



工程技术中的偏微分方程

潘祖梁
陈仲慈
编著



浙江大学出版社

工程技术中的偏微分方程

潘祖梁 陈仲慈 编著

浙江大学出版社

内容简介

“数理方程和特殊函数”是高等工科院校的一门重要基础课。本书在保证大纲的基本内容和要求的同时,增添了一些较近代的内容,如广义函数、非线性方程等,以适应不同专业、不同层次的各种要求。第1章为方程的导出和定解问题,第2章至第6章是常用的几种解法:行波法、分离变量法、积分变换法和数值解法。第7章为一阶线性方程组,第8章是非线性方程。本书突出模型的建立、基本原理、基本方法及其在工程技术中的应用。内容安排合理,层次分明,叙述通俗,推理清晰,便于自学。

本书可作为非数学专业的各理、工科专业本科生的教材(选用其中的基本内容),也可作为工科研究生的教材或教学参考书,亦可供广大工程技术人员和电大、夜大学生自学时参考。

工程技术中的偏微分方程

潘祖梁 陈仲慈 编著

责任编辑 董德耀

* * *

浙江大学出版社出版

(杭州浙大路 38 号 邮政编码 310027)

(E-mail: zupress@mail. hz. zj. cn)

(网址: <http://www.zjupress.com>)

浙江大学出版社电脑排版中心排版

浙江大学印刷厂印刷

* * *

850mm×1168mm 32 开 10 印张 299 千字

1995 年 10 月第 1 版 2002 年 1 月第 3 次印刷

印数:3001—5000

ISBN 7-308-01633-1/O · 190 定价: 12.00 元

编写说明

工程数学由多门数学课程组成,它的涉及面和应用性很广,几年来我们曾先后出版过多种工程数学教材,为了适应形势,及时总结经验,不断扩大教学成果,使我校工程数学教学质量能保持持续的稳定与提高,我们重新组织人力,对《线性代数》、《概率论与数理统计》、《复变函数与拉普拉斯变换》、《常微分方程》、《工程技术中的偏微分方程》、《数值计算方法》等六门课程的教材全部作了改编,以适应我校教学规范化的要求。

最近出版的这一套工程数学教学规范化系列教材,具有如下特点:

1. **适应性** 提高和加宽了知识的深度与广度,能较广泛地适用于多种专业,不同层次的要求。

2. **少而精** 虽然新教材充实了不少新的内容,但整个篇幅与学时数都没有增加。

3. **实用性** 学以致用是编写这套教材的一个原则,因此新教材增加了很多实用性内容。例如,在《常微分方程》中增加了建模的实例;在《复变函数与拉普拉斯变换》中增加了用复变函数方法解决工程实际问题的实例;在《工程技术中的偏微分方程》中增加了**差分法及有限元法**等内容,以便扩大计算机的应用范围;在《概率论与数理统计》中增加了统计部分比重,等等。

4. **便于教学** 新教材融入了我系教师长年积累的经验与资料,用更为直观,更易为学生接受的方式处理疑难内容,起到深入浅出的效果。值得一提的是,《线性代数》、《复变函数与拉普拉斯变换》中还

选编了大量的思考题,以帮助同学们复习。

我们希望这套工程数学系列教材能成为深受广大师生欢迎的教材。

浙江大学应用数学系

1994年3月

序

当今世界科学技术的发展日新月异,为了适应这种情况,为了培养跨世纪的科技人材,工科院校数学类基础课如何更新教学内容,在讲授经典内容的同时,如何让学生接触一些近代的理论和方法,这是一个值得探讨和研究的问题。

偏微分方程在物理、力学和工程技术的众多学科中有着广泛的应用,是一门重要的工程数学。经典的内容主要是讨论几个典型方程(波动方程、热传导方程及调和方程)的求解方法,包括分离变量法、行波法和积分变换法等。在介绍这些基本内容的同时,考虑到大二学生已具备的数学基础(微积分、线性代数、常微分方程),用通俗易懂、深入浅出的语言,让学生接触一些新的概念、理论和方法,不仅必要而且可行。

潘祖梁、陈仲慈两同志从事这门课程的教学已有多数,积累了丰富的经验,在承担教学任务的同时,他们两个都有自己的研究方向,这一次,他们结合自己的教学和科研工作的体会,根据工科院校的特点,密切结合工程技术中的应用,在书中介绍了广义函数、有限元法的理论基础、非线性方程的相似解、孤立子、反应—扩散方程等较近代的内容,以适应理、工科不同专业的不同要求,这是一件很有意义的工作。

