

## 《数学物理方法》第十三章作业参考解答

13.1 半径为  $b$  和高为  $h$  的圆柱体，下底的温度保持为  $0$  度，上底的温度为  $\rho$  的函数  $f(\rho)$ ，其侧面在零摄氏度的空气中自由冷却，求圆柱体内部各点的恒温度。

解：定解问题为：

$$\begin{cases} \nabla^2 u = \frac{1}{\rho} (\rho u_{\rho})_{\rho} + \frac{1}{\rho^2} u_{\varphi\varphi} + u_{zz} = 0, & (0 \leq \rho \leq b, 0 \leq \varphi \leq 2\pi, 0 \leq z \leq h) \\ [u + hