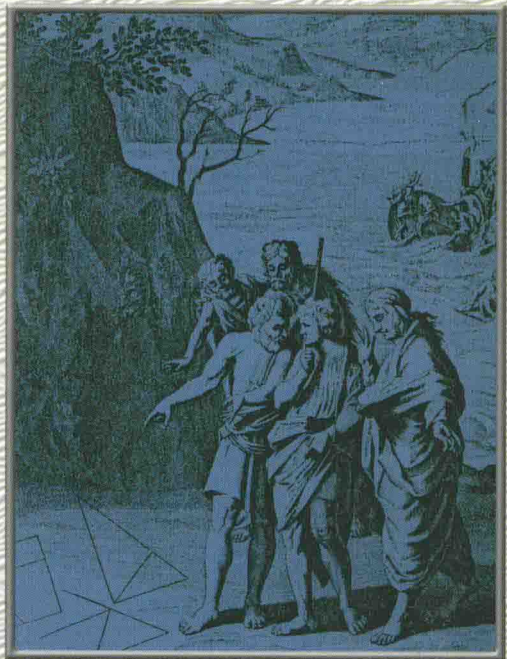


# 德国讲义日本考题

## 微分方程卷

[德]罗德 著  
刘培杰数学工作室 编译



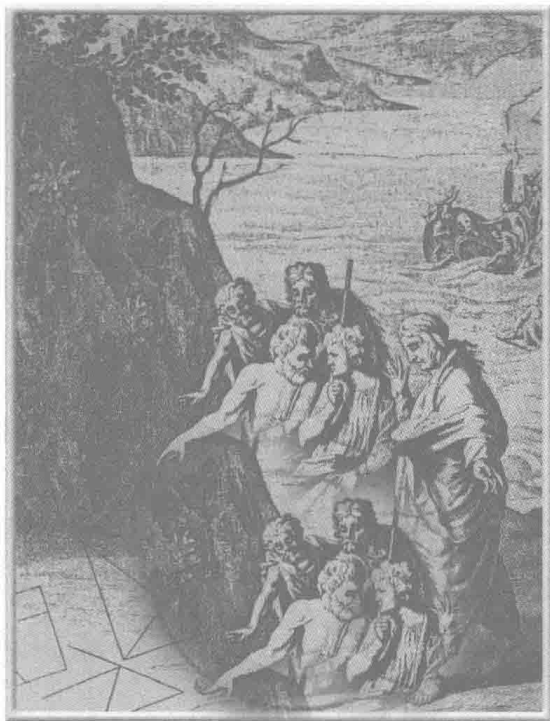
- 常微分方程组与偏微分方程组
- 奇解·克莱罗与拉格朗日微分方程
- 高阶微分方程·线性微分方程
- 联立常微分方程组及其稳定性
- 二阶线性偏微分方程



哈尔滨工业大学出版社  
HARBIN INSTITUTE OF TECHNOLOGY PRESS

# 德国讲义日本考题 ——微分方程卷

[德]罗德著 刘培杰数学工作室 编译



- ◎ 常微分方程组与偏微分方程组
- ◎ 奇解·克莱罗与拉格朗日微分方程
- ◎ 高阶微分方程·线性微分方程
- ◎ 联立常微分方程组及其稳定性
- ◎ 二阶线性偏微分方程

## 内容简介

本书收录了大量德国和日本关于微分方程方面的知识点和考题,每个知识点后配有大量的典型例题,书中的问题有趣,解题思路多样.

本书适合参加数学竞赛的高中生和教练员参考阅读,也适合数学很强的初中生及数学爱好者参考阅读.