我相信这本教材的出版,对本门课程教学内容的改革会起到一种促进作用,有利于更好地培养适应四化建设的科技人材。

董光昌

1995年6月

前 言

偏微分方程在力学、物理学、工程技术和其他学科的许多分支中有着广泛的应用。为了更新教学内容,使理、工科学生在掌握经典内容的同时,适当接触本学科的某些近代内容,以便使他们能较快地适应现代科学技术的飞速发展,我们在多年教学实践的基础上,参考了以前编写的讲义和 1988 年 3 月浙江大学出版社出版,由潘祖梁、陈仲慈、陈士良、姚文苏编写的“数学物理方程”,在体系和内容上作了重大修改,重新编写而成为现在的书稿。

本书在编写过程中一方面紧扣工程数学教学大纲,针对工科院校的特点,本着为后继课程和科研工作提供必要的数学工具的宗旨,在内容的选取上不强调数学理论的严密性、完备性,而侧重于数学模型的建立,数学和物理的结合,解题的基本方法和技巧,保证大纲规定的基本内容和要求得以实现。另一方面又根据不同理、工科专业的不同要求,增加了某些在工程技术中有用的理论和方法,如 δ 函数、广义函数、反应—扩散过程数学模型的推导、有限元法的理论基础、一阶线性或拟线性方程的特征线法、非线性方程的相似解方法等。这些内容多数取材于专著或文献,并结合我们自己的教学、科研的体会和成果。编写时突出方法和应用,力求写得通俗易懂、深入浅出。由于大纲规定的学时数较少,不同专业在使用时可灵活选取内容,我们希望本书能适应非数学专业的各理、工专业的教学要求。

本书第一章是方程的导出和定解问题,其中 § 1.1 和 § 1.2 是基本内容。第二章至第六章是各种基本解法的讨论。行波法、分离变量法、积分变换法的部份内容和差分法是大纲规定的基本内容,讲授基本内容约需 36 学时,其余章节各专业可视学时数和需要而取舍。全书内容约需 54 学时。

本门课程通常安排在第二学年,学生已具备“微积分”、“常微分方程”、“线性代数”等基础知识,书中的某些内容,不在课堂上讲授,安排学生自学,不仅是可行的,而且有利于学生解决问题能力的培养,如对于化学、生物等专业 § 1.3 的内容,对于力学、物理专业 § 2.2 的内容都可以这样处理,这里不再一一列举。

本书在定稿过程中得到了董光昌教授的热情指导,管志成教授、徐宝智、潘秀德、叶显驰等副教授都对本书的编写提出了许多宝贵的意见,对本书的编写给予了很大的支持,在此向他们表示由衷的感谢。

本书的第一、三、七、八章由潘祖梁编写,第二、四、五、六章由陈仲慈编写。由于我们水平有限,恳请读者、同行和专家们批评指正。

编著者

1995 年 4 月于浙大求是园

目 录

第 1 章 方程的导出和定解问题

§ 1.1 方程的导出	(1)
§ 1.2 定解条件和定解问题	(9)
§ 1.3 反应—扩散方程	(13)
§ 1.4 二阶线性方程的分类与叠加原理	(18)
习 题 一	(29)

第 2 章 行波法

§ 2.1 一维波动方程的初值问题	(31)
2.1.1 无界弦的自由振动	(31)
2.1.2 半无界弦的自由振动	(33)
2.1.3 无界弦的强迫振动	(35)
§ 2.2 二维与三维波动方程	(39)
2.2.1 球对称情况	(40)
2.2.2 一般情况	(41)
2.2.3 空间非齐次波动方程	(44)
2.2.4 降维法及二维波动方程	(45)
§ 2.3 解的物理意义	(47)
2.3.1 D'Alembert 公式的物理意义	(47)
2.3.2 依赖区域、决定区域和影响区域	(48)
习 题 二	(54)

