生的应力。他也注意到孔洞与嵌縫处所存在的应力集中,并且注意到几种用实验作应力分析的方法。这本书在一定程度上引导出材料力学发展的方向,并且是一本用科学方法設計机械的重要著作。

72. 材料在彈性极限內的特性

格倫尼遜(E. Grüneisen)^[2]介紹了决定彈性模量的更为精确的方法。他利用光的干涉来测量微小的伸长,指出象鑄鉄那样的材料在較小应力下(不超过140磅/吋²)完全能服从虎克定律,并指出布尔芬格(G. B. Bülffinger)^[3]与霍芝肯遜^[4]所提出的并广泛地被巴赫^[5]与修尔(W. Schüle)^[6]采用过的指数公式 $\epsilon = a\sigma^m$ 在极小的变形情况下也完全不能适用。对于不服从虎克定律的材料,美姆基(R. Mehmke)^[7]曾提出各种应力-应变公式来作过討論。

用单晶体試件进行試驗指出模量和晶体的方位有着显著的关系。例如,图212中便指出鉄的模量 E 与 G 的差别^[8]。有了这个单晶体的資料以后,就使得計算多晶体試件的模量平均值的方法发展到将实验結果計算得相当精确的程度^[9]。

[1] 叙述单晶体粒的最重要书籍有:施米德(E. Schmid)和波雅斯(W. Boas)合著的“晶体塑性”(Kristall-plastizität),1935年于柏林出版;以及艾兰姆(C. F. Elam)的“金属晶粒的變動”(The Distortion of Metal Crystals),1936年于牛津大学出版社发行。

[2] 格倫尼遜的論文,刊在 Verhändl. physik. Ges. 卷4,第469頁,1906年。

[3] 布尔芬格的論文,刊在 Comm. Acad. Petrop. 卷4,第164頁,1729年。

[4] 霍芝肯遜的論文,刊在 Mem. Proc. Manchester Lit. Phil. Soc. 卷4,第225頁,1822年。

[5] 巴赫的論文,刊在 Abhandl. u. Ber. 1897年于斯图加特发行。

[6] 修尔的論文,刊在 Dingers Polytech. J. 卷317,第149頁,1902年。

[7] 美姆基的論文,刊在 Z. Math. u. Physik. 1897年。

[8] 見施米德与波雅斯合著的书,第200頁。

[9] 波雅斯与施米德合写的論文,刊在 Helv. phys. Acta, 卷7,第628頁,1934年。

利用光的干涉,已研究出在“完全彈性材料”中虎克定律有微小的偏差,它指出石英單晶體中的滯變回綫(hysteresis loops)和彈性後效(elastic aftereffect)能完全用材料的溫差彈性和壓電性(piezo-electric)來解釋^[1]。

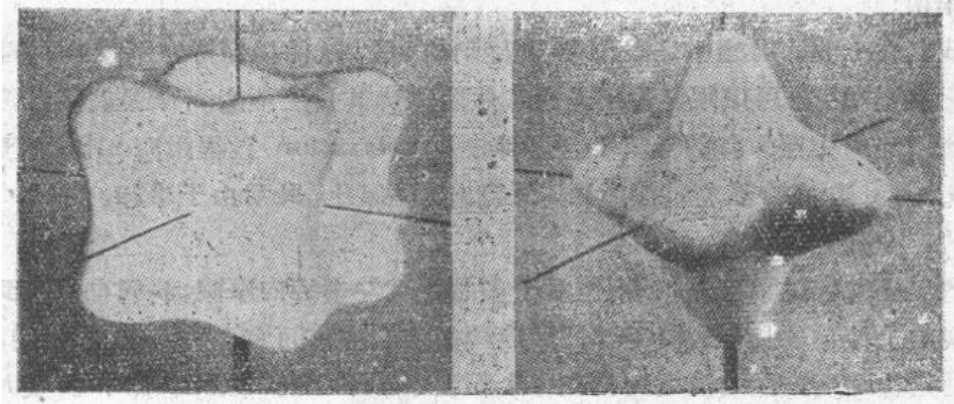


圖 212 鐵的模數 E 與 G 的差異

克爾文^[2]已指出過,如果在非常緩慢加載的情況下進行拉伸試驗,則試件的溫度與其周圍的溫度保持相等,應力應變間的關係可用直綫 OA 來表示(圖 213a),該直綫的斜率表示在等溫情況(isothermal conditions)下模量 E 的大小。如果拉力載荷是很快地加上去的,那就沒有足夠的時間使溫度改變,於是得出直綫 OB 代替了直綫 OA ,而且在絕熱情況(adiabatic conditions)下所得的模量 E 通常較等溫情況下所得的為大。由於試件的突然延伸,它的溫度將較室溫為低。如果試件在不變載荷下經過充分長久的時間,它就會逐漸上升到和室溫相等的溫度,結果試件發生了附加延伸(由圖中水平綫 BA 來表示)。這個伸長量就稱為彈性後效,它是由於材料的溫差彈性所引起的。如果在溫度達到完全均衡以後,突然取去試件上的載荷,它的絕熱收縮可用圖 213a 中平行於 OB 的 AC 綫來表示。由於這個迅速的縮短,試件的溫度又上升,而最後降到室溫的冷卻過程將使它更加收縮,由 CO 來表示。由此可知,使試件在絕熱情況下產生變形,然後給以相當時間達到溫度均衡,可描出象平行四邊形 $OBAC$ 所表示的一個完整的循環。其面積表示每一循環所消耗的機械能。在這個推論中所假定的絕熱變形,實際上,在每一循環過程中總會有一些熱交換的。因此,可得出如圖 213b 所示的回綫以代替平行四邊形。絕熱模量和等

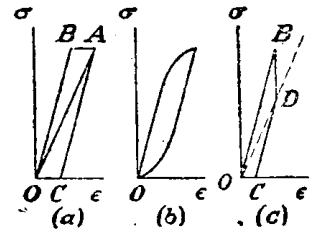


圖 213

[1] 約非(A. F. Joffe)的論文,刊在 Ann. Physik, 第4組,卷20, 1906年。

[2] 見克爾文所著“彈性學與熱學”(Elasticity and Heat), 第18頁, 1880年于愛丁堡出版。

溫模量的差值通常是很小的^[1]，而且每一循環中機械能的損失也是很小的。但是如果象在振動中一樣發生繼續不斷的許多次循環，機械能的損失將成為重要因素，必須加以考慮，因為它們相當於一般所稱的內摩擦 (internal friction) 會對振動起阻尼作用。

我們在上面的討論中是假定當突然延伸以後，試件仍保持在不變載荷的作用下的。換言之，也可以假定為延伸的試件能保持其長度不變。於是試件的熱度上升將使原先的作用力有些微減小。這種弛 (relaxation) 過程由圖 213c 中垂直線 BD 來表示。現在突然將試件放鬆，便得出 DC 部分，此後由於冷卻，又得 $OBDC$ 循環的閉合線 CO 。

我們已考察過單晶體試件，但對於多晶體試件中的內摩擦，我們也將看到有同樣的現象。晶體伸長時的溫差彈性效應視晶體的方位而定。由於這個事實，多晶體試件延伸時所產生的溫度變化在每個顆粒中都不相同，因此我們不僅要考慮試件與其周圍環境之間的热交換，而且也要考慮各個晶體之間的热流。由於顆粒中所發生的熱與其體積成正比，熱交換又視其表面積大小而定，顯然顆粒大小的減小將對溫度均衡有利，但機械能的損失將增多。這是很重要的實際意義的，因為在許多情況中彈性系統的振動阻尼主要視材料的內摩擦而定。要想在這種系統中增加阻尼作用，必須採用顆粒很小的材料。

在這裏的討論中，試件的變形是假定為完全彈性的（應力很小時通常可以這樣假定）。在較大應力時，內摩擦現象愈趨複雜，因此我們不僅要考慮上述的由於熱交換所引起的機械能損失，而且也要考慮每個顆粒內部由於塑性變形所引起的機械能損失^[2]。

73. 脆性材料的斷裂

近年來在研究脆性材料（例如玻璃）的斷裂方面獲得了顯著的進展。玻璃的拉伸試驗通常得出很小的極限強度值（只達到 10^4 磅/吋²），若取彈性模量 $E=10^7$ 磅/吋²，則只要作出每立方吋 5 磅-吋的功就能使這種材料發生斷裂。同時，根據將分子分裂時所需的力來計算，其能量要較上面所引的數字大到 30,000 倍之多。

[1] 對於鋼料來說，大約為 1/3%。

[2] 測量各種材料阻尼能力的許多研究工作由洛威特 (Rowett) 做出，見 *Proc. Roy. Soc. (倫敦)*，卷 89，第 528 頁，1913 年，最近又由虎勃 (Otto Föppl) 及其助手們在布倫斯威克 (Brunswick) 的沃勒學院 (Wöhler Institute) 做過。參看 *VDI*，卷 70，第 1291 頁，1926 年；卷 72，第 1293 頁，1928 年；卷 73，第 766 頁，1929 年。齊勒 (C. Zener) 和他的助教們研究並指出內摩擦的溫差彈性原因的重要性。參看 *phys. Rev.* 卷 52，第 230 頁，1937 年；卷 53，第 90 頁，1938 年；卷 60，第 455 頁，1941 年。這些研究的結果都收入齊勒所著“金屬的彈性與非彈性” (Elasticity and Anelasticity of Metals) 一書中，1948 年出版。

为了解释这个差异, 格利菲斯 (A. A. Griffith) 提出了一个理论^[1], 他假定玻璃强度之所以大大减低是由于存在着作为应力激升物 (stress raisers) 看待的极细微裂痕所致。假定裂痕为一个狭长的椭圆孔, 并且用求定平板中绕一个椭圆孔的应力分布的著名解式 (该平板系沿一个方向均匀延伸, 如图 214 所示), 他求出, 由于孔的存在, 平板 (厚度为一个单元) 的应变能将减少

$$\frac{\pi l^2 \sigma_0^2}{4E}, \quad (a)$$

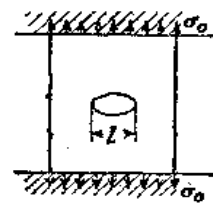


图 214

式中 l 为裂痕长度, 板厚取为一个单元。认定 σ_0 为裂痕开始横越平板而扩展以至发生断裂时应力的大小, 格利菲斯观察到这种开裂在不作任何额外的功时, 仅在下列条件下, 即由于裂痕长度的增量 dl 使表面能量 (surface energy) 的增加恰巧和相应的平板应变能的减少互相抵消时才有可能。由此得出下式

$$\frac{d}{dl} \left(\frac{\pi l^2 \sigma_0^2}{4E} \right) dl = 2 S dl \quad (b)$$

式中 S 为表面拉力 (surface tension)。他从此式得出

$$l = \frac{4SE}{\pi \sigma_0^2} \quad (c)$$

这样, 他如果先从拉伸试验中得出玻璃的抗拉极限强度 σ_0 , 便能算出裂痕的长度。取表面拉力 S 为 5.6×10^{-4} 公斤/厘米^{3/2}, 并将 $E = 7 \times 10^5$ 公斤/厘米², $\sigma_0 = 700$ 公斤/厘米² 代入, 他得出 $l \approx 1 \times 10^{-3}$ 厘米。

为了证实他的理论, 格利菲斯用薄玻璃管作了内压力实验。在管子表面上平行于管子轴线划上 (用金刚钻) 不同长度的人为裂痕, 通过实验求出 σ_0 的临界值。它和理论公式 (c) 所得的结果相符。格利菲斯更用纤细的玻璃丝作出进一步的实验, 发觉当玻璃丝的直径为 3.3×10^{-3} 毫米时, 其抗拉极限强度等于 3.5×10^4 公斤/厘米²。此值较上述的抗拉极限强度要高出 50 倍。根据格利菲斯的理论, 玻璃丝之所以有比较大的强度可解释为在拉成细丝的过程中, 原先垂直于纤维长度方向的裂痕都被消灭之故。格利菲斯注意到细丝在存放一段时间以后会失去部分的强度, 他又在刚拉成时立刻进行试验, 得出当细丝直径为 0.5 毫米时极限强度竟达

[1] 格利菲斯的论文, 刊在 Trans. Roy. Soc. (伦敦), (A), 卷 221, 第 163 页, 1920 年。并参看 Proc. Intern. Congr. Applied Mechanics, 第 55 页, 1924 年于德尔夫特 (Delft) 出版。并参看斯米加 (A. Smekal) 的论文, 刊在“物理与工程力学手册” (Handbuch der physikalischen und technischen Mechanik), 卷 4, 第 1 页, 1931 年发行。

[2] 格利菲斯采用塔状玻璃在各种温度下作出试验, 然后将试验结果通过外插法得出 S 值来。

到 6.3×10^4 公斤/厘米²。这个数值约为考虑分子力计算出的理论强度的一半。所有这些实验清楚地证明了在脆性材料中由于内部存在着细微裂痕的疵点，抗拉强度将大大地减低。

对此问题作深入研究可用单晶体试件进行拉伸试验。约非 (A. Joffe)^[1] 用岩盐作为试件，他发现如果在室温的空气中进行试验，该种材料的抗拉极限强度仅为 45 公斤/厘米²；如果将同一试件在热水中进行试验，到达屈服点时，其应力为 80 公斤/厘米²，以后呈塑性延伸，最后断裂时的应力为 16,000 公斤/厘米²，此值较兹畏斯基 (F. Zwicky)^[2] 算出的理论强度 20,000 公斤/厘米² 已相差不多。这些实验说明了试件表面光滑对抗拉强度起了很大的作用^[3]。

最有意义的关于云母片抗拉强度的实验是由阿洛万 (E. Orowan)^[4] 作出来的。

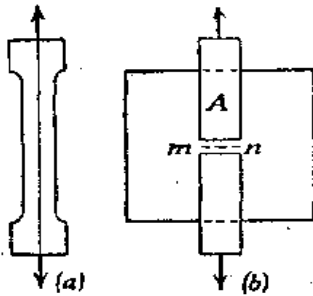


图 215

他指出如果用一叠云母片来代替图 215a 所示的拉伸试件 (从一张云母片上割下来的) 进行试验，并用夹钳 A 使 mn 一段面积上产生拉力，如图 215b 所示，则极限强度约增加十倍。这里又一次证明了沿试件 (a) 纵向一边的疵点能使强度显著地减低，因此采用象 (b) 那样的装置方式以消除这些影响，就能得出较高的极限强度值来。

如果脆性材料的强度由于疵点存在受到很大的影响时，从理论上似可推定，极限强度值是和试件的大小有关的，因为尺寸加大时，存在疵点的机会也较多，极限强度值就较小。试件尺寸的影响在许多脆性断裂的例子中已被引起注意，例如由冲击试验^[5] 或疲劳试验^[6] 所发生的脆性断裂，就作过不少的研究，但根据统计资料来解释这一事实还是在以后由魏布尔 (W. Weibull)^[7] 所完成的。他指出对于某一给定的材料，如果我们用两种不同体积 V_1 和 V_2 但几何相似的试件作出两组拉伸试验时，其相应的极限强度值将成如下的比例

$$\frac{(\sigma_{ult})_1}{(\sigma_{ult})_2} = \left(\frac{V_2}{V_1}\right)^{\frac{1}{m}} \quad (a)$$

[1] 见 Z. Physik, 第 286 页, 1924 年。并参看 Proc. Intern. Congr. Applied Mechanics, 第 64 页, 1924 德尔夫特。

[2] 兹畏斯基的论文, 刊在 Physik. Z., 卷 24, 第 131 页, 1923。

[3] 施米德与波雅斯合著的书对于约非效应有过深入的讨论, 见该书第 271 页。

[4] 见 Z. Physik, 卷 82, 第 235 页, 1933。

[5] 察比 (M. Charpy) 的论文, 刊在 Assoc. intern. essai matériaux, 在纽约举行的第 6 次会议, 1912, 卷 4, 第 5 页。

[6] 皮特逊 (R. E. Peterson) 的论文, 刊在 J. Applied Mechanics, 卷 1, 第 79 页, 1933。

[7] 魏布尔的论文, 刊在 Roy. Swed. Inst. Eng. Research, Proc., 第 151 期, 1939 斯德哥尔摩。

式中 m 为材料常数。决定出 m 以后, 我們便能从 (a) 式求出試件任何尺寸的 σ_{ult} 值。这种实验是由达維靖可夫 (H. H. Давиденков)^[1] 做出来的。他利用含磷量很高的鋼料作成两种不同直径 d (10 毫米及 4 毫米) 和不同长度 l (50 毫米及 20 毫米) 的試件进行实验, 得出 σ_{ult} 的两个值来 (57.6 公斤/毫米² 及 65.0 公斤/毫米²)。于是由 (a) 式得出 $m = 23.5$ 。采用这个 m 值, 計算出 $d = 1$ 毫米、 $l = 5$ 毫米的試件的极限强度为 77.7 公斤/毫米²。实验所得数值为 75.0 公斤/毫米², 因此理论和实验是相当符合的。

魏布尔应用同样的統計法計算 (在前面提过的論文中) 矩形梁受純弯曲时的极限强度, 得出如下的比例

$$\frac{(\sigma_{ult})_{\text{大}}}{(\sigma_{ult})_{\text{小}}} = (2m + 2)^{1/m} \quad (b)$$

这一公式也被达維靖可夫的实验所证实。从試驗中他得出此比值为 1.40, 而理論計算的数值为 1.41 (根据 $m = 24$ 計算)。

魏布尔的論文里还討論了其他几种有实用意义的应力分布型式。也提到几种实验研究, 其結果証明与統計理論充分符合。当然这个理論只能应用于脆性断裂。如果某一材料在断裂以前呈现出显著的塑性变形, 它能减弱所有“疵点”处的局部应力集中, 因之破坏时可按平均应力来計算。

脆性材料在学术試驗中, 一般都將試件承受压力, 但很难在这些試驗中得出均匀分布的压应力。由于試件与試驗机平台間接触面上的摩擦阻止了側向膨胀, 因此在这些区域的材料便处于三向受压的情况中。結果, 靠近接触面处的材料保持完整无损而試件的各边都被压碎了。为了消除摩擦作用, 虎勃 (A. Föppl) 用石蜡^[2] 涂在接触面上, 在这种情况下破坏的形状便和以前所得到的完全不同。立方体試件被分裂成和側边相平行的許多薄片。如果在压力試驗中使用圓柱形試件 (其高度較直径大 2~3 倍), 在中間的一段上具有接近均匀的应力分布, 这样, 端部效应实际上已經不存在了。另外一种产生均布受压的方法是由齐貝尔 (E. Siebel) 和彭浦 (A. Pomp)^[3] 两人提出来的, 如图 216 所示。圓柱体試件放在两个圓錐形接触面之間受压, 此圓錐面的底角 α 等于摩擦角。如此总压力将与圓柱体試件的軸綫相平行。

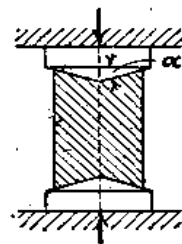


图 216

[1] 他的論文有英譯本, 見 J. Applied Mechanics, 卷 14, 第 63 頁, 1947。

[2] 見 Mitt. mech. tech. Lab. 第 27 期, 1900 慕尼黑。

[3] 見 Mitt. Kaiser-Wilhelm Inst. Eisenforsch. 卷 9, 第 157 頁, 1927 年于杜塞尔多夫 (Düsseldorf) 出版。

用脆性材料受很高的流体静压力所作出的实验指出了在这种情况下脆性材料会呈现出塑性材料一样的性质^[1]。卡尔曼(Theodore von Kármán)^[2]用大理石和砂岩作成圆柱体试件,使产生轴向压力和侧向压力,得出了在塑性材料(例如铜)中所经常产生的受压桶形。

74. 延性材料的试验

近来在单晶体试件变形的研究方面给予我们许多有关延性材料应变的新知识。这些研究^[3]已揭露了当一个单晶体延伸时的塑性变形系由材料在一定方向上沿某一结晶平面的滑移所造成。例如,如果我们取具有面心(face-centered)立方

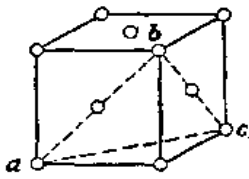


图 217

格子结构的铝单晶体试件进行试验(图 217),滑动将沿平行于八面晶体面之一发生(例如 abc),而其滑动方向将平行于三角形之一边。在拉伸试验中,试件所发生的滑移将不在最大剪应力所作用的那个成 45° 的平面上发生,而是发生在八面晶体最不利方位的平面上。这就说明了我们在试验单晶体的试件时,所得出试件在屈服开始时的拉伸载荷值会参差不一的缘故。我们看出这些数值不仅和材料的力学性质有关,而且和晶体轴綫对试件轴綫的方位也有关。

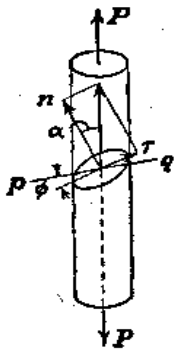


图 218

例如,在下述(单晶体)拉伸试件中(图 218),假定截面积为 A ,八面晶体滑动面最不利方位的方向由法綫 n 来确定,滑动的方向由 pq 綫来确定。则作用于滑动面上的剪应力为

$$\tau = \frac{P}{A} \cos \alpha \sin \alpha \quad (a)$$

实验证明滑动的开始不仅决定于 τ 的大小,而且须决定于沿滑动方向 pq 这个应力的分量 $\tau \cos \phi$ 的大小。当此分量达到某一定值 $\tau \cos \phi = \tau_{cr}$ 时,便开始滑动。代入(a)式,得

$$\tau_{cr} = \frac{P}{A} \cos \alpha \sin \alpha \cos \phi \quad (b)$$

由此可见,当 τ_{cr} 对于某一给定材料为一定值时,开始屈服时的载荷 P 须视 α 及 ϕ 角之数值而定。

由于滑动而产生的延伸过程如图 219 所示。我们可假定它是按两个步骤发生

[1] 见Kick(F. Kick)的论文,刊在 VDI, 卷 36, 第 278, 919 页, 1892 年,又亚当斯(F. D. Adams)及尼可逊(J. T. Nicolson)合写的论文,刊在 Phil. Trans. 卷 195, 第 363 页, 1901。

[2] 见 VDI, 卷 55, 第 1749 页, 1911。

[3] 见以前提过的艾兰姆,施米德和波雅斯所著的一些书。

的：(1)沿滑动面平移(图 219b)，(2)然后試件向原先方向轉动一个 β 角(图 219c)。从这个伸长的机械作用，很明显地看出：(1)拉力 P 的方向与滑动面間的角度在扭曲时有了改变，(2)試件的原始圓截面变成了椭圆，其主軸的比例等于 $1:\cos\beta$ 。

用单晶体作出的許多实验，所得結果都能符合上述結論。例如，图 220 中表示一个拉伸过的銅-鋁单晶体試件^[1]。同样的一些实验也証明了滑动开始时 τ_{cr} 的数值通常是很小的。图 221 表示在不同温度下試驗单晶体鋁試件所得剪应变和剪应力之間的关系^[2]。可見 τ_{cr} 的数值是很小的，不过为了繼續

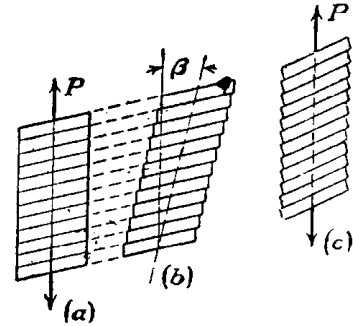


图 219

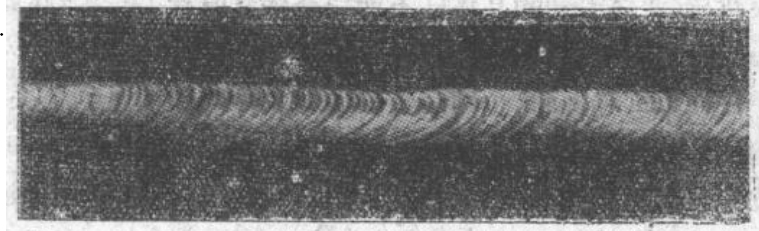


图 220 一个拉伸过的銅-鋁单晶体試件

滑动所需 τ 的大小将逐渐随着变形而增大。这就是材料应变硬化 (strain hardening) 的結果。

根据考虑分子力的計算方法所得的 τ_{cr} 值是很大的。这說明了滑动的过程并不单独地只包括原子面之間의 平移；我們还必須假定由于存在某些局部疵点，在一个較小的力的作用下，会从这些疵点开始滑动而扩展到整个滑动面。解說这种滑动可能性的模型 (滑动是由疵点处开始的) 已經由普兰道尔 (L. Prandtl)^[3] 加以描述。另外一种力学模型是由台勒 (G. I. Taylor)^[4] 提供的。假定在原子分布中有一种局部扰动 (一种“錯位”)，他指出这种扰动在一个

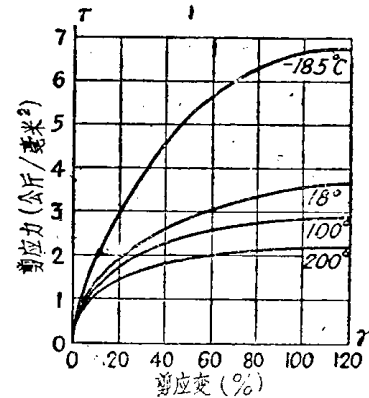


图 221

[1] 見艾兰姆所著“金属晶粒的变形” (The Distortion of Metal Crystals), 第 182 頁, 1935。

[2] 見波雅斯与施米德合著的論文, 刊在 Z. Physik, 卷 71, 第 703 頁, 1931。

[3] 这个模型經普兰道尔在彈性理論一次課堂討論中提出來討論过, 1909 年于格廷根, 其詳細記叙刊在 ZAMM, 卷 8, 第 85~106 頁, 1928。

[4] Proc. Roy. Soc. (倫敦), 卷 145, 第 362~404 頁, 1934。

极小应力 τ_{cr} 的影响下将在晶体中沿滑动面移动,同时这种扰动也会使晶体的一部分对其他一部分产生相对位移。台勒应用他的模型不独能说明在极小的 τ_{cr} 值下就开始滑动,而且也能说明如图 221 中的曲线所示的应变硬化现象。

对通常的多晶体试件试验的结果能更好地明了有关单晶体试件性质的知识。依尹(J. A. Ewing)和罗逊海恩(W. Rosenhain)^[1]用磨光的铁质拉伸试件作过很有意义的实验。用显微镜观察金属的表面证明了即使在比较低的拉伸载荷下,“滑脱带”(slipband)仍然在一些颗粒的表面出现。滑脱带表明了在这些颗粒中滑动是沿一定结晶平面进行的。由于一个单晶体的弹性在各个方向上可以大不相同,又由于晶体的分布是不规则的,因而拉伸试件的应力也不是均匀分布的。在平均拉应力达到屈伏点的数值以前,滑动将在个别晶体内最不利的方位上发生。如果从这样一个试件上卸去载荷,业经滑动的晶体已不能完全恢复原状,结果,在此卸载后的试件内留下了一些残余应力。试件中有些后效(aftereffect)也可说成为起因于这些应力的作用。在加载卸载之间,个别晶体的屈伏也会导致能量的损失,并会增加滞变回线(参见第 72 节)的面积。如果使试件第二次再承受拉伸试验,则已滑动过的颗粒将不在拉伸载荷达到第一次加载的数值以前屈伏。只有当载荷超过该值时才再开始滑动。如果试件在前述的拉伸试验以后再承受压力,则所产生的压应力连同残余应力(由上次作拉伸试验时留下来的)将在平均压应力达到试件由原始状态产生滑脱带时的数值以前,使处在最不利方位的晶体屈伏。这样一来,拉伸试验循环提高了拉伸方面的弹性极限,但压缩方面的弹性极限却因此减低了。由此可见,考虑个别晶体的滑动以及考虑由该滑动所产生的残余应力就能给包兴格效应(Bauschinger effect)作了解释^[2]。

在研究建筑钢的抗拉强度时,工程师们特别注意到在屈伏点上突然伸长的现象。拉应力达某一定值时,拉伸载荷发生一突然下降,此后金属在稍低的应力下急速伸长,这个事实已为人所共知。巴赫^[3]对此应力的两个数值取名为屈伏点的上限和下限。进一步的实验指出,屈伏点的下限受试件形状的影响较上限为小。因此它更具有实用意义。弯曲和扭转实验指出,屈伏的特性线(路德士线——应为契尔诺夫线,译者注)在比均匀应力分布情况下高得多的应力中出现,因此屈伏开始不仅和最大应力的有关而且也和应力梯度有关。最近在纳台的领导下作出了钢

[1] Trans. Roy. Soc. (伦敦), (A), 卷 193, 第 353 页, 1900。

[2] 坚金(C. F. Jenkin) 做出一个能说明滞变回线和包兴格效应的模型。见工程界, 卷 114, 第 603 页, 1922。

[3] 巴赫的论文,刊在 VDI, 卷 58, 第 1040 页, 1904 年;卷 59, 第 615 页, 1905。

在屈伏点时的一些重要实验。它们指出屈伏的开始极大部分要依靠应变率^[1]。图 222 中的曲线表示软钢在一个较广泛的应变率范围内得出的一些结果 ($u = \frac{d\varepsilon}{dt} = 9.5 \times 10^{-7}$ /秒 到 $u = 300$ /秒)。可见不仅屈伏点,而且极限强度和总伸长都在很大程度上和应变率有关。

为了说明钢在屈伏点时的突然伸长,有人^[2]认为颗粒的边界系由脆性材料组成并且它们形成了一种刚性骨架在较低的应力下能阻止颗粒的塑性变形。要是没

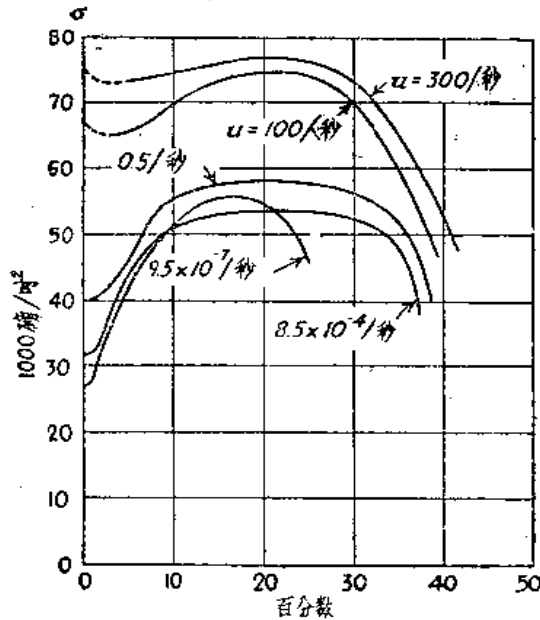


图 222

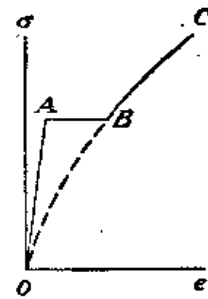


图 223

有这样的骨架,拉伸图将如图 223 中虚线所示。由于刚性骨架的存在,材料保持着完全弹性并服从虎克定律直到 A 点才发生弹性破坏。于是塑性颗粒材料突然得出永久的应变 AB,以后,材料就服从于一般塑性材料的曲线 BC。这个理论说明了材料在屈伏点上限处的不稳定情况。

它也说明了有较小颗粒的材料经常显示出较高屈伏应力值,结果,在屈伏点处发生较大的伸长(由图 223 中水平线 AB 的长度来表示)。而且,它也说明了在高速试验中屈伏点应力的增加伴随着在该应力下伸长量增加(可由图 222 中曲线上看到)。

[1] 曼卓因(M. J. Manjoine)的论文,刊在 J. Applied Mechanics, 卷 11, 第 211 页, 1944。

[2] 见路德威克(P. Ludwik)与修氏(Scheu)的“晶体材料”(Werkstoffanschuss), VDI, Ber., 第 70 期, 1925; 刻斯特(W. Köster)的论文,刊在 Archiv. Eisenhüttenw., 第 47 期, 1929。

由于作拉伸图时引用了测得应力 (true stress) 和自然应变 (natural strain) 这两个概念, 在研究拉伸试件在超过屈伏点时的塑性变形方面已有所发展^[1]。测得应力是将载荷除以相应于该载荷下试件变形的真正截面积。在计算自然应变中^[2], 用测得长度 l 来代替原来长度 l_0 。于是应变的增量为

$$d\varepsilon = \frac{dl}{l},$$

而自然伸长可用下列积分式求得

$$\varepsilon = \int_{l_0}^l \frac{dl}{l} = \log_e \frac{l}{l_0}$$

当试件上的拉伸载荷达到最大值时, 开始出现局部收缩 (或称“颈缩”)。在颈部的截面上应力将不再保持为均匀分布, 这时已不是简单拉伸而得出了三维应力分布。在颈部最小截面上的应力分布是由达维靖可夫^[3]用圆形试杆研究出来的。他发现作用在截面中心的拉应力最大而在边缘上的最小。这些应力值可用下列近似式来表示:

$$\sigma_{\max} = \sigma_a \frac{R+0.50a}{R+0.25a} \quad \sigma_{\min} = \frac{\sigma_a R}{R+0.25a}$$

式中 σ_a 为平均拉应力, a 为最小横截面的半径, 而 R 为颈部纵剖面的曲率半径。除了试件轴线方向上的应力以外, 在径向和切向还存在着应力 σ_r 及 σ_θ 。达维靖可夫证明这两种应力是相等的, 可用下式表示

$$\sigma_r = \sigma_\theta = \frac{\sigma_a R}{R+0.25a} \frac{a^2 - r^2}{2Ra}$$

式中 r 为一点离试件轴线的径向距离。

普兰道尔在研究断裂现象时, 认为有两种断裂型式已可断定^[4]: (1) 垂直于拉力方向的凝聚断裂或脆性断裂 (brittle fracture) 以及 (2) 剪切断裂 (shear fracture)。在试验建筑钢的圆柱形试件中, 得出了所谓锥窝断裂 (cup-and-cone fracture)。在断裂的中央部分, 表面是和试件轴线垂直的, 它属于脆性型式。断裂

[1] 对于拉伸试验各方面的讨论以及相应的历史叙述散见于萨克斯 (G. Sachs) 著“拉伸试验” (Der

处的外部形成一个圓錐形表面，与拉力方向傾斜約 45° 的角度，它代表剪切断裂。路德威克 (P. Ludwik)^[1] 注意到断裂是从頸部的最小截面中心开始的，并且象脆性断裂一样扩展到截面的中央部分，此时外部材料仍繼續呈塑性伸长。用显微鏡檢查軟鋼断裂处^[2] 发现有些顆粒沿立方体各平面裂开而其他的却沿八面体各平面破裂。在塑性变形时裂口表面上晶体被拉成纖維状的外貌。

75. 强度理論

现有的关于延性材料力学性质的大部分知識是从拉伸試驗中得到的，而关于脆性材料的則是从压缩試驗中得到的。为了对工程实践中所常遇到的綜合应力在各种情况下选定其工作应力时找出一些根据，于是发展了各种强度理論^[3]。象拉梅和朗肯这些科学家們都假定了最大主应力为强度的判別点，但随后一般都接受了最大应变理論 (maximum strain theory)，这主要是受了象彭西列特和圣維南这些权威人士的影响。因此假定当最大应变达到相当于临界值时 (根据拉伸試驗求得)，在任何种类的綜合应力下都要发生破坏和屈伏伸长。

馬克斯威尔建議用应变能的式子来决定綜合应力的临界值。他指出单位体积的总应变能可分解成两部分：(1) 均匀拉伸或压缩的应变能，(2) 畸变应变能。馬克斯威尔在談到畸变应变能时說过：“我有很充足的理由相信当畸变应变能达到某一定限时，元素才开始屈服”。他再說：“在这个題目上写論文我算得是第一次。在此以前我还没有看到过对这个問題的任何研究报告，这問題是：已知一元素上三个方向的机械应变，它将在什么时候屈服？”我們看到馬克斯威尔已經有了些屈伏方面的理論，即我們現在所称的最大畸变能理論 (maximum distortion energy theory)。不过他沒有再回到这个問題上作深入研究，因此他的观念直到他的书信^[4] 出版之后才为人們所熟知。工程师們在最后将理論发展得与馬克斯威尔的完全相同之前，他們是化了相当长的一段时间的。

杜奎特 (C. Duguet)^[5] 发展了一个拉伸理論，和庫侖过去所提出的压缩理論相似 (参看第 12 节)。处理軟鋼在各种情况下的綜合应力的最大剪应力理論是由格斯特 (Guest)^[6] 提出来的。这个理論是前面提过的 (参看第 60 节) 摩尔的一个特例。

[1] Schweiz. Verband Materiatprüfung. Tech., 第 13 期, 1928 柏林。

[2] 廷柏 (C. F. Tipper) 的論文, 刊在 Metallurgia, 卷 39, 第 133 頁, 1949。

[3] 对这个題目較完整的历史記載見汉斯·佛洛姆 (Hans Fromm) 的著作; 并参看“物理与工程力学手册” (Handbuch der physikalischen und technischen Mechanik), 卷 44, 第 359 頁, 1931。

[4] 馬克斯威尔写給他的朋友威廉·湯姆逊的信, 原稿刊在 Proc. Cambridge Phil. Soc., 第 5 部分, 卷 32 中。随后由劍桥大学出版科, 紐約和劍桥刊印成书于 1937 年出版。

[5] 杜奎特著“固体变形” (Déformation des corps solides), 卷 2, 第 28 頁, 1885。

[6] 格斯特的論文, 刊在 Phil. Mag., 卷 50, 第 69 頁, 1900。

根据象砂岩那种脆性材料作出的实验证明摩尔的理论并不与脆性断裂的实验结果相符^[1]。

别特拉米 (Beltrami)^[2] 建议在决定综合应力的临界值时, 材料每单位体积内储存的应变能的数值应该用作为判定毁坏的依据。然而这个理论并不与实验相符, 因为材料在均匀的流体静压力下不发生断裂或屈伏时, 它所储存的应变能是很大的。

胡伯 (M. T. Huber)^[3] 对这个强度理论提出了一些改进意见, 他在决定综合应力的临界状态中只考虑畸变能。此畸变能的式子为

$$U = \frac{1}{12G} [(\sigma_1 - \sigma_2)^2 + (\sigma_1 - \sigma_3)^2 + (\sigma_2 - \sigma_3)^2] \quad (a)$$

式中 σ_1, σ_2 及 σ_3 为三个主应力。在简单拉伸中, 在屈伏点应力时的畸变能可将 $\sigma_1 = \sigma_{yp}, \sigma_2 = \sigma_3 = 0$ 代入 (a) 式中得出。于是得

$$U = \frac{\sigma_{yp}^2}{6G} \quad (b)$$

将 (a), (b) 两式列成等式, 即得任何三维应力系统的屈伏条件为

$$(\sigma_1 - \sigma_2)^2 + (\sigma_1 - \sigma_3)^2 + (\sigma_2 - \sigma_3)^2 = 2\sigma_{yp}^2 \quad (c)$$

对于平面应力分布 (取 $\sigma_3 = 0$), 从 (c) 式可得二维情况的屈伏条件, 即:

$$\sigma_1^2 - \sigma_1\sigma_2 + \sigma_2^2 = \sigma_{yp}^2 \quad (d)$$

例如, 对于纯剪切应为 $\sigma_1 = -\sigma_2 = \tau$, 由 (d) 式得屈服点的剪应力为:

$$\tau_{yp} = \frac{\sigma_{yp}}{\sqrt{3}} = 0.5774 \sigma_{yp} \quad (e)$$

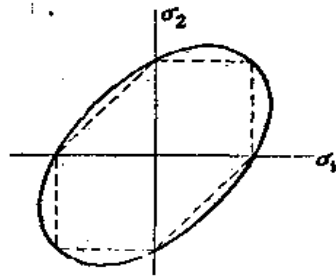


图 224

这个数值和实验结果非常符合。

取 σ_1 及 σ_2 为直角坐标, 屈伏条件 (d) 可用图 224 中所示的椭圆来表示。该图中的不等边六角形表示服从于最大剪应力理论的屈伏条件。

由主应力 σ_1, σ_2 及 σ_3 可算出作用在八面体各面 (即各平面对各主轴的倾角都相等) 上的剪应力 τ_{oct} ^[4],

[1] 卡尔曼的论文, 刊在 VDI, 卷 55, 第 1749 页, 1911; 又波略尔 (R. Böker) 的论文, 刊在 Forsch. Gebiete Ingenieurw., 第 175~176 期, 1915。

[2] 见 Rendiconti, 第 704 页, 1885; Math. Ann., 第 94 页, 1903。

[3] 胡伯的论文, 刊在 Czasopismo tech., 卷, 15, 1904 年, Lwów. 并参看虎勃 (A. Föppl 与 J. Föppl) 合著的“应力与变形” (Drang und Zwang) 第 2 版, 卷 1, 第 50 页。米齐斯 (R. von Mises) 独立地也得出同一观念; 见 Göttinger Nachr., 第 582 页, 1913。

[4] 使用这个概念不要和图 217 中所解释的相混淆。

得

$$\tau_{oct} = \frac{1}{3} \sqrt{(\sigma_1 - \sigma_2)^2 + (\sigma_2 - \sigma_3)^2 + (\sigma_3 - \sigma_1)^2} \quad (f)$$

代入屈伏条件的(e)式,得

$$\tau_{oct}^2 = \frac{2}{9} \sigma_{yp}^2$$

也就是說, 屈伏的畸變能理論可用下述簡單語句來表示: 在綜合應力的任何情況下, 當八面體的剪應力達到

$$\tau_{oct} = \sigma_{yp} \frac{\sqrt{2}}{3}$$

值時, 便開始屈伏。

為了探討畸變能理論的精確性, 曾做過許多的實驗研究。在納台的建議下, 路德 (W. Lode)^[1] 採用鉄、銅和鎳等材料製成的薄壁管作出承受軸向拉力和管內承受液體靜壓力的一些試驗。這樣, 便能得出一個具有 $\sigma_1 : \sigma_2$ 的各種比值的二維應力情況(徑向應力可以不計)。通過實驗發現實驗所得的各點沿着圖 224 中所示橢圓邊綫上占有同樣精確的位置。羅斯 (M. Ros) 和愛琴格爾 (A. Eichinger)^[2] 在蘇黎世工業學院材料試驗所中做出了類似的實驗。他們的結果再一次與畸變能理論相符。台勒 (G. I. Taylor) 和奎因列 (H. Quinney)^[3] 利用鋁、銅和軟鋼製成的薄壁管在拉伸和扭轉聯合作用下得出了各種二維應力情況。採用鋁、銅兩種金屬時, 他們發現試驗結果特別能和畸變能理論計算的結果相符。

薩克斯 (G. Sachs)^[4] 用完全不同的方法達成了 (e) 式中的關係(剪切的屈伏應力和拉伸的屈伏應力之間的關係)。從第 74 節 (b) 式中, 我們知道在單晶體試件上的屈伏載荷須視晶體的方位而定。現在假定多晶體試件為無規律分布的晶體系統, 不計晶體邊界的效應, 並且假定全部晶體同時開始屈伏; 薩克斯用近似平均法^[5] 算出了 σ_{yp} 和臨界剪應力 τ_{cr} 之間的關係。對於具有面心立方體格子結構的晶體(鋁、銅、鎳), 他得出

$$\sigma_{yp} = 2.238 \tau_{cr}$$

同法, 對於純剪切, 為

[1] Z. Physik., 卷 36, 第 913 頁, 1926。

[2] 見 Proc. Intern. Congr. Applied Mechanics, 1926, 蘇黎世。

[3] Trans. Roy. Soc. (倫敦), (A), 卷 230, 第 323~362 頁, 1931。

[4] 薩克斯的論文, 刊在 VDI, 卷 72, 第 734 頁, 1928。

[5] 1925 年在德累斯登召開應用數學和力學學會的會議討論中, 普蘭道爾建議這樣計算。見路德的論文中一個腳注, 刊在 Z. Physik. 卷 36, 第 934 頁, 1926。

$$\tau_{yp} = 1.293 \tau_{cr}$$

最后,

$$\tau_{yp} = \sim 0.577 \sigma_{yp}$$

在他計算的精确限度以內,这个数值与用畸变能理論的(e)式的計算結果相符。薩克斯假定对于体心立方体格子結構(例如鉄)可近似地得出同样的結果。我們可以看出,他的研究对于以前假定每种材料当单位体积內儲存的畸变能的数值达到其某一定值时才开始屈伏^[1]的結果,提供了物理学上的根据。

76. 高温下金属的蠕变

十九世紀內关于材料在高温下的强度已作过一些研究,不过試驗的种类是和室温中所作的相同。那时的試驗目的只是为了寻求材料在高温下的极限强度和弹性模量。在最近三十年中,关于材料在高温下力学性能的問題更具有重大的实用意义。在各种型式的蒸汽发动机中要求在更高温度下經濟地使用燃料。蒸汽发动机的温度由 1920 年的約为 650°F 到这时已提高到 1000°F 。因此在汽輪机設計中对于高温下金属性能的知識更占重要地位。在設計柴油机和煤气机中,工程師們也遇到同样的問題。只要找到了能經受高温的金属,燃气輪机和噴气推进式发动机的发展已成为可能。在炼油及化学工业的新問題中对于在高温下金属的力学性能也成为一个重要問題。为了满足工业方面的要求,有些地方都开始进行高温下金属的蠕变試驗^[2]。在法国有雪汝納德 (P. Chevenard)^[3] 开始了这项工作。在英国則由迭更逊 (J. H. S. Dickenson)^[4] 作出一些鋼料在赤热状态下流动的試驗。

已經发现出鋼制試件在高温下承受一定的拉力所产生的蠕变現象(creep)和鉛在室温下产生的蠕变相同。有人試图确定出一个“蠕变的极限应力”,使在此极限內不产生蠕变,但結果証明并不存在这样一种极限,因为尽管采用极为灵敏的测量仪器,但发现了只要有微小的应力就会使受載試件产生蠕变。这就很清楚地看出了平常所用的选择結構构件尺寸的一些方法(根据工作应力)在高温下全不能适用了。設計者尚須考虑因蠕变使結構产生的变形正确地选定其尺寸。他們必須按下述方式选定尺寸,即按結構物使用期限(例如动力机械可取为 20~30 年)內所产生

[1] 各种强度理論的討論以及对本問題的全面历史記述可參看罗斯和爱琴格合著的“固体的破坏”(Die Bruchgefahrtester Körper),刊在 EMPA 第 172 期,1949 年于苏黎世发行。

[2] 关于这项工作的資料和这个题目的历史記述可參看塔普塞(H. J. Tapsel)的“金属的蠕变”(Creep of Metals),1931 年于牛津出版,及斯密士(George V. Smith)的“高温下金属的性质”(Properties of Metals at Elevated Temperatures) 1950 年于紐約出版。

[3] Compt. rend. 卷 169, 第 712~715 頁, 1919。

[4] J. Iron Steel Inst. (倫敦), 卷 106, 第 103 頁, 1922。

的变形不超过一定的容许限度。

有些试验所已着手进行恒载下的拉伸试验以求得必需的資料。这些试验结果通常如图 225 中的曲线所示，图中伸长量表示成时间的函数。这些曲线是根据各种拉伸载荷值得出的。例如，以 $OABCD$ 曲线而论，可以看出在加上载荷的瞬间，试件伸长了 OA 量，然后开始蠕变，其蠕变率逐渐减小。这可由 AB 曲线的斜度来说明。 BC 部分上的斜度实际上已保持不变，试件在蠕变率不变的情况下伸长。最后，在 CD 部分上，蠕变率随时间而增大；这主要是由于截面不断地减小使得蠕变在不断增高的拉应力下继续进行所致。曲线上 BC 一段对工程师们来说是最重要的，他们经常在这个“最小蠕变速度”的范围内进行研究。假设在相应于曲线 BC 段的时间范围内由蠕变产生的应变硬化不断地被高温的韧炼效应所克服，那么，由于这种平衡，蠕变便在恒定的速率下进行^[1]。

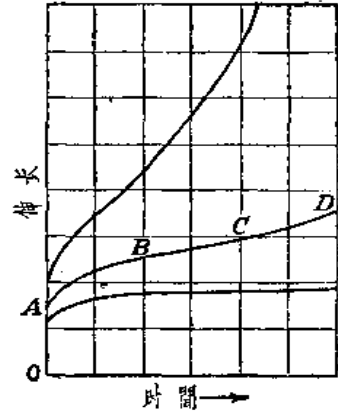


图 225

试验所的试验时间通常不过几千小时，因此要预计结构物整个使用期限内的蠕变变形就需要根据试验结果利用外推法才能做到。利用各种钢料作出的实验证明了在曲线的 AB 段(图 225)上，最小蠕变率以上的蠕变率超值，系按几何级数减小而时间则按算术级数增加。因此，通常采用下述的蠕变率和时间之间的关系式^[2]：

$$\frac{de}{dt} = v_0 + ce^{-\alpha t} \quad (a)$$

式中 v_0 表示最小蠕变率，它和 c 及 α 两常数一样，都要由实验所得的蠕变-时间曲线来决定，实验系在一定温度下进行的，其应力须用外推法求得。将上式积分，得

$$e = e_0 + v_0 t - \frac{c}{\alpha} e^{-\alpha t} \quad (b)$$

常数 e_0 可再次从试验中求得，因此试件在任何时间 t 的伸长都可立即由 (b) 式算出。当 t 值很大时，(b) 式中最后一项可以忽略不计，并可用渐近线 BD 来代替蠕变-时间曲线 AC (图 226)，这样，根据金属在 850°F 和各种应力值的情况下的实

[1] 这个观念是由贝莱(R. W. Bailey)介绍出来的，他在研究蠕变这方面有过许多贡献。见 J. Inst. Metals, 卷 35, 第 27 页, 1926。

[2] 外推法是由麦克威梯(P. G. McVetty)提供出来的。见 Proc. ASTM, 第二部分, 卷 34, 第 105 ~ 129 页, 1934。

驗結果繪出了如图 227 中所示的曲綫^[1]。应用这些曲綫，可求得任意假定的应力值 σ 及使用期間內的伸长量。

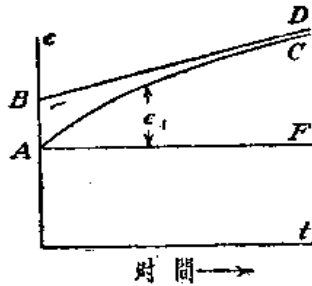


图 226

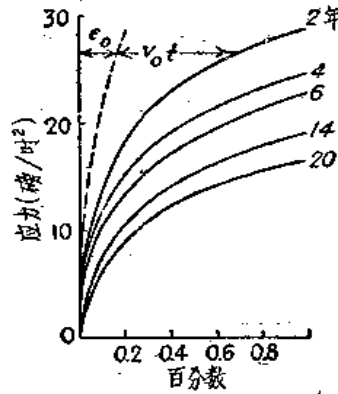


图 227

对于結構物在高温下的应力計算，最好有一个能表示初始伸长后发生总蠕变这一部分(如图 226 中的 ϵ_1)的式子。通常假定此值可用下式表示：

$$\epsilon_1 = \phi(\sigma)\psi(t)$$

式中 ϕ 仅为 σ 的函数，而 ψ 仅为 t 的函数。在实用上，經常取 ϕ 为 σ 的指数函数，而取图 226 所示实验曲綫 AC 作为 ψ 。这样，我們得出下式

$$\epsilon_1 = a\sigma^m\psi(t) \tag{c}$$

式中 a 及 m 为两常数，常数的选定須能与实验曲綫相合。应用此方程式，就可求解高温結構設計中所遇到的一些实际問題。

例如，設取一根矩形梁，高度为 h ，寬度为 b ，試考虑它的純弯曲。假定它在弯曲时截面仍保持为平面，并假定材料在拉伸和压缩时其性质相同，因此中性軸通过截面的形心。令 σ_{\max} 表示最大应力， σ 表示距中性軸为 y 处的应力，則由 (c) 式，

可得
$$\epsilon_{\max} = \frac{h}{2\rho} = a\sigma_{\max}^m\psi$$

$$\epsilon = \frac{2y}{h}\epsilon_{\max} = a\sigma^m\psi \tag{d}$$

由此

$$\sigma = \sigma_{\max} \left(\frac{2y}{h} \right)^{\frac{1}{m}} \tag{e}$$

把它代入求弯矩的式子中，得

$$M = 2 \int_0^{\frac{h}{2}} b\sigma y dy = \sigma_{\max} \frac{bh^2}{6} \frac{3m}{2m+1}$$

[1] 这些結果是从麦克威梯的論文中摘引来的，見 Proc. ASTM, 卷 34, 1938。

这样就能求得 σ_{\max} , 而且也能从 (d) 式算出对任何时间 t 的曲率 $1/\rho$ 。在此推导中对于弯矩 M 加上那一瞬时所产生的曲率是被略去了的。

关于在综合应力下的蠕变也作过一些实验。貝萊^[1]曾在室温中作过铅管承受内压力作用以及内压力和轴向载荷联合作用的一些实验。他也研究了钢管在 900°F 及 1020°F 温度中受轴向拉力和扭转的联合作用时的材料性质。艾佛累特 (F. L. Everett)^[2] 试验过在高温时受扭转的钢管。如果对综合应力作用下的蠕变没有足够的实验资料时, 则可采用简单拉伸的蠕变试验结果以求解这些较复杂的问题。通常按下述几个假定进行: (1) 在塑性变形过程中, 主应力 (σ_1, σ_2 及 σ_3) 的方向与主应变 (ϵ_1, ϵ_2 及 ϵ_3) 的方向一致; (2) 材料体积保持不变, 因此对于细小的变形为

$$\epsilon_1 + \epsilon_2 + \epsilon_3 = 0 \quad (f)$$

(3) 最大剪应力与相应的剪应变成正比, 即

$$\frac{\epsilon_1 - \epsilon_2}{\sigma_1 - \sigma_2} = \frac{\epsilon_2 - \epsilon_3}{\sigma_2 - \sigma_3} = \frac{\epsilon_3 - \epsilon_1}{\sigma_3 - \sigma_1} = \theta \quad (g)$$

式中 θ 为 σ_1, σ_2 及 σ_3 的某种函数, 系根据实验决定。从 (f) 及 (g) 两式中, 得

$$\left. \begin{aligned} \epsilon_1 &= \frac{2\theta}{3} \left[\sigma_1 - \frac{1}{2}(\sigma_2 + \sigma_3) \right] \\ \epsilon_2 &= \frac{2\theta}{3} \left[\sigma_2 - \frac{1}{2}(\sigma_1 + \sigma_3) \right] \\ \epsilon_3 &= \frac{2\theta}{3} \left[\sigma_3 - \frac{1}{2}(\sigma_1 + \sigma_2) \right] \end{aligned} \right\} \quad (h)$$

这些方程和虎克定律的应力-应变关系式类似, 但其间有两点不同: 出现 $\frac{2\theta}{3}$ 这个量代替了常数 $\frac{1}{E}$ 以及出现 $\frac{1}{2}$ 这个因子代替了泊松比。

应用 (h) 式求算恒定速率的蠕变时, 可将这些方程除以时间 t 。用符号 $\dot{\epsilon}_1, \dot{\epsilon}_2$ 及 $\dot{\epsilon}_3$ 表示主蠕变率, 并用 k 表示括号前的因子, 得

$$\left. \begin{aligned} \dot{\epsilon}_1 &= k \left[\sigma_1 - \frac{1}{2}(\sigma_2 + \sigma_3) \right] \\ \dot{\epsilon}_2 &= k \left[\sigma_2 - \frac{1}{2}(\sigma_1 + \sigma_3) \right] \\ \dot{\epsilon}_3 &= k \left[\sigma_3 - \frac{1}{2}(\sigma_1 + \sigma_2) \right] \end{aligned} \right\} \quad (i)$$

[1] 世界动力会议, 1929年, 日本东京; 见“工程”, 卷129, 第265~266, 327~329及772各页, 1930。

[2] Trans. ASME, 卷53, 1931年; Proc. ASTM, 卷39, 第215~224页, 1939。

将这些方程式应用于简单拉伸中,当 $\sigma_1 = \sigma$ 及 $\sigma_2 = \sigma_3 = 0$ 时,则为:

$$\dot{\epsilon} = k \cdot \sigma \quad (j)$$

前面已说过,在简单拉伸中对于恒定的蠕变率的实验结果可适当地用一个指数函数表示:

$$\dot{\epsilon} = b \sigma^m \quad (k)$$

式中 b 及 m 为材料的两个常数。要使 (j) 及 (k) 两式相等,我们必须令

$$k = b \sigma^{m-1} \quad (l)$$

以 (i) 式表示一般情况时,该式中函数 k 的形式,可取用第 75 节的 (c) 式来建立, (c) 式系表示三维应力系统和简单拉伸这两种屈伏条件之间的关系。于是将下式

$$\sigma_e = \frac{1}{\sqrt{2}} \sqrt{(\sigma_1 - \sigma_2)^2 + (\sigma_2 - \sigma_3)^2 + (\sigma_3 - \sigma_1)^2} \quad (m)$$

的值作为一等效拉应力代入 (l) 式。对于简单拉伸,由此再一次得出了 (k) 式,对于一般情况,由 (i) 式得

$$\left. \begin{aligned} \dot{\epsilon}_1 &= b \sigma_e^{m-1} \left[\sigma_1 - \frac{1}{2} (\sigma_2 + \sigma_3) \right] \\ \dot{\epsilon}_2 &= b \sigma_e^{m-1} \left[\sigma_2 - \frac{1}{2} (\sigma_1 + \sigma_3) \right] \\ \dot{\epsilon}_3 &= b \sigma_e^{m-1} \left[\sigma_3 - \frac{1}{2} (\sigma_1 + \sigma_2) \right] \end{aligned} \right\} \quad (n)$$

把简单拉伸的蠕变试验所得的值代替 b 及 m , 即得计算一般情况下蠕变率 $\dot{\epsilon}_1$, $\dot{\epsilon}_2$ 及 $\dot{\epsilon}_3$ 的公式。有些书的作者^[1]用过同样公式来求解承受内压力的厚壁圆筒和转盘的蠕变那类重要问题。在这些情况下的应力 σ_1 , σ_2 及 σ_3 不能从静力学公式中求得,而必须采用逐步积分法才能解出这类问题。

77. 金属的疲劳

机器工业的现代发展已使金属在应力循环下引起疲劳所遭致的意外事故成为最突出的问题。机器在使用中损坏的主要原因是由于机械零件的疲劳,因此这种现象也就成为二十世纪中材料试验所最重要的研究对象了^[2]。从沃勒和包兴格的

[1] 奥得奎斯特 (F. K. G. Odqvist) 著“塑性理论” (plasticitetsteori ...), 刊在 Proc. Roy. Swed. Inst. Eng. Research, 1934; 貝萊的論文刊在 J. Inst. Mech. Engrs., 卷 131, 第 181 頁, 1935; 薩德堡 (C. R. Soderberg) 的論文, 刊在 Trans. ASME, 卷 58, 第 733~743 頁, 1936。

[2] 关于这项工作的叙述见下列书籍: 高赫著:“金属的疲劳” (The Fatigue of Metals), 1924, 倫敦, 沐尔 (H. F. Moore) 与可麦斯 (J. B. Koppers) 合著:“金属的疲劳” 1927, 紐約; 高赫在麻省理工学院复写的讲义, 1937 年 6~7 月暑期班用; 以及洛斯与爱琴格尔合写的論著, 刊在 EMPA, 第 173 期, 1950, 苏黎世。

时代起,已經确定了持久极限 (endurance limit) 和应力幅度 (range of stress) 这两个概念。求出了完全反向应力的持久极限之后,任何其他种循环的疲劳特性一般系根据格尔伯 (W. Gerber) 的假定来求算^[1],他的假定是应力幅度 R 和平均应力 σ_a 发生下列抛物綫定律的关系:

$$R = R_{\max} \left(1 - \frac{\sigma_a^2}{\sigma_{ut}^2} \right)$$

在試驗所中用慢速度的拉伸試驗机測定持久极限需要很長時間和很大費用;因此許多人試圖以靜力試驗求出持久极限和其他力学性質間的关系,这些努力没有什么成就,虽然也曾找出承受完全反向应力的黑色金属的持久极限近于 $(0.40 \sim 0.55) \times$ 极限强度,但还是很不够的。

对于寻求滞变現象和疲劳現象之間所存在的关系(如果有的話)已作了許多研究。包兴格早已引出了本生比例极限 (natural proportional limits) 这个概念,即材料經受一定应力循环以后,其比例极限不变;在疲劳試驗中,曾将它作为确定安全幅度 (safe range) 之用。貝尔斯托 (L. Bairstow)^[2] 将这个概念更向前推进。他应用一具鏡式伸长仪和一架緩慢加载、卸载的試驗机結合在一起,量出了滞变回綫的寬度,并发现当这些寬度按所加循环应力的最大值点出时,試驗結果就成为一条近似直綫。貝尔斯托建議用此直綫和应力軸綫的交点来决定应力安全幅度 (safe range of stress)。其后,持久性試驗的結果証实了这个假定。从那时起,已提出了好几个从滞变回綫中迅速求定疲劳幅度的方法。霍普金遜和威廉士^[3] 对一次循环的能量消耗作出热量測量,用来代替測量滞变回綫的寬度,从而提出了一个迅速决定持久极限的方法。在更为近些的时期內,虎勃 (O. Föppl) 和他的助手們在布倫斯威克的沃勒学院作出了許多关于測定金屬的阻滯能力 (damping capacity of metals) 及其与疲劳强度之間关系的研究^[4]。

另外一个快速决定持久极限的方法是由依尹和亨弗雷 (J. C. W. Humfrey)^[5] 两人提供的。他們用瑞典鉄作成有光滑表面的試件,使在承受若干次反向应力循环之下进行显微鏡观察。他們看出如果作用的应力超过了某一限度,不久,有些晶体的表面出現了滑脫帶 (slipbands)。有些滑脫帶似乎因循环次数的增加而加寬

[1] 格尔伯的論文刊在 Z. bayer. Architect. u. Ing. Ver., 1874。

[2] Trans. Roy. Soc. (倫敦), (A), 卷 210, 第 35 頁, 1911。

[3] 霍普金遜和威廉合写的論文,刊在 Proc. Roy. Soc. (倫敦), (A), 卷 87, 1912。

[4] 这个工作的英文总结經海迭散普 (G. S. Heydekamp) 发表,刊在 Proc. ASTM, 卷 31, 1931, 以及虎勃 (O. Föppl) 的論文,刊在 J. Iron and Steel Inst. (倫敦), 卷 134, 1936。

[5] 依尹与亨弗雷合写的論文,刊在 Trans. Roy. Soc. (倫敦), (A), 卷 200, 第 241 頁, 1903。

了，最后加寬的滑脫帶之一沿着其外部輪廓綫开始裂縫。他們假定产生滑脫帶时的应力是超出了安全幅度的。如果这种应力循环繼續下去，就沿着表面发生連續滑移。它和剛体滑动面間的滑移一样，是由摩擦力造成的。由于这种摩擦力作用，材料沿滑动面（依照这个理論）逐漸磨損，結果产生了一道裂縫。高赫(H. J. Gough)和汉生(D. Hanson)^[1]作出了进一步的研究，他們証明滑脫帶也許在較材料持久极限稍低的应力时形成，因此它們扩展和加寬不一定会形成一条裂縫。

为了在疲劳試驗中对破坏的机械作用作更深入的观察，高赫^[2]采用了一种新的方法，即利用精密的 X 射綫技术。用单晶体試件进行观察，他指出延性金属晶体变形的机械作用在应力循环下和在靜力条件下是一样的；即沿某一晶体平面在一定的方向上发生滑动，而此滑动是由在滑动方向上的剪应力分量的大小来控制的。用 X 射綫分析的結果，証明了^[3]如果应力循环超过了安全幅度，“晶体平面将扭曲成这样一种形式，即此时它們的平均曲率极为微小……但存在有严重的局部曲率。认为較大的局部应变——也許还有实际的晶格断裂——必在如此的扭曲面內发生，即在充分大的表面应力或应变作用下此扭曲面将发生一条逐漸扩大的裂縫；在循环应变較小的时候，这种情况就稳定下来了”。

利用軟鋼之类的晶体材料作实验时，初級的靜力試驗曾指出过如果所作实验保持在彈性极限以內，在完整顆粒中不致产生永久变形。在彈性极限和屈伏点之間，少数完整顆粒将发生破裂，形成了一小部分更小的顆粒和晶体（晶体碎屑尺寸的最小极限为 $10^{-4} \sim 10^{-5}$ 厘米）。在屈伏点以后，每一个完整顆粒都破裂了，形成更小的顆粒和大量的晶子。通过应力循环的作用，可发现“如果所作用的应力幅度超出了安全幅度，則扩展性的破坏及破裂成晶子以至終于断裂，其过程和在靜力試驗中的断裂完全相同”。这样，实验証明在靜力和疲劳应力作用下金属的断裂都伴随着同样的結構变化。

对影响持久极限的各种因素的研究方面也完成了許多工作。将可以用作不同频率的应力循环的机器使之运转，証明了频率高到每分鐘 5000 次循环时，沒有看到显著的频率效应。当频率加高到超过每分鐘 1,000,000 次循环时，坚金^[4]发现了对于阿姆可鉄 (Armco iron) 及鋁，其持久极限增高了 30% 以上。

用原已拉伸到过了屈伏点的鋼制試件再作疲劳試驗，証明了适度的拉伸能产

[1] 高赫与汉生的論文，刊在 Proc. Roy. Soc. (倫敦)，(A)，卷 104，1923。

[2] 这项工作的总结曾提向皇家航空学会 (Royal Aeronautical Society)。見 J. Roy. Aeronaut. Soc., 1936 年 8 月号。

[3] 見上面提过的高赫的論文。

[4] 坚金的論文，刊在 Proc. Roy. Soc. (倫敦)，(A)，卷 109，第 119 頁，1925；卷 125，1929。

生較高的持久極限。倘再繼續進行冷拉，由於加工過度^[1]，會發生疲勞極限降低的情況。作用了若干次超過持久極限的應力循環以後再着手進行正規的持久試驗，在這種實驗里指出了這裡存在着超應力循環的極限次數（視超應力的大小而定），在此極限次數以內，持久極限不受影響。但超過此極限次數時，能經受的循環次數即將減少。根據這些循環極限次數在圖上點出其超應力循環的最大應力，可得出所試材料的損壞曲線（damage curve）^[2]。曲線下面的面積表示不致引起損壞的超應力範圍。這種損壞曲線可用於使用程度不超過持久極限，但時刻承受着超應力循環的機械零件。計算在破壞以前機械零件能承受各種強度的超應力循環次數的公式已經建立起來了^[3]。在飛機結構中，常常作各種零件的工作應力的統計分析^[4]，而疲勞試驗也設計得使所研究的零件在試驗所內作用的應力循環可調整到與零件的實際使用情況相符。

關於金屬暴露在一種養化劑中承受養化作用而又承受着應力循環時的性能，已完成了許多研究工作。海赫（P. B. Haigh）^[5]觀察到黃銅試件當經受着鹽水、阿摩尼亞或鹽酸的作用並同時承受反復應力時，其持久極限有一些減低。他也指出除非被侵蝕性物質和反復應力所同時作用，阿摩尼亞對黃銅是不會發生損壞作用的。麥克達姆（D. J. McAdam）^[6]在侵蝕疲勞（corrosion fatigue）方面作了進一步的發展，他研究了侵蝕和疲勞的綜合作用對各種金屬與合金的影響。這些試驗證明了在大多數情況下，在持久試驗以前受強烈侵蝕的材料其損壞程度還不及在試驗中受輕微侵蝕和疲勞同時作用下所造成的那麼嚴重。試驗也指出了當在空氣中試驗時鋼料的持久極限幾乎與極限強度成同一比例而增高，但在清水中試驗時，所得的結果却大不相同。試驗中發現含碳 0.25% 以上的鋼其侵蝕疲勞的極限不會增高，反會因受到熱處理作用而減低。在真空中所作實驗證明了^[7]鋼的持久極限和在空氣中試驗所得幾乎相同，但銅和黃銅試件的持久極限却分別增高了 14% 及 16% 以上。所有這些結果都有很重要的實用價值，因為有許多使用中的破壞情況是由於侵蝕疲勞所引起的。

這里所說到的疲勞方面的資料大部分是從彎曲試驗及直接拉-壓試驗中得到

[1] 沐爾與可麥斯合寫的論文，刊在 Univ. Illinois Eng. Exp. Sta. Bull. 第 124 期，1921。

[2] 佛蘭支（H. J. French）的論文，刊在 ASST, 卷 21, 第 899 頁，1933。

[3] 朗吉公（B. F. Langer）的論文，刊在 J. Applied Mechanics, 卷 4, 第 160 頁，1937。

[4] 考爾（H. W. Kaul）的論文，刊在 Jahrb. deut. Luftfahrt-Forsch., 第 307~313 頁，1939。

[5] J. Inst. Metals, 卷 18, 1917。

[6] 麥克達姆的論文，刊在 Proc. Intern. Cong. Testing Materials, 1928, 阿姆斯特丹, 卷 1, 第 305 頁。

[7] 高赫及薩普維奇（D. G. Sopwich）合寫的論文，刊在 J. Inst. Metals, 卷 49, 第 93 頁，1932。

的，確定出在綜合應力情況中應用的法則就顯得非常重要。為了獲得必要的實驗資料，高赫和波拉德(H. V. Pollard)^[1]使用了同相的反向彎曲和反向扭轉的聯合作用。用改變最大彎矩和最大扭矩的比例的方法，實驗指出在軟炭鋼及鉻鎳鋼中(3¹/₂%的鎳)，彎曲應力和剪應力的極限值可由下式求得

$$\frac{\sigma^2}{\sigma_0^2} + \frac{\tau^2}{\tau_0^2} = 1 \quad (a)$$

式中 σ_0 為彎曲的持久極限而 τ_0 為扭轉的持久極限。

應用最大畸變能理論可得出同一結果。將第75節中(c)式寫成下列形式

$$(\sigma_1 - \sigma_2)^2 + (\sigma_1 - \sigma_3)^2 + (\sigma_2 - \sigma_3)^2 = 2\sigma_0^2 \quad (b)$$