## 图书在版编目(CIP)数据

德国讲义日本考题.微分方程卷/(德)罗德著;刘培杰数学工作室编译.—哈尔滨:哈尔滨工业大学出版社,2015.4

ISBN 978-7-5603-5270-1

I. ①德… II. ①罗… ②刘… III. ①微分方程 IV. ①O1

中国版本图书馆CIP数据核字(2015)第060489号

策划编辑 刘培杰 张永芹  
责任编辑 张永芹 单秀芹  
封面设计 孙茵艾  
出版发行 哈尔滨工业大学出版社  
社 址 哈尔滨市南岗区复华四道街10号 邮编 150006  
传 真 0451-86414749  
网 址 <http://hitpress.hit.edu.cn>  
印 刷 哈尔滨工业大学印刷厂  
开 本 787mm×960mm 1/16 印张 17 字数 180千字  
版 次 2015年4月第1版 2015年4月第1次印刷  
书 号 ISBN 978-7-5603-5270-1  
定 价 38.00元

---

(如因印装质量问题影响阅读,我社负责调换)



目

录

## 第一编 德国讲义

- 第 1 章 微分方程( I ) //3
  - § 1 微分方程一般概念 //3
  - § 2 常微分方程组与偏微分方程组 //11
  - § 3 导出简单微分方程的一些重要物理与工程上问题以及它们的解法 //17
  - § 1 至 § 3 的练习题 //35
  - § 4 一阶微分方程,初等积分方法 //38
  - § 5 一阶微分方程,应用 //46
  - § 4 与 § 5 的练习题 //59
  - § 6 积分曲线的作图与伸展情况,存在定理,逐次逼近法,图解积分法与数值积分法 //63

- § 7 奇解, 克莱罗与拉格朗日微分方程 //78
- § 8 近似微分方程, 积分曲线在不定点邻域内的性态 //84
- § 6 至 § 8 的练习题 //93
- § 9 新变量的引入, 一阶微分方程组 //96
- § 10 高阶微分方程, 线性微分方程 //100
- § 11 线性微分方程, 常数变更法, 常系数线性微分方程, 欧拉微分方程 //107
- § 12 例题与应用 //116
- § 9 至 § 12 的练习题 //130
- § 13 其他的积分方法及应用 //134
- § 14 一些偏微分方程 //151
- § 13 与 § 14 的练习题 //167

## 第二编 日本考题

- 第 2 章 微分方程( II) //173
  - § 1 常微分方程 //173
  - § 2 联立常微分方程组及其稳定性 //197
  - § 3 应用常微分方程 //211
  - § 4 二阶线性偏微分方程 //221
  - § 5 补充试题 //236
  - § 6 补充试题答案 //241
- 编辑手记 //246

# 第一编

# 德国讲义







# 微分方程( I )

## 第 1 章

### § 1 微分方程一般概念

#### 1. 定义与分类

微分方程是一个方程,它含有未知而要确定的函数的导数. 如果这些函数只有一个自变量  $x$ , 方程就叫作常微分方程, 否则, 就叫作偏微分方程. 微分方程组是用来求  $x$  的若干个未知函数  $y, z, u, \dots$  的. 如果只考虑一个函数  $y = y(x)$ , 那么在用来确定它的微分方程中除去  $x$  与  $y$  以外, 还有某些(待求函数的)导数  $y' = \frac{dy}{dx}, y'' = \frac{d^2y}{dx^2}, \dots$ . 如果  $y^{(n)} = \frac{d^n y}{dx^n}$  是方程中的最高阶导数( $n \geq 1$ ), 就说微分方程是  $n$  阶的.

举例来说,  $y = xy' + \sin y'$  是一阶的,  $(1 + y')^{\frac{3}{2}} = \rho(x, y)y''$  是二阶的, 等等. 一般地

$$F(x, y, y', y'', \dots, y^{(n)}) = 0$$



是  $n$  阶的,其中  $F$  是括号中各变量的某一个函数. 如果  $F$  对变量  $y, y', y'', \dots$  来说是有理的,我们又可把这种微分方程说成是几次的. 特别是,如果  $a, a_0, a_1, \dots, a_n$  是  $x$  的给定的函数,下面形式

$$\bar{a} + a_0 y + a_1 y' + a_2 y'' + \dots + a_n y^{(n)} = 0$$

的  $n$  阶微分方程叫作是一次的或是线性的,因为在方程中,  $y, y', y'', \dots, y^{(n)}$  至多是一次的. 像  $y = xy' + \sin y'$  就不说它是几次的了.