第3章 分离变量法和特殊函数

§ 3.1 齐次边界条件的定解问题	(57)
3.1.1 齐次方程齐次边界条件	(57)
3.1.2 非齐次方程齐次边界条件	(69)
§ 3.2 非齐次边界条件的定解问题	(72)
3.2.1 边界条件齐次化	(72)
3.2.2 周期性条件和自然边界条件	(77)
§ 3.3 柱域中的分离变量法和 Bessel 函数	(80)
3.3.1 Bessel 方程的引出	(80)
3.3.2 Bessel 函数及其性质	(83)
§ 3.4 球域中的分离变量法及 Legendre 多项式	(97)
3.4.1 Legendre 方程的引出	(97)
3.4.2 Legendre 多项式	(99)
§ 3.5 本征值理论	(110)
3.5.1 Sturm—Liouville 边值问题	(110)
3.5.2 本征函数的正交性	(113)
3.5.3 展开定理	(117)
3.5.4 奇异的本征值问题	(119)
习 题 三	(121)

第4章 积分变换法

§ 4.1 Fourier 变换及其性质	(128)
§ 4.1.1 Fourier 变换的形式导出及它的定义	(128)
§ 4.1.2 Fourier 变换的基本性质	(131)
§ 4.1.3 多维 Fourier 变换的简单介绍	(134)
§ 4.2 Fourier 变换在求解偏微分方程初值问题中的应用	(134)
4.2.1 一维热传导方程的初值问题	(134)
4.2.2 一维波动方程的初值问题	(136)

4.2.3 应用 Fourier 变换求解边值问题	(138)
§ 4.3 Laplace 变换及其性质	(139)
4.3.1 Laplace 变换的形式推导	(139)
4.3.2 存在定理与反演公式	(140)
4.3.3 Laplace 变换的基本性质	(140)
4.3.4 Laplace 逆变换与展开定理	(144)
§ 4.4 Laplace 变换在求解偏微分方程定解问题中的应用	(148)
4.4.1 热传导方程的混合问题	(148)
4.4.2 弦振动方程的混合问题	(150)
习题四	(151)

第 5 章 Green 函数法

§ 5.1 δ 函数及它的基本运算	(155)
5.1.1 δ 函数与广义函数	(155)
5.1.2 广义函数及它的基本运算	(162)
5.1.3 广义函数(δ 函数)的 Fourier 变换	(164)
§ 5.2 调和方程第一边值问题的 Green 函数法	(165)
5.2.1 Green 公式、基本解与基本积分公式	(165)
5.2.2 Green 函数及其性质	(168)
5.2.3 特殊区域的 Green 函数	(170)
§ 5.3 热传导方程的 Green 函数法	(176)
5.3.1 混合问题	(176)
5.3.2 初值问题	(181)
习题五	(184)

第 6 章 数值解法

§ 6.1 差分解法	(188)
6.1.1 抛物型方程混合问题的差分方法	(188)

6.1.2 双曲型方程的差分格式	(193)
6.1.3 Poisson 方程第一边值问题的差分格式	(195)
§ 6.2 变分原理	(198)
6.2.1 泛函和泛函的极值	(199)
6.2.2 与偏微分方程边值问题等价的变分问题	(203)
§ 6.3 解 Laplace 方程边值问题的有限元法	(207)
6.3.1 Galerkin 方法	(208)
6.3.2 Sobolev 空间与弱解	(210)
6.3.3 边值问题有限元法概述	(211)
习 题 六	(222)

第 7 章 一阶偏微分方程组

§ 7.1 例子及有关概念	(225)
§ 7.2 特征理论	(230)
§ 7.3 狭义双曲型方程组的 Cauchy 问题	(236)
§ 7.4 特征线法	(244)
习 题 七	(253)

第 8 章 非线性方程

§ 8.1 追赶问题和广义解	(255)
§ 8.2 交通流模型和 Burgers 方程	(265)
§ 8.3 KdV 方程和孤立子(Soliton)	(269)
8.3.1 KdV 方程的由来	(269)
8.3.2 KdV 方程的孤立波解	(271)
8.3.3 孤立波的相互作用和孤立子	(275)
§ 8.4 不变变换和相似解	(280)
8.4.1 平移变换和标度变换	(280)
8.4.2 Lie 点变换群	(283)
8.4.3 相似约化和相似解	(291)

习 题 八	(295)
附录 A Fourier 变换表	(298)
附录 B Laplace 变换表	(299)
附录 C 柱函数、球函数的公式和数表	(300)
参考文献	(305)

第 1 章 方程的导出和定解问题

在这一章里,我们将通过弦振动、膜振动、热传导等物理模型,说明如何从实际问题导出数学物理方程,并相应地提出定解条件和定解问题等概念.它们将是本课程所介绍的理论与方法的主要研究对象.另外,为了使读者对偏微分方程在化学,生物学,生态学等领域中的应用有个初步的了解,在 § 1.3 中我们将较详细地推导化学反应动力学方程(组),进而建立起反应-扩散过程的数学模型,并扼要地介绍人口增长模型,捕食者与被捕食者生存竞争的数学描述等内容.