並且在上式中用下列數值代替 σ_1 及 σ_3

$$\frac{1}{2}(\sigma \pm \sqrt{\sigma^2 + 4\tau^2}), \quad \sigma_2 = 0, \quad \tau_0 = \frac{\sigma_0}{\sqrt{3}}$$

即得(a)式。由皮特遜(R. E. Peterson)和華爾(A. M. Wahl)^[2]做出的一些試驗也證明(b)式能適用於延性材料。

慘痛的經驗告訴我們，絕大多數的疲勞裂縫是在應力集中的地點發生的；這些裂縫經常在實際機械零件的嵌縫、溝槽、孔眼、栓槽等處的周圍出現。沃勒作出了關於應力集中影響及疲勞的第一個實驗(參看第39節)。包興格繼續了沃勒的工作，他用車出溝槽的試件作出一些試驗^[3]。採用0.1及0.5毫米的溝槽，他發覺軟鋼的持久極限降低不多。虎勃(A. Föppl)對應力集中作了更有系統的研究^[4]。他用有圓孔的矩形試件作拉-壓試驗，發覺孔的影響較理論公式所算出的小得多。發生這個偏差是因為在這些試驗中用了較高的應力從而減少了產生斷裂時應需的循環次數之故。在較小應力下，孔的影響將更為顯著。虎勃又用有圓形溝槽的試件作過拉-壓和彎曲試驗，所得結果仍和上述結論相符。最後，他用有1毫米及4毫米半徑的嵌縫的圓形試件($d=20$ 毫米)作出扭轉疲勞試驗。他仍然用較高的應力使試件在相當少的循環次數($n=10^3$)下發生斷裂，又一次發覺了嵌縫的影響較之用他的理論研究所計算的小得多^[5]。

[1] Proc. Inst. Mech. Engrs., 卷131。

[2] 見向工程教育普及學會上提出的論文，1941年6月23日，見Ann Arbor, Mich。

[3] 見Mitt. mech. tech. Lab. Technischen Hochschule, 第25期, 1897, 慕尼黑。

[4] 同上注, 第31期, 1909, 慕尼黑。

[5] 虎勃(A. Föppl)也許是最先提出受扭軸杆尖端處應力集中系數的近似公式的人。見VDE, 第1032頁, 1906。對同一問題得出較精確的解答是貝勒斯(E. A. Willers), 見Z. Math. u. Physik., 卷55, 第225頁, 1907。用玻璃試件由實驗中求出應力集中系數的人是李昂(A. Leon), 見“嵌縫大小與嵌縫影響”(Kerbgröße und Kerbwirkung), 1902, 維也納。

皮特遜進一步檢驗了應力集中對疲勞的影響^[1]。他用不同直徑的試件作出一些實驗，從實驗的結果中他得出了下列結論：(1)有些情況中疲勞試驗結果和理論上的應力集中數值非常相符。(2)合金鋼和淬火碳鋼的疲勞結果較之不淬火碳鋼的相應疲勞結果更接近於理論上的數值。(3)如將試件尺寸減小，因嵌縫或孔眼而減低的疲勞強度就較小，如嵌縫或孔眼極小，則疲勞強度的減低更小。在這些試驗結果的基礎上，便可在設計較大的機械零件時以及採用細顆粒鋼料如合金鋼和熱處理碳鋼等時，規定出應力集中系數的理論值。

在包含應力集中的疲勞試驗中所發現的尺寸效應(size effect)，現在已經有各種理論來加以說明了。皮特遜^[2]指出這個效應可用魏布爾所介紹的(由脆性材料作靜力拉伸試驗所得的結果)用以分析實驗結果(參看第73節)的統計方法來說明。這個方法是否能夠充分說明疲勞試驗中的尺寸效應，要看我們的試驗是否採用了大量不同尺寸的試件以及所得的實驗資料是否充分而定。用廷姆肯(Timken)式機器^[3]以及在英國的斯塔維里(Stavely)^[4]用船軸機加工出來的大型試件所作的疲勞試驗證明了大試件的疲勞極限是大大地減低了。

減小應力集中的損壞作用是機械設計中的首要問題。適當地將設計加以改變可以得到某種程度的補救，例如消除尖銳的突緣，採用大半徑的嵌條，將嵌條的剖面設計得正確一些以及採用凸起的溝槽等等。不過有時這些方法不能採用，因此只能設法改進危險地點的材料。有時可將材料加以適當的表面熱處理而得到改善。用冷軋方法可得到顯著的改善；利用表面冷加工來改進材料的疲勞性能這一觀念是虎勃(O. Föppl)提出來的，他對小尺寸的試件作過若干次研究^[5]。薄斯克瓦爾特(T. V. Buckwalter)和哈爾格(O. J. Horger)^[6]將這個方法用在十足尺寸的軸杆上並且發明了一架機器能試驗直徑達14吋的軸。這說明了進行疲勞試驗研究的現代趨向，並且，在某些場合中，靜力的破壞試驗也用十足尺寸的構件來進行了。沃勒對疲勞的著名研究是由試驗十足尺寸的鐵路車軸開始的(參看第39節)，以後才轉到實驗室的小試件試驗。現在，為了試驗設計上的改進以及研究尺寸的

[1] J. Applied Mechanics, 卷1, 第79, 157各頁, 1933; 卷3, 第15頁, 1936。

[2] 皮特遜著“工程材料中金屬的性質”(Properties of Metals in Materials Engineering), 美國金屬學會發行, 1948, 俄亥俄, 克利夫蘭德(Cleveland)。

[3] 哈爾格與涅佛特(H. R. Neifert)合寫的論文, 刊在 Proc. ASTM, 卷39, 第723頁, 1939。

[4] 朵雷(S. F. Dorey)的論文, 刊在工程界, 1948。

[5] 見他的論文, 刊在 Mitt. Wöhler Inst., 布倫斯威克; 並參看“機械工程”(Maschinenbau), 卷8, 第752~755頁, 1929。

[6] 薄斯克瓦爾德和哈爾格合寫的論文, 刊在 Trans. ASM, 卷25, 第229~244頁, 1937。並參看作者的論文, 刊在 Proc. Inst. Mech. Engrs. (倫敦), 卷156, 第345頁, 1947。

效应,已經再采用十足尺寸的試件进行了。

78. 实验应力分析

材料力学的现代成就也应包含在实验研究中采用新式量测设备的内容。它使我们在工程结构物的应力分布方面增加不少的知識。实验应力分析得到发展有着几个原因。材料力学和弹性理論的理論公式是材料被假定为匀质的、完全弹性的并且能服从虎克定律的条件下推导出来的。事实上,材料的性质往往和完全匀质和完全弹性之间的差异还很大,因此对根据理想材料所推导出来的一些公式加以验证具有很大的实际意义。只有在最简单情况中,理論才能给予我们以应力分布問題的全解。而在絕大多数情况中,工程师們还在应用近似解,其精确度必須通过直接試驗加以校核。目前工程設計的新趋向是朝着最经济的材料重量上发展的,因此就得提高容許应力并减低安全系数。只有在設計者获得了有关材料性能的精确資料,并且掌握了应力分析的精确方法的条件下,这样的設計方法才能保证安全。对于这种应力分析必須具备结构物实际使用情况的精确知識,尤其是关于作用在结构物上的各种外力的知識。我們对作用在结构物上面的力通常只能概略地了解一些,因此要想丰富我們的知識,应当借助于从事实际结构物在各种使用情况下应力的研究。所有这些討論都說明了近代发展实验应力分析的重大意义^[1]。

弹性力学方面的新发展包括采用新的量测设备和决定应力的新的近似法。对于直接测量应变,已經发明了各种应变仪;它們不仅可在实验研究上应用,而且也可在工地上用以测量使用中的实际结构物。电阻絲应变仪經使用証明特別有用。这种应变仪不仅能簡化靜力情况中的应力测量,而且也能记录结构物在承受变化不定的外力或机器零件在运转时的应力循环。这种记录在正确分析振动問題时有很大帮助,同时大大地提高了我們对作用于结构物上的动力的認識。另外一种应变仪是电感应仪(electric-inductance gauge),已广泛地使用于测量軌条在机車車輪滚动下所产生的应力以及测量軸杆在轉动中的扭轉角^[2]。

二十世紀中更广泛地使用着馬克斯威尔(參看第58节)所发明的应力分析的光測彈性法。美斯納格采用此法来校核佛拉門特关于集中力作用点周圍的应力分布的理論^[3]。他也采用这个方法來求解拱桥中应力的实际問題^[4]。光測彈性法

[1] 实验应力分析学会在美国成立;它的活动和著作吸引了广大的工程师們的重視。此学会新刊出的“实验的应力分析手册”(Handbook of Experimental Stress Analysis)由海騰俊(M. Hetényi)教授主編,对于材料力学和弹性理論实验研究中給我們增加了不少的知識。

[2] 对这种应变仪作出較全面的討論可參看朗吉尔的文章;并參看“实验的应力分析手册”第238~272頁。

[3] Ann. ponts et chaussées, 卷4, 第128~190頁, 1901。

[4] 同上注,卷16, 第133~136頁, 1913。

給我們得出了两主应力之差。美斯納格建議主应力之和應該从平板模型上所研究的一点測量其厚度变化而得。柯克 (E. G. Coker) 利用这个概念創造了一具专用的横向伸长仪来測量这些厚度变化。他也介紹了使用賽璐珞能大大地簡化光測彈性試驗模型的装置。在推广这个方法方面柯克也是有很多功績的^[1]。在倫敦大学柯克的實驗室里工作的許多光測彈性学方面的年青研究人員得到了初步的經驗。

在彈性力学这方面作出进一步貢獻的是土齐 (Z. Tuzi)^[2]，他介紹了应力測量和摄影記錄的所謂流苏法 (fringe method)。利用这个方法能在加载后立刻得出結果，因此由于時間效应所發生的誤差可減到最小。他还利用一种具有較大感光性的新材料——酚塑胶 (phenolite) 作模型。在光測彈性学方面，法弗雷 (H. Favre) 提出了一个純粹光学的方法^[3]。現在光測彈性法已經在工程師們中非常普遍了，我們到处可看到光測彈性学方面的一切設備，不仅在科学研究院和大学的實驗室內，而且也在許多工业机关里面，它都成为必要的設備了。制造模型和測量的技术都有了很大的改进，因此我們目前对于还没有建立理論方法的許多二維問題都能用充分精密的實驗方法来求解^[4]。

現在，有些人正企图在模型中采用冻结应力法 (method of freezing the stress) 来研究三維光測彈性应力分析。这个現象是馬克斯威尔首先观察出来的。可是到现在为止，三維光測彈性学还处在幼年时期，沒有成熟^[5]。

对于近似地决定复杂結構(很难采用理論的应力分析的那些結構)最弱处的应力，采用脆性涂料法 (method of brittle coatings) 是非常便利的^[6]。如果在加载以前在模型或試件表面上涂一种脆性漆，然后逐渐加载，涂漆层表面上最先出現的裂縫就揭露为最大应变的地点，而开裂的方向就指示出最大拉应力的方向；它是与裂縫垂直的。如果将一根涂了同种漆的刻有标度的杆件作简单的拉伸試驗，也能决定出它的应力大小。为了得出更精确的結果，可再在裂縫方向的最弱处装上很敏感的应变仪，并与裂縫相垂直。戴特里希 (Dietrich) 和列尔 (Lehr)^[7] 曾用这个

[1] 柯克的實驗研究，以及費朗的理論著作都收集在“光測彈性学論述”(A Treatise on Photoelasticity)一书中，1931，劍橋。

[2] 土齐的論文，刊在 Sci. Papers Inst. Phys. Chem. Research (东京)，卷7，第79~96頁，1927。并參看 Proc. 3d Intern. Congr. Applied Mechanics，卷2，第176~180頁，1931 斯德哥尔摩。

[3] 見 Schweiz. Bauz.，卷20，1927。

[4] 見佛洛希特 (M. M. Frocht) 所著“光測彈性学”(Photoelasticity)，1941，紐約。

[5] 这个新的发展的历史可參看海騰依的論文，J. Applied Mechanics，1938年12月。并參看三維的光彈性学的論題，刊在“實驗的应力分析手冊”，第924~965頁，1950。

[6] 叙述这个方法可見海騰依的論著，刊在“實驗的应力分析手冊”第636~662頁。

[7] VDI，卷76，第973~982頁，1932。

方法分析过曲拐軸、連杆和其他机械零件的应力。

对于机械零件在各种工艺过程中經常产生的殘留应力也已經完成了許多研究工作。例如,通过模子拉出来的銅条,其整个截面上的应力分布并不是均匀的。靠近表面的金属較之中心处受力要大些,如图 228a 所示。当除去拉力 P 时,銅条均匀地收缩并且有一个均匀应力从曲綫 mn 所示的应力中被减去。于是最后得出图 228b 中阴影面积所表示的殘留应力。外层纖維成为受拉状态而内层纖維成为受压状态。如果再将此杆沿纵綫截开,并假定截开后的两部分呈图 228c 所示的曲綫状,則殘留应力就会有部分消除。冷軋也会发生类似的殘留应力,如图 228d 所示。如果在作纵向截开以前將伸长仪附着在杆件的外表面上,則在弯曲时(如图 228c 所示)可量出殘留应力的峰值^[1]。

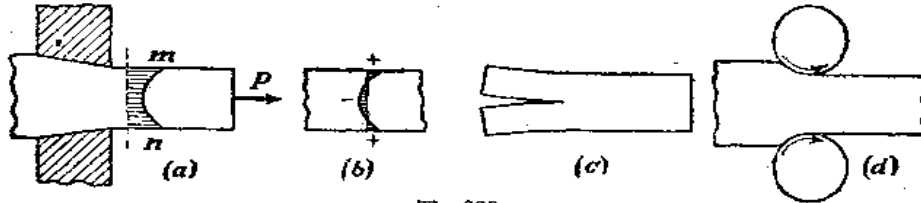


图 228

殘留应力具有很大的实际意义。它会使机件在制造过程中产生有害的翘曲,干裂(season cracking)也是由它所引起的。有几种銅合金冷拉管如在冷拉以后沒有經過适当的退火处理,也会产生殘留应力。测量結構构件内所存在的殘留应力时,必須將构件切成薄层,测量其切成薄层时所发生的变形,即可由此得到計算殘留应力的資料。这类实验的第一次是研究大炮殘留应力的卡拉考茲基

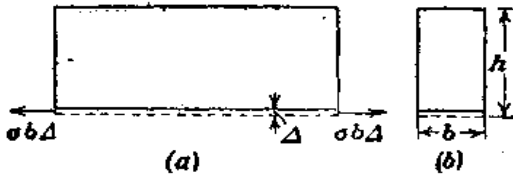


图 229

(Н. Каракуцкий)^[2] 作出来的。在研究矩形杆中的殘留应力(图 229)时,我們先將其刨去一厚度为 Δ 的薄层。如果該薄层有殘余拉应力 σ , 刨制对杆件产生变形的效应和作用有两个偏心拉力 $\sigma b \Delta$ 时是一样的(图 229a)。此两力将产生一纵向应变 ε 和曲率 $1/\rho$, 分別按下式計算:

$$\varepsilon = \frac{\sigma b \Delta}{E b h} \quad (a)$$

$$\frac{1}{\rho} = \frac{\sigma b h \Delta}{2 E I} \quad (b)$$

[1] 有些这类实验是由作者在西屋电气公司研究实验室内作出来的, 1924。

[2] 卡拉考茲基所著“鑄鉄与鋼中内应力的研究” 1887 年于圣彼得堡出版, 1888 年英译本(The Study of Internal Stresses in Cast Iron and Steel) 在倫敦出版。

在每一层刨去以后,测定曲率的改变,我們便得到了用(a), (b)两式計算初始残余应力的充分資料。上述方法可改用化学处理将材料逐层脫去以代替車削。这一改进方法是由达維靖可夫提供的^[1]。此法也可用来研究冷拉管的残余应力。

实心圓柱杆中的残余应力可用鉆孔方法进行研究。将材料从圓柱內面分层(薄层)車去,并且在圓柱的纵向和切向量出它們相应的变形,我們可得到充分資料用以計算与圓柱軸成对称分布的残余应力^[2]。此法已經用来研究各种热处理过程中所产生的残余应力以及用来檢查由于不均匀冷却所产生的塑性变形^[3]。对于热处理产生的塑性变形也可利用同样的方法。現在經常采用火焰硬化法和硝化法来改进机械零件在高度应力集中处的疲劳强度。这样,高残余压应力将在表面上发生,这种应力和工作时产生的应力循环一起,將結合成一种更有利的应力起伏。

在焊接結構物中残余应力也是很重要的。由于焊接过程中引起局部的高温,最后冷却时常会出现很高的残余应力。在鋼板焊接成的結構物中,这些应力的^{大小可用蔷薇形应变仪(rosette strain gauge)^[4]来测定鋼板平面上三个方向的应变。有了这些测得的数据,便可算出主应变的大小和方向以及相应的主应力来。要得出鋼板內存在的残余应力,必須进行两次测量,一次是在鋼板未割截以前进行,另一次是在截出一小部分以后进行。两者讀数之差表示分离元素的应变結果,也表示残余应力的大小。}

实验应力分析法正向各方面繼續发展,我們可以預期在这个领域中会得到进一步推进,使我們在材料力学方面的知識繼續提高。在很长的一段时间內,材料力学一直流行着解析法。这种方法当然是有用的,可是不能經常充分地解决所有的工程問題。广泛地使用实验方法已使材料力学的研究获得了新的生命力。

[1] J. Tech. Phys. (苏联), 卷 1, 1931。

[2] 这个計算方法是由薩克斯(G. Sachs)发表出来的,見 Z. Metallkunde, 卷 19, 第 352~357 頁, 1927; Trans. ASME, 第 821 頁, 1939。

[3] 薄赫霍茲(H. Buchholtz)与布赫勒(H. Bühler)合著“鋼与鉄”(Stahl u. Eisen), 卷 52, 第 490~492 頁, 1932; 并参看伏克斯(S. Fuchs)的論文,刊在 Mitt. Forsch.-Inst., 卷 3, 第 199~234 頁, 1933, 及布赫勒,薄赫霍茲与修尔茨(F. H. Schultz)等人的論文,刊在 Archiv. Eisenhüttenw., 卷 5, 第 413~418 頁, 1942。

[4] 叙述各种蔷薇形应变仪及其理論和应用,見梅惹(J. H. Meier)的文章,刊在“实验的应力分析手册”第 390~437 頁。

第十三章

1900~1950年間的彈性理論

79. 克萊恩 (Felix Klein)

自从高斯(Gauss)的时代起,格廷根大学已成为数学的一个重要中心。高斯不独是个偉大的数学家,而且他用数学解决了天文学、物理学、和測地学各方面不少的問題。由于他的工作成果,在格廷根大学树立了将数学和实际应用相結合的傳統。他的繼承者,卓越的数学家底里希列特(Dirichlet),黎曼(Riemann)和克列布希都保持这个傳統并經常和純粹数学一样地开講理論物理学中的各分支学科。当十九世紀末叶及二十世紀初期,在克萊恩的影响下,关于将这些学科串联在一起的观念更得到新的激发。

費立克斯·克萊恩(1849~1925)出生于杜塞尔多夫(Düsseldorf)^[1]。他从高等学校毕业以后,进入波恩(Bonn)大学,在該校不久就充当物理学教授普勒斯克(Plucker)的助教。克萊恩在1868年获得博士学位,此后轉往格廷根大学任教,該时克列布希也正在該校任教。1871年他充任該校的講師,次年即离开格廷根大学而在厄尔兰根(Erlangen)大学担任教授。在該校他提出了他那著名的“厄尔兰根的教学計劃”(das Erlanger Programm),其中強調数学要和应用到数学的各种科学范畴相結合的重要性。1875年,克萊恩受聘为慕尼黑工业学院的数学教授。在該校他不仅担任通常的积分教程而且还开設了更高水平的数学專門講座。他认为如果工程系的学生能够多学点数学,无论对于应用科学的研究工作,或者担任教学工作,都是对工程教育有利的。1880年,克萊恩由慕尼黑轉到萊比錫大学,1886年重回格廷根大学担任教授。他一貫強調純粹数学对于技术物理学和应用力学的重要性。以前在德国各大学里这些学科都沒有开过課,由于克萊恩的影

[1] 見克萊恩的自傳附注加在他所著下列书籍的某些有关部分,“綜合数学論文集”(Gesammelte Mathematische Abhandlungen),1921,柏林。并參看 Universitätsbund Göttingen E. V. Jahrgang 26, Mitteilungen, 1949, 第1期;米齐斯的論文刊在 ZAMM, 卷4, 第86頁, 1924。关于格廷根大学的数学历史,可參看克萊恩与施姆馬克(Schimmack)合著的“数学教学”(Der Mathematische Unterricht...), 第一部分,第158頁, 1907。

响,在格廷根大学开始設立了应用数学、技术物理学(电气工程学)和应用力学三个新的講座。

1893年,克萊恩去美国旅行并参观芝加哥国际博覽会。他参加了那年的数学会議,并且在伊凡斯頓(Evanston)向美国数学家作过一系列的演講。从那个时候起,克萊恩經常与美国科学家們保持接触,在他的課堂里面常有从美国来的一些学生。当他在美国时,他研究了那些設有工程学院的大学組織,并且注意到各該大学的数学教育不独設有供学生选定数学专业的課程,而且也設有供将来充当工程师时应用的数学課程。許多大学和科学研究組織都是由私人的基金来开办的,行政独立,这点給予克萊恩的印象很深。

他回到格廷根大学以后,决定試用美国的方法并和德国实业界的代表們建立联系。他向那些人解釋,在格廷根大学組織应用数学、应用力学和应用物理学三个研究院能訓練出大批的青年科学家,这样做是有利于工业发展的。他叙述了这些研究院的活动怎样会有利于数学教学方法以及怎样有助于訓練一批具有一些工程科学知識的数学教师。1898年,毕竟成立了“格廷根应用数理研究协会”(Göttinger Vereinigung zur Förderung der angewandten Physik und Mathematik),并且由于这个协会在經濟上的支持,在格廷根大学出現了几个研究院。克萊恩替这些新的学院找到了經濟来源,而且聘到了在应用科学方面一些杰出的人才作为研究院的主持人。1904年組織完成,当时的应用数学方面的主任是侖治(C. Runge)^[1],应用力学方面的主任是普兰道尔(L. Prandtl),而电气工程方面的主任为西蒙(H. T. Simon)。

为了使这些新的研究院和純粹数学学院保持联系,由克萊恩自任主席邀集应用科学全体教授組織研究会。材料力学、結構理論、彈性理論、电机工程等等都列为連續一学期共同研究的題目。每次两小时的會議中,由一个学生根据事先提供的題目經過相关的教授指导在会上作出論文报告。論文报告提出来以后,接着由在座的教授和学生們进行討論。克萊恩的意見总是很有价值的,因为作为一个教



图 230 F. 克萊恩

[1] 关于侖治的傳記,見意丽斯·侖治(Iris Runge)所著“卡尔·侖治”(Carl Runge),其中有二十世紀初期他在格廷根大学生活的一張生动的照片。

師來說，他有豐富的知識和卓越的才能，他能在每個專門問題中看出某些最重要的關鍵以中肯的意見指出所提問題和有關學科中各種問題之間的关系。這種由純粹數學和应用科學的代表們聯合在一起的研究會是一種新穎的組織，它不獨吸引德國的，而且也吸引其他國家的許多青年工程師們的興趣，因此集會時經常具有國際性的氣氛。這種新的學術活動獲得了極大的成功，有很多學生都選擇了格廷根大學為他們畢業後繼續作研究工作的場所。該校刊出過許多篇關於应用科學方面的博士論文，並且還替許多工業學校提供应用力學方面的教授。從那時起克萊恩、俞治和普蘭道爾的學生在德國的工程力學方面都有相當大的貢獻。

克萊恩的活動並不限於這些格廷根大學的組織工作上。他還運用那卓越的才能和淵博的知識從事於一些國際間重要的科學規劃。他領導過編輯出版“數學百科全書”(Encyklopädie der mathematischen Wissenschaften)(1901~1914)。因為和國外數學家常有過接觸，他順利地得到一些著名科學家的合作，在百科全書上完成了一件國際性事業。克萊恩自己主編了力學部分。在他領導下編寫的四卷中，列入了直至最近期為止的理論力學和应用力學中各分支的全部資料，並附有一個非常完整的書目提要。其中也將歷史資料收入在內。這些書的出版在現代力學發展中是一項重大的事件。它在一定程度上幫助了個別科學家的研究工作；更由於將理論和實用科學更為密切結合，對於促使工程力學提到較高水平，也起了極大的作用。

克萊恩改進純粹科學和實用科學間关系的另一種方式是通過他在中學和大學修正數學教育的教學計劃來實現的。他提倡在德國各大學里面設立应用科學學院。他也要求工程學院盡量分擔訓練數學教師的任務，以提高他們的基礎學科水平。這些觀念，對於德國的數學教育起了很大的影響，而且在以後，通過國際數學會議的國際委員會，也影響了其他國家的數學教學方法。

在二十世紀中，材料力學趨向於更大量地運用數學工具，而對此門科學所作的主要貢獻都是由那些既有工程素養又對基本科學有過充分準備的人們做出來的。這證明克萊恩早已預見到工程科學的這種發展方向了。

80. 普蘭道爾

路德威格·普蘭道爾在1875年出生於慕尼黑附近的佛賴津(Freising)，他的父親是一個農學院教授。他在慕尼黑工業學院受過工程教育。畢業以後，留在學校里充任虎勃教授的助教，那時虎勃剛開始在該校任課，虎勃修改了工程力學的教學大綱並修改了材料試驗所的實驗計劃。普蘭道爾協助虎勃做好這些工作，並且一開始便完成了一項重要的研究工作。

那時，普蘭道爾正熱心於曲杆的彎曲理論，並對鐵路車輛挽鈎的強度作出許多

次試驗。他認為簡支直梁公式能充分精確地用來計算曲鈎內的最大彎曲應力。那時在斯圖加特工業學院的巴赫教授卻有不同意見，他用的是尹克勒的曲杆彎曲理論，該理論是根據假定曲杆的截面在彎曲時仍保持為平面推導出來的。普蘭道爾對計算狹長矩形截面的曲杆的純彎曲，得出了精確解。這證明了在純彎曲時截面仍保持為平面，而且應力分布也和尹克勒理論所得出來的非常接近^[1]。



图 231 L. 普兰道尔

普蘭道爾在圓形薄板的彎曲試驗中，注意到只是在撓度很小時撓度才與載荷成正比，而撓度較大時薄板顯現出的剛度大於理論推算的結果。這也許是對應用一般薄板理論的界限所作的第一個實驗證明。1899年，他寫出一篇關於狹長矩形截面梁在最大抗彎剛度平面內彎曲時的側向壓屈的論文作為博士論文^[2]。他得出具有實用價值的好些特殊情況的解^[3]，算出求解這個問題所需用的貝塞爾函數(Bessel's function)表，並且作出一系列的實驗，其結果證明了和他的理論是相符的。在作出這些試驗時，普蘭道爾發明了一種能精密地決定臨界載荷的實驗技術，這種技術在以後為多數研究人員用來研究彈性穩定。這篇關於側向壓屈的論文介紹了梁^[4]和曲杆^[5]側向穩定的許多研究資料。

普蘭道爾完成他的博士論文以後，便在工業界工作。但不久又重回學校工作，早在1900年，他接受了漢諾威工業學院工程力學教授的聘請。在該校他發表了關於扭轉問題中薄膜比擬(membrane analogy)的一篇重要論文^[6]。在這篇論文中，

[1] 對於圓杆彎曲的精確解答老早由哥羅溫(Головин)得出。不過他的論文只在蘇聯發表，在西歐還不知道。普蘭道爾並沒有將這項研究發表，而是在廷普的論文中提到了它，見 Z. Math. u. Physik, 卷 52, 第 348 頁, 1905。

[2] 普蘭道爾著“側向壓屈”1899 慕尼黑。

[3] 米歇爾(A. G. M. Michell)獨自解出了純彎曲下壓屈的最簡單情況，見 Phil. Mag. (5), 卷 48, 第 298 頁, 1899。

[4] 作者本人研究了工字梁的側向壓屈；見本人的論文，刊在 Bull. Polytech. Inst. 卷 4, 1905 聖彼得堡；卷 5, 1906。更進一步研究同一問題由施瓦拉(E. Chwalla)做過，見 Bauing., 卷 17, 1936。並參看 Sitzber. Akad. Wiss. Wien Math.—Naturw. Klasse, Abt IIa, 卷 153, 1944, 及皮特遜(O. Pettersson)的論文，刊在 Bulletin. 第 10 期，皇家工程學院，1952，斯德哥爾摩。

[5] 見作者本人的論文，刊在 Bull. Polytech. Inst. 1910, 基輔。

[6] Physik., Z., 卷 4, 1903。

他指出利用肥皂膜片可以用實驗方法得出扭轉中应力分布的全部資料。这方面的有些成績是由他的学生安梯斯 (H. Anthes)^[1] 在以后完成的。这种比拟法的实用意义經過格利菲斯 (A. A. Griffith) 和台勒 (G. I. Taylor) 采用皂膜法来决定各种复杂截面杆件的抗扭剛度而得到承認^[2]。

克莱恩知道了普兰道尔在工程力学上的成就后,并由于虎勃的推荐,他决定将普兰道尔請到格廷根大学并任命他担負該大学发展工程力学的重大任务。将一个青年工程师請到数学学院来交給他这样重大的任务,这种不寻常的措施又一次証明了克莱恩的远見^[3]。普兰道尔到格廷根大学工作以后使該院生色不少。

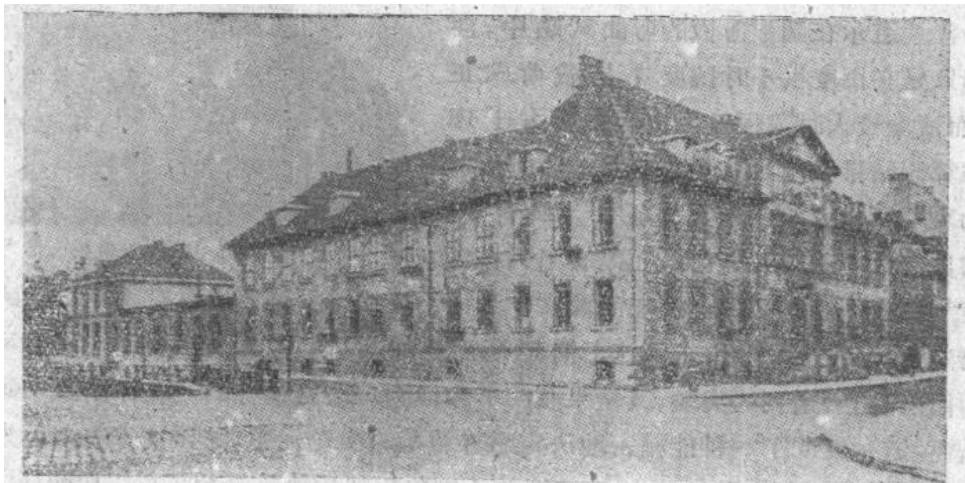


图 232 格廷根大学应用数学与力学学院

1904 年在海德尔堡举行的国际数学会議的一次集会上,普兰道尔提出了他那著名的論文“关于摩擦极小的流体运动”(Über Flüssigkeitsbewegung bei sehr kleiner Reibung),其中第一次討論了边界层。克莱恩听完了普兰道尔这篇报告以后,立刻体会到这篇論文对将来研究流体动力学或空气动力学非常重要,并向这位青年伙伴表示这篇論文是會議中最好的一篇。

普兰道尔在格廷根的工作是从 1904 年秋季开始的。在同一年里,他的一位亲密朋友侖治教授和他一起来到該校講授应用数学。在密切配合下,他俩一起改进了应用数学和力学学院^[4],由于他俩的努力結果,不久这个学院就成为吸引青年人

[1] 安梯斯的論文,刊在 Dingers Polytech. J., 第 342 頁, 1903。

[2] Tech. Rept. Advisory Comm. Aeronautics, 倫敦, 卷 3, 第 910, 933 各頁, 1917~1918。

[3] 有些教授不同意在这个大学里教应用科学,但普兰道尔的工作証明只有这样才能和大学教育較高理想充分協調。參看沃依特的“节日酬演”(Festrede), 1912 格廷根。

[4] 在这所建筑物的牆壁上可以看到紀念湯姆士·楊的銅牌,在十八世紀末年他是在这几研究物理的一个学生(參看第 22 节)。

学习应用数学的一个重要中心^[1]。那时,普兰道尔的学生毕业后主要是研究材料力学。哈特(H. Hort)^[2]写出一篇关于钢在拉伸试验中温度变化的论文,伯林勒(S. Berliner)^[3]研究了铸铁拉伸试验中的滞后循环,而作者(指铁木生可本人——译者注)则着手研究前面已提过的工字梁的侧向压屈。随着建造奎比克桥(Quebec Bridge)的失败,普兰道尔重视了组合柱的压屈,并且指出与该桥受压部件的大弦杆相连接的斜杆和板条,其截面尺寸均嫌不足^[4]。

大致在同一时期,卡尔曼来到格廷根,也在普兰道尔指导下开始研究柱在塑性界限内的压屈问题(他的博士论文题)^[5]。当他获得了博士学位以后,留在格廷根好几年作为普兰道尔的助教,进行曲管弯曲的研究^[6](这个问题是普兰道尔最重视的)。他也作过在纵向和侧向压力联合作用下石块受压强度的实验研究^[7]。普兰道尔自己也发表了固体的两种断裂型式的理论,并且也设计出供解释滞后回线用的模型(参看第74节)。

他很重视梁的塑性变形,在他的指导下赫尔伯特(H. Herbert)^[8]写出一篇关于这个问题的论文。有些塑性变形问题早已由圣维南解出了(参看第52节)。普兰道尔在这方面作了进一步的研究,解出了半无限体中更复杂的二维问题^[9]。该半无限体如图233所示,在一狭条地带(宽度为 a)上分布着均匀压力 p 。他指出在一定的临界压力 p_{cr} 值时;三角形土块 ABC 将向下移动,而 BDE 和 AFG 两个三角形土块,在 BCD 及 ACF 两个扇形体所传递的压力作用下,将向上移动。滑移将沿图示的最大剪应力面而发生。假定在屈伏时最大剪应力等于拉伸屈伏点应力之半,则临界压力将为