## 2. 微分方程的积分

积一个微分方程这句话的意思是:找出所有的函数,使这样的函数及其导数代入微分方程后,就能将此方程变为恒等的,即对变量  $x$  的所有的值都适合,那样的函数叫作微分方程的解或积分. 我们不能希望在每一个情况下,微分方程的解都能用初等函数来表示,或者,也不能希望只用已经熟知的函数的显式来表示. 最重要的乃是确定解的解析性质,解的图形伸展情况以及其他特征. 像最简单的微分方程

$$y' = f(x)$$

我们就已经能够看得很清楚,它的所有的积分都包含在形式

$$y = \int f(x) dx + C$$

中,其中  $C$  是一个任意常数.

解可分为一般解、特定解与奇解. 一个  $n$  阶常微分方程的一般解(或完全解)含有  $n$  个任意常数,且这  $n$  个常数不能用较少个数的常数来替代,给这些常数以特定值,就成为特定解. 对应于微分方程的某种间断性,还会出现奇解,而奇解通常不是特定解. 例如就微

分方程  $y'^2 + y^2 = 1$  来说,  $y = \sin(x + C)$  是它的一般解,  $y = \cos x$  是特定解 ( $C = \frac{\pi}{2}$ ), 而  $y = \pm 1$  是奇解.

举例 二阶线性常微分方程

$$y'' + y = 0 \quad (1)$$

有特定解

$$y = 0, \sin x, \cos x, \sin(x + 1),$$

$$2\cos x, e^{ix}, e^{-ix}, \sqrt{1 + \sin 2x}$$

等. 要找出所有的解, 把所给方程的两边乘以  $2y'$  ( $\neq 0$ ), 就有  $2y'y'' + 2yy' = 0$  或  $\frac{d}{dx}(y'^2 + y^2) = 0$ , 于是有

$$y'^2 + y^2 = C \quad (2)$$

其中  $C$  是任意积分常数, 这个新的一阶微分方程叫作原来方程的“初积分”, 我们可以把它写成  $\frac{y'}{\sqrt{C - y^2}} = 1$ ,

其中平方根式要给予正号或负号(因为由于  $y' \neq 0$  知  $y^2 \neq C$ ), 即  $\frac{dy}{\sqrt{C - y^2}} = dx$ , 从而两个变量被分离开了,

两端积分就得:

当  $C \neq 0$  时, 有

$$\int \frac{dy}{\sqrt{C - y^2}} = \arcsin \frac{y}{\sqrt{C}} = x + C'$$

所以有

$$y = \sqrt{C} \sin(x + C'), C \neq 0 \quad (*)$$

$$y = e^{\pm i(x + C'')}, C = 0 \quad (**)$$

其中  $C', C''$  是新的积分常数.

从而就求得  $y'' + y = 0$  在  $y' \neq 0$  时的所有的解. 但是如果对一切  $x$  有  $y' = 0$ , 那么  $y'' = 0$ . 于是, 按式(1)

也就有  $y=0$ , 这就是说我们可以在式( \*) 中令  $C=0$  也就得到这个解.

于是得到结果

$$y = \sqrt{C} \sin C' \cos x + \sqrt{C} \cos C' \sin x$$

与

$$y = e^{ic''} \cos x \pm ie^{ic''} \sin x$$

如果令  $\sqrt{C} \sin C' = C_1, \sqrt{C} \cos C' = C_2$ , 其中常数  $C_1$  与  $C_2$  是任意的, 且也可以是复数, 就有

$$y = C_1 \cos x + C_2 \sin x \quad (3)$$

微分方程(1)的所有的解就都包含在这里面了. 这个一般解自然还可以写成别的形式, 例如可以写成像式( \*) 那样

$$y = A \sin(x - x_0) \quad (3')$$

其中

$$A = + \sqrt{C_1^2 + C_2^2}, \cos x_0 = \frac{C_2}{A}, \sin x_0 = -\frac{C_1}{A}$$

在式(3)中, 给  $C_1$  与  $C_2$  以特定的值就得到特定解, 例如上面所讲的八个解都是(读者可以自行证明), 这里没有奇解.