§ 1.1 方程的导出

常微分方程中的未知函数都是单元函数,如质点的位移、电路中电流、电压等物理量均是时间 t 的函数,这些物理量的变化规律在数学上的表示就是常微分方程.如挂在弹簧上的物体在重力和弹性力的作用下,其运动方程为

$$\frac{d^2s}{dt^2} + \frac{g}{a}s = g$$

这里 a 和 g 都是已知的常数, $s=s(t)$ 是未知函数,表示 t 时刻物体离开平衡位置的位移.

但在科学研究及工程技术中还有许多物理量不仅与时间 t 有关,还与空间的位置 (x, y, z) 有关.如声波在介质中的传播,电磁波的电场强度和磁感应强度随空间和时间的变化,物体内的温度分布等.研究这些物理量的变化规律时,就会得到含有未知函数及其偏导数的关系式,即偏微分方程,又称数学物理方程.下面我们以几个典型方程的推导为例,说明如何从实际的研究对象出发,抓住主要因素,

利用有关的物理定律,如牛顿第二定律、能量守恒定律、质量守恒定律等,建立起偏微分方程.

例1 弦的微小横振动

弓在乐器的弦上来回拉动时,接触的只是一小段.但弦是拉紧的,各小段之间有一种相互作用力,力学上称为张力.若弦是柔软的,则张力沿着切线方向作用.在张力的作用下,一小段弦的振动就会引起邻近小段的振动,这种振动的传播现象称为波.现在来研究弦的微小横振动,如图 1-1 所示.

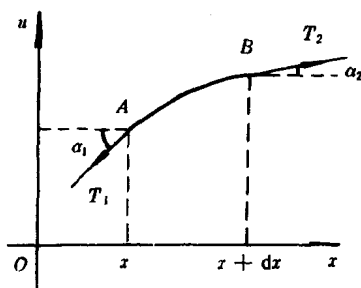


图 1-1

取弦的平衡位置为 x 轴. 所谓横振动指弦上各点的振动发生在同一平面内,且与 x 轴垂直. $u = u(x, t)$ 表示横坐标为 x 的点在 t 时刻离开平衡位置的位移. 我们取弦上的任一 small 段 AB 来分析. 因 dx 很小, AB 段的重量与所受的张力相比可忽略不计. AB 段无纵向(x 轴方向)运动,故有

$$T_2 \cos \alpha_2 - T_1 \cos \alpha_1 = 0 \quad (1.1.1)$$

考虑的是微小的横振动,不妨认为在振动过程中,每一小段的弦几乎没有伸长,即 $ds \approx dx$. 而 $ds = \sqrt{1 + u_x^2} dx$, 可见在微小横振动的情况下, $|u_x|$ 与 1 相比,可忽略不计. 且不妨认为 $\alpha_1 \approx 0, \alpha_2 \approx 0, \cos \alpha_1 \approx 1, \sin \alpha_1 \approx \tan \alpha_1 = u_x|_x, \sin \alpha_2 \approx \tan \alpha_2 = u_x|_{x+dx}$. 由牛顿第二定律,得横向的运动方程

$$T_2 \sin \alpha_2 - T_1 \sin \alpha_1 = (\rho \Delta x) u_{tt} \quad (1.1.2)$$

其中 ρ 为线密度. 由式(1.1.1)得 $T_1 = T_2$, 前已假定 $ds \approx dx$, 由虎克定律知张力 T 与时间 t 无关,故张力 T 为常数,记为 T_0 . 将式(1.1.2)改写为:

$$T_0(u|_{x+\Delta x} - u|_x) = (\rho \Delta x) u_{tt}$$

利用微分中值定理, 令 $\Delta x \rightarrow 0$, 得

$$T_0 u_{xx} = \rho u_{tt}$$

记 $a^2 = T_0/\rho$, 就有弦的微小横振动方程

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \quad (1.1.3)$$

其中空间变量只出现 x , 该方程又称为一维波动方程.

若弦在振动过程中还受到外力作用, 且作用在单位长度弦上的横向力为 $F(x, t)$, 则在 (1.1.2) 左边加上一项 $F(x, t)dx$, 得

$$u_{tt} = a^2 u_{xx} + f(x, t) \quad (1.1.4)$$

其中 $f(x, t) = F(x, t)/\rho$, 称为弦的强迫振动方程.

例 2 膜的微小横振动

与例 1 的情形类似, 我们假设膜是柔软且有弹性的, 膜的重量远比膜的张力为小, 膜的位移任一处的切线斜率与 1 相比可忽略不计. 若取膜的平衡位置为 xoy 平面 (见图 1-2), 我们只考虑膜的横向 (u 轴方向) 的微小横振动. 在这些条件下, 膜上各点所受的张力为常数, 记单位长度所受的张力为 T .

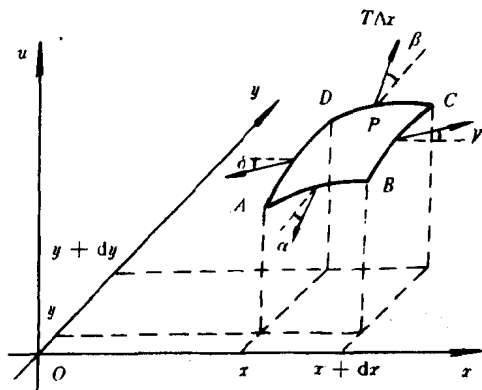


图 1-2

设 t 时刻, 膜上 (x, y) 处的位移是 $u = u(x, y, t)$. 在膜上任取一小

片 ΔS , 分析它在横向的受力情况, 如图 1-2, ΔS 边缘 $\widehat{CD}$ 受邻近膜的张力是 $T\Delta x$, 张力的方向落在曲面的切平面上且与 $\widehat{CD}$ 的切线垂直, 因为考虑膜的微小横振动, 边缘 $\widehat{CD}$ 的形变较小, 不妨认为 $\widehat{CD}$ 上 P 点(它在 $x-y$ 平面的投影为 $(x_2, y+\Delta y)$)的切线与 x 轴平行, 设 P 点处所受的张力与 y 轴正向的夹角为 β , 则沿 $\widehat{CD}$ 所受张力在 u 方向的分力为 $T\Delta x \sin\beta$, 对其他边缘所受的张力可类似地分析, 故 ΔS 上所受张力沿 u 方向的分力为

$$T\Delta x \sin\beta - T\Delta x \sin\alpha - T\Delta y \sin\delta + T\Delta y \sin\gamma$$

因为是小振动, 故有

$$\sin\alpha \approx \tan\alpha = u_x(x_1, y, t)$$

$$\sin\beta \approx \tan\beta = u_y(x_2, y+\Delta y, t)$$

$$\sin\delta \approx \tan\delta = u_x(x, y_1, t)$$

$$\sin\gamma \approx \tan\gamma = u_x(x+\Delta x, y_2, t)$$

其中 x_1 及 $x_2 \in (x, x+\Delta x)$, y_1 及 $y_2 \in (y, y+\Delta y)$.

由牛顿第二定律, 得横向的运动方程为

$$T\Delta x [u_y(x_2, y+\Delta y, t) - u_y(x_1, y, t)] + T\Delta y [u_x(x+\Delta x, y_2, t) - u_x(x, y_1, t)] = \rho\Delta x\Delta y u_{tt}$$

其中 ρ 为面密度, 当膜均匀时, ρ 为常数. 将上式除以 $\rho\Delta x\Delta y$, 利用微分中值定理, 令 $\Delta x, \Delta y \rightarrow 0$, 记 $a^2 = T/\rho$, 得

$$\frac{\partial^2 u}{\partial t^2} = a^2 \left[\frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 u}{\partial y^2} \right] \quad (1.1.5)$$

即

$$u_{tt} = a^2 (u_{xx} + u_{yy})$$

称为二维波动方程. 若膜还受到横向外力作用, 且设单位面积所受的外力为 $F(x, y, t)$, 则得膜的受迫振动方程

$$u_{tt} = a^2 (u_{xx} + u_{yy}) + f(x, y, t) \quad (1.1.6)$$

其中 $f(x, y, t) = F(x, y, t)/\rho$, 称为方程的自由项(或非齐次项). 若考察声波或电磁波在空间传播时, 我们就会得到三维的波动方程

$$u_{tt} = a^2 (u_{xx} + u_{yy} + u_{zz}) + f(x, y, z, t) \quad (1.1.7)$$