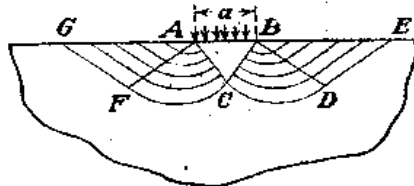


图 233

$$p_{cr} = \sigma_{yp} \left(1 + \frac{\pi}{2}\right)$$

[1] 见桑默拜尔德(A. Sommerfeld)关于普兰道尔六十周年纪念会上的报告,刊在ZAMM,卷15,第14页,1935。

[2] 哈特(H. Hort)著“拉伸试验中加热过程”(Über die Wärmevergänge beim Zerreissversuch), 1906。

[3] 伯林勒的论文,刊在Ann. Physik,卷20,第527页,1906。

[4] VDI,卷55,1907。

[5] Forschungsarb.,第81期,1910,柏林。

[6] VDI,卷55,第1889页,1911。

[7] 同上注,第1749页; Forschungsarb.,第113期,1912,柏林。

[8] 赫尔伯特的论文,1909,格廷根。

[9] 见Z. angew. Math. u. Mechanik,卷1,第15页,1921。

這篇論文發表以後，塑性理論開始有迅速的進展。這個題目現在已組成材料力學中一個重要的分支。在納台^[1]、薩可洛夫斯基(B. B. Соколовский)^[2]和希爾(R. Hill)^[3]所著的一些書中都有詳細的敘述。

普蘭道爾的論文還具有歷史上的另一種重要意義。它刊登在應用數學及力學雜誌 (Zeitschrift für angewandte Mathematik und Mechanik) 的創刊號里。此雜誌由米齊斯主編，不僅在德國，而且對其他各國，它都具有很大的影響性。好些國家都仿照這個榜樣開始出版應用力學方面的雜誌。這些雜誌對於材料力學工作者進行新的研究工作給以莫大的便利。

普蘭道爾在材料力學方面的論文只代表了他在工程力學上貢獻的一小部分。他的主要成就還是在空氣動力學方面，因為這不屬於我們討論的題目範圍以內，我們在這裡只從1906年成立飛機發動機研究委員會 (Motorluftschiff-Studiengesellschaft) 後普蘭道爾以極大部分時間專心研究氣體動力學說起。1908年，根據普蘭道爾的計劃在格廷根建造了第一個小型的風洞。在這個風洞里所作的研究工作以及進行測量和記錄的技術都是很成功的，因此不久世界各國的空氣動力實驗家都應用普蘭道爾的方法來進行實驗。在第一次世界大戰時期，格廷根又建造了第二個(較大的)風洞；普蘭道爾發表了傑出的論文“機翼理論” (Tragflügeltheorie)，這篇論文說明了根據小模型在風洞內的實驗結果來設計飛機的方法。他的意見又一次得到公認，所以現在全世界的飛機設計者都應用它來進行工作。

普蘭道爾所有論文的主要特點是它們的創造性。他的著作經常給研究者开辟了新的範疇並且他擁有相當多的學生可以依照他的先行工作所指示的方向作他的接班人。這些學生中間有許多現在都在德國及其他國家擔任教學工作^[4]。在估量普蘭道爾對工程力學方面的貢獻時，我們不僅要注意他的著述，更值得注意的是他在格廷根開創的偉大的力學學院。

81. 解彈性問題的近似法

在二十世紀中，機械設計和結構理論方面所遇到的新問題需要作出較以前所提到的各種情況更為精確的應力分析。材料力學上的基本公式通常是不夠精確

[1] 納台著“固體的流動和斷裂理論” (Theory of Flow and Fracture of Solids), 第2版, 1950。

[2] 薩可洛夫斯基著“塑性理論” (Theory of Plasticity) (俄文本), 1946, 莫斯科。

[3] 希爾著“數學的塑性理論” (The Mathematical Theory of Plasticity), 1950, 牛津。

[4] 普蘭道爾的許多學生和以前的助教現在都在美國活躍着。卡爾曼在美國空氣動力學方面作出許多成就。納台在西屋研究實驗室對塑性作出重要的研究，而普拉格 (W. Prager) 在布朗大學 (Brown University) 領導着塑性方面新的研究工作。佛柳芝 (W. Flugge) 教授夫人在斯丹福大學工程力學系工作。邓哈达格和作者本人過去都在格廷根爭取學位工作時住了一些日子，因此我們都承認是普蘭道爾的學生。

的，因此普遍地要求应用彈性理論来解决实际問題。彈性理論這門課程以前只在少数学校里開講，而且一般都屬於理論性的，現在許多工程学校都把它列入教學計劃中，已成為一門非常重要的应用科学了。這門課程的教本也都改变了体裁，作者們所討論的問題已不只是理論方面，而且也常常談到实用方面^[1]。

对于彈性問題，精确的数学解只是在極簡單的情況下才有实用价值，彈性理論的現代發展趨勢是使用各种近似法。這些方法之一是以利用比拟法为基础的^[2]。我們已經提过普兰道尔所提供的薄膜比拟法，經証明在研究扭轉問題中是很有用的。这种比拟法已由温宁·梅尼茲 (Vening Meinesz)^[3] 推广到弯曲理論上。利用非均布受載薄膜的一个方程式，本书著者簡化了梁弯曲的分析方法^[4]。邓哈达格 (J. Den Hartog) 建議在二維光測彈性研究中利用薄膜比拟法来决定两主应力的总和^[5]。魏貝尔 (E. E. Weibel) 接下去研究細小嵌縫处的应力集中^[6] 也得到成功。

电比拟法也用来求解彈性問題。其中之一已为雅可布逊 (L. S. Jacobsen) 在变直徑的軸杆受扭中加以闡明了。如薄板具有象軸的橫截面一样的边界，他指出^[7] 适当地改变薄板的厚度能使势函数的微分方程与軸的应力函数的微分方程相一致。应用这个比拟法，便能研究两不同直徑的軸杆相連接的小嵌縫处应力集中的重要問題。关于这方面进一步的研究已由孙姆 (A. Thum) 及包茲 (W. Bautz)^[8] 作出，他們用了变深度的一个电解箱来代替变厚度的一块薄板。

穆斯希里施維里 (H. И. Мусхелишвили) 指出另一种重要的比拟法^[9]。它和由二維定常温度分布所产生的应力以及由位錯所产生的应力都有关系。通过这一事实，魏貝尔^[10] 用光測彈性法研究了圓管和矩形管的定常温度应力。

[1] 特別为工程師們写出的第一本彈性理論的书是虎勃 (A. Föppl) 的“工程力学，高級彈性理論最重要教程”(Die wichtigsten Lehren der höheren Elastizitätstheorie, technische Mechanik), 卷5, 1907, 萊比錫。随后与 L. Föppl 合作又补充了一些分成三卷出版, “应力与变形”(Drang und Zwang), 1920~1947。

[2] 在应力分析中使用比拟法在“实验的应力分析手册”一书中有叙述。并参看“工程动力学”(Technische Dynamik), 比齐諾 (C. B. Biezeno) 与格蘭美尔 (R. Grammel) 合著, 1939, 柏林。

[3] Ingenieur, 第 108 頁, 1911 烏特勒支 (utrecht)。

[4] 見 Bull. Inst. Engrs. Ways of Communication, 1913, 圣彼得堡; 并参看 Proc. London Math. Soc. (2), 卷 20, 第 398 頁, 1922。

[5] Z. angew. Math. Mech., 卷 11, 第 156 頁, 1931。

[6] Trans. ASME, 卷 56, 第 601 頁, 1934。

[7] 同上注, 卷 47, 第 619 頁, 1925。

[8] VDI, 卷 78, 第 17 頁, 1934。

[9] Bull. Electrotech. Inst. 卷 13, 第 23~37 頁, 1916 圣彼得堡; 并参看 Rend. accad. Nazl. Lincei, 第 5 輯, 卷 31, 第 548~551 頁, 1922; 比沃特 (M.A. Biot) 的論文, 刊在 Phil. Mag., 卷 19, 第 540 頁, 1935。

[10] Proc. 5th Intern. Congr. Applied Mechanics, Cambridge, Mass., 第 213 頁, 1938。

有一种比拟法是根据下面这个事实提出的,即艾雷应力函数的双調和微分方程符合于被沿边缘分布的力和力偶所弯曲的一块薄板的側向撓曲的方程。它已經被用来求解二維的彈性問題^[1]。

俞治^[2]提供了一个用来得出近似解的很有用的方法。他用有限差分方程来代替微分方程。在求解扭轉問題中,需要积分下式

$$\frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} = C$$

式中 ϕ 为应力函数,他将下面的有限差分方程来代替这个关系

$$\phi_1 + \phi_2 + \phi_3 + \phi_4 - 4\phi_0 = C_1 \quad (a)$$

对于受扭杆件横断面上所分成的一些小方形格子上任一点(如图 234 中的 O 点)都必须满足此式。对于方格网里面的每一点写出 (a) 式并看出在边界处 ϕ 等于零,就可

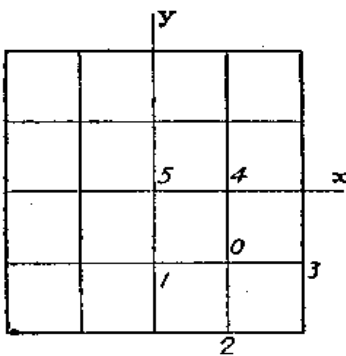


图 234

得出能够算出所有 ϕ 值的一组綫性方程。从这些数值中可算出抗扭刚度和最大剪应力。在对称的情况下,如图 234 所示,我們只消写出三个方程式,即,对于 $0, 1$ 及 5 各点的方程式。这样直接求解这些方程是不会有困难的。要想得出較精确的结果,必須应用更小的方格网,当然也就需要更多的方程式。

如果方程式的个数很多,可以采用迭代漸近法来求解^[3]。我們假定一些任意的初值作为 ϕ 的值。

将它们作为 $\phi_1, \phi_2, \phi_3, \phi_4$ 代入 (a) 式中,我們得出方格网中所有各点一个新的 ϕ_0 值,而且,用它們反复进行計算。这样重复几次之后,便可得出 ϕ 的非常精确的数值。

里查逊 (L. F. Richardson)^[4] 在二維彈性問題上成功地用了有限差分方程,此类問題中的应力函数必須满足一个四阶微分方程。进一步发展此法应归功于苏斯威尔 (R. V. Southwell), 他改进了这个方法并系統地在許多物理学問題上加上使用,其中便包括了許多的彈性力学上的問題^[5]。

[1] 怀哈都 (K. Wieghardt) 的論文,刊在 Mitt. Forschungsarb., 卷 49, 第 15~30 頁, 1908。并参看克兰兹 (H. Cranz) 的論文,刊在 Ing-Arch., 卷 10, 第 159~166 頁, 1939。

[2] Z. Math. u. Physik., 卷 50, 第 225 頁, 1908。

[3] 見李勃曼 (H. Liebmann) 的論文,刊在 Sitz. ber. math-naturw. Abt. bayer. Akad. Wiss. München, 第 385 頁, 1918。

[4] Phil. Trans., (A), 卷 210, 第 307~357 頁, 1910。

[5] 見苏斯威尔的“工程科学中的松弛法” (Relaxation Methods in Engineering Science), 1940, 牛津, 又“理論物理学中的松弛法” (Relaxation Methods in Theoretical Physics), 1946, 牛津。

對於尋求彈性力學問題的近似解方面，雷萊-里茲法也是很有用的。當求一個複雜系統的基本振動方式的頻率時，雷萊建議對該種方式假定出某些形狀，導出計算合成頻率的一個表示式，於是選定參數，使頻率表示式的值為最小，從而確定所假定的形狀。里茲^[1]研究了矩形薄板的彎曲，認定位能的表示式為

$$I = \iint \left\{ \frac{D}{2} \left[\left(\frac{\partial^2 w}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} \right)^2 - 2(1-\mu) \left(\frac{\partial^2 w}{\partial x^2} \frac{\partial^2 w}{\partial y^2} - \left(\frac{\partial^2 w}{\partial x \partial y} \right)^2 \right) \right] - w q \right\} dx dy \quad (b)$$

式中 w 為撓度， q 為橫向載荷集度而 D 為抗彎剛度。他看到撓度 w 的真實解應使此能量為極小值，因此將解展成下列的級數形式

$$w = a_1 \phi_1(x, y) + a_2 \phi_2(x, y) + a_3 \phi_3(x, y) + \dots \quad (c)$$

其中每一函數 ϕ 都能滿足薄板的邊界條件而係數 a_1, a_2, a_3, \dots 可從下列一組綫性方程算出

$$\frac{\partial I}{\partial a_1} = 0, \quad \frac{\partial I}{\partial a_2} = 0, \quad \frac{\partial I}{\partial a_3} = 0, \dots \quad (d)$$

當得出近似解(c)時，這些綫性方程就表示使積分 I 為極小值的條件^[2]。實驗證明經常只要取級數(c)中前面幾項就能得出滿意的結果來。

對於杆件在橫向力和軸向力聯合作用下的彎曲，採用這個方法，也能得出近似公式。同樣的方法也可用來求解某些有初曲率的杆件和圓環^[3]。應用里茲方法計算薄膜的撓度，在薄膜比拟法中，可導出簡單公式來計算變截面杆件中的扭曲應力和彎曲應力^[4]。在研究變截面杆件以及具有不同邊界條件的矩形薄板的振動時，用同樣的方法也能獲得有用的結果。

里茲方法也曾經結合着最小功原理一起來使用^[5]。這說明了如果有一物體，在其邊界上有給定的力作用着，同時如果假定應力分量的改變不致影響到平衡方程和邊界條件，則真正的應力分量就是那些能使應變能的改變消失為零的應力分量。例如，在一個含有應力函數 ϕ 的二維問題中，應變能將為

$$V = \frac{1}{2E} \iint \left[\left(\frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} \right)^2 + 2 \left(\frac{\partial^2 \phi}{\partial x \partial y} \right)^2 + \left(\frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} \right)^2 \right] dx dy \quad (e)$$

[1] 關於這位著名科學家的傳記，見他的“論文集”(Collected Papers), 1911, 巴黎。

[2] 這樣可得出 I 最小值的上限。底里非茨(E. Trefftz)指出如何得出 I 最小值的下限；見 Math. Ann., 卷 100, 第 603 頁, 1928。

[3] 見作者本人的論文，刊在“奧古斯特·虎勃七十誕辰紀念冊”(Festschrift zum Siebzigsten Geburtstag, August Föppl), 1923。

[4] 見作者本人的論文，刊在 Bull. Inst. Engrs. Ways of Communications, 1913, 聖彼得堡；并見 Proc. London Math. Soc., (2), 卷 20, 第 398 頁, 1922。

[5] 見作者本人的“彈性理論”(Theory of Elasticity) (俄文本), 1914 聖彼得堡；并見作者本人的論文，刊在 Phil. Mag., 卷 47, 第 1095 頁, 1924。

將應力函數展成下列級數形式

$$\phi = a_1\phi_1(x, y) + a_2\phi_2(x, y) + a_3\phi_3(x, y) + \dots \quad (f)$$

式中每一項都滿足此問題的邊界條件，將它代入(e)式，就可由下列各式算出係數 a_1, a_2, a_3, \dots 等數值來。

$$\frac{\partial V}{\partial a_1} = 0, \quad \frac{\partial V}{\partial a_2} = 0, \quad \frac{\partial V}{\partial a_3} = 0 \dots\dots$$

將這些數值代入(f)式，即得出應力函數，可用來作應力的近似計算。利用這個方法，已經解決了工字梁在彎曲作用下寬翼緣(翼緣的有效寬度)的應力分布問題^[1]。利用它也解決了薄壁構件的剪力遲滯(shear lag)問題^[2]。

82. 彈性的三維問題^[3]

本世紀中繼續進行着聖維南關於懸臂梁受扭和受彎問題的研究，已經找出了對幾種新截面形狀的精確解^[4]。在彎曲問題上，已採用非對稱截面確定出不會產生扭轉作用的彎曲載荷的作用點^[5]。已經證明了在半圓形和等邊三角形的截面中，只要將載荷由形心偏移稍許距離便能消除扭轉。但在薄壁截面內，這種偏移可以大些，於是它便具有很大的實際意義了。這個問題由梅拉特(R. Maillart)^[6]予以闡明，他提出了剪切中心(shear center)這個概念，並且說明了求定該點的方法。

在聖維南對扭轉問題的解法中，是假定作用的扭矩其在杆兩端的剪應力分布形式和中間的任一橫截面上的剪應力分布形式相同的。如果兩端的應力分布不與此相同，則在總應力中將有一局部擾動，而聖維南的解只在去兩端某一距離的區域內才有效。這類局部擾動曾經有一些學者進行過研究^[7]。在開口薄壁截面中，

[1] 卡爾曼的論文，刊在“奧古斯特·皮勃七十誕辰紀念冊”上，第114頁，1923。

[2] 伊麗克·雷斯勒(Eric Reissner)的論文，刊在 Quart. Applied Math., 卷4, 第268頁，1946。

[3] 在這節中所提到的一些論文，只有幾篇是有實用價值的。在這方面較全面的敘述可參看廷普(A. Timpe)和鐵端(G. Todone)兩人在數學知識百科全書(Encyklopädie Math. Wiss.)中所寫的文章，卷44, 1914; 以及特利菲茨和格斯克勒(J. W. Geckeler)在“物理手冊”(Handbuch der Physik)一書中所寫的文章，卷6, 1928。

[4] 見特利菲茨的論文，刊在 Math. Ann., 卷82, 第97頁，1921; 又 ZAMM, 卷2, 第263頁，1922。

[5] 見作者本人的論文，刊在 Bull. Inst. Engrs. Ways of Communication, 1913, 聖彼得堡。並參看西加爾(M. Seegar)及皮爾遜(K. Pearson)的論文，刊在 Proc. Roy. Soc.(倫敦), (A), 卷96, 第211頁，1920。

[6] 梅拉特的論文，刊在 Schweiz. Bauztg., 卷77, 第195頁，1921; 卷79, 第254頁，1922。並參看艾更施外勒(A. Eggenschwyler)的論文，刊在 Diss. E. Tech. Hochschule, 1921, 蘇黎世。這個題目進一步研究由韋伯(C. Weber)作出，見 ZAMM, 卷4, 第334頁，1924。並參看特利菲茨的論文，刊在 ZAMM, 卷15, 第220頁，1935。

[7] 普爾塞(F. Purser)的論文，刊在 Proc. Roy. Irish Acad. (A), 卷26, 第54頁，1906; 廷普的論文，刊在 Math. Ann., 卷71, 第480頁，1912; 沃爾夫(K. Wolf)的論文，刊在 Sitzber. Akad. Wiss. Wien, Math.-Naturw. Klasse, 卷125, 第1149頁，1916。兩端固定的矩形杆經作者本人研究過，見 Proc. London Math. Soc., 卷20, 第389頁，1921。關於聖維南原理，格爾爾曾有一個證明刊在 Phil. Mag. (7), 卷24, 第325頁，1937。

很难使用圣維南原理, 因为扭轉角在很大程度上与扭轉力作用于两端的方式有关。作者本人研究过一端固定的工字梁扭轉的問題^[1], 已发现要想得出扭轉角的滿意数值, 不独要考虑到圣維南的扭曲应力, 而且还要考虑翼緣的弯曲应力。由扭矩 T 所产生单位长度内的扭轉角的微分方程将为

$$C\theta - C_1\theta'' = T \quad (a)$$

C 为圣維南的抗扭刚度而 C_1 为一个常数, 視翼緣的抗弯刚度而定。經实验証明其結果与 (a) 式所得的理論結果充分相符, 并指出由于翼緣的弯曲不是局部性的, 所以圣維南原理的适用性是一定限度的。韦伯 (G. Weber)^[2] 在研究槽形截面受扭中以及符拉索夫 (B. 3. Власов)^[3] 在他的开口薄壁受扭的一般性討論中都得出同样的結果。

应用复变函数求解圣維南問題是由穆斯雷里施維里所闡明的^[4]。他得出对几种新截面形状的解式并且查出了象鋼筋混凝土那样由两种不同材料构成的杆件的受扭情况^[5]。

扭矩和軸向載荷联合作用的問題也作了进一步的研究。湯姆士·楊 (參看第 22 节) 考察了一根圓軸的受扭, 他求得扭矩的表示式, 該式由下列兩項所組成: 其一与单位长度扭轉角 θ 成正比, 另一与 θ^3 成正比。他指出为了得出第二項, 在討論变形中必須將高阶微量考虑在內。这些在分析扭轉中通常是被忽略掉的。設取与軸杆共軸的圓柱面上一个矩形元素 $abcd$, 半徑为 r , 我們可断定由于扭轉作用它将变为一个平行四边形 ab_1c_1d (图 235), 因之剪应变为 $r\theta$ 。根据相应的剪应力 $G r \theta$ 可得出計算扭矩的著名公式

$$T_1 = \int_0^a G r \theta \cdot 2\pi r^2 dr = I_p G \theta \quad (b)$$

可是, 如果我們假定軸上兩截面間距离在扭轉时保持不变, 我們可看到象 ab 及 cd 那样的綫元素將伸长而其单位伸长为

$$s = \sqrt{1 + r^2 \theta^2} - 1 \sim \frac{1}{2} r^2 \theta^2 \quad (c)$$

根据相应的拉应力 $E r^2 \theta^2 / 2$ 可得出繞軸杆軸綫作用的附加扭矩:

$$T_2 = \frac{1}{2} \int_0^a E r^2 \theta^2 \cdot r \theta \cdot 2\pi r^2 dr = \frac{\pi a^5}{6} \theta^3 E \quad (d)$$

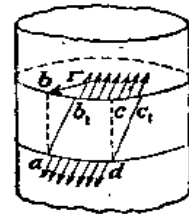


图 235

[1] Bull. Polytech. Inst. 1905~1906, 圣彼得堡。

[2] ZAMM, 卷 6, 第 85 頁, 1926。

[3] 見符拉索夫所著“彈性薄壁构件” (Thin Walled Elastic Bars), 1940, 莫斯科。

[4] Rend. accad. nazl. Lincei 第 6 組, 卷 9, 第 295~300 頁, 1929。

[5] Compt., rend., 卷 194, 第 1435 頁, 1932。

可見，它是和 θ^3 成正比的。湯姆士·楊是第一個考慮引出(c)式的高階微量的人。在鋼軸中，修正式(d)與一般公式相差很小，但對於象橡皮那樣在彈性範圍內能產生極大變形的一些材料却非常重要。在開口薄壁截面中它也是很重要的^[1]。近代許多研究家^[2]已發展了大撓度的理論，比沃特^[3]也證明了上面所解釋的湯姆士·楊的方法能給予圓軸以正確的解答。開口薄壁截面受扭轉和軸向力的聯合作用以及受扭轉和純彎曲的聯合作用的幾種情況已經由格第爾 (J. N. Goodier)^[4]研究出來，他應用最大應變理論，再一次證明了根據湯姆士·楊的假定所作的基本推導能更精確的研究成果相符。

對於變直徑的圓軸受扭的問題，已經得到某些進展。米歇爾 (J. H. Michell)^[5]和虎勃 (A. Föppl)^[6]各自都指出了應力分布可只用一個應力函數來確定，並得出了圓錐杆的應力函數。在具有橢圓體、雙曲綫體以及旋轉拋物綫體各種形狀的軸杆中都可用同一方法求解。侖治^[7]提供了一個近似法來計算連接兩不同直徑的圓柱形杆的小嵌縫處的局部應力。

現在也有些人正在研究旋轉體的軸對稱應力分布的一些問題。米歇爾^[8]和勒夫 (A. E. H. Love)^[9]指出，在這些問題中，全部應力分量能用一個簡單應力函數的形式來表示。這個應力函數與二維問題中的應力函數之間的關係已經由韋伯^[10]研究出來。將表示軸對稱應力分布的函數寫成多項式的形式，可得出計算圓板在幾種對稱形式的載荷分布下彎曲時的精確解來^[11]。

費朗 (L. N. G. Filon)^[12]對於圓筒在其兩端附近受表面剪應力的作用而伸

[1] 見薄斯克雷 (Buckley) 的論文，刊在 *Phil. Mag.*，卷 28，第 773~787 頁，1914；並參看韋伯的論文，刊在“虎勃的紀念冊”上，1924，柏林。

[2] 見蘇斯威爾的論文，刊在 *Trans. Roy. Soc. (倫敦)*，(A)，卷 213，第 187 頁，1913；比齊諾 (C. B. Biczeno) 與亨斯基 (H. Hencky) 的論文，刊在 *Proc. Acad. Sci.* 卷 31，第 569~578 及 579~592，1928，阿姆斯特丹；特利菲茨的論文，刊在 *ZAMM*，卷 12，第 160~165 頁，1933。

[3] 比沃特的論文，刊在 *Phil. Mag.*，卷 27，第 468~489 頁，1939。

[4] *J. Applied Mechanics*，卷 17，第 383~387 頁，1950。並參看格林 (A. E. Green) 及史爾德 (R. T. Shield) 的論文，刊在 *Trans. Roy. Soc. (倫敦)*，A，卷 244，第 47 頁，1952。

[5] *Proc. London Math. Soc.*，卷 31，第 140 頁，1900。

[6] *Sitzber. Math-Naturw. Abt. bayer. Akad. Wiss.* 卷 35，第 249, 504 各頁，1906，慕尼黑。

[7] 見畏勒斯 (F. A. Willers) 的論文，刊在 *Z. Math. u. Physik.* 卷 55，第 225 頁，1907。並參看虎勃 (L. Föppl) 的論文，刊在同上注，卷 51，第 61 頁，1921。

[8] *Proc. London Math. Soc.*，卷 31，第 144 頁，1900。

[9] “數學的彈性理論” (*Mathematical Theory of Elasticity*)，第 4 版，第 274 頁，1927。

[10] *ZAMM*，卷 5，1925。

[11] 見哥羅波夫 (A. Копов) 的論文，刊在 *Bull. Polytech. Inst.* 1913，基輔。在板中心作用一集中力由納台研究出來；見他所著“彈性平板” (*Elastische Platten*)，第 315 頁，1925。

[12] *Phil. Trans.*，(A)，卷 198，第 147 頁，1902。

长以及圓筒在两块剛硬平板間的受压都已作过实验,他用貝塞尔函数写出其解式来。在一个长圓筒中由于沿圓周的一个窄条地带上作用着均布法向压力而产生的应力分布是极有实用意义的,因为它近似地相当于将一个短領圈紧箍在一个长軸杆上所引起的应力分布。这个問題已經由几个学者在进行討論^[1],現在已得出对这个問題的充分資料。

彈性微分方程的一般解近来已引起工程师們的注意了。包沁涅斯克指出变位的三个分量 u , v 及 w 可用三个双調和函数来确定^[2]。拔甫考維奇 (П. Ф. Панкович)^[3] 更指出包沁涅斯克的解式还可加以簡化而用下列形式来表示:

$$u = B \frac{\partial w}{\partial x} + \phi_1, \quad v = B \frac{\partial w}{\partial y} + \phi_2, \quad w = B \frac{\partial w}{\partial z} + \phi_3$$

式中 B 为一常数,

$$w = w_0 + \frac{1}{2}(\phi_1 x + \phi_2 y + \phi_3 z)$$

函数 ϕ_1 , ϕ_2 , ϕ_3 及 w_0 均滿足拉普拉斯方程

$$\frac{\partial^2 \phi}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial y^2} + \frac{\partial^2 \phi}{\partial z^2} = 0$$

这个一般解由紐伯尔 (H. Neuber)^[4] 独自得出,他用它来求解許多带有沟槽或橢圓孔的圓軸产生应力集中的实际問題^[5]。紐伯尔也将他的解法用到二維应力分布上,导出了一些公式,用来計算沟槽或橢圓孔中的以及一块薄板在其平面上承受拉力、剪力或弯曲的各种应力集中系数。紐伯尔所著的书中^[6]所列出的許多图表用来分析机械零件的应力集中是非常方便的。

83 彈性的二維問題

本世紀中在掌握彈性的二維問題上获得了更大的进展,在实际应力分析中使用精确解已极为普遍。美斯納格^[7]采用多項式形式的应力函数解出了二維問題,

[1] 虔勃 (A. Föppl 及 L. Föppl) 著“应力与变形”第2版,卷2,第141頁,1928。巴頓 (M. V. Barton) 的論文刊在 J. Applied Mechanics, 卷8,第97頁,1941;南金 (A. W. Rankin) 的論文,刊在 J. Applied Mechanics, 卷11,第77頁,1944;脫南特 (C. J. Tranter) 和克拉格斯 (J. W. Craggs) 的論文,刊在 Phil. Mag., 卷38,第214頁,1947。

[2] “位能的应用”(Application des Potentiels),第281頁,1885,巴黎。

[3] Compt. rend. 第513頁,1932。

[4] ZAMM, 卷14,第203頁,1934。并參看 Ing. Arch., 卷5,第238~244頁,1934;卷6,第325~334頁,1935。

[5] 苏斯威尔研究过空球壳的情况,見 Phil. Mag., 1926,以及格第尔的論文,刊在 Trans. ASME, 卷55,第39頁,1933。橢圓孔的一般情况經薩多夫斯基 (M. A. Садковский) 与斯特恩堡 (E. Sternberg) 研究出来,見 J. Applied Mechanics, 卷16,第149~157頁,1949。

[6] 紐伯尔所著“刻槽应力理論”(Kerbspannungslehre),1937,柏林。

[7] Compt. rend., 卷132,第1475頁,1901。

并且將結果应用到几个狹长矩形截面梁的弯曲問題上去。他証明了用材料力学的基本公式能得出自由端受載悬臂梁的法向应力和剪应力的正确数值。他也証明了均布載荷梁的精确解对基本公式所作的改正值很小,在实际应用上可以忽略不計。

里比尔 (M. C. Ribière)^[1] 应用富勒級数来討論矩形梁的弯曲。費朗对该項問題作了进一步的研究^[2], 他将一般解应用于具有实用价值的一些特殊情况中。兰姆 (H. Lamb)^[3] 考虑一条无限长的矩形帶, 在等距离間隔內作用着方向上下交錯的等集中力。由此, 他研究了由一个集中載荷所产生的撓度。卡尔曼^[4] 再次研究該問題, 导出了計算一根簡支梁由一个集中力产生出的撓度的精确公式。

富勒級数曾被克列布希用来研究过圓形板(參看第56节), 也被文思开 (O. Venske)^[5] 用来研究过圓环。廷普^[6] 研究了几种特殊情况, 得出了計算圓环段弯曲的哥罗温 (X. C. Головин) 解式, 該圓环段的弯曲是由于其两端作用有力和力偶所引起的。圓环組成了多連通域的最簡單情况, 計算此情况的一般解包含有多值項。廷普通过下述方式得出多值解的物理意义: 他考虑了切断圓环时所能发生的殘余应力, 将一端对他端移动某一距离, 然后用某些方法將它們連接起来。正如以上所述(參看第71a节), 米歇尔对多連边界的二維問題解法作出了一般性討論^[7]。他指出如果没有体积力且各面力的合力在每一边界上都等于零时, 应力分布将与材料的彈性模量无关。在采用光測彈性法来分析应力的場合里, 这个結論具有很大的实用价值。明德林 (R. D. Mindlin)^[8] 討論过在圓盘上任一点处承受集中力的情形。作为一个受力圓环的特例, 作者本人^[9] 也討論过沿一直徑方向作用着两个相等而反向的力的受压問題。經証明在距載荷作用点某一距离所取定的橫截面上, 由尹克勒基本理論得出的双曲綫应力分布在实用上是足够精确的。其他关于

[1] 見他的論文“矩形杆弯曲的各种情况”(Sur divers cas de la flexion des prismes rectangles), 1889, 波尔多 (Bordeaux)。

[2] Phil. Trans., (A), 卷 201, 第 63 頁, 1903。

[3] 兰姆的論文, 刊在 Atti Congr. intern. matemat., 4th Congr., 1909, 羅馬, 卷 3, 第 12 頁。

[4] Abhandl. aerodynam. Inst. Tech. Hochschule Aachen, 卷 7, 第 8 頁, 1927。

[5] Nachr. Ges. Wiss. 第 27 頁, 1891, 格廷根。

[6] Z. Math. u. Physik, 卷 52, 第 348 頁, 1905。

[7] Proc. London Math. Soc., 卷 31, 第 100 頁, 1899。并參看佛尔特拉 (V. Volterra) 的論文, 刊在 Ann. Geolo norm., 第 3 組, 卷 24, 第 401~517 頁, 1907; 虎勃 (A. Föppl) 的論文, 刊在 Tech. Mech. 卷 5, 第 293 頁, 1907。

[8] J. Appl. Mechanics, 卷 4, 第 A-115 頁, 1937。

[9] 作者本人的論文, 刊在 Bull. Polytech. Inst. 1910, 基輔: Phil. Mag., 卷 44, 第 1014 頁, 1922。

圓環變形的例子也分別由費朗^[1]和雷斯勒 (H. Reissner)^[2] 討論過。結合普滾柱軸承的應力分析, 納爾遜 (C. W. Nelson)^[3] 也研究過沿徑向作用於環的內外邊緣的兩個相等而反向的力的問題。

在溝槽、小嵌縫以及各種形狀的孔洞等處所發現的應力集中也是具有很大的實際意義的, 從許多例子中已求出二維彈性問題的精確解。刻希 (G. Kirsch)^[4] 分析過在一塊受單向均勻拉力的薄板內環繞一個圓孔的應力分布。這個解式證明孔的邊緣上 (在垂直於作用拉應力方向的直徑兩端) 將發生最大應力, 它較作用應力大三倍。這樣 (也許是第一次), 就證明了研究孔洞產生局部不規則應力分布的重要性。從那時起, 工程師們對應力集中問題做出許許多多理論上和實驗上的研究。豪蘭 (R. C. J. Howland)^[5] 考慮了有限寬度的薄板在其對稱軸上有一個圓孔的情況。比斯克萊 (W. G. Bickley)^[6] 研究過力作用於孔的邊緣上的情況。哥羅索夫 (Г. Б. Козлов)^[7] 以及隨後的英格里斯 (C. E. Inglis)^[8] 研究過橢圓孔, 而作者本人^[9] 也研究過用一個有細孔的小圓球來加強圓孔邊緣時的應力減低。還有其他一些學者^[10] 研究過兩個圓孔以及更多個圓孔的問題。

許多重要的彈性二維問題都已經用復變函數解出。這種方法基本上應歸功於哥羅索夫^[11] 和他的學生穆斯希里施維里。從穆斯希里施維里所著的書中^[12] 可以看到這方面的參考書目, 其中包括一些主要的俄文書籍。

對飛機那樣的薄壁結構作應力分析時, 常需研究如圖 236 所示截面的梁的彎曲。翼緣寬度 a 及腹板間的距離 a 比起梁的跨度來並不小, 因此必須考慮有效寬度 (effective width) 和剪力滯滯的問題。這類問題的

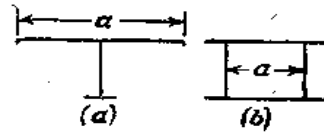


圖 236

- [1] “工程論文選集” (Selected Engineering Papers), 第 13 期, 土木工程學會發行, 1924, 倫敦。
 [2] Jahrbuch Wiss. Ges. Luftfahrt, 第 126 頁, 1928。
 [3] J. Applied Mechanics, 論文 50-A-16, 在美國機械工程師學會上提出, 1950 年 12 月。
 [4] VDI, 卷 42, 1898。
 [5] Trans. Roy. Soc. (倫敦), (A), 卷 229, 第 49 頁, 1930; 卷 232, 第 155~222 頁, 1932。
 [6] Trans. Roy. Soc. (倫敦), (A), 卷 227, 第 383 頁, 1928。
 [7] 論文集, 1910, 聖彼得堡。
 [8] Trans. Inst. Naval Architects, 1913, 倫敦。
 [9] 作者本人的論文, 刊在 J. Franklin Inst., 卷 197, 第 505 頁, 1924。
 [10] 韋伯的論文, 刊在 ZAMM, 卷 2, 第 267 頁, 1922; 薩多夫斯基 (M. A. Садовский) 的論文, 刊在 ZAMM, 卷 8, 第 107 頁, 1928; 豪蘭 (R. C. J. Howland) 的論文, 刊在 Proc. Roy. Soc. (倫敦), (A), 卷 148, 第 471 頁, 1935。
 [11] 見前面所提過的論文並參看刊在下列雜誌的論文, Z. Math. u. Physik, 卷 62, 第 383~409 頁, 1914。
 [12] “數學彈性理論中幾個基本問題” (Some Fundamental Problems of the Mathematical Theory of Elasticity) (俄文), 1949, 莫斯科——本書已由趙惠元同志譯出, 科學出版社出版, 1957。譯者附注。

近似解已經由一些學者提供出來了,相應的參考書目可參看施瓦拉(E. Chwalla)^[1]、雷斯勒(E. Reissner)^[2]以及哈洽阿古里斯(J. Hadji-Argriris)和卡喀斯(H. L. Cox)^[3]等人的論文。

由於各種結構物採用了木材和其他各向異性的材料,使工程師們的注意力都集中到各向異性體的理論研究。在研究此項二維問題中有了一些進展,其中假定了薄板的彈性可由下式來確定:

$$\begin{aligned} \varepsilon_x &= \frac{1}{E_1} \sigma_x - \frac{\mu_1}{E_2} \sigma_y \\ \varepsilon_y &= -\frac{\mu_2}{E_1} \sigma_x + \frac{1}{E_2} \sigma_y \\ \gamma_{xy} &= \frac{1}{G} \tau_{xy} \end{aligned}$$

式中 $E_1\mu_1 = E_2\mu_2$ 。利用這些關係式,可導出類似於各向同性情況中所使用的計算應力函數的微分方程。列赫尼茲基(С. Г. Лехницкий)^[4]得出了這個方程計算矩形梁、圓環以及圓形或橢圓形孔的各種解法,它們都和上面提過的各向同性板的解法相類似。

84. 板與殼的彎曲

在近代結構物中廣泛使用比較薄的板和殼促使板與殼的理論有所發展。雖然有關的方程式是由克希霍夫導出的,而且也在聲學上用過,但在工程上廣泛使用薄板理論还是在二十世紀才開始的。列危(M. Lévy)與艾思坦納夫(E. Eistanave)(參看第68節)研究了兩對邊簡支而其他兩對邊具有任意邊界條件的矩形板。這在實用上是具有重要意義的,工程師們又研究了各種特殊情況的載荷制出最大撓度和最大彎矩的一些表來。其他呈橢圓形的、三角形的以及呈扇形的一些薄板也都研究過,而着重介紹薄板彎曲的書籍亦有問世^[5]。對於某種問題還沒有得出精確解的,或者該項解式系用級數表示不能適合實際需要的,工程師們只能轉回到近似分析方面。在薄板理論中已廣泛地利用着里茲法,它能得出很有用的結果。在一些複雜的情況中,應用了有限差分方程,必要的資料都可用數值運算而獲

[1] Stahlbau, 卷9, 第73頁, 1936。

[2] Quart. Applied. Math., 卷4, 第268頁, 1946。

[3] Aeronaut. Research Council (英國), Rept. 1969, 1944。

[4] 列赫尼茲基著“各向異性板”(Anisotropic Plates)(俄文本), 1947, 莫斯科。本書關於這個問題有較全面的敘述(譯者注——本書已由胡海昌同志譯出,由科學出版社出版)。

[5] 作者本人的“彈性理論”(俄文本)卷2, 1916 聖彼得堡; 納台的“彈性板”(Elastische Platten), 1925, 柏林; 加留金的“彈性薄板”(Elastic Thin Plates), 1933, 莫斯科。

得^[1]。

許多工程問題中也遇到四边都固定的矩形板,对于这种情况作数学分析是有許多困难的。第一个作出能适合于数值运算的对此种問題的解法应归功于科加洛維奇 (B. M. Кодялович)^[2]。后来又由波布諾夫 (И. Г. Бубнов)^[3] 略加簡化,波布諾夫算出了各种尺寸薄板的最大撓度和最大弯矩的数值表。伊凡士 (T. H. Evans)^[4] 也根据作者本人的解法^[5] 算出了許多更精細的表来。

在板上作用一个集中力的情况引起了对载荷作用点处局部应力的研究。这是不能用平板基本理論来完成的。这个問題曾由納台^[6] 和沃諾斯基-克里格尔 (S. Woinowsky-krieger)^[7] 討論过。还有一些学者^[8] 研究了一个集中力作用在各边簡支的矩形板上的情况。作者本人也研究过一个集中力作用在各边固定的平板上的情况,該項研究在前面所提过的那篇向第五次国际會議提出的論文里有所叙述,这个問題也曾由楊氏 (D. Young)^[9] 研究过。

板被一系列等距离支柱所支承的問題在鋼筋混凝土設計上具有很大的实用价值。关于这个問題的第一个近似解由格拉斯霍夫^[10] 作出,并由列惠 (V. Lewe)^[11] 作了进一步的研究。这个問題在前面提过的納台和加留金 (B. Г. Галеркин) 的书 中也有过討論。关于該項問題更近期的研究可参看沃諾斯基-克里格尔的論文^[12]。

关联到公路建筑上所用平板的应力分析,在彈性地基上的平板也引起許多人的注意,特別在魏斯特迦德的著作中^[13]。芬特 (J. Vint) 和艾尔果德

[1] 見馬古斯 (H. Marcus) 的“彈性的理論”(Die Theorie elastischer Gewebe) 第2版,1932,柏林。并参看霍尔 (D. L. Holl) 的論文,刊在 J. Applied Mechanics, 卷3, 第81頁,1936。

[2] 見他的博士論文,1902 圣彼得堡。

[3] 見波布諾夫所著“船舶結構理論”(Theory of Structure of Ships) (俄文本) 卷2, 第465頁,1914 圣彼得堡。

[4] J. Applied Mechanics, 卷6, 第A-7頁,1939。

[5] 見 Proc. 5th Intern. Congr. Applied Mechanics, Cambridge, Mass., 1938。

[6] 見他的“彈性板”(Elastische Platten), 第308頁。

[7] Ing.-Arch. 卷4, 第305頁,1933。

[8] 見納台的論文,刊在 Bauing, 第11頁,1921; 作者本人的論文,刊在 Bauing, 1922, 第51頁。并参看加留金的論文刊在 Messenger Math. 卷55, 第26頁,1925。

[9] J. Applied Mechanics, 卷6, 第A-114頁,1939。

[10] 見他的“彈性与強度的理論”(Theorie d. Elasticität u. Festigkeit), 第2版, 第358頁,1878。

[11] 見他的“无梁樓盖”(Pflzdecken) 第2版,1926 柏林。本书对这方面作出較全面的叙述。

[12] ZAMM, 卷14, 第13頁,1934。

[13] 見 Ingenieur. 卷82, 第513頁,1923; 并参看他的論文刊在 J. Public Roads, 1926, 1929, 1933 各年。

(W. N. Elgood)^[1] 以及程飞 (G. Murphy)^[2] 还对这类平板作过实验。

大量使用木板和钢筋混凝土板促使各向异性板的弯曲理论有所发展。虽然格赫林 (Gehring)^[3] 做出了这项工作的第一步, 但是可供实用的一些解式大部分还是由胡伯 (M. T. Huber) 达成的。他那许多关于这方面的著作都收集在“工程上重要的各向异性板静力问题”(Probleme der Statik technisch Wichtiger orthotroper Platten) 一书中 (1929 年于华沙出版)。也可参考他最近出版的弹性理论方面的书^[4]。这方面更进一步的成就主要应归功于苏联工程师们, 这些结果都收集在前面所提过的列赫尼兹基所著的书中。

在薄板基本理论中系假定挠度比起厚度来是小得多的。在大挠度情况下, 应该考虑到薄板中央面的伸长; 这些方程式已由克希霍夫^[5] 和克列布希 (参看第 56 节) 导出。它们都是非线性的, 因此很难处理, 克希霍夫也只将它们用在中央面伸长均匀的最简单情况中。在这方面的进展是由一些工程师所完成的, 特别是研究有关船壳的应力分布那些工程师。波布诺夫^[6] 考虑一块均匀受载的狭长矩形板的弯曲, 他将这个问题化为一根狭长条的弯曲, 并根据船舶建造中常常遇到的各种边缘条件解出了这个问题。他又编制了能大大简化应力分析的计算表, 现在已在造船工业上被广泛应用。作者本人^[7] 讨论了沿边缘均匀分布着力偶作用时圆板的大挠度, 从而研究了基本线性理论的精确限度。进一步研究此问题的是韦氏 (S. Way)^[8], 他根据理论和实验研究了固定边圆板均匀受载时的弯曲。他也分析了均匀受载的矩形板^[9] 并且证明当两边比值 a/b 大于 2 时, 其最大应力与波布诺夫根据一块无限长板计算所得的结果相差无几。

虎勃 (A. Föppl) 利用计算平板中央面所作用的应力的应力函数^[10] 简化了计算极薄平板大挠度的一般方程。平板必须“极薄”的条件已由卡尔曼予以消除^[11],

[1] Phil. Mag. 7th Series 卷 19, 第 1 页, 1935。

[2] Iowa Eng. Exp. Sta. Bull. 卷 135, 1937。

[3] 见他的博士论文, 1860, 柏林。

[4] “弹性理论”(Théorie de L'élasticité) (波兰), Cracow, 卷 1, 1948; 卷 2, 1950。

[5] 见他的“数学物理, 工程上的讲演集”(Vorlesungen über mathematische Physik, Mechanik), 第 2 版, 1877; 并参看格赫林的论文中的克希霍夫的建议, Crelle's J., 卷 56。

[6] 这篇论文的英译本见 Trans. Inst. Naval Architects, 卷 44, 第 15 页。

[7] Mem. Inst. Engrs. Ways of Communication, 卷 89, 1915。

[8] Trans. ASME, 卷 56, 第 627, 1934。并参看菲德霍佛的论文, 刊在 Luftfahrt-Forsch., 卷 21, 第 1 页, 1944, Sitzber. Akad. Wiss. Wien, Math.—naturw. Klasse, Abt. IIa, 卷 155, 第 15 页, 1946。

[9] 见他的论文刊在 Proc. 5th Intern. Congr. Applied Mechanics, Cambridge, Mass., 1938。

[10] 见他的“工程动力学”(Technische Mechanik), 卷 5, 第 132 页, 1907。

[11] 见他的“机器构造的强度”(Festigkeit im Maschinenbau), 数学知识百科全书, 卷 4, 第 311 页, 1910。

他的方程已由納台引入书中(前已提及),并由列危(S. Levy)^[1]用来研究矩形板的大挠度。

推导板的基本理論方程式时,系假定板中平行于中央平面 xy 的每一薄层是处于平面应力状态,此时只有应力分量 σ_x , σ_y 及 τ_{xy} 不等于零。在較厚的板中得出問題的全解是非常有用的,其中須考虑到所有的六个分量。这类解式中有些已經由圣維南在他所譯克列布希的书^[2]中列出。有些对圓板的基本精确解已为科罗波夫(A. Коробов)^[3]得出,米歇尔^[4]对板的精确理論作了一般討論,而勒夫(A. E. H. Love)在他那本关于彈性力学的书^[5]中作了进一步的发展。最近板的精确理論已引起工程师們的重視,有些問題已得到完全解决。值得特別提出的是伏諾斯基-克里格尔^[6]和加留金^[7]两人的論文。

由于薄壁結構日漸推广的結果,薄壳理論在現代也引起許多人的注意。在許多薄壳問題中,如忽略其弯曲且假定应力系均匀分布在結構物的厚度上,已可得出滿意的解式。对于几种回轉曲面,特別是球形和圓柱形^[8]曲面,其薄膜应力(membrane stresses)都已研究出来。薄壳弯曲的一般理論是由阿朗(H. Aron)^[9]及勒夫^[10]提出来的,而第一次将此理論用于工程实用上的乃是斯脱拉(A. Stodola)对等厚度錐形壳的应力分析^[11]。雷斯勒(H. Reissner)^[12]研究了等厚度受对称載荷的球壳。他指出弯曲应力主要是由于沿結構物固定邊緣作用的反力所产生,由此他导出了計算这些力的微分方程。梅斯勒(E. Meissner)和他的学生一起,利用这些方程对一些具有实用意义的问题得出了精确解^[13]。这些精确解的适用性視解

[1] 見 Natl. Advisory Comm. Aeronaut. Tech. Notes, 846, 847, 853。

[2] 見該譯本第 387 頁。

[3] 見作者本人所著“彈性理論”,第 315 頁,1934。

[4] Proc. London Math. Soc. 卷 31, 第 100 頁,1900。

[5] 見第 4 版,第 473 頁,1927。

[6] Ing.-Arch. 卷 4, 第 203, 305 各頁,1933。

[7] Compt. rend. 卷 190, 第 1047 頁;卷 193, 第 568 頁;卷 194, 第 1440 頁。

[8] 关于傳記,見佛柳芝(W. Flügge)的“薄壳的靜力學与动力學”(Statik und Dynamik der Schalen), 1934, 柏林。格尔克曼(K. Girkmann)的“平面网状結構”(Flächentragwerke), 第 2 版, 1948, 維也納。

[9] J. Reine u. ang. Math. 卷 78, 第 136 頁, 1874。

[10] Phil. Trans. (A), 卷 179, 第 491 頁 1888。

[11] “蒸汽透平”(Die Dampfturbinen), 第 4 版, 第 597 頁, 1910 柏林; 并參看克尔勒(H. Keller)的論文刊在 Schweiz. Bauztg. 1913 年, 第 111 頁, 以及“穹窿計算”(Berechnung gewölbter Böden), 1922 柏林。

[12] “齐勒-布累斯勞紀念册”第 192 頁, 1912。

[13] 梅斯勒的論文刊在 Physik. Z., 卷 14, 第 343 頁, 1913; 波里(L. Rolle)的論文刊在 Schweiz. Bauztg. 卷 66, 第 105 頁, 1915; 杜波恩(F. Dubois)的論文刊在 Promotionsarb. 1916; 苏黎世; 杭尼格尔(E. Honegger)的論文, 刊在 ZAMM, 卷 7, 第 120 頁, 1927。

式中級數展開收斂的速度而定,對於較薄的殼則收斂較慢。為了克服這些困難,布魯門脫 (O. Blumenthal)^[1] 和格斯克勒 (J. W. Geckeler)^[2] 提供了近似法,極為適用。哈佛士 (A. Havers)^[3] 研究了球殼上非對稱的載荷分布。至於圓柱形殼的理論也受到從事鍋爐及管綫設計方面的幾位學者的注意^[4]。

85. 彈性穩定

由於在工程結構物上 (特別在橋梁、船舶和飛機方面) 廣泛使用了鋼料和高強度合金,彈性不穩定已成為一個非常重要的問題^[5]。關於各種結構構件穩定的條件,無論在理論上或者在實驗上,近年來都迫切需要作出廣泛的研究。以前受壓構件側向壓屈的問題是工程師們所關切的唯一問題,然而現在就需要解決很多其他的重要問題了。前面已經講過對於梁的側向壓屈問題,普蘭道爾研究過狹長矩形截面而作者本人則研究過工字梁。

開口薄壁截面受扭的問題對於工字梁側向壓屈具有實用意義。角鋼截面受扭壓屈最簡單的情況已經被研究出來 (圖 237)^[6]。瓦格勒 (H. Wagner)^[7] 作出了象



圖 237

飛機結構中所用的那些薄壁截面壓杆受扭壓屈的一般研究,卡普斯 (R. Kappus)^[8] 又提出了更精確的理論根據。從那時起,許多工程師都在研究梁的側向壓屈和壓杆的受扭壓屈的理論,它不僅在飛機製造方面,而且在橋梁建造方面都得到廣泛應用。特別要提出來的是格底爾^[9]的成就,他不僅研究了一根隔離的壓杆在不同條件下的穩定,而且也研究了與彈性薄板固結在一起的一根壓杆的穩定。利用最大變形理論,他得出一個確切的證據,證明了瓦格勒的受扭壓屈理論所根據的假定是正確的^[10]。尼南德爾 (H. Nylander)^[11] 對工字

[1] Z. Math. Physik, 卷 62, 第 343 頁, 1914。

[2] Forschungsarb. 第 276 期, 1926 柏林。并參看 Ing.-Arch. 卷 1, 第 255 頁, 1930。

[3] Ing.-Arch. 卷 6, 第 282 頁, 1935。

[4] 關於殼的理論的歷史見格斯克勒的“物理手冊”(Handbuch der Physik), 卷 6, 1928; 佛柳芝的“薄板的靜力學與動力學”1934 柏林; 作者本人的“板與殼學”(Theory of Plates and Shells), 1940。

[5] 柴格勒 (H. Ziegler) 給出彈性理論中穩定標準的一般討論。見 ZAMM, 卷 20, 第 49 頁, 1952。

[6] 見作者本人的論文, 刊在 Bull. Polytech. Inst. 1907 基輔。并參看普拉斯 (H. J. Plass) 的論文刊在 J. Applied Mechanics, 卷 18, 第 285 頁, 1951。

[7] 見他的論文刊在“丹澤高等工業學校 25 周年紀念冊”(Festschrift Fünfundzwanzig Jahre Technische Hochschule Danzig) 第 329 頁, 1929。

[8] 見德國航空年鑑 (Jahrbuch der deutschen Luftfahrtforschung), 1937; 及 Luftfahrt-Forsch. 卷 14, 第 444 頁, 1938。

[9] Cornell Univ. Eng. Exp. Sta. Bulls. 27, 1941, 及 28, 1942。

[10] J. Applied Mechanics, 卷 17, 第 883 頁, 1950。

[11] Proc. Roy. Soc. Swed. Inst. Eng. Research, 第 174 期, 1943。

梁側向壓屈也有過貢獻，他在這個問題上作出許多實驗研究。施瓦拉^[1]研究非對稱截面梁的側向壓屈得出了一般方程，該方程對於工字梁可作為一個特例來處理。作者本人^[2]研究了各種開口截面薄壁構件的彎曲、扭轉和壓屈的基本理論。符拉索夫^[3]在他的書中對於受扭壓屈理論發展了一個與眾不同的近似法，並且指出聖維南原理不能適用於薄壁構件，他說，在Z形截面杆件兩端的翼緣上作用着彎曲力偶，可能產生扭曲，就是一個例子。

由於俄國海軍中發生了一些結構上的問題，作者本人研究過矩形板在中央面上受力的彈性穩定^[4]。布里安 (G.H. Bryan) (參看第62節)已經解出了各邊簡支矩形板均勻受壓的最簡單情況，不過在船舶製造中工程師常遇到的却是其他種類的邊界條件，需要作更精細的計算才能求出應力的臨界值。那時所解的問題都是對許多特殊情況而作的，並編制了應力臨界值表以供應用。

研究彈性穩定問題經常要用到微分方程，要得出精確解比較困難，因此必須依靠一些近似法來計算臨界力。作者本人^[5]曾發展出一個方法，該法系考慮一個系統的能量(象雷萊用來近似地計算過彈性系統振動頻率那種系統的能量一樣)作為根據的，曾用來解決過許多穩定問題。例如，有一根受壓的柱子，我們可以假定出受壓屈柱子的撓曲曲綫的某一表示式，使其能滿足端部條件，於是根據下面的條件來計算載荷的臨界值，即壓屈時柱所增加的應變能必與壓力所作的功相等。這樣，由於假定的撓曲曲綫是取得與在此系統中引入附加約束的情況相等，所以我們所得出的臨界載荷值經常比實際的稍高。這樣可避免柱子循原定的假定曲綫以外的其他曲綫形狀壓屈。將這種附加約束引入以後，臨界載荷只能得出較大的值。在假定曲綫的表示式中取用幾個參數，依靠參數的變換可使曲綫形狀得到稍許改變，這樣便能求得更為近似的臨界載荷值。將這些參數調整到能使臨界載荷的表示式為最小值，我們便可得出更精確的臨界載荷值來。這個方法能適用於計算好幾種情況，包括杆系的情況在內。這樣，組合柱、空式橋的受壓弦以及有幾種框架系統的穩定都研究出來了。

以各種加勁肋加強的加強板問題也可用近似法來解決。在船舶製造中我們就常常遇到有一組縱向或橫向加勁肋加強的均勻受壓矩形板。對於這種加強板，

[1] 見 Sitzsber. Akad. Wiss. Wien, Abt. IIa, 卷 153, 第 25~30 頁, 1944。

[2] J. Franklin Inst. 卷 239, 第 201 頁, 1945。

[3] 符拉索夫著“彈性薄壁構件”1940, 莫斯科。

[4] Bull. Polytech. Inst. 1907, 基輔。并見德譯本, 刊在 Z. Math. Physik, 卷 58, 第 357 頁, 1910。

[5] Bull. Polytech. Inst. 1910, 基輔, 并見法譯本, 刊在 Ann. ponts et chaussées, 1913, 巴黎。

压应力的临界值可用能量法来决定,并已算出一些表以简化加劲肋尺寸的选择。矩形板在剪应力作用下的压屈也可用同样的近似法求解,并研究了合理选择加劲肋的方法^[1]。自从采用长跨度钣梁以后,腰钣加强的问题也是用同样方法来求解的^[2]。

受压曲杆的弹性稳定对于建造薄拱具有实用价值。赫尔布林克 (E. Hurlbrink)^[3] 解出了等截面的两铰圆弧拱,而作者本人^[4] 则研究了微小初曲率问题。梅依尔 (R. Mayer)^[5] 研究了三铰拱,而格伯尔 (E. Gaber)^[6] 则对这种结构物作了实验。研究固定端等截面均匀受压圆弧拱的有尼古拉依 (И. Никола́й)^[7] 而研究变截面拱的则有斯脱尔曼 (E. Steuermann)^[8]、靖尼克 (А. Н. Динник)^[9] 以及菲德霍佛 (K. Federhofer)^[10] 等人。哈林克斯 (J.A. Haringx)^[11] 对螺旋弹簧的稳定作出了最全面的研究。

薄壳的弹性稳定在现代飞机构造中具有头等重要的意义。目前的成就主要是圆柱形壳,轴向受压的问题已经由一些作者^[12] 讨论过。经证明不仅能发生对称形状的压屈,而且也能发生非对称形状的压屈。在研究潜水艇艇壳的弹性稳定中,圆柱壳在轴向及侧向压力联合作用下的稳定问题已由米齐斯 (R. von Mises)^[13] 研究出来。作者本人^[14] 研究了薄曲板嵌块的轴向受压,而列吉特 (D. M. A. Leggett)^[15] 也研究了在剪力作用下薄曲板嵌块的压屈。施维林

[1] 见作者本人的论文,刊在 Mem. Inst. Engrs. Ways of Communication, 卷 89, 第 23 页, 1915。无限长矩形板的情况是由苏斯威尔独立地研究出来的,见 Phil. Mag. 卷 48, 第 540 页, 1924。

[2] 见作者本人的论文,刊在 Eisenbau, 卷 12, 第 147 页, 1921; 工程界, 卷 138, 第 207 页, 1934。关于用加劲肋加强板的压屈的进一步研究,可参见巴布雷 (R. Barbré) 的论文,刊在 Bauing. 卷 17, 1936; 施瓦拉的论文也刊在 Bauing. 卷 17, 1936。

[3] Schiffbau, 卷 9, 第 517 页, 1908。

[4] J. Applied Mechanics, 卷 2, 第 17 页, 1935。

[5] Eisenbau, 卷 4, 第 361 页, 1918。

[6] Bautech. 1934, 第 646 页。

[7] Bull. Polytech. Inst. 卷 27, 1918, 圣彼得堡; ZAMM, 卷 3, 第 227 页, 1923。

[8] Ing.—Archiv. 卷 1, 第 301 页, 1930。

[9] 工程技术公报 (Вестник инженеров и Тех.) 第 6, 12 期, 1933。

[10] Bauing. 卷 22, 第 340 页, 1941。

[11] Philips Research Repts. 卷 3, 1948; 卷 4, 1949。

[12] 罗伦兹 (R. Lorenz) 的论文,刊在 VDI, 卷 52, 第 1766 页, 1908; Physik. Z. 卷 13, 第 241 页, 1911。作者本人的论文,刊在 Z. Math. u. Physik, 卷 58, 第 378 页, 1910; Bull. Electrotech. Inst. 卷 11, 1914, 圣彼得堡。并参看苏斯威尔的论文,刊在 Phil. Mag. 卷 25, 第 687 页, 1913; Trans. Roy. Soc. (伦敦), (A), 卷 213, 第 187 页, 1914。

[13] VDI. 卷 58, 第 750 页, 1914。

[14] 见作者本人的“弹性理论”(俄文本),卷 2, 第 395 页, 1916。

[15] Proc. Roy. Soc. (伦敦), (A), 卷 162, 第 62~83 页, 1937。

(E. Schwerin)^[1]和唐尼尔(L. H. Donnell)^[2]分別研究了圓柱形壳在扭力作用下的壓屈。

承受純彎曲的圓柱形薄管的穩定性已由佛柳芝(W. Flügge)^[3]研究出來。他證明其臨界壓應力較之對稱壓屈的軸向受壓圓柱壳要高出30%。關連到飛機的製造工作，在理論上和實驗上都試過各種加強圓柱壳的方法。如果一個圓柱形壳用等距離的縱向及沿圓周安設的肋來加強，這個問題便可化簡為研究一個各向同性壳的壓屈問題來處理。關於這個問題的微分方程已由佛柳芝(W. Flügge)確定出來，周繼傳(譯音)(Dji-Djüan Dschou)^[4]在這方面作過一些計算。

佐野里(R. Zoelly)^[5]和紐特(Van der Neut)^[6]注意過均勻受壓的球壳，佐野里研究了壓屈的對稱形狀，而紐特在這方面又作了更普遍的研究。比齊諾(C. B. Biezeno)^[7](研究了小曲率球面弓形的壓屈問題)。

利用計算撓度的綫性微分方程已得出計算板與壳的臨界應力的理論公式，這個公式是根據假設撓度為甚小時推導出來的。當載荷較其臨界值為大時，則檢查板與壳壓屈的變形必須採用最大應變理論。瓦格勒^[8]指出具腹板極薄的鋁梁在腹板已發生壓屈後還能支撐相當大的附加載荷，他作出了計算此極限載荷的近似公式。卡爾曼^[9]討論了受壓矩形板的極限載荷並得出一個計算有效寬度的近似公式。作者本人^[10]和特利菲茨與馬奎雷(K. Marguerre)^[11]對這個問題作過進一步的研究。根據對薄壳壓屈作出的一些實驗證明：壓屈一般在實際載荷較理論計算值小得多時就會發生。解釋這種現象的人有卡爾曼和錢學森^[12]兩人，他們利用大撓度理論證明了實現真正穩定平衡形式所需的載荷值較由經典理論所得的為小。這個問題又由唐尼尔^[13]和佛萊德里希(K. O. Friedrichs)^[14]兩人作了進一步的研究。

[1] Repts. Intern. Cong. Applied Mechanics, Delft, 1924; ZAMM, 卷5, 第235頁, 1925。

[2] Natl. Advisory comm. Aeronautic. Rept. 479, 1933。

[3] Ing.-Arch. 卷3, 第463頁, 1932。

[4] Luftfahrt-Forsch. 卷11, 第223頁, 1935。

[5] 論文集, 1915 蘇黎世。

[6] 論文集, 1932, 德爾夫特。

[7] ZAMM, 卷15, 第10頁, 1935。

[8] Z. Flugtech. u. Motorluftschiffahrt, 卷20, 第200頁, 1929。

[9] Trans. ASME, 卷54, 第53頁, 1932。

[10] “彈性穩定理論”(Theory of Elastic Stability), 第390頁, 1936。

[11] ZAMM, 卷16, 第353頁, 1936; 卷17, 第121頁, 1937。

[12] J. Aeronaut. Sci. 卷7, 第43頁, 1939; 卷8, 第303頁, 1941。

[13] J. Applied Mechanics, 卷17, 第73頁, 1950。

[14] 卡爾曼周年紀念集, 第253頁, 1941。

彈性穩定問題通常在物体各部分尺度中有一个或两个极小尺度的物体中引起(即:薄条或薄板与薄壳)。不过对于象橡皮那样在彈性极限内能产生很大变形的材料,則穩定問題也会在所有各尺度相同的物体中引起。最早討論这类問題的是苏斯威尔^[1]。对彈性穩定基本理論作出进一步研究的人有比齐諾与亨斯基^[2]以及比沃特^[3]和特利菲茨^[4]。

86. 振动与冲击

現代的机械經常要分析由于动力上的起因而产生应力的許多問題。例如:軸的受扭振动、渦輪叶子板与渦輪盘的振动、轉軸的急轉、铁路轨道和桥梁在滾动載荷下的振动以及各种基础的振动等重要实际問題,只有通过振动理論才能充分了解。也只有利用这个理論才能得到合适的設計尺寸,使机器的工作条件尽量不接近共振的临界状态(当发生强烈振动的地方)。

工程師們一致認為研究振动的首要問題之一是輪船螺旋桨軸杆的受扭振动問題。佛刺姆(Frahm)^[5]也許是第一个从理論上和实验上研究這個問題的人,他証明,在发生共振的地方,扭曲应力很大,就会因疲劳而引起突然断裂。自从他发表了那篇著名的論文以后,許多工程師們都对受扭振动进行了研究,不仅对螺旋桨軸杆方面,而且也涉及具有許多轉动裝置的机器曲軸那样更复杂的情形。這個問題可以想象和化成为求解一組具有常系数的綫性微分方程。由此可导出頻率方程式,当轉动裝置的数目增加时,此方程式各系数的数值計算和方程式本身的数值解将更加复杂。在实际应用中我們常常会遇到有許多轉运裝置組成的系統,需要費很多功夫才能求定各系数的数值并解出頻率方程式,这样做是不合算的。因此必須应用不用导出頻率方程式而能計算頻率的近似法。在計算低頻率时,用雷萊的方法通常可获得滿意的結果。無論低頻率或者高頻率都可用逐步求近法來計算。这个方法是由維安尼洛(L. Vianello)^[6]提出来的,他曾用此法計算过压杆的压屈載荷。斯脫拉在其所著汽輪机的一书中应用这个方法計算了軸杆的主頻率。比齐諾和格蘭美尔两人合著的书中^[7]对此方法作了全面討論,而克洛特(K. Klotter)^[8]。則对研究受扭問題中所提出的各种方法作出了更全面的評論(各

[1] Trans. Roy. Soc. (倫敦), (A), 卷 213, 第 187~244 頁, 1913。

[2] Proc. Acad. Sci. 卷 31, 第 569~592 頁, 1928, 阿姆斯特丹。

[3] Proc. 5th Intern. Congr. Applied Mechanics, Cambridge, Mass., 1938; 及 Phil. Mag. (7), 卷 27, 第 468~489 頁, 1939。

[4] ZAMM, 卷 13, 第 160~165 頁, 1933。

[5] VDI, 1902, 第 797 頁。

[6] VDI, 卷 42, 第 1436 頁, 1898。

[7] “工程动力学”(Technische Dynamik), 1939, 柏林。

[8] Ing.-Arch. 卷 17, 第 1 頁, 1949。

种方法相互比較)。

軸与梁的横向振动也具有很大的实际重要性。十八世紀中就研究过棱柱杆振动的最簡單情况,其解法包括在声学方面的书里。将这些解应用在横截面尺寸与长度比較下并不甚小的梁,或者高頻率振动方式占主要地位的梁的那些实际情况时,必須导出一个更完整的微分方程,其中要考虑到剪力对挠度的影响^[1]。經常横截面尺寸沿梁的长度而变化。象这样的梁其振动的精确分析只能按最簡單的情况来进行^[2],而且一般須依靠一个將微分方程积分的近似法来进行。这些方法对于求算船舶的横向振动頻率^[3]占有首要地位。它們經常是以上述的維安尼洛所首創的逐步求近法的概念为根据的。两端装有附属装置的棱柱杆的振动在实用上也极为重要,其振动的基本方式已經研究出来了^[4]。

在动載荷作用下桥梁的横向振动問題仍然繼續引起工程师們的注意。1905年,克魯勞夫(A. H. Крылов)^[5]得出了这个問題的全解,他将滚动載荷的质量忽略不計而假定为一不变的力在不变的速度下越过一根棱柱形梁。作者本人曾研究过象一輛不完全平衡的机車通过桥梁时所发生的那种脉冲載荷的情况^[6]。研究指出脉冲力在共振的情况下能产生相当大的振动。英格里斯(O. E. Inglis)^[7]也研究过这个問題,他用一些簡化的假定考虑了滚动质量的效应。普遍地討論滚动质量的效应要推沙侖康普(A. Schallenkamp)^[8],他还用小模型作出一些实验,发觉实验所得的挠度曲线与理論計算非常相符。艾萊(R. S. Ayre),乔治·福特(George Ford)和雅可布逊(L. S. Jacobson)^[9]三人在斯丹福大学对一个运动力在两跨連續梁上产生的振动作了理論上和实验上的研究。

关联到汽輪机設計的改进,工程师們研究了几种重要的振动問題。帶有一个圓盘的軸的高速运轉首先由虎勃(A. Föppl)^[10]在理論上和实验上作过研究。

[1] 見作者本人的“彈性理論”(俄文本),卷2,第206頁,1916,并參看 Phil. Mag. (6), 卷41, 第744頁;卷43, 第125頁。

[2] 見瓦德(P. F. Ward)的論文,刊在 Phil. Mag. 卷25, 第85~106頁,1913;及靖尼克論文集,1915,爱卡杰里諾斯拉夫。

[3] 对船舶振动各文献作出非常完整的評論,而且將各种方法进行了比較,应归功于拔甫考維奇(И. Ф. Папкович),見 Appl. Math. Mechanics (俄文本),卷1, 第97~124頁,1933。

[4] 見作者本人的論文,刊在 Z. Math. u. Physik, 卷59, 1911。

[5] Math. Ann. 卷61, 1905。

[6] 見作者本人的論文,刊在 Bull. Polytech. Inst. 1903, 基輔; Phil. Mag. 卷43, 第1018頁, 1922。

[7] “鐵道桥梁振动方面的数学論著”(A Mathematical Treatise on Vibrations in Railway Bridges), 1934, 劍橋。

[8] Ing.-Arch. 卷8, 第132頁, 1937。

[9] J. Applied Mechanics, 卷17, 第1, 233頁。

[10] 土木工程,卷41, 第333頁, 1895。

對這個問題作出深入研究是在斯脫拉所著汽輪機的一書中。肯勃爾 (A. L. Kimball)^[1] 研究了滯後現象對於軸杆高速運轉的效應。渦輪葉子板有時因振動過大而产生破裂。許多工程師們研究了這個問題。現在我們這裡正在研究橫向力和軸向力聯合作用下變截面杆的振動。在計算基本頻率時，一般是採用雷萊法^[2]的。為了減弱這種效應，常將葉子板成組相連，對於這種複雜的組合體的振動情況已經由施維林 (E. Schwerin)^[3] 和克隆 (R. P. Kroon)^[4] 分別加以討論。

旋轉圓盤的振動是在渦輪機設計中所出現的另一個重要問題。斯脫拉^[5]利用雷萊法作過理論上的研究，而甘培爾 (Wilfred Campbell)^[6] 則作過實驗上的研究，甘培爾敘述了在圓盤運行中觀測其振動的方法。對於圓盤振動作出非常完整的實驗研究的是瓦勒 (M. D. Waller)^[7]，他發展了一個求克拉尼綫 (Chladni lines) 的很有效的新方法。對於矩形板振動的研究也有許多進展，主要是瓦爾特·里茲 (Walter Ritz) 的劃時代的研究成果 (參看第 69 節)。丹納·楊 (Dana Young)^[8] 最近將里茲方法應用於各種邊界條件的矩形板的頻率計算中。

圓環及圓環段的振動問題在研究圓形框架、轉動的電氣機械與拱時都會遇到。霍普 (R. Hoppe)^[9] 研究過圓形截面的環在它本身所在平面內的彎曲振動，而米歇爾^[10] 研究過它與本身所在平面相垂直的方向上的彎曲振動。巴塞特 (A. B. Basset)^[11] 研究過上述圓環的受扭振動。還有一些作者討論過各種端部條件的圓環段的振動，其中對此問題作出非常完整的研究要算菲德霍佛^[12]，他最近已把他在這方面的許多著述收集起來編成專書出版。

二十世紀中仍在繼續研究彈性體的沖擊。從許多鋼球的沖擊實驗中証明了赫茲理論的正確性^[12]。聖維南的圓柱形杆的縱向沖擊理論已經由西雅士 (J. E.

[1] Phys. Rev. 1923; Phil. Mag. 第 6 組, 卷 49, 第 724 頁, 1925。

[2] 見西林生 (C. B. Cepencea) 的論文, 刊在 Ing.—Arch. 卷 8, 第 331 頁, 1937; 美斯麥 (G. Mesmer) 的論文, 刊在 Ing.—Arch. 卷 8, 第 396 頁, 1937。

[3] Z. Tech. Physik, 卷 8, 第 312 頁, 1927。

[4] Trans. ASME, 卷 56, 第 109 頁, 1934; Mech. Eng., 卷 62, 第 531 頁, 1940。

[5] Schweiz. Bauztg. 卷 63, 第 112 頁, 1914。

[6] Trans. ASME, 卷 46, 第 31 頁, 1924。

[7] Proc. Phys. Soc. (英國), 卷 50, 第 70 頁, 1938。

[8] J. Applied Mechanics, 卷 17, 第 448 頁, 1950。

[9] J. Math. (Crelle), 卷 73, 1871。

[10] Messenger Math. 卷 19, 1890。

[11] Proc. London Math. Soc. 卷 23, 1892。

[12] “拱與圓環的動力學” (Dynamik des Bogenträgers und Kreisringes), 1950, 維也納。

[13] 端尼克 (A. H. Динник) 的論文, 刊在 J. Russian Phys. Soc. 卷 38, 第 242 頁, 1906。

Sears)^[1] 証明是与实验相符的,他在試驗中用了圓端头的杆件。台波尔 (D. Tabor)^[2] 更研究了超过彈性极限的球的冲击。

作者本人^[3]在理論上研究过球在梁上的側向冲击。将赫茲对于接触面上的变形理論和梁的側向振动理論結合起来,发现出能够算出冲击所經的时间,并且能够指出在冲击过程中經常出現一些球与梁之間的接触間断現象。这个結果已經由馬逊 (H. L. Mason)^[4] 用实验証实了。还有許多研究者^[5]在作側向冲击的深入研究。关联到一些軍事上的問題,杆件在冲击情况下的塑性变形以及各种結構物的彈性和塑性变形最近受到极大的重視。

[1] Proc. Cambridge Phil. Soc. 卷14, 第257頁, 1908; 并参看瓦格斯塔夫 (J. E. P. Wagstaff) 的論文, 刊在 Proc. Roy. Soc. (倫敦), (A), 卷105, 第544頁, 1924; 普魯西 (W. A. Prowse) 的論文 刊在 Phil. Mag. (7), 卷22, 第209頁, 1936; 大卫斯 (R. M. Davies) 的論文, 刊在 Trans. Roy. Soc. (倫敦), (A), 卷240, 第375~457頁, 1948。

[2] 工程界, 卷167, 第145頁, 1949。

[3] Z. Math. u. Physik. 卷62, 第198頁, 1914。

[4] J. Applied Mechanics, 卷58, 第A-55頁, 1936。

[5] 見阿爾德 (R. N. Arnold) 的論文, 刊在 Proc. Inst. Mech. Engrs. (倫敦), 卷137, 第217頁, 1937; 李氏 (E. H. Lee) 的論文, 刊在 J. Applied Mechanics, 卷62, 第A-129頁, 1940; 齐勒 (C. Zener) 的論文, 刊在 J. Applied Mechanics, 卷61, 第A-67頁, 1939; 土齐 (Zirô Tuzi) 及馬薩塔卡·尼齐达 (Masataka Nisida) 的論文, 刊在 Bull. Inst. Phys. Chem. Research (東京), 卷15, 第905—922頁, 1936。

第十四章

1900~1950年間的結構理論

67. 求解超靜定系統的新方法

結構理論在十九世紀的發展主要是桁架分析。通過假定各節點均為鉸接的方法使所有構件只承受軸向力，這樣就可得出桁架分析的滿意解式。自從建築工程中使用鋼筋混凝土以後，各種框架結構得到了廣泛的採用。這些結構經常屬於高次的超靜定系統，其構件主要承受彎曲作用。過去所發展的方法已經不適用於分析這類系統，因此引用了以考慮變形為根據的一些新方法。

前面已經提過（第66節），在分析次應力時，最好把剛性節點的轉角作為未知量。系統地使用轉角來分析框架結構應歸功於阿克遜爾·本笛克星（Axel Bendixen）^[1]，他發展了所謂角變位法（Slope-deflection method）。設剛架結構的節點位移可以忽略，則可應用著名的方程式^[2]

$$M_{mn} = 2K_{mn}(2\theta_{mn} + \theta_{nm}) + M_{mn}^0 \quad (a)$$

來計算作用於杆 mn 的 m 端的彎矩 M_{mn} （圖 238）。 θ_{mn} 及 θ_{nm} 為兩端的轉角，取順時針方向為正； $K_{mn} = EI_{mn}/l_{mn}$ 稱為勁率（stiffness factor）；而 M_{mn}^0 為定端力矩（fixed-end moment），即假設杆的兩端被固定且僅受橫向載荷 P 及 Q 作用時在 m 端所作用的力矩。如果在杆上作用的這些力矩為順時針

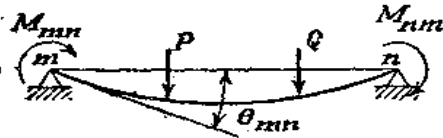


圖 238

方向，則它們的符號取為正的。例如取圖 239 所示的系統並假定在 ab 、 ac 、 ad 及 ae 各杆端作用的力矩均為未知量，我們必須導出並求解七個方程式；可是當我們假定剛性節點 a 的轉角 θ_a 作為未知量時，此問題便可簡化為只需一個方程式。只要我們把連接在 a 處的四根杆子的端部力矩總加起來使等於零，便能得出此方程

[1] 見他所著“剛架結構計算中 α 方程法”（Die Methode der Alpha-Gleichungen zur Berechnung von Rahmenkonstruktionen），1914，柏林。

[2] 在本笛克星的論文中，他更考慮到一些更普遍的情況。

式。利用端部力矩方程式(a)并假定 b, c, d 及 e 各端均为固定, 可得

$$4\theta_a(K_{ab} + K_{ac} + K_{ad} + K_{ae}) = -(M_{ab}^0 + M_{ad}^0) \quad (b)$$

解出 θ_a 并代入(a)式, 我们便求得此系统所有各杆的端部力矩。对于更为复杂的结构, 我们只要考虑其中的几个节点(好比上例中的节点 a), 对于每一节点, 可以写出象(b)式那样的一个方程式。这些方程式的个数是和转角的未知量个数相等的, 故在计算出这些角度后, 即可由(a)式求得所有的端部力矩。

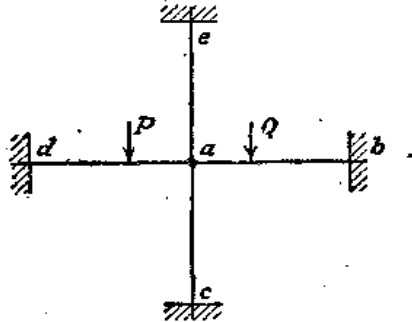


图 239

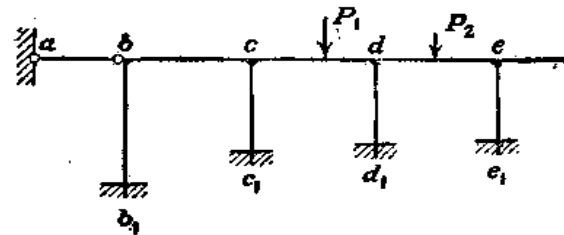


图 240

将刚架结构分析作进一步简化的是卡里雪夫(K. A. Čališev)^[1]。他采用逐步求近法, 在每一步中将问题化成为只求解一个未知量的一个方程式。设取一个刚架结构(如图240所示), 其中引入水平杆 ab 以避免任何横向移动, 他首先假定各节点均为固定以及当载荷 P_1, P_2 作用时都不发生转动。在此假定下, 他算出所有受载杆件的定端力矩并对于每一节点得出其总和来。带有负号的总和代表了作用于节点上的不平衡力矩(unbalanced moment)。将作用于各节点处不平衡力矩所产生的端部力矩与以前所算出的定端力矩相加(代数相加), 便得出端部力矩的最后结果来。卡里雪夫用逐步求近法解出了下面这个问题。他用 M_c, M_d 及 M_e 表示这个系统的不平衡力矩(图240), 每次松开一个节点而其他节点则保持固定, 算出转角的第一次近似值。例如, 在图240中先松开节点 d ^[2] 而认定其他各节点被固定, 对于转角 θ_d 的第一次近似值 θ'_d , 他写出了和(b)式相同的方程式; 即

$$4\theta'_d(K_{dc} + K_{de} + K_{dd_1}) = -(M_{dc}^0 + M_{de}^0) = M_d$$

由此得

$$\theta'_d = \frac{M_d}{4\sum K_{mn}} \quad (c)$$

端部力矩相应的第一次近似值 M'_{mn} 可由各节点的转角借下列著名的方程式

[1] 工程图表, 第1~2期, 1922; 第17~21期, 1923。

[2] 卡里雪夫建议从不平衡力矩为最大值的那个节点上开始。

$$M'_{mn} = 2K_{mn}(2\theta'_{mn} + \theta'_{nm}) \quad (d)$$

求得。由于此方程式中 θ'_{mn} 和 θ'_{nm} 的数值还不精确,故总和 $-\Sigma M'_{mn}$ 还不等于节点 d 处的不平衡力矩 M_d 。为了得到第二次近似值,卡里雪夫引入差值 $\Delta M_d = M_d + \Sigma M'_{mn}$ 并将它代替 (c) 式中的 M_d , 他得出一个修正值 $\Delta \theta'_d$ 。算出了各节点的这种修正值并将它们用于 (d) 式中,便能算出相应的修正值 $\Delta M'_{mn}$ 。把这些修正值加到端部力矩的第一次近似值中,于是得出这些力矩的更近似值。一般说来,在实际应用上象上面这样做一次就够精确了。如果需要更精确的近似值,可按照上述方式再做一次,得出第二次近似值 M''_{mn} , 依此再求第三次近似值,其他由此类推。

如果不用方程式 (c) 及 (d) 来求逐次近似值,我们可以在每次松开一个节点而认定其他节点被固定时将不平衡力矩直接进行分配,也能达到同样的目的。这个逐步求近法是由哈第·克劳斯 (Hardy Cross)^[1] 提出来的,在美国得到了广泛的应用。

在选定鋼结构的正常截面尺寸时,有时不仅须考虑材料开始屈伏时的载荷,而且须考虑使结构完全破坏时的载荷。分析指出,如果有两个结构物是按相对于屈伏状态的同一个安全系数设计的,这两个结构物之间,可以得出大不相同的相对于

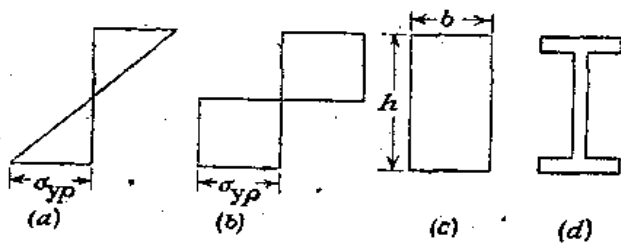


图 241

完全破坏的安全系数来。例如,考虑梁的纯弯曲并假定建筑鋼在到达屈伏点以前服从虎克定律而超过此限度后它在没有应变硬化的情况下伸长,则我们对于 (1) 屈伏开始,以及 (2) 完全破坏这两种极限状态的

的应力分布有如图 241a 及图 241b 所示。对于矩形截面 (图 241c) 的相应弯矩为

$$M_{yp} = \sigma_{yp} \frac{bh^2}{6}, \quad M_{ult} = \sigma_{yp} \frac{bh^2}{4}$$

因此

$$M_{ult} : M_{yp} = 1.5$$

对于工字梁,这个比值就小得多,视截面各尺寸的比例而定 (图 241d)。由此可见,如果一根矩形梁与一根工字梁都按相对于屈伏状态的同一安全系数来设计,则相对于完全破坏的工字梁的安全系数较之矩形梁的为小。

斟酌了这个事实,有些工程师主张结构构件的截面尺寸应该根据极限强度来

[1] Trans. ASCE, 卷 96, 1932。

选择^[1]。他们指出如果我们取极限强度状态下的应力分布如图 241b 所示,便能立即计算出相应的极限载荷。例如从图 242a 所示的两端固定而中央受载的梁中,我们能断定在梁的三个断面 a , b 及 c 处当弯矩达到其极限值 M_{ult} 时梁必发生完全破坏。对于任何其他载荷,情况将与两铰杆的相同(图 242b)。于是极限载荷的大小可从相应的弯矩图中(图 242a)求得,由此得

$$\frac{P_{ult}l}{4} = 2M_{ult}$$

如果我们循同样方法来分析象办公大楼那种建筑的高次超静定系统,并将铰配置在弯矩达到极限值的所有各截面处,则决定极限载荷的问题就成为刚体的静力学上的简单问题,而此系统的全部应力分析也能大大地加以简化。

梁式柱的问题在分析既承受轴向力又承受横向力的细长杆系统中显得非常重要。第一个对此类问题作出系统研究的人是汪·德·佛里特(Van der Fleet)^[2]。

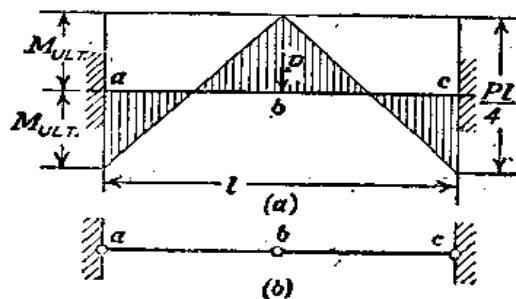


图 242

他不仅对此问题作了理论上的研究,而且算出了一些表,使问题的分析得到简化。随着飞机结构的发展,梁式柱分析的问题被提到首要的地位,后来还有几个作家^[3]编制出更精确的一些表可供简化这类分析之用。

88. 拱与悬索桥

由于建筑工程中使用了钢筋混凝土,拱的结构形式又被广泛地采用了,特别在桥梁建筑中为然。而拱的应力分析方法也成为研究的对象了。在无铰拱系统中存在着三个超静定量,适当地选择这些量,便能将这种分析大大地加以简化。库尔曼(K.Culmann)^[4]介绍了所谓弹性中心(elastic center)并指出如果作用于拱的台座上的反力能以作用于其弹性中心的一力及一力偶来表示,便能求出此三个未知量(力的两个分量及一力偶),每一个可由只含一个未知量的一个方程式中

[1] 见寇斯特(N.C.Kist)的论文,刊在 Eisenbau, 1920, 第 425 页,参看格命陵(M.Grüning)所著:“超静定桁架的安全载荷”(Die Tragfähigkeit statisch unbestimmter Tragwerke..., 1926, 柏林)一书中关于此问题的理论分析。

[2] Mem. Inst. Engrs. Ways of Communication, 1900~1903; Bull. Polytech. Inst. 1904, 圣彼得堡。

[3] 极为完备的表是由厄尔斯(A.S.Niles)算出的,列入在他和尼维尔(J.S.Newell)合著的“飞机结构”(Aeroplane Structures)第 2 版, 1938。

[4] 见里特(W.Ritter)所著“图解静力学的应用”(Anwendungen der graphischen Statik), 卷 4, 第 197 页, 1906, 苏黎世。

求得。他利用图解法来决定弹性中心的位置并计算反力,图解法中应用了相似于计算梁的挠度时所用的虚构力。其他各种拱的分析法是由木尔希 (E. Mörseh)^[1]、米兰 (J. Melan)^[2] 和斯特拉斯勒 (A. Strassner)^[3] 提出来的。他们的著作里都列出了许多计算各种尺寸的拱的推力和弯矩的表。

使拱的中心线和恒载的索曲线相重合是有利的。如果在三铰拱中能满足这个条件,则每一断面的合力均与中心线相切,只产生了均布压应力。在无铰拱中,内力与结构物的变形有关,因此我们不能完全消除弯曲应力。如果这种拱的中心线起始时与恒载索曲线相重合,由于材料的压缩、混凝土的收缩和温度的降低,将使拱的轴线发生某些收缩。根据对三铰结构的计算,拱的推力将有少许减小。因此,无铰拱的推力线在拱顶处将从假设的中心线(与恒载索曲线重合)向上偏移,而在拱脚处将向下偏移。在厚而平坦的拱中,我们可以预料在它的台座处会产生有害的拉应力,这种偏移就特别大。现在已经有许多方法用来减少巨大拱形建筑物的这种偏移。有时在拱顶和拱脚处装上临时性的铰,使在偏心时能允许自由转动。这样便能消除由恒载使中心线压缩所发生的推力线的偏移。偏移后用混凝土将临时性铰处的接缝填塞,就成为中心线与恒载索曲线相重合的无铰拱。为了允许由于混凝土收缩及温度降低所产生的推力线偏移,必须将临时性铰安放得带有适度的偏心,使在偏移后填塞好接缝时,在拱顶及拱脚处产生弯矩,其符号须与预料到以后因混凝土收缩和温度降低产生弯矩时相反。弗雷新尼特 (E. Freyssinet)^[4] 建议在两个半拱之间拱顶处临时性铰的接缝中装入填块。用了填块,则在用混凝土填塞接缝以前便能保证拱冠处推力线的最有利位置。在具有联结梁的拱中,笛兴格尔 (F. Dischinger)^[5] 建议使用拉索将它们拉紧,这样,由于恒载作用和混凝土收缩所产生的弯矩便能大大减低^[6]。目前在结构物中普遍采用了预加应力 (prestressing) 的方法。例如,用了这个方法,笛兴格尔对于最近在德国设计的一些钢筋混凝土桥梁的重量已减轻很多。

在混凝土工程中采用预应力已经作出了许多实验上的和理论上的成就^[7]。使

[1] Schweiz. Bauztg. 卷 47, 第 83 页, 1906; 并参看木尔希所著“钢筋混凝土结构” (Der Eisenbetonbau) 卷 2, 第 3 部分, 1936。

[2] 米兰和格斯特斯奇 (T. Gesteschi) 合著“钢筋混凝土拱桥手册” (Bogenbrücken, Handbuch für Eisenbetonbau), 卷 11, 1931。

[3] 斯特拉斯勒著“拱与拱桥” (Der Bogen und das Brückengewölbe), 第 3 版, 卷 2, 1927, 柏林。

[4] Génie civil, 卷 79, 第 97 页, 1921; 卷 93, 第 254 页, 1923。

[5] Bauing, 卷 24, 第 193 页, 1949。

[6] Génie Civil, 1944。

[7] 计算初应力的方法和实验的叙述见下列一些书籍: 里若尔与拉台 (P. Lardy) 的“预应力混凝土” (Vorgespannter Beton), 1946; 苏黎世; 与格斯塔夫·马格尼尔 (Gustave Magnel) 的“预应力混凝土” (Prestressed Concrete), 1948, 耿特 (Ghent), 英译本则在 1950 年于伦敦出版。

用高强度的鋼絲，讓它在混凝土硬化時一直保持着高度的拉應力，可以預制出混凝土中存在很大初壓應力的鋼筋混凝土梁。這種預應力梁在混凝土開始出現裂縫以前所能承受的載荷比沒有預加應力的梁要大得多。為了簡化預加應力的手續，洛雪爾 (H. Lossier) 建議採用硬化時會膨脹的特种混凝土^[1]。這樣，鋼絲中產生了拉應力而混凝土中產生了壓應力，就不必依靠預加應力用的特殊設備了。

設計拱的工程師們通常假定由彈性變形所造成的位移很小，因而在分析時只考慮初始的未經變形的拱的中心綫。但是在跨度的拱中，撓度對冗余力數值的影響就很大^[2]。如果這樣，根據初始的未經變形的中心綫所作出的一些計算只能為認是第一次近似計算；利用這些計算，將前一次近似計算所指出的撓度加以計算，可得出更精確的結果來。

由於拱壩的大量使用，工程師們遭到了求解極複雜的應力分析的問題。在美國對於大拱壩的應力分析已提出了一個近似法，用一個水平拱系和一個豎立懸臂梁系迭加起來來代替壩，可以得到第一次近似計算。用試算法將水平的水壓力分解為兩個徑向分量，其一作用於拱上，另一作用於懸臂梁上。當載荷分配得能使各點上撓度的徑向分量不論在拱上的以及在懸臂梁上的數值相同時便為所求的情況。這個方法是由美國垦荒局的工程師們提出來的^[3]。要想得出較好的近似值，在分析中應當考慮水平截面上和垂直截面上的扭矩的影響，沿拱中心綫在各水平截面上作用的剪力的影響以及在各徑向截面內相應的垂直剪力的影響^[4]。為了校核這個理論，其中有幾種重要情況曾用模型作過實驗。這個方法在聯系到胡佛壩 (Hoover Dam) 的建造時，曾用一個塑膠模型做過試驗，用水銀作為載荷，所得變形結果與設計上的分析非常符合。最後在壩上進行實地測量的結果仍和計算的以及模型試驗的結果非常符合。

在懸索橋的分析和建造方面近年來得到了顯著的進步^[5]。十九世紀初期所建

[1] 笛興格爾在建造阿爾斯列本 (Aisleben) 附近的賽爾 (Saale) 橋時，採用了這種預應力方法 1927~1928 年，在戰時還用這種方法建造了許多飛機棚庫。

[2] 見 J. 米蘭的論文，刊在“工程知識手冊” (Handbuch der Ingenieurwissenschaften)，卷 2，1906；以及刊在 Bauing. 1925。並參看薩赫羅夫斯基 (С. Сакановский) 的論文刊在 Stahlbau, 1931，以及佛里茨 (B. Fritz) 著“實體拱橋的理論與計算” (Theorie und Berechnung vollwandiger Bogenträger)，1934，柏林。

[3] 見豪威爾 (C. H. Howell) 及雅奎斯 (A. C. Jaquith) 的論文，刊在 Trans. ASCE，卷 93，第 1191 頁，1929。

[4] 見魏斯特迦德 (H. M. Westergaard) 的論文，刊在 Proc. 3d Intern. Cong. Applied Mechanics，卷 2，第 366 頁，1931，斯德哥爾摩。

[5] 關於懸索橋較完整的历史由雅普拉 (A. A. Jakkula) 用傳記形式寫出；見 Bull. Agr. Mech. Coll. Texas，第 4 部，卷 12，1941。

造的那些悬索桥都不能达到预期的效果,因为它们們的柔性太大,其中有許多由于动荷载或风力产生了劇裂的震动,都已經倒坍了。这种不利的柔度在以后建造的結構物中是用加勁桁架来克服的。过去也曾发现过由动荷载所发生的振动随着跨度的加长与桥重的增大而减小,因此,在大桥中不用加勁桁架也可得出滿意的条件。过去对于有加勁桁架的悬索桥作应力分析时,通常假定变形很小,用的是分析剛构桁架时的同样方法。第一个考虑加勁桁架变位的人是里特尔 (W. Ritter),他是里加 (Riga) 工业学院的一位教授^[1]。在这方面还有几位研究者有过进一步的贡献,而米兰 (J. Melan)^[2] 則提出了一种适合实用的形式。在美国曾应用这个理論設計出許多巨大的悬索桥。此理論适用于全部跨长負有均布恒載而部分跨长則負有均布动載的情况。

为了选定最不利的荷载分布,哥达德 (T. Godard) 建議在稍有限制的意义下(认为应用迭加原理不精确,而应加限制)应用影响綫^[3]。作者用三角級数分析过加勁桁架的弯曲^[4]。采用这个方法,一个集中力对加勁桁架弯曲的影响便能象作影响綫时所用的方法一样进行研究。这个級数方法已由布莱希 (H. H. Bleich)^[5] 和斯脱尔曼 (E. Steurman)^[6] 加以推广,前者在加勁桁架的几种端部条件下用了它,而后者在变截面的加勁桁架上用了它。正如斯土西 (F. Stüssi)^[7] 所証实的,有限差分方程可用来分析变截面加勁桁架的弯曲。作者本人在韦氏 (S. Way)^[8] 的合作下研究过具有連續三跨加勁桁架的悬索桥。

悬索桥理論仍不断引起工程师們的注意,最近在这方面发表过几篇論著^[9]。悬

[1] 見 Z. Bauwesen, 1877, 第 189 頁。

[2] 見他所著“鋼拱桥与悬索桥的理論”(Theorie der eisernen Bogenbrücken und der Hängebrücken), 第 2 版, 1888, 柏林。

[3] Ann. ponts et chaussées, 卷 8, 105~189 頁, 1894。

[4] Proc. ASCE, 卷 54, 第 1464 頁, 1928。馬丁 (H. M. Martin) 单独地証明能用三角級数分析加勁桁架的弯曲, 刊在“工程”, 卷 125, 第 1 頁, 1928。与米兰的級数法作出比較的是雅普拉, Publ. Intern. Assoc. Bridge Structural Eng. 卷 4, 第 333 頁, 1936, 苏黎世。

[5] 見他所著“悬索桥的計算”(Die Berechnung verankerter Hängebrücken), 1935, 維也納。

[6] Trans. ASCE. 卷 94, 第 377 頁, 1930。

[7] Publ. Intern. Assoc. Bridge Structural Eng. 卷 4, 第 531 頁, 1936。并參看他的論文, 刊在 Schweiz. Bauztg. 卷 116, 1940; 卷 117, 1941。

[8] Publ. Intern. Assoc. Bridge Structural Eng. 卷 2, 第 452 頁, 1934。

[9] 参考下列論著: 阿特金森 (R. I. Atkinson) 与 苏斯威尔 (R. V. Southwell) 的論文, 刊在 J. Inst. Civil Engrs. (倫敦), 1939, 第 289~312 頁; 克萊澤 (K. Klöppel) 与 賴伊 (K. H. Lie) 的論文, 刊在 Forschungshefte Stahlbau, 第 5 期, 1942, 柏林; 格朗霍姆 (H. Granholm) 的論文, 刊在 Trans. Chalmers Univ. Technol., 1943, 哥登堡 (Göteborg); 阿斯普倫德 (S. O. Asplund) 的論文, 刊在 Proc. Roy. Swed. Inst. Eng. Research, 第 184 期, 1945, 斯德哥尔摩; 錫尔堡 (A. Solberg) 著“悬索桥設計”(Design of Suspension Bridges), 1946, 特朗德海姆 (Trondheim); 俄尔逊 (R. Gran Olsson) 的論文, 刊在 Kgl. Norske Videnskab. Selskabs. 卷 17, 第 2 期。

索桥的自感应震动 (self-induced vibration) 问题已占极重要的地位,对这个問題最近已有几篇論文发表。这里还應該提到由阿曼 (O. H. Amman), 卡尔曼、邓恩 (L. G. Dunn) 和伍德魯夫 (G. B. Woodruff) 所提出的关于达可馬窄桥 (Tacoma Narrow-Bridge) 破坏的研究报告以及雷斯勒 (H. Reissner)^[1] 的論文与克娄潑 (K. Klöppel) 和賴伊 (K. H. Lie)^[2] 合写的論文。

89. 铁路轨道应力

大致从第一条铁路建成的时候起,对于在动载荷作用下的鋼軌应力分析就已經引起工程師們的注意了。巴洛 (參看第 23 节) 將軌条認定为擱在两个支座上的梁, 研究了各种截面形式鋼軌的抗弯强度。这样, 如载荷为 P , 支座間距离为 l , 則最大弯矩将为 $0.250 Pl$ 。尹克勒^[3]將軌条看作擱在剛性支座上的連續梁, 求得最大弯矩值为 $0.189 Pl$ 。

齐美曼 (H. Zimmermann)^[4] 对此問題作了进一步的研究, 他編制出一些表来簡化尹克勒对彈性基础梁的分析方法并应用此理論来計算軌枕的撓度。他認定軌条为一根擱在彈性支座上的連續梁。由于軌枕之間具有适当的間距, 垂直的軌条载荷是分布在几根軌枕上的, 这样, 各个独立的彈性支座便能用一个等效的彈性連續基础来代替。因此可用彈性基础梁的理論来分析鋼軌的应力和撓度^[5]。用 K 表示基础模量, 撓度曲綫 (图 243) 的微分方程将是

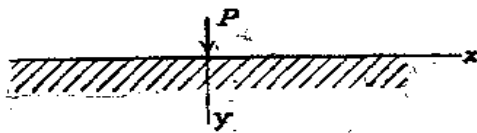


图 243

$$EI \frac{d^4 y}{dx^4} = -Ky \quad (a)$$

認定軌条为一根无限长的梁將 (a) 式积分, 我們求得最大弯矩为

$$M_{\max} = \frac{P^4}{4} \sqrt{\frac{4EI}{K}} \quad (b)$$

[1] J. Applied Mechanics, 卷 10, 第 A23~A32 頁, 1943。

[2] Ing.-Arch. 卷 13, 第 211~266 頁, 1942。

[3] 尹克勒著“铁路建筑論文集” (Vorträge über Eisenbahnbau), 第 3 版, 1875, 布拉格。

[4] 齐美曼著“铁路上部建筑的計算” (Die Berechnung des Eisenbahn-Oberbaues), 1888, 柏林, 第 2 版于 1930 年也在柏林出版。并參看他的論文“上部建筑的計算” (Berechnung des Oberbaues), 刊在工程知識手册中, 卷 2, 第 1~68 頁, 1906。

[5] 这个簡化的理論經作者本人推广到俄国的铁路系統中。見 Mem. Inst. Engrs. Ways of Communication, 1915, 圣彼得堡。由瓦修丁斯基用到波兰的铁路系統中; 見 Ann. acad. Sci. tech. Varsovie, 卷 4, 第 1~136 頁, 1937。在德国有薩勒 (Saller) 用过; 見 Organ Fortschritte Eisenbahnw. 卷 87, 第 14 頁, 1932。并參看斯齐塔里 (E. Czitary) 在同一杂志中的論文, 卷 91, 1936。

相应的最大应力为

$$\sigma_{\max} = \frac{M_{\max}}{S} = \frac{P}{4} \cdot \frac{\sqrt[4]{I^4}}{S} \sqrt{\frac{4E}{K}} \quad (e)$$

式中 S 为軌条的截面模量。此公式中的第二个因子的因次为 吋^{-2} ，因之可断定对于几何相似的軌条断面以及 E/K 量的常数值，如果载荷 P 的增加与单位长度軌条的重量增加成同一比例时，则 σ_{\max} 值将保持不变。

利用弹性基础梁的理论，对于作用在軌条上的载荷系统可以用迭加原理得出其弯矩图来。例如，图 244 即代表四个等载荷的弯矩图，其中 $I = 44 \text{ 吋}^4$ ，而 $K = 1,500 \text{ 磅/吋}^2$ 。一个孤立载荷 P 的 M_{\max} 值可从 (b) 式取得，作为力矩标度的一个单元。由图可知，最大弯矩将在第一个及最末一个载荷的下面发生，它等于孤立载荷 P 所产生的弯矩的 75%。在几个载荷之間的一段軌条是向上弯成凸形的，相应的弯矩最大数值约为 (b) 式所算出的 25%。由此可知，当机車經過时，軌条任一截面內的应力大小和符号都会变换好几次。这就表明为軌条的疲劳破坏。

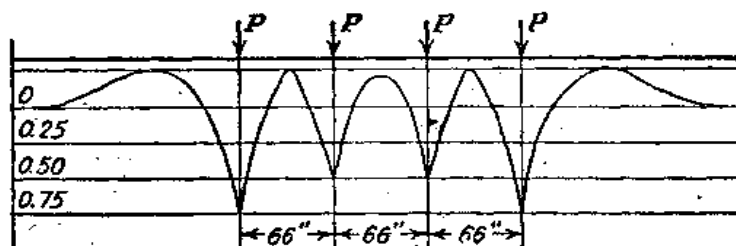


图 244

測量鐵路軌道在动载荷下变形的工作已經做过許多实验。不过以前作此項研究时所用的机械設備并不可靠。瓦修丁斯基 (A. Вденютунский) 发明了一个光学方法成功地得出了鋼軌在一台运行中的机車的各个車輪下軌条內的弯曲应变和挠度的摄影记录^[1]。

美国西屋电气公司 (Westinghouse Electric Corporation) 对軌道应力进行过大規模的試驗。在这些試驗中，用了磁性应变仪进行应变的測量^[2]。这些实验証明了弹性基础梁的理论用在軌道应力分析上是够精确的。实验也証明了横向力

[1] 关于这些重要試驗的詳細叙述見瓦修丁斯基向道路工程师学会所提出的論文，1899年于圣彼得堡发表。并参看 Verhändl. Internat. Eisenbahn kong., 1895~1898，以及瓦修丁斯基所著“鉄軌彈性变形的研究” (Beobachtungen über die elastischen Formänderungen des Eisenbahngleises), 1899, 維斯巴登 (Wiesbaden)。

[2] 里特尔 (J. G. Ritter) 創制了最原始的仪器。更进一步的改进是由西屋电气公司工程师朗吉尔 (B. F. Langer) 和山伯格 (J. P. Shamberger) 两人完成的，他們做出了軌条应力的实验。朗吉尔所著“实验应力分析手册” (Handbook of Experimental Stress Analysis), 第 238 頁对这种仪器有較詳細的叙述。

和垂直载荷一样能使轨条产生弯曲和扭转。这些效应是不能忽略的^[1]。为了选择在現場試驗中計算这些力的最理想的方法,在實驗室事先作出實驗,研究了受彈性支承的軌條的弯曲和一个集中载荷在作用点处的局部应力^[2]。通过这项研究已确定出現場試驗中装置应变仪的合理位置。

現場实验指出动力系数对車輪运转所产生的軌道应力有很大的影响。瓦修丁斯基在上面所提过的論文里指出了踏面上有些扁平的貨車輪較之踏面光滑的重機車輪能使軌條产生更大的撓度。車輪踏面的扁平口和軌面的凹口对于动力效应显然是最首要的一个因素,对于这方面作出理論研究的是彼得洛夫(Н. П. Петров)^[3],他也是軸承摩擦的流体动力理論的首創者。他在推导中不計軌條的质量,并将軌條看作为擱在等距离彈性支座上的梁,从而导出了和威里斯方程一样的微分方程(參看第40节)。該方程可用算术逐步法来积分。这样,計算軌條上的輪压力不仅要考虑軌條的弯曲而且还要考虑支座的彈性垂直振动和因軌面低凹而发生的車輪的垂直振动。

將鋼軌作为擱在整个彈性基础上的梁,以代替擱在各个分立的彈性支座上的梁,可以使这种分析得到簡化^[4]。这样,軌面的凹口对鋼軌撓度的动力效应便能分析出来。例如,假設凹口的縱剖面綫(长度为 l ,而深度为 δ)能用下式表示

$$y = \frac{\delta}{2} \left(1 - \cos \frac{2\pi x}{L} \right) \quad (d)$$

可知由于这个凹口所产生的附加动力撓度是与 δ 成正比,而且与 T_1/T 的比值大小有关,此中 T 为將軌條看作为一个彈簧时,車輪在垂直方向振动的周期,而 T_1 为車輪越过此一凹口所需的时间。最大的附加撓度为 1.47δ ,此撓度在速度对应于 $T_1/T = \frac{2}{3}$ 时发生。因此可断定由于凹口所发生的附加动压力大致与能使軌條产生靜力撓度为 1.5δ 时的载荷相等。由此可知,在一定的速度下,很小的凹口也会产生相当显著的动力效应。在这个分析中,軌條质量比起車輪质量来很小,是略而不計的。如果时间 T_1 和軌條在彈性基础上的震动周期比起来要长得多,不計軌條的质量是可以的。

[1] 見作者本人的論文,刊在 Proc. 2d Intern. Cong. Applied Mechanics, 第407頁, 1926, 苏黎世。

[2] 見作者本人和胡吉尔合作写出的論文,刊在 Trans. ASME, 卷54, 第277頁, 1932。

[3] 見 Bull. Russian Imp. Tech. Soc. 1903, 及他的最后著作刊在 J. Depart. Ways of Communication.