但是对给定的  $C$ , 微分方程(2)  $y'^2 + y^2 = C$  (它在  $y' \neq 0$  时的所有的解上面已求得为  $y = \sqrt{C} \sin(x + C')$ ) 还有奇解. 因为这里在  $y' = 0$  时, 就得到  $y = \pm \sqrt{C}$ . 如果把微分方程写成形式  $\frac{dy}{dx} = \sqrt{C - y^2}$ , 就看到  $y = \pm \sqrt{C}$  是导数的支值, 这两个解是微分方程  $y'^2 + y^2 = C$  的奇解, 且在一般解  $y = \sqrt{C} \sin(x + C')$  中不论  $C$  取什么样的值都不能得到这些奇解.



## 3. 微分方程的构成

如果函数

$$y = f(x, C_1, C_2, \dots, C_n)$$

中含有  $n$  个任意常数(参数)  $C_1, C_2, \dots, C_n$ , 且它们不能归结为较少个数的任意常数, 于是这就在  $xOy$  平面上得到一族“ $n$ 重无穷多”( $\infty^n$ )的曲线, 我们就能够用前  $n$  个导数  $y' = f'(x, C_1, C_2, \dots, C_n), y'', \dots, y^{(n)}$  来消去参数  $C_\lambda$ , 结果就得到一个  $n$  阶常微分方程. 从几何上来说, 它表示这族曲线的共同性质, 所以从  $y = a \cos x + b \sin x$ , 其中  $a, b$  是任意常数, 就有  $y' = -a \sin x + b \cos x, y'' = -a \cos x - b \sin x$ , 立刻就得到  $y'' + y = 0$ , 即微分方程(1).

**举例** a) 求所有  $\infty^1$  抛物线  $y^2 = 2px$  的微分方程, 这些抛物线在顶点处有同一个切线  $x = 0$  (图 1). 从  $y^2 = 2px$  (抛物线族) 及求导数以后的方程  $yy' = p$  消去  $p$ , 就得到  $y^2 = 2xyy'$ , 或者若把  $x$  轴( $y=0$ ) 除外, 就得

$$y = 2xy'$$

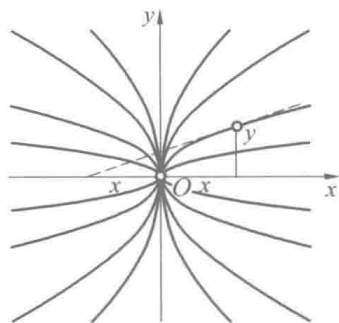


图 1

这个微分方程的几何意义是: 对于这族中每一条抛物

线来说,次切线 $\frac{y}{y'}$ 等于切点的横标的两倍,这是我们熟知的性质.

b) 求所有 $\infty^1$ 圆 $(x-a)^2 + y^2 = R^2$ 的微分方程,而这些圆有固定的半径 $R$ 且中心在 $x$ 轴上任意一点 $(a, 0)$ 处. 微分后得到 $(x-a) + yy' = 0$ , 所以

$$y^2 + y^2 y'^2 = R^2$$

若 $y' = \tan \theta$ , 就有 $y^2(1 + \tan^2 \theta) = R^2$ , 因为 $\frac{y}{\cos \theta}$ 是法线长 $N$ , 这就表示 $N^2 = R^2$ , 所以微分方程表示这族所有 $\infty^1$ 圆的公共几何性质: 在族中每个圆上每一点处, 法线长是同一个值 $R$ . 此外, 微分方程还有奇解 $y = \pm R$ , 它的几何意义从图2来看是显然的.

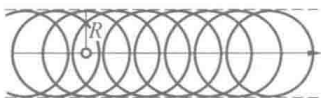


图2

c) 平面上有固定半径 $R$ 的所有 $\infty^2$ 圆 $(x-a)^2 + (y-b)^2 = R^2$ 的微分方程, 可以从方程

$$(x-a)^2 + (y-b)^2 = R^2$$

$$(x-a) + (y-b)y' = 0$$

$$1 + y'^2 + (y-b)y'' = 0$$

消去任意的圆心坐标 $a, b$ , 并且因为 $y'' \neq 0$ , 有 $y-b =$

$$-\frac{1+y'^2}{y''} \text{ 及 } x-a = \frac{(1+y'^2)}{y''} y', \text{ 就得}$$

$$(1+y'^2)^2 \frac{y'^2}{y''^2} + \frac{(1+y'^2)^2}{y''^2} = R^2$$

或

$$\frac{(1+y'^2)^3}{y''^2} = R^2$$

或

$$\frac{(1+y'^2)^{\frac{3}{2}}}{y''} = \pm R$$

这个微分方程的几何意义是：所有被考虑的圆具有常数曲率半径  $\rho = R$ 。

d) 就平面上所有  $\infty^3$  圆(半径是任意的)来说, 由于前一个例子, 它的微分方程通常写作  $\frac{dp}{dx} = 0$ , 或者详细写出来就是

$$3y'y''^2 = y'''(1+y'^2)$$

就是说, 一切圆的所有的点都是顶点(曲率半径为极大或极小的点)。

e) 我们可以按下面的方法得到平面上所有  $\infty^4$  抛物线的微分方程: 在圆锥曲线的一般方程  $Ax^2 + 2Bxy + Cy^2 + 2Dx + 2Ey + F = 0$  中, 当  $AC - B^2 = 0$ , 就是抛物线, 其中  $A$  与  $C$  不能同时等于零. 如果  $C \neq 0$  (否则就把  $x$  与  $y$  互换位置), 我们可以用  $C$  来除两边, 于是  $y^2$  的系数等于 1, 而对应的抛物线方程就有形式

$$B^2x^2 + 2Bxy + y^2 + 2Dx + 2Ey + F = 0$$

从而有

$$y = -(Bx + E) \pm \sqrt{\alpha + \beta x}$$

其中

$$\alpha = E^2 - F, \beta = 2(BE - D)$$

我们现在就通过微分上式来消去这四个任意常数  $B, E, \alpha, \beta$ . 我们有

$$y' = \frac{-B \pm \beta}{2\sqrt{\alpha + \beta x}}, y'' = \frac{\mp \beta^2}{4(\sqrt{\alpha + \beta x})^3}$$

于是

$$y'' - \frac{2}{3} = \frac{2^{\frac{4}{3}}(\alpha + \beta x)}{\beta^{\frac{4}{3}}}$$

所以

$$(y'' - \frac{2}{3})'' = 0$$

或

$$3y''y^{(4)} - 5y''^2 = 0$$

但是如果  $C=0$ , 那么也就有  $B=0$ , 从而  $A$  就不能等于零. 同时  $E \neq 0$ , 否则  $y$  在方程中就不出现了, 于是  $y$  有形式

$$y = a + bx + cx^2$$

我们就得到主轴与  $x$  轴相垂直的所有抛物线的微分方程

$$y''' = 0$$

f) 用同样的方法, 我们得到平面上所有  $\infty^5$  圆锥曲线的微分方程. 我们从圆锥曲线的一般方程中解出  $y$ , 即

$$y = a + bx \pm \sqrt{\alpha + \beta x + \gamma x^2}, \gamma \neq 0$$

其中常数  $a, b, \alpha, \beta, \gamma$  是由  $A, B, C, D, E, F$  来确定的. 现在由消去法得到

$$(y'' - \frac{2}{3})''' = 0$$

或

$$-9y''^2y^{(5)} + 45y''y'''y^{(4)} - 40y''^3 = 0 \quad (\Delta)$$

详细的推导读者可自己去做.

## §2 常微分方程组与偏微分方程组

## 1. 动力学的基本方程

力学中指出,质量为  $m$  的质点受力  $\mathbf{K}$  的作用就得到一个加速运动. 加速度与  $m$  的乘积,按大小与方向来说,都与  $\mathbf{K}$  一致,所以,如果  $t$  是时间,就有

$$m \frac{d^2 \mathbf{r}}{dt^2} = \mathbf{K} \quad (4)$$

因为力不仅与时间及点的位置有关,也还与它的速度  $\frac{d\mathbf{r}}{dt}$  有关,所以把矢量形式的微分方程(4)按分量分解,就得到下面含三个数量微分方程的二阶微分方程组

$$\begin{cases} m \frac{d^2 x}{dt^2} = X(t, x, y, z, \frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}, \frac{dz}{dt}) \\ m \frac{d^2 y}{dt^2} = Y(t, x, y, z, \frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}, \frac{dz}{dt}) \\ m \frac{d^2 z}{dt^2} = Z(t, x, y, z, \frac{dx}{dt}, \frac{dy}{dt}, \frac{dz}{dt}) \end{cases} \quad (5)$$

可用来确定自变量为  $t$  的未知函数  $x, y, z$ , 其中的  $X, Y, Z$  在最简单的情形下是诸变量  $x, y, z$  的给定函数.

## 2. 矢量场的场线(流线)的微分方程

设  $\mathbf{F}$  是一个场矢量. 场线是场内的(一般说来)空间曲线, 它的切线总与切点处的场矢量有相同的方向.

如果  $\mathbf{r} = \overrightarrow{OP}$  是任意一条场线上某点  $P$  的位置矢量, 那么, 就有  $\mathbf{F} // d\mathbf{r}$ , 于是



$$\mathbf{F} \times d\mathbf{r} = \mathbf{0} \quad (6^*) \textcircled{1}$$

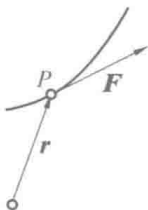


图 3

这已经是场线的矢量形式的微分方程了,把它按分量分解( $\mathbf{F} = P\mathbf{i} + Q\mathbf{j} + R\mathbf{k}$ )就得到微分方程组

$$Pdy - Qdx = 0, Qdz - Rdy = 0, Rdx - Pdz = 0 \quad (7)$$

它们都是一阶的,且是以微分形式<sup>②</sup>来表示的.这个写法的好处是随便哪个变量都可作为自变量.如果它是  $t$ ,那么问题是来确定满足方程(7)的三个可微函数  $x(t), y(t), z(t)$ .  $Q, R$  这时是  $x, y, z$  的给定函数.如果我们取  $t = x$ ,那么方程就变为

$$P \frac{dy}{dx} = Q, Q \frac{dz}{dx} = R \frac{dy}{dx}, R = P \frac{dz}{dx}$$

如果  $PQR \neq 0$ ,就是说,如果  $\mathbf{F}$  不与任何一个坐标平面平行,那么三个方程中的每一个都可以从另两个得到,所以只要取第一个与末一个就可以了,又因为  $P$  必须不等于 0,所以可把这两个方程写成形式

$$\frac{dy}{dx} = \frac{Q}{P} = \varphi(x, y, z), \frac{dz}{dx} = \frac{R}{P} = \psi(x, y, z) \quad (8)$$

由此可见,场矢量  $\mathbf{F}$  的长度在这里是无关紧要的,因

① 较难的题标有 \* 号.

② 在每一个以微分形式来写的微分方程中,这些微分自然必须是齐次的.