[4] 見本书 357 頁注 [5] 中所提到的作者本人的論文;并參看作者本人另一篇論文刊在 Génie Civil, 1921, 巴黎, 第551頁。关于軌條上輪子的动力作用的进一步研究由荷魏(B. K. Hovey)做出,写在他的博士論文中, 1933年于格廷根发表。

在推导(a)式时,系假定梁的任一断面处的挠度与该断面处基础所受的压力成正比。不过当我们把地基看作半无限弹性体时,梁上任一断面处的挠度将为沿梁长分布的压力的函数,于是挠度问题变为更复杂的了。比沃特^[1]和馬奎雷(K. Marguerre)^[2]对此作过更精密的研究。馬奎雷证明了这个更精确的理论所指出的梁内最大弯曲应力较之按基本公式所算出的约高出20%。

90. 船舰结构理论

二十世纪以来,在船舰结构设计中的应用应力分析已获得巨大的成就,特别在兵舰设计方面为然。由于舰只的吨位日益增大,故船壳重量务求减小,以便装置更重的大炮和防卫设备并满足增加速率等要求,因此设计者遇到了许多新的问题。为了满足这些要求,他们已集中到理论分析上去探求。

湯姆士·楊曾將兵艦假定为一根大梁并建議出作浮力曲线和載重曲线的方法,此两条曲线的纵标距之差即为作用于“兵艦主梁”上的載荷。这种分析船舰纵向强度的方法已被普遍接受,而它的精确度也已经由直接試驗校驗出来了。从驅逐艦豺狼号(Wolf)^[3]以及后来又从驅逐艦普利斯登号(Preston)和布鲁士号(Bruce)^[4]所作出的弯曲实验証明,如果在計算船舰的抗弯刚度时已將某些鋼板因受压屈而減低其效能的实际情况考虑在内,則測得的挠度和应力能够和梁的理论相符。普利斯登号和布鲁士号开始损坏时是由于受压鋼板和纵梁的压屈所致。

实验証明,除了一般地考虑船舰主梁的抗弯强度之外,还須对截面突然改变之处的局部应力作出研究并作必要的加强措施。有些船舰在主结构甲板(或称强力甲板)上建造有一所仓面船室。记录下来的很多例子說明了無論在甲板上的或者在仓面船室的牆上的裂縫大多数都发生在轉角的地方。还有另一个重要的应力集中的情况是在一块强力甲板上靠升降口的几个角子处出現。这許多情况都显示裂縫是从这些处所开始而經過甲板逐漸扩展起来,致使船舰的安全受到严重的威胁^[5]。甲板上孔口的应力集中是由英格里斯^[6]研究出来的,而圓形孔口的加强方

[1] J. Applied Mechanics, 卷4, 第1~7頁, 1937。

[2] ZAMM, 卷17, 第224~231頁, 1937。

[3] 見比尔斯(J. H. Biles)的論文,刊在 Trans. Inst. Naval Architects. 卷1, 1906; 郝夫曼(G. H. Hoffmann)的論文,刊在同一杂志上, 1925。

[4] 見霍夫迦德(W. Hovgaard)的論文刊在 Trans. Soc. Naval Architects Marine Engrs. 1931, 第25頁; 并參看基尔在海軍建筑師与造船工程師学会(Society of Naval Architects and Marine Engineers)會議上提出的論文, 1931。

[5] 馬赫斯迪克号(S. S. Majestic)事件可參看艾尔斯堡(B. Ellsberg)的“造船工程”(Marine Engineering), 1925。关于列維坦号(Leviathan)的同样事件由威尔逊(J. Lyell Wilson)在下列論文中討論过,刊在 Trans. Soc. Naval Architects Marine Engrs. 1930。

[6] Trans. Inst. Naval Architects, 1913, 倫敦。

法則是作者本人研究出來的^[1]。

船艦橫向強度的問題也經過許多造船技師作過研究，並且發展了各種分析構架變形的方。這個問題在魚雷艇和潛水艇中特別重要。這些艦艇的構架很相似於封閉環圈，因之曲杆理論和在拱的理論中所用的一些方法都被用來分析這些構架^[2]。

克累勞夫 (A. H. Кривош, 1863—1945) 的成就對於發展應力分析上的各種理論方法及其在船艦結構設計中的應用都起着重大的作用。關於這位偉大的工程師和科學家的主要功績應當在這裡作個簡單的介紹^[3]。當他還在海軍學校讀書的時候，他那優異的數學天才早已出人頭地。他經常利用課餘時間閱讀數學書籍，因此，當他從這個學校畢業時 (1884 年)，他所具備的數學基礎已遠遠超出學校規定的教學大綱。在俄國海軍中參加實習之後，1888 年進入海軍學院，在該校他特別愛好船艦理論和船艦的結構設計。由於他是一個最優秀的學生，畢業後 (1890 年) 被留在該學院充任數學助教。1891 年他改任船艦理論的講師。作為這門課程的入門書，這位青年寫出一系列關於近似計算的講義，並且說明怎樣使數學家 and 天文學家所發明的計算方法也能被工程師所利用。以這些講義為基礎，他隨後出版了 (1906 年) 一本關於近似計算的書。這本書在近似計算方面到現在還是有用的書籍之一。

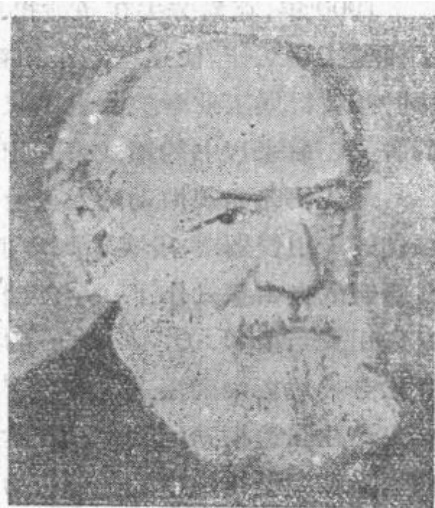


圖 245 A. H. 克累勞夫

不久，克累勞夫從事於船艦在波浪中振動的理論研究。當時對於船艦左右搖擺的問題已經由佛勞德 (Froude) 研究過，但克累勞夫卻從事研究更複雜的前後顛簸的問題。1896 年他勝利地將此問題解決了，並且將這一成果用英文^[4]和法文^[5]發表出來。隨後他繼續研究船艦在波浪中的一般振動，並且將結論寫成論文“船艦在波

[1] J. Franklin Inst. 卷 197, 第 505 頁, 1924。

[2] 見馬貝克 (M. Marbec) 的論文, 刊在 Bull. Assoc, Tech. Maritime, 1903。

[3] 見克累勞夫著“我的回憶錄” (My Reminiscences), 由蘇聯科學院出版, 1945 年。並參看克累勞夫的訃聞, 刊在 J. Applied Math, Mechanics (俄文), 卷 10, 第 3 頁, 1946。在訃聞裏面列出克累勞夫生前所寫的論文和書籍一覽表。

[4] 船艦在波浪中前後顛簸運動的新理論, 見 Trans. Inst. Naval Architects, 1896, 第 326~359 頁, 倫敦。

[5] Bull. assoc. tech. maritime, 卷 8, 第 1~31 頁, 1897。

浪中振蕩的一般理論”(General Theory of the Oscillations of a Ship on Waves)^[1]。這些著作使克累勞夫獲得了船艦理論方面的權威地位。英國造船工程師學會以該學會的金質獎章贈給他,在他以前從來沒有外國人得到過這個榮譽。在研究船艦的振動時,克累勞夫注意船殼中因慣性力而產生應力的問題,提供了計算這種應力的有效方法^[2]。他在俄國海軍中的幾艘艦艇上利用他自己設計的一架極靈敏的伸長儀作了動力應力的實驗研究。

1900年,克累勞夫在聖彼得堡俄國海軍學院主持模型船塢。在該學院他改組了模型實驗工作,使這些工作和新建艦隻的海上試驗能相輔進行。在同一時期,他協助聖彼得堡工業學院改組了該院的造船系,並替該院編寫了一本關於船艦振動的講義。後來以書的形式公開出版^[3]。

最先研究船艦振動的人可能是施里斯克(O. Schlick)^[4]。他制出一架記錄這種振動的專用儀器^[5],用實驗測定了各種振動方式的頻率。克累勞夫在上述教程中對船艦的自由振動作了一個理論上的分析。在分析中,他將船艦假定為變截面梁,並採用亞當斯(J. C. Adams)的近似法^[6]來積分尋常微分方程。大約在同一時期克累勞夫對橋梁的振動也發生了興趣,他發表了上述(參看第86節)關於動載荷在梁上產生強迫振動的論文。在這篇論文裡面所用的方法以後曾用來研究汽缸的縱向振動和測量槍炮中的氣體壓力^[7]。

結合着船舶在波浪中振動的問題,克累勞夫研究出為達到穩定目的而用的回轉儀^[8],後來出版了一本關於回轉儀的書^[9]。

這位科學家在“數學知識百科全書”里寫過一節船艦理論^[10],他是應克萊恩的邀請(參看第79節)而寫的,因為克萊恩正在收集關於力學這一卷的材料,這點我們在前面已經提過了。

[1] Trans. Inst. Naval Architects, 卷40, 第135~190頁, 1893, 倫敦。

[2] 見“工程”, 1896年, 第522~524頁; 及 Trans. Inst. Naval Architects, 卷40, 第197~209頁, 1898。

[3] “船艦的振動”(俄文), 1936。

[4] 見 Trans. Inst. Naval Architects, 1884, 第24頁。

[5] 同上注, 1893, 第167頁。

[6] 見巴施佛特(F. Bashford)的“毛細作用理論的試驗, 附亞當斯所用積分方法的說明”(An Attempt to Test the Theories of Capillary Action with an Explanation of the Method of Integration Employed by J. C. Adams), 1883, 劍橋。

[7] Bull. Russian Acad. Sci. 第6組, 1909, 第623~654頁。

[8] 見他的論文, 刊在 Bull. Assoc. Tech. Maritime, 1909, 第109~139頁。

[9] “回轉儀的基本理論及其在工程上的應用”(俄文), 蘇聯科學院出版, 1932年, 第394頁。

[10] 見“數學知識百科全書”卷4, 第3部分, 第517~562頁, 1906。

1908年,克累勞夫負責建造俄國海軍的全部艦艇。那時俄國正在努力重建在日俄戰爭中遭到嚴重損失的艦隊。有些完全新型的战斗艦(無畏艦級, Dreadnoughts)剛在英國建成,而俄國也訂出了製造同類艦只的計劃。在設計這些新型艦只中出現了許多新的問題,克累勞夫以他的豐富知識尽可能地用各種科學方法來謀求解決。他用數學分析來代替經驗法則,這種見解已被事實證明是極為成功的,在他的領導之下,有許多結構上的問題都得到了完滿的解決。他親自參加這項研究並發展了一個分析彈性基礎梁的新方法,這個方法大大地簡化了計算,特別是關於那些變截面梁的複雜問題^[1]。他對於撓度很大的壓屈支杆的彈性曲線也作過全面的分析^[2]。

作為他進行教學的成果,他出版了幾本關於應用數學和力學方面的書籍。那本工程用偏微分方程會引起許多工程師和物理學家的注意^[3],第一版在幾天內就銷售一空。他的關於尋常微分方程的數值積分法一書已被譯成法文^[4]。在他的“回憶錄”(Reminiscences)^[5]中曾說到他在公餘時間總讀些天文學和數學方面的經典著作作為消遣。在這樣的方式下,他發表了重要的著作“由少數觀測中決定彗星和行星的軌道”(On Determination of Trajectories of Comets and Planets from a Small Number of Observations)一文^[6]。他又承擔了將牛頓的“物界原理”(Principia)譯成俄文的巨大工作;在翻譯過程中他加上了兩百個以上的注解。在他生命史的后半期內,他還翻譯了歐拉的關於月球運動的新理論一書^[7]。俄國科學院曾將克累勞夫的全部著作匯編成全集分為八卷出版(1936~1943)。

波布諾夫是克累勞夫的学生和同事,他設計了第一批俄國的無畏艦級战斗艦和潛水艇,並對船艦結構理論作過很重要的貢獻。他是第一個將板的彎曲理論用到船艦結構設計中的人,他指出板在流體靜壓力下的彎曲並不太小,因此對板的中央平面不僅須考慮其彎曲還要考慮其伸長。他導出這個問題的一般解,並製出一些數值表以簡化應用。這一成果得到俄國和其他國家的高度重視。關於這個問題的早期論文已被譯成英文^[8],而以後的成果則都包括在他所著“船艦結構理

[1] 這項研究的細節後來寫成一本書,見“彈性基礎梁的分析”(俄文)蘇聯科學院出版,第2版,第154頁,1931。

[2] Bull. Russian Acad. Sci. 第7組, 1931, 第963~1012頁。

[3] 海軍學院出版,第2版, 1913; 蘇聯科學院出版, 472頁, 1932。

[4] “微分方程的近似數值積分應用於拋射體軌跡的計算”(Sur l'intégration numérique approchée des équations différentielles avec application au calcul des trajectoires des projectiles), 1927, 巴黎。

[5] 參看第48節。

[6] 見 Publs. Naval Academy, 1911, 1~161頁。

[7] 見 Publs. Russian Acad. Sci. 1934。

[8] Trans. Inst. Naval Architects. 卷44, 第15頁, 1902。

論”(Theory of Structure of Ships)^[1]一書中。

縱向橫向互聯梁的理論在船艦設計中是極為重要的，波布諾夫在這個理論上貢獻很大。他考慮了由一根橫梁支承的一組平行等距縱梁，指出可將這種支承看成彈性基礎上的一根梁，並製出一些表來簡化這種梁的分析。隨後波布諾夫將他的方法推廣到有幾根橫梁的情況中^[2]。

在各種載荷和邊界條件下對板的彈性穩定的分析在俄國無畏級戰鬥艦的設計中最先採用^[3]。在一艘戰鬥艦入塢時只將主龍骨擱置在船塢上，對於橫向間壁的彈性穩定和強度是會遇到很大困難的。為了解決這個問題，對於前面所提過的加勁板壓屈理論（參看第 85 節）已有所發展，同時還用 15 呎長 7 呎寬的模型做了一系列的試驗。在分析縱橫互聯梁的彎曲中，應用了雷萊-里茲法^[4]，從而得出了充分精確的解式。

所有這些關於船艦結構的應力分析的精華方法都由拔甫考維奇 (И. Ф. Напкович, 1887~1946) 在他所著的下列書中加以嚴正的評論和擴充：“船艦結構理論”卷 1, 1~816 頁，[構架與互聯梁的理論 (Theory of Frames and Interconnected Beams)], 1947 年莫斯科出版，以及卷 2, 1~960 頁，[板、殼的彎曲、壓屈理論 (Theory of Bending and Buckling of Plates and Shells)], 1941 年。這兩卷書構成了船艦結構理論上最完整的現代論著。

[1] 這本重要著作的頭兩卷在 1912 年首先在聖彼得堡出版。第三卷關於船艦設計中結構理論的應用，還是油印的底稿。並參看作者本人著的“板殼理論”(Theory of Plates and Shells)——我國已有譯本，由王俊奎同志譯出，譯者附注，第 1—33 頁，1940；以及韋氏 (S. Way) 在應用力學全國會議 (National Meeting of Applied Mechanics) 上所提出的論文，1933 年 6 月。

[2] 這類問題的進一步研究和這方面的傳記可參看海騰依 (M. Hetényi) 的“彈性基礎梁” (Beams on Elastic Foundation), 1946 年于密西根大學出版社發行。並參看赫利茲契夫 (J. M. Hlitčijev) “彈性理論” 1950, 貝爾格萊德 (Beograd)。

[3] 作者本人曾以顧問工程師名義參加了這項工作 (1912~1917)。

[4] 見作者本人的“材料力學”第 321 頁，1911 年——本書在我國有譯本，由王德榮同志譯出，譯者附注；“彈性力學”(俄文)卷 2, 第 72 頁，1916 年——本書在我國也有譯本，由徐芝綸、吳永禎兩位譯出，譯者附注。並參看作者本人的論文，刊在 ZAMM, 卷 13, 第 153 頁，1933。

人名索引

(有 [] 的节数表示该人的历史资料)

三 画

山柏特, 89 Shamberger, J. P.
士齐, 78, 86 Tuzi, Z.
飞韦尔, [49] Whewell, W.
万格林, 54, 71 Wangerin, A.

四 画

丹尼楚, 15 Danizy
化海, 1 Fable, J. J.
勿拉索夫, 82, 85 Kracov, B. J.
尹克勒, 31, 35, [36], 43, 52, 60, 64, 65, 66, 67, 89
Winkler, E.
方坦纳, 精论 Fontana
文恩开, 83 Venske, O.
木里诺斯, 34 Molinos, L.
木尔希, 88 Mörsch, E.
牛曼, 83 Newman, Francis
牛顿, 50 Newton, I.
毛瑟求斯, 7 Maupertuis
巴真芝, 49 Babbage, C.
巴赫, 59, 60, 72, 74, 80 Bach, C.
巴尔巴, 59 Barba
巴布雷, 85 Barbré, R.
巴洛, 20, 23, 44, 49, 89 Barlow, P. W.
巴顿, 82 Barton, M. V.
巴施佛特, 90 Bashtford, F.
巴瑟特, 86 Basset, A. B.
巴柴恩, 23 Bazain
韦氏, 81, 88, 90 Way, S.
韦伯, 52, 83 Weber, C.
开尔士, 50a Chales
邓哈达格, 81 Den Hartog, J. P.
邓恩, 83 Dunn, L. G.

五 画

包曼, 59 Baumann, R.
包兴格, 59, 60, 62, 63, 77 Bauschinger, J.
包兹, 81 Bautz, W.
包沁涅斯克, 41, 50, 52, [68], 69, 82 Boussinesq, J.
比雷, 44 Beare, Thomas, H.
比坦喀尔特, [28] Bétancourt, A.
比斯克莱, 83 Bickley, W. G.
比沃特, 16, 81, 82, 86, 89 Biot, M. A.
比尔斯, 89 Biles, J. H.
比齐诺, 81, 85, 86 Biezeno, C. B.
布拉修斯, 9 Blasius
布莱希, 88 Bleich, H. H.
布勒德, 42 Blood, W. B.
布芬门脱, 85 Blumenthal, O.
布累奎特, 54 Brequet.
布累塞, [84], 47, 52, 63 Bresse, J. A. C.
布累斯特, 17, 49, 54 Browster, D.
布罗林, 24 Brolling
布朗, 8 Brown, D. M.
布侖涅尔, 37, 43 Brunel.
布侖勒, 42 Brunner, J.
布里安, 63, 85 Bryan, G. H.
布赫勒, 78 Bühler, H.
布尔芬格, 13, 72 Bülfinger, G. B.
布尔格, 31 Burg, von
布克哈特, 25 Burkhardt, H.
布耳, 43 Burr
布斯培, 3 Busby
安德逊, 44 Anderson, J.
安德柳斯, 61 Andrews, E. S.
安梯斯, 80 Anthes, H.
加留金, 84 Галеевич, E. P.
加利略, [1], 32 Galileo
加尔顿, 33, 40 Galton, D.

加尔涅特, 58 Garnett, W.
 加逊底, 3 Gassendi
 可麦斯, 77 Kommers, J. B.
 台波尔, 86 Tabor, D.
 台波尔, 1 Tabor, P.
 台特, 43, 57, 58, 69 Tait, P. G.
 台勒, 70, 74, 75, 80 Taylor, G. L.
 台勒, 41, 64 Taylor, W. P.
 台尔福特, 17, 20, 23 Telford
 台特梅哲, 59, 62 Tetmajer, L.
 尼维尔, 54 Newell, J. S.
 尼可尔, 6, 10, 25, 29, 50a Nichol, J. P.
 尼可尔, 56 Nicol, William
 尼古拉依, 58 Николаи, Н.
 尼可逊, 85 Nicolson, J. T.
 尼尔斯, 78, 88 Niles, A. S.
 尼文, 58 Niven, W. D.
 尼南德尔, 85 Nylander, H.
 尼齐达, 86 Nizida, M.
 卡里雪夫, 87 Čalisev, K. A.
 卡丹, 1 Cardan.
 卡洛特, 16 Carnot, Lazare.
 卡洛特, 57 Carnot, S. N. L.
 卡喀斯, 84 Cox, H. L.
 卡喀斯, 40, 41 Cox, Homersham.
 卡拉考兹基, 78 Казаковцкий, Н.
 卡普斯, 85 Kappus, R.
 卡尔曼, 75, 80, 81, 82, 83, 84, 85, 88 Kármán,
 Theodore von.
 卡尔马希, 81 Karmarsch, K.
 卡沙诺夫斯基, 88 Касарновский, С.
 卡斯提格里安诺, [61], 65, 66 Castigliano, A.
 本笛克星, 87 Bendixen, A.
 本生, 55 Bunsen
 汉生, 77 Hanson, D.
 汉尼堡, 64 Henneberg, L.
 白喀贝希, 44 Birkbeck, G.
 甘培尔, 58 Campbell, L.
 甘培尔, 86 Campbell, W.
 甘穆斯, 16 Camus
 皮特逊, 73, 77 Peterson, R. E.
 皮特逊, 80 Petterson, O.
 皮卡德, 39, 68 Picard, E.
 瓦格勒, 85 Wagner, H.
 瓦格斯塔夫, 71 Wagstaff, J. E. P.

瓦勒, 86 Waller, M. D.
 瓦德, 86 Ward, P. E.
 瓦伦, 42 Warren
 瓦修丁斯基, 86 Васьютинский, А.
 瓦特, 30 Watt, James
 叶太尔维因, [24] Eytelwein, J. A.
 圣维南, 21, 25, 26, 31, 41, 48, 50, [50a], 54, 55,
 56, 68, 70, 71a, 74, 80 Saint-Venant, Barré
 de
 辽麦尔, 13 Réaumur
 兰姆塞尔, 71 Ramsauer, C.

六 画

亚当斯, 73 Adams, F. D.
 亚当斯, 90 Adams, J. C.
 伍德鲁夫, 88 Woodruff, G. B.
 伍翁, 3 Wren, C.
 伊凡士, 84 Evans, T. H.
 伏克斯, 78 Fuchs, S.
 伏斯, 23 Fuss, P. II.
 列赫尼兹基, 83 Лехницкий, С.
 列金得尔, 29 Legendre
 列吉尔, 绪论 Leger, A.
 列吉特, 85 Leggett, D. M. A.
 列尔, 78 Lehr
 列梭芝, 15 Lesage
 列危, 57, 67, [68], 84 Lévy, M.
 列危, 84 Lévy, S.
 列惠, 84 Lewe, V.
 列克梭尔, 23 Lexell
 廷普, 25, 80, 82, 83 Timpe, A.
 廷柏, 74 Tipper, C. F.
 廷道尔, 69 Tyndall
 吉布, 17 Gibb, A.
 吉勃斯, 28 Gibbons, C. H.
 吉尔伯特, 20 Gilbert, D.
 吉拉德, 1, 10, 13, 23 Girard, P. S.
 考尔, 77 Kaul, H. W.
 托里析利, 23 Torricelli
 艾雷, [49], 50, 58 Airy, G. B.
 艾雷, 49 Airy, Wilfrid
 艾莱, 86 Ayre, R. S.
 艾夏施外勒, 82 Eggenschwyler, A.
 艾兰姆, 72, 74 Elam, C. F.
 艾尔果德, 84 Elgood, W. N.

- 艾里斯, 8 Ellis, C. A.
 艾尔斯堡, 90 Ellsberg, E.
 艾斯彻尔, 30, 31 Escher, G.
 艾恩坦纳夫, 68 Estanave, E.
 艾廷豪森, 50a Ettinghausen.
 艾佛累特, 76 Everett, F. L.
 米兰, 88 Melan, J.
 米纳布里雅, 61 Ménabréa, L. F.
 米歇尔, 90 Michell, A. G. M.
 米歇尔, 69, [71a], 82, 83, 84, 86 Micholl, J. H.
 米吕, 42, 43 Michon
 米齐斯, 75, 79, 80, 85 Mises, R. von
 西兰, 66 Cyran, A.
 西雅士, 71, 88 Sears, J. E.
 西伯特, 41, 52 Sébert
 西贝斯克, 54 Seebeck
 西迦尔, 82 Seegar, M.
 西昆, 40 Séguin, M.
 西尔堡, 88 Selberg, A.
 西蒙, 79 Simon, H. T.
 西林生, 86 Cepencen, C. B.
 孙姆, 81 Thum, A.
 豈斯特, 87 Kist, N. C.
 华尔, 77 Wahl, A. M.
 华尔逊, 45 Valson, C. A.
 华里斯, 22 Wallis, J.
 华尔特, 42 Walter, Gaspar
 达朗伯, 8 D'Alembert
 达尔比, 17 Darby, Abraham
 达尔天, 10 Dartain, de
 达尔文, 57 Darwin, G. H.
 达维塔可夫, 73, 74, 78 Давиденков, Н. Н.
 达南布雷, 6, 9, 12 Dalambre, J. B. J.
 达芬奇(参看芬奇) Leonardo da Vinci
 齐贝耳, 74 Siebel, E.
 齐门斯, 72 Siemens, W.
 齐勒, 72, 86 Zener, C.
 齐美曼, 89 Zimmermann, H.
- 七 画**
- 克莱佩朗, 20, [28], 34, 37, 43, 45, 47, 57, 61
 Clapeyron, B. P. E.
 克拉克, 37 Clark, E.
 克劳逊, 9 Clausen
 克列布希, 25, 52, 54, [56], 57, 62, 66, 79, 89
 Clebsch, A.
 克拉格兹, 82 Craggs, J. W.
 克兰兹, 81 Cranz, H.
 克里孟纳, 43, 64 Cremona, L.
 克卢, 精论 Crew, H.
 克罗斯, 87 Cross, H.
 克勒尔, 84 Keller, H.
 克尔文, 22, 27, 54, [57], 58, 68, 69, 70, 72
 Kelvin, Lord (William Thomson)
 克尔卡台, 28, [59] Kirkaldy
 克希霍夫, 27, 49, 54, [55], 56, 57, 68, 71
 Kirchhoff, G. R.
 克莱恩, 56, [79], 80 Klein, F.
 克娄滋, 88 Klöppel, K.
 克劳特, 86 Klotter, K.
 克劳索夫, 83 Кокосов, Г. В.
 克隆, 86 Kroon, R. P.
 克累劳夫, 86, [90] Кривоу, А. Н.
 亨斯基, 82, 85 Hencky, H.
 亨伯尔, 42 Humber, W.
 亨弗雷, 77 Humfrey, J. C. W.
 柏林勒, 80 Berliner, S.
 伯诺里, [6], 8 Bernoulli, Daniel
 伯诺里, [6], 17 Bernoulli, Jacob
 伯诺里, [29] Bernoulli, Jacques
 伯诺里, [6] Bernoulli, John
 伯诺里, 6 Bernoulli, Nicholas
 伯索列特, 25 Berthollet
 伯特特, 34 Bertot
 伯特朗德, 4, 18, 47, 50a Bertrand, J. L. F.
 佐野里, 85 Zoilly, R.
 别斯喀尔, 41 Becker, M.
 别拉格夫, 71 Веладен, Н. М.
 别南格, 34 Belanger
 别烈留布斯基, 59 Белелюбский, Н. А.
 别利多尔, 10, 14, 15, 17 Belidor
 别特拉米, 75 Beltrami, E.
 希姆霍兹, 57, 69, 71, 72 Helmholtz, H.
 希尔, 80 Hill, R.
 朵雷, 77 Dorey, S. F.
 朵夫, 54 Dove
 朵恩, 42 Doyn
 杜波恩, 84 Dubois, F.
 杜奎特, 75 Duguet, C.
 杜哈美尔, 50, [53], 71 Duhamel, J. M. C.

杜亨, 1 Duhem, P.
 杜雷, 19, 23, 51 Duteau, A.
 杜品, 38 Dupin, F. P. C.
 李氏, 36 Lee, E. H.
 李昂, 59, 77 Leon, A.
 李勃登, 81 Liebmann, H.
 沐尔, 77 Moore, H. F.
 沐斯列, [47], 58 Mesley, H.
 沙侖康普, 86 Schallenkamp, A.
 汪紐特, 85 Van der Neut
 汪斯允頓, 12 Van Swinden
 沃依特, 52, 54, [71], 80 Voigt, W.
 沃勒, [39], 59, 63, 77 Wöhler, A.
 沃諾斯基-克里格爾, 84 Woinowsky-Krieger, S.
 沃尔夫, 82 Wolf, K.
 狄更遜, 76 Dickenson, J. H. S.
 里萊, 30 Lillie, J.
 里昂斯, 3 Lyons, H.
 里比尔, 82 Ribière, C.
 里查逊, 81 Richardson, L. F.
 里德尔, 43 Rider.
 里特爾, 42, 64 Ritter, A.
 里特爾, 89 Ritter, J. G.
 里特爾, 88 Ritter, W.
 里特爾, 88 Ritter, M.
 里茲, 69, 81, 84, 86 Ritz, W.
 貝萊, 76, 77 Bailey, R. W.
 貝列特, 28 Baillet
 貝爾斯托, 78 Bairdow, L.
 貝塞爾, 54 Bessel
 貝替, 66 Betti, E.
 邵氏, 69 Shaw
 阿曼, 88 Amman, O. H.
 阿姆斯勒, 59 Amsler, Laffon
 阿拉果, 16 Arago
 阿基米德, 緒論 Archimedes
 阿諾德, 88 Arnold, R. N.
 阿朗, 84 Aron, H.
 阿西蒙特, 66 Asimont
 阿斯普倫德, 88 Asplund, S. O.
 阿特金森, 88 Atkinson, R. I.
 阿洛万, 73 Opoban, H.
 阿斯顿費爾德, 62 Ostenfeld, A.
 麦克达姆, 77 Mc Adam, D. J.
 麦高尼爾, 38 Mc Connell, J. E.

麦克格里哥, 74 Mc Gregor, C. W.
 麦克威梯, 76 Mc Vetty, P. G.
 麦騰斯, 17, 28, 42 Mohrteus, G. C.
 麦里安, 6 Merian, P.
 麦遜尼, 3 Mersenne
 勞埃, 72 Laue
 勞斯巴爾, 48 Rouse Ball, W. W.
 堅金, 74, 77 Jenkin, C. F.
 堅金, 44 Jenkin, Fleming
 堅尼, 59 Jenny, K.
 怀貝金, 28, 42 Wiebeking
 怀頓曼, 63 Wiedemann, G.
 怀哈都, 81 Wieghardt, K.
 怀斯, 81 Wyss, T.
 苏斯威爾, 70, 71, 81, 82, 85, 88 Southwell, R.
 V.

八 画

依尹, 74, 77 Ewing, J. A.
 佛勒尔斯, 48 Ferrers, N. M.
 佛拉門特, 41, 50, 52, [68], 78 Flament
 佛柳芝, 81, 84, 85 Flügge, W.
 佛刺姆, 85 Frahm, H.
 佛朗克尔, 66 Fränkel, W.
 佛兰芝, 77 French, H. J.
 佛累斯涅, 54 Fresnel
 佛累齐尔, 15 Frézier
 弗雷新尼特, 83 Freyssinet, E.
 佛萊德里希, 86 Friedrichs, K. O.
 佛里茨, 88 Fritz, B.
 佛洛希特, 78 Frocht, M. M.
 佛洛姆, 71, 74 Fromm, H.
 侖尼, 80 Rennie, J.
 侖治, 79, 81, 83 Runge, C.
 刻克, 78 Kick, F.
 刻希, 83 Kirsch, G.
 刻斯特, 74 Köster, W.
 彼得洛夫, 89 Петров, H. H.
 底薩奎斯, 15 Desargues
 底斯毕列茨, 11 Des Billeltes
 底里希列特, 79 Dirichlet
 底里菲茨, 62, 81, 82, 85, 86 Trefftz, E.
 庇考克, 22, 49 Peacock, G.
 庇尔逊, [70], 82 Pearson, K.
 庇禾伯特, 50a Piobert

周继伟(譯音), 85 Dji-Djian Dschou
 拉克洛, 48 Lacroix, S. F.
 拉格杰姆, 24, 28, 59 Lagerhjelm, P.
 拉格朗日, [9], 16, 25, 27, 29 Lagrange, J.
 拉海尔, 15 Lahire
 拉马尔, 46 Lamarle, E.
 拉梅, 20, [28], 43, 45, 47, 51, 59, 61, 68, 74
 Lamé, G.
 拉普拉斯, 25, 27, 68 Laplace, P. S.
 拉台, 88 Lardy, P.
 拉摩尔, 50, 54, 58, 70 Larmor, J.
 拉荷庇脱, 10 L'Hôpital
 拔拉影, 42 Palladio
 拔甫考維奇, 82, 86 Панкович, П. И.
 拔命特, [11] Parent
 拔逊斯, 緒論 Parsons, W. B.
 拔斯噶, 3, 50 Pascal
 拍尼第, 29 Pernetty
 珀洛厥尔, 67 Perrodil
 珀洛尼特, 10, 13, 15 Perronet, J. R.
 拍西, 32 Persy
 拍列特, 66 Pirlet, J.
 果尔顿, 46 Gordon, Lewis
 杭尼格尔, 84 Honegger, E.
 波雅斯, 72, 73, 74 Boas, W.
 波依斯塔德, 15 Boistard, L. C.
 波喀尔, 75 Boker, R.
 波里, 85 Bolle, L.
 波兹曼, 53 Boltzmann, L.
 波布诺夫, 84, 90 Бунонов, И. Г.
 波尔察尔, 54, 71 Borchardt, C. W.
 波斯考維奇, 25 Беккович
 波修特, 12, 16 Bossut, C.
 波义耳, 3 Boyle, R.
 波因森特, 16, 28 Poinsot, L.
 波尔, 30, 37 Pole, W.
 波拉德, 77 Pollard, H. V.
 波提尔, 23 Potier
 法拉第, 58 Faraday, M.
 法弗雷, 73 Favre, H.
 泊松, 16, 25, [27], 29, 33, 48, 52, 54, 55 Poisson,
 S. D.
 昊普特, 42 Haupt, H.
 明德林, 83 Mindlin, R. D.
 茂勒, 25 Müller, C. H.

杏勒布累斯劳, 61, 64, 67 Müller-Breslau, H.
 孟治, [16] Monge, Gaspard
 蒙特木尔, 3 Montmor, H.
 罗伦兹, 85 Lorenz, R.
 罗伯佛, 3, 5 Roberval
 罗宾逊, 4, 42, 49 Robinson, J.
 罗斯, 75, 77 Ros, M.
 罗逊海恩, 74 Resenhain, W.
 肯勃尔, 86 Kimball, A. L.
 芬莱, 17 Finley, J.
 芬奇, 緒論 Vinci, Leonardo da
 芬特, 緒論, 84 Vint, J.
 非漫, 42, 43, 64 Whipple, S.
 虎克, 2, 3, [4] Hooke, R.
 虎勃, 60, [63], 64, 71, 73, 75, 77, 80, 81, 82, 84, 86
 Föppl, August
 虎勃, 71, 75, 81, 82 Föppl, L.
 虎勃, 73, 77, 78 Föppl, O.
 杰齐, 15 Chezy
 欧拉, 6, [7], 22, 29, 63 Euler, L.

九 画

俄尔逊, 88 Olsson, Gran R.
 朗肯, 82 Rankin, A. W.
 哈治-阿吉里斯, 83 Hadji-Argriris, J.
 哈克尔特, 49 Harcourt, W. V.
 哈林克斯, 85 Haringx, J. A.
 哈散依, 1 Harsanyi, Z.
 哈特曼, 60 Hartmann, L.
 哈佛士, 84 Havers, A.
 哈尔格, 77 Horgér, O. J.
 哈特, 80 Hort, H.
 奎地, 61 Guidi, C.
 奎因列, 75 Quinney, H.
 美歇尔, 42 Mechel, Chrétien de
 美姆基, 72 Mohmke, R.
 美斯麦, 86 Mesmer, G.
 美斯纳格, 74, 78, 83 Mesnager, A.
 美依尔, 54 Moyer, O. E.
 威尔, 37, 42, 47 Weale, J.
 威廉士, 77 Williams, G. T.
 威里沃特, 65 Williot.
 威里斯, 23, 40, 58 Willis, R.
 威尔逊, 71a Wilson, Carus
 威尔逊, 90 Wilson, J. Lyell

施拉德尼, 29 Chladni, E. F. F.
 施里, 71 Chree, C.
 施瓦拉, 80, 84, 85 Chwalla, E.
 施姆馬克, 79 Shimmack
 施里斯克, 90 Schlick, O.
 施米德, 72, 73, 74 Schmid, F.
 施紐塞, 41 Schnuse.
 施維德勒, 42, 64 Schwedler, J. W.
 施維林, 85 Schwerin, E.
 胡伯, 75, 84 Huber, M. T.
 胡果尼沃特, 41, 52 Hugoniot
 胡瓦尼, 71 Huqueny, M. F.
 柯西, 16, 25, [26], 28, 33, 48, 51, 54, 57, 68
 Cauchy, A.
 柯克, 78 Coker, E. G.
 柯里格朗, 34 Collignon, E.
 科倫尼第, 61 Colonnetti, G.
 科加洛維奇, 84 Kojalovich, B. M.
 科羅波夫, 82, 84 Капопов, A.
 洛奇, 72 Lodge, O.
 洛雪尔, 88 Lossier, H.
 洛斯, 58, 68 Routh
 洛威特, 72 Rowett
 畏勒斯, 77, 82 Willers, F. A.
 英格里斯, 83, 86, 90 Inglis, C. E.
 范里蓋, 11, 43 Varignon
 約菲, 73 Joffe, A. F.
 郝夫曼, 89 Hoffmann, G. H.

十 画

修氏, 74 Schen
 修普勒, 34 Schübler, A.
 修尔, 72 Schüle, W.
 修尔茨, 78 Schultz, F. H.
 哥里奥里斯, 50a, 52 Coriolis
 哥尔诺, 32 Cornu
 哥达德, 88 Godard, T.
 哥罗温, 71a, 83 Головин, X. G.
 庫侖, [12], 14, 17, 23, 33, 60, 67 Coulomb, C. A.
 庫尔曼, [43], 88 Culmann, K.
 庫普佛, 48 Kupffer, A. T.
 庫久莫夫, 67 Кудюмов, B. H.
 唐尼尔, 85 Donnell, L. H.
 哲美因, 苏菲, [29] Germain, Sophie
 柴格勒, 84 Ziegler, H.

特里德哥尔德, 23 Tredgold, Thomas
 特萊斯加, 50a, 52 Tresca, H.
 朗吉尔, 77, 78, 89 Langer, B. F.
 朗氏, 42, 43 Long, S. H.
 朗肯, 38, 43, [44], 52, 67, 68, 75 Rankine, W.
 J. M.
 朗底列特, 13, 15 Rondelet
 恩格塞, 61, [62], 66 Engesser, F.
 格伯尔, 85 Gaber, E.
 格斯克勒, 82, 84 Geckeler, J. W.
 格赫林, 84 Gehring, F.
 格尔伯, 77 Gerber, W.
 格斯特勒, [24], 47 Gerstner, F. J.
 格斯特斯奇, 83 Geisteschi, T.
 格尔克曼, 84 Girkman, K.
 格拉茲布洛克, 50, 69, 72 Glazebrook, R.
 格第尔, 82, 85 Goodier, J. N.
 格兰美尔, 81, 86 Grammel, R.
 格朗霍姆, 88 Granholm, H.
 格拉斯霍夫, [81], 84, 51, 84 Grashof, F.
 格林, [43], 57, 61 Green, G.
 格里果列, 24 Gregory
 格利菲斯, 73, 80 Griffith, A. A.
 格魯本曼, 42 Grubenmann, J. U.
 格倫尼遜, 72 Grüneisen, E.
 格倫陵, 87 Grüning, M.
 格斯特, 75 Guest, J. J.
 海赫, 77 Haigh, P. B.
 海隆依, 73, 90 Hétényi, M.
 海恩, 59 Heun, E.
 海逸散普, 77 Heydecamp, G. S.
 海日, 5 Hirc, de la
 班克斯, 24 Hanks
 茹可夫斯基, 64 Жуковский, H. H.
 茲貝斯基, 73 Zwicky, F.
 紐伯尔, 83 Neuber, H.
 紐曼, 56 Neumann, Carl
 紐曼, 43, [54], 71 Neumann, F. E.
 紐曼, 48, [54], 71 Neumann, Luise
 納台, 70, 74, 75, 80, 81, 82, 84 Nádai, A.
 納庇尔, 59 Napier, R.
 納維埃, 13, 16, [17], 18, 25, 28, 37, 41, 42, 47, 48,
 50a, 51, 54, 55 Navier
 納尔逊, 83 Nelson, C. W.
 馬克奈尔, 43 Macneil, J. B.

馬魯斯, 16 Malus
 馬貝克, 90 Marbec, M.
 馬古斯, 84 Marcus, H.
 馬奎雷, 85, 89 Marguerre, K.
 馬里沃特, 3, [5], 17, 32 Mariotte, E.
 馬騰斯, 59 Martens, A.
 馬丁, 88 Martin, H. M.
 馬遜, 86 Mason, H. L.
 馬特修斯, 59 Matschoss, C.
 馬克斯威爾, 44, 50, 54, [58], 64, 65, 66, 69, 71, 75,
 78 Maxwell, J. C.
 高斯, 29, 79 Gauss, C. F.
 高隨, [13], 15, 17, 42 Gauthey
 高提爾, 42 Gautier, H.
 高赫, 77 Gough, H. J.
 涅佛特, 77 Neifert, H. R.
 委琴格爾, 75, 77 Eichinger, A.
 賓尼特, 36 Pinet

十一画

勒夫, 54, [70], 82, 84, 85 Love, A. E. H.
 勒夫, 30 Love, G. H.
 基爾, 89 Kell, C. O.
 康朵雪特, 7 Condorcet
 康西台雷, 62, 67 Considère.
 康塔美因, 31 Contamain, V.
 梅依爾, 85 Mayer, R.
 梅涅爾, 14 Mayniel, K.
 梅惹, 78 Meier, J. H.
 梅尼茲, 81 Meinesz, V.
 梅斯勒, 84 Meissner, E.
 梅拉特, 82 Maillart, R.
 曼德拉, 66 Manderla, H.
 曼卓因, 74 Manjoine, M. J.
 荷底脫(參看拉荷庇脫) Hôpital
 荷貝第, 56 Houbette
 荷魏, 89 Hovey, B. K.
 笛卡兒, 3 Descartes
 笛興格爾, 88 Dischinger, F.
 笛克遜, 58 Dixon
 脫南特, 82 Tranter, C. J.
 雪凡提爾, 48 Chevandier, E.
 雪汶納德, 76 Chevenard, P.
 雪夫勒, 31, 34, 36, 47 Scheffler, H.

十二画

彭浦, 73 Pomp, A.
 彭西列特, 15, 20, [21], 31, 37, 43, 46, 47, 50a, 74
 Poncelet, J. V.
 富勒, 33, 53, 54, 57, 68 Fournier
 喀比杰夫, 66 Карпичев, B. J.
 喀普斯克, 34 Köpcke
 斯齊塔里, 89 Czitary, E.
 斯米頓, 17 Smeaton, John.
 斯米加, 72 Smekal, A.
 斯迈尔斯, 17, 30 Smiles
 斯密士, 76 Smith, G. V.
 斯塔克, 72 Stark, J.
 斯太因哈特, 62 Steinhardt, O.
 斯蒂芬遜, 37 Stephenson, G.
 斯蒂芬遜, [37], 38 Stephenson, R.
 斯特恩堡, 82 Sternberg, E.
 斯脫爾曼, 88 Steuerman, E.
 斯脫拉, 72, 84, 86 Stodola, A.
 斯托克斯, 40, 49, [50], 58, 69, 71a Stokes, G. G.
 斯特拉斯勒, 88 Strassner, A.
 斯特列爾克, 55 Strehlke
 斯士姆, 57 Sturm
 斯士西, 83 Stüssi, F.
 斯梯非, 24, 59 Styffe, K.
 普拉斯, 85 Plass, H. J.
 普勒斯克, 79 Plucker
 普希罕默, 55, 71 Pochhammer, L.
 普修爾, 52 Pöschl, T.
 普錫爾, 47 Pothier, F.
 普拉格, 81 Prager, W.
 普蘭道爾, 74, 75, 79, [80], 81 Prandtl, L.
 普列施脫, 24 Prechtl, J. J.
 普里尤爾, 16 Prieur
 普朗尼爾, 34 Pronnier, C.
 普朗尼, [15], 21 Prony, G. C. F. M.
 普爾塞, 82 Purser, F.
 雅可貝, 54 Jacoby, C. G. J.
 雅若拉, 17, 88 Jakkula, A. A.
 雅可布遜, 81, 86 Jacobson, L. S.
 雅奎斯, 88 Jaquith, A. C.
 雅辛斯基, [62], 63 Яценский, Ф. О.
 湯普生, 56 Thompson, S. P.
 湯姆生, 56 Thomson, James

湯恩, 42 Town
 渥德, 31, 59 Werder, L.
 渥雲姆, [48], 71 Wertheim, G.
 萊色尔, 34 Lajale, F.
 菲德霍佛, 34, 85, 86 Federhofer, K.
 菲里普斯, 40, 52, [53] Phillips, F.
 菲特卢菲斯, 84 Vitruvius
 菲非安尼, 22 Viviani
 恰-呂薩克, 16 Gay-Lussac
 舒尔, 64 Schur
 道尔顿, 30 Dalton, J.

十三画

奧台, 20 Anday
 奧尔巴赫, 67 Auerbach, F.
 奧德奎斯特, 77 Odqvist, F. K. G.
 奧日得化則, 8 Oldfather, W. A.
 奧斯特洛格拉德斯基, 27, [33], 59 Остроградский, M. B.
 培尼克, 85, 86 Динник, A. H.
 凱尔南, 22 Kelland
 塔普塞, 70 Tapeel, H. J.
 塔德亨特, 49 Todhunter, I.
 楊氏, 34, 86 Young, D.
 楊氏, 18, 20, [22], 32, 35, 57, 58, 82, 90 Young, Thomas
 費儿班恩, 23, [30], 37, 38, 43, 49 Fairbairn, W.
 費朗, 71, 78, 82, 83 Filon, L. N. G.
 費琴斯, 5 Huyghens
 詹姆士, 38, 40 James, H.
 路佛里, 57 Liouville
 路德, 75 Lode, W.
 路德士, 31, 60 Lüders, W.
 路德威克, 74 Ludwik, P.
 鉄端, 82 Tedone, O.
 雷萊, 22, 50, 66, [69], 81 Rayleigh, Lord
 雷布赫恩, 34, 42, 67 Rebhann, G.
 雷頓巴赫, [31] Redtenbacher, F.
 雷諾, 48, 57 Regnault, H. V.
 雷斯勒, 82, 83 Reissner, E.
 雷斯勒, 83, 84, 88 Reissner, H.
 雷勞朵特, 40 Renaudot

十四画

福貝斯, 44, 58 Forbes

福特, 86 Ford, G.
 維安尼洛, 62, 86 Vianello, L.
 維卡特, 19, 60 Vicat
 維拉修, 44, [47] Villarceau, Y.
 赫尔伯特, 80 Herbert, H.
 赫尔雪儿, 48 Herschel, J. F.
 赫茲, [71] Hertz, H. R.
 赫利茲契夫, 90 Hlitzijev, J. M.
 赫尔遜康普, 67 Hülseakamp, P.
 赫尔布林克, 85 Hurlbrink, E.

十五画

察里斯, 50 Challis
 察比, 73 Charpy
 魯麥尔, 3 Römer
 黎曼, 79 Riemann
 豪飞, 42 Howe
 豪威尔, 88 Howell, C. H.
 豪兰, 83 Howland, R. C. J.
 賴伊, 88 Lie, K. H.

十六画

儒拉夫斯基, [32], 35, 37, 42, 64 Журавский, Д. И.
 穆比斯, 64 Möbius, A. F.
 穆依格諾, 25, 26, 50a, 58 Moigno
 穆斯希里維里, 81, 83 Мухилишвили, Н. И.
 穆申布洛依克, [13] Musschenbroek, P.
 錢學森, 85 Tsian
 霍芝, 38 Hodge, P. R.
 霍芝肯遜, 23, [30], 37, 38, 46, 49, 59, 72 Hodgkinson
 霍尔, 84 Holl, D. L.
 霍里斯特, 81 Hollister, S. C.
 霍甫金斯, 50, 53 Hopkins, W.
 霍甫金遜, 77 Hopkinson, B.
 霍普, 86 Hoppe, R.
 霍夫迦德, 89 Hovgaard, W.
 鮑克, 67 Pauker
 鮑利, 31 Pauli, W.

十七画

戴特里希, 73 Dietrich
 薄赫霍茲, 73 Buchholtz, H.
 薄斯克雷, 82 Buckley

薄放, [13] Buffon
 博斯克瓦尔特, 78 Buckwalter, T. V.
 萨沁尼, 3 Cassini
 萨尔斯茨, 54, 71 Saalschütz, L.
 萨克斯, 74, 75, 78 Sachs, G.
 萨多夫斯基, 82, 83 Садовский, M. A.
 萨勒, 89 Saller
 萨尔威阿, 萨伦 Salvia, A.
 萨瓦特, 21, 71 Savart
 萨维林, 71 Saverin, M. M.
 萨威阿第, 64 Saviotti, C.
 萨布科, [59] Софро, И. И.
 萨德堡, 77 Soderberg, C. R.
 萨可洛夫斯基, 80 Сороковенный, B. B.
 萨普维奇, 77 Sopwich, D. C.

摩尔, 35, 43, 45, [60], 64, 65, 66, 67 Mohr, O.
 摩林, 21, 30, 38 Morin, A.
 摩尔菲, 84 Morphy, G.

十八画

魏贝尔, 81 Weibel, E. E.
 魏布尔, 73 Weibull, W.
 魏斯巴赫, 50, [51] Weisbach, J.
 魏斯, 54 Weiss, E. O.
 魏斯特迦德, 81, 84, 88 Westergaard, H. M.

十九画

蓝姆, [70], 82 Lamb, H.
 蓝布拉吉, [13] Lamblardie, J. E.

中英名詞对照

(数字表示页数)

力矩分配法, 87

中性轴, 5, 6, 11, 12, 18, 32

互易定理, 45

内摩擦, 48, 72, 77

分子力, 25

少-常数, 48

互易图形, 45

反挠面, 32

方尖塔的建立, 緒論

巴尔提摩讲演集, 69

开口薄壁截面, 82

主轴, 26

主应变, 26

卡斯提安诺定理, 61

加劲杆, 37, 85

包兴格效应, 59, 74

半反求法, 51

平板弯曲, 17, 29, 55, 57, 84

平板边界条件, 27, 55, 57, 70

平板大挠度, 55, 56, 84

平板横向振动, 29, 55, 86

平面应力, 应变, 56, 71, 83

比例极限, 59

圣维南原理, 82

节点线, 29

冲击

梁上的横(侧)向冲击, 22, 30, 41

杆上的纵向冲击, 22, 41, 52, 55, 71, 86

二 画

Moment-distribution method

四 画

Neutral axis

Reciprocity theorem

Internal friction

Molecular forces

Rariconstancy

Reciprocal figures

Anticlastic surface

Erection of obelisk

Baltimore lectures

Thin-walled Open sections

五 画

Principal axes

Principal strain

Castigliano theorem

Stiffeners

Bauschinger effect

Semi-inverse method

Plates, bending of

boundary conditions of

large deflections of

transverse vibrations of

Plane stress, strain

Proportional limit

Principle of Saint-Venant

Nodal lines

六 画

Impact

lateral, on a beam

longitudinal, on a bar

实心球的冲击, 71
 冲击摆, 5
 压屈
 柱的压屈, 85
 曲杆的压屈, 85
 工字梁的压屈, 80
 板与壳的压屈, 85
 延性材料試驗, 74
 延性破坏, 75
 延性材料的拉伸試驗, 74
 光学, 54, 58, 71a
 光学应力分析, 54, 58, 71a
 光测弹性学, 54, 58, 71a,
 光测弹性学中的流苏法, 78
 各向同性, 25
 各向异性, 25, 83
 多-常数, 48
 有效宽度, 83, 85
 自然比例极限, 77
 曲线坐标, 28
 曲率
 杆弯曲时的曲率, 6
 曲线
 曲杆的弯曲, 8, 18, 35, 36
 双弧曲率的曲杆, 32

 余能, 61
 克莱佩朗定理, 28
 位能, 61
 抗剪强度, 12
 抗弯刚度, 27
 扭转
 扭转試驗, 12, 19, 48
 圣维南的扭转理論, 51
 楊氏的扭转理論, 22, 82
 扭转振动, 12, 86
 扭转振动的阻尼, 12, 48
 材料的压缩試驗, 13, 30, 73
 里茲法, 31
 角变位移法, 87
 阻尼能力, 77
 应力
 应力分析, 应力比拟, 81
 应力分析中的差分方程, 81

 of solid spheres
 Ballistic pendulum
 Buckling
 of columns
 of curved bars
 of I-beams
 of plates and shells
 Testing of ductile materials
 Ductile fracture
 Tensile test of ductile materials
 Light
 Optical stress analysis
 Photoelasticity
 Fringe method in photo-elasticity
 Isotropy
 Anisotropy (anisotropy)
 Multiconstancy
 Effective width
 Natural proportional limit
 Curvilinear coordinates
 Curvature
 in bending of bars
 Curved bars,
 bending of
 of double curvature

七

画

Complementary energy
 Clapeyron's theorem
 Potential energy
 Shear strength
 Flexural rigidity
 Torsion
 experiments on
 Saint-Venant's theory on
 Young's theory on
 Torsional vibration
 damping of
 Compression test of materials
 Ritz method
 Slope-deflection method
 Damping capacity
 Stress,
 analysis of, analogies in,
 differences equations in,

应力圈, 43, 60
 应力分量, 26
 应力集中, 73, 77, 83
 主应力, 26
 应力幅度, 39, 77
 残余应力, 39, 54, 74, 78
 次应力, 66
 温度应力, 53, 54
 应力函数, 50, 71a
 应变
 绝热应变, 72
 应变分量, 26
 等温应变, 72
 主应变, 26
 应变能, 61

屈服点, 39, 74
 弦綫振动, 53
 拉伸图, 21
 拉梅椭球, 28
 松弛, 72
 松弛法, 81
 松散土壤的稳定, 44, 68
 法国工业学院, 16
 法国的工程学校, 10, 14
 空心圆筒, 28
 初应力, 39, 55, 74, 78, 86
 虎克定律, 4
 广义虎克定律, 26, 48
 金属疲劳
 金属疲劳的早期研究, 38
 锈蚀对金属疲劳的影响, 77
 金属疲劳的新研究, 77
 尺寸对金属疲劳的影响, 77
 金属蠕变, 76
 极限设计, 87
 极限应力, 39
 迭加原理, 35

瓦爾的工務學校, 28
 持久极限, 39
 拱
 拱的中心綫, 68

circle of,
 components of,
 concentration of,
 principal,
 range of,
 residual,
 secondary,
 thermal,
 Stress function,
 Strain
 adiabatic,
 components of,
 isothermal,
 principal,
 Strain energy

八 画

Yield point
 Vibration of strings
 Diagram of tensile test
 Lamé's Ellipsoid,
 Relaxation
 Relaxation method
 Stability of loose earth
 École Polytechnique
 Schools of Engineering in France
 Hollow cylinder
 Initial stresses
 Hookes' law,
 generalized,
 Fatigue of metals,
 early work on,
 effect of corrosion on,
 new investigation in,
 size effect on,
 Creep of metals
 Limit design
 Limiting stress
 Principle of superposition

九 画

Schools of Engineering in Russia
 Endurance limit
 Arches,
 center line of

拱的實驗, 15, 36, 67
 地靜力拱, 44
 水靜力拱, 44
 拱的壓力綫, 67
 預应力拱, 88
 拱的抵抗力綫, 47
 布魯塞的拱的理論, 35
 庫倫的拱的理論, 15
 拉海爾的拱的理論, 15
 沐斯列的拱的理論, 47
 維拉修的拱的理論, 47
 威里沃特圖, 65

柱

組合柱, 62
 柱的設計公式, 46
 歐拉的柱的理論, 8
 柱的實驗, 13, 30, 62
 柱的受扭屈曲, 85
 活載荷, 40

玻璃

玻璃的抗拉強度, 72
 玻璃管與球, 30

科學院, 3

軌條,

軌條中的動力應力, 89
 軌條的截面形狀, 23
 軌條的靜力試驗, 89

面矩法, 32

彎矩, 42

彎矩圖, 43

剛度

梁的抗彎剛度, 27
 板的抗彎剛度, 55
 抗扭剛度, 51

振動

杆件的橫向振動, 8, 52, 56, 85
 杆件的縱向振動, 21, 41
 杆件的受扭振動, 86
 圓盤振動, 86
 薄膜振動, 8
 平板的橫向振動, 29, 55, 86
 薄壳振動, 70
 船舶的振動, 86

experiments on,
 geostatic,
 hydrostatic,
 pressure line of
 prestressing of,
 resistance line in,
 theory of, Bressé,
 Coulomb's,
 Lahiré's,
 Mosley's,
 Villarceau's,
 Williot diagram,
 Columns,
 built-up,
 design formulas for,
 Euler's theory of,
 experiments with,
 torsional buckling of,

Live load

Glass,

tensile strength of,
 tubes and globes of,
 Academies of Science

Rails,

dynamic stresses in,
 shapes of cross sections of,
 static tests of,

Area-moment method

Bending moment

Diagram of bending moment

+

画

Rigidity,

flexural, of beams,
 of plates,
 torsional,

Vibration,

of bars, lateral,
 longitudinal,
 torsional,
 of disks,
 of membranes,
 of plates, transverse,
 of shells,
 of ships.

球的振動, 53, 56
 弦綫的振動, 53
 格廷根大學的應用力學, 79
 桁架
 桁架的剛性節點, 66
 桁架的歷史, 41
 桁架的變位, 65
 靜定桁架, 64
 超靜定桁架, 63
 熱學, 72
 熱力彈性學, 57
 能
 畸變能, 75
 位能, 勢能, 61
 應變能, 61
 能量法, 81, 85
 脆性材料的破壞, 72
 脆性塗料, 78
 脆性破壞, 75
 索曲綫形的撓度曲綫, 59
 索多邊形, 43
 連續梁, 18, 34, 35, 37
 馬克斯威爾-摩爾法, 46
 橋梁
 鑄鐵橋, 17
 橋的撓度, 66
 橋的动力撓度, 40
 橋的早期歷史, 41
 懸索橋, 18, 20, 38
 管橋, 箱形管橋, 37

 偏心受拉, 22
 剪力, 42
 剪應力
 扭軸中的剪應力, 22, 51
 梁內剪應力, 33
 剪切中心, 33
 剪切破壞, 74
 剪切模量, 48
 基礎深度, 67
 張量三聯, 71
 梁
 組合梁, 19, 33
 鑄鐵梁, 30

of spheres,
 of strings,
 Applied Mechanics at Göttingen
 Trusses,
 rigid joints in,
 history of,
 deflection of,
 statically determinate,
 statically indeterminate,
 Heat
 Thermoelasticity
 Energy,
 distorsion,
 potential,
 strain,
 Energy method
 Fracture of brittle materials
 Brittle coatings
 Brittle fracture
 Funicular curve as deflection curve.
 Funicular polygon
 Continuous beams
 Maxwell-Mohr method
 Bridges,
 cast-iron,
 deflection of,
 dynamical,
 early history of,
 suspension,
 tubular,

+ 一 画

Eccentric tension
 Shearing force
 Shearing stress
 in torsion,
 in beams,
 Center of shear; Shear center
 Shear fracture
 Shear modulus; Modulus in shear
 Foundation depth
 Tensor triad
 Beams,
 built-up,
 cast-iron,

連續梁, 18, 34, 35, 37
 梁的動力試驗, 30, 40
 等強度梁, 2
 不服從虎克定律的梁, 30, 32
 梁上的滾動載荷, 40
 梁的強度, 2, 5, 11, 12
 旋轉圓盤, 36, 58, 70
 球的沖擊(碰撞), 71
 懸鏈綫
 拱的懸鏈綫, 47
 懸索橋的懸鏈綫, 20
 懸索橋, 18, 20, 88

強度理論, 60, 71, 78

撓度

梁的撓度, 2, 18
 由動載荷所生的梁的撓度, 40
 由剪力所生的梁的撓度, 21, 44, 58
 由沖擊產生的梁的撓度, 22, 30, 41

撓度曲綫, 59

殘余應力, 39, 54, 74, 78

楊氏模量, 22

溫度應力, 53, 54

滾柱, 71

晶体

晶体的彈性模量, 54, 71,
 晶体的格子結構, 73
 單晶体試驗, 73

最小功原理, 61

最大應力(極限應力), 18

最大載荷(極限載荷), 18

硬化, 74

硬度, 71

等溫應變, 72

結晶材料, 74

絕熱應變, 72

軸杆

受扭的圓柱形軸杆, 51
 變截面的軸杆, 82
 軸杆的急轉, 86

飯梁, 38

畸變能, 75

滯後現象, 72

continuous,
 dynamic test of,
 of equal strength,
 not following Hooke's law,
 rolling load on,
 strength of,
 Rotating disks
 Impact of spheres
 Catenary,
 in arches,
 in suspension bridges,
 Suspension bridges

十二画

Strength theories

Deflection

of beams,
 due to moving load,
 due to shear,
 produced by impact,

Deflection curve

Residual stresses

Young's modulus

Thermal stresses

Rollers

Crystals,

elastic constants of,
 lattice structure of,
 tests of single,

Principle of least work

Ultimate stresses

Ultimate load

Hardening

Hardness

Isothermal strain

Crystalline materials

Adiabatic strain

Shafts

in torsion, cylindrical,
 of variable cross section,
 whirling of,

Plate girders

Distorsion energy

Hysteresis

塑性, 53, 80
 滑动带, 74
 試驗室, 59, 72
 铁道車軸, 33, 78
 铆釘应力, 33
 铆接的試驗, 30
 圓弧拱, 15
 圓环, 32
 圓盆,
 承載于其平面內的圓盆, 56, 71, 71a, 83
 旋轉的圓盆, 36, 58, 70

截面核心, 35
 管
 管的脹裂, 5
 管的压坏, 30, 31, 35
 厚管, 36, 37
 薄壁管, 37
 管桥, 箱形管桥, 37
 管状起重機, 37
 穩定
 板与壳的彈性穩定, 85
 結構物的穩定, 62, 85

彈性曲綫, 8
 彈性曲綫方程, 6, 8
 彈性綫, 8
 彈性極限, 59
 彈性模量, 彈性常数, 26, 48, 54, 71, 72
 彈性模量的實驗決定, 48
 彈性后效, 72
 彈性的普遍方程, 25, 26
 彈力, 22, 30
 彈簧
 片彈簧, 53
 螺旋彈簧, 32
 表用螺旋彈簧, 9, 53
 影响綫, 36, 60
 德國的工程学校, 28, 31
 橫向收縮
 計算的橫向收縮, 27

十三 画

Plasticity
 Slip bands
 Testing laboratories
 Railway axles
 Stresses in rivets
 Testing of riveted joints
 Circular arch
 Circular ring
 Disk,
 loaded in its plane
 rotating

十四 画

Core of a cross section
 Tubes
 bursting of,
 collapse of,
 thick,
 thin-walled
 Tubular bridges
 Tubular crane
 Stability
 elastic, of plates and shells,
 of structures,

十五 画

Elastic curves,
 Equation of,
 Elastic line
 Elastic limit
 Elastic moduli; Elastic constants.
 experimental determination of,
 Elastic after effect
 General equations of elasticity
 Resilience
 Springs,
 built-up of laminae,
 helical,
 spiral, of watches,
 Influence lines
 Schools of Engineering in Germany
 Lateral contraction,
 calculated,

量出的橫向收縮, 48
 模量
 剪切模量, 48
 靜力及動力模量, 48, 57
 切向模量, 62
 拉伸模量, 18
 蝕蝕疲勞, 77
 錐窩破壞, 74

measured,
 Modulus,
 in shear,
 static and kinetic,
 tangent,
 in tension,
 Corrosion fatigue
 Cup and cone fracture

十六 画

擋土牆, 14, 44, 67
 頸縮, 74
 錯位, 74

Retaining walls
 Necking
 Dislocation

十七 画

薄壳
 薄壳的压屈, 85
 薄壳理論, 70, 84
 薄膜比拟
 弯曲的薄膜比拟, 81
 扭轉的薄膜比拟, 80
 薄膜振动, 8
 螺旋綫, 82

Shells,
 buckling of,
 theory of,
 Membrane analogy,
 in bending,
 in torsion,
 Vibration of membranes
 Helix

十八 画

鏈环, 36

Chains links

廿二 画

鑄鐵
 鑄鐵梁, 30
 鑄鐵的压碎, 30
 鑄鐵抗压强度, 30

Cast-iron,
 beams of,
 crushing of,
 compression strength of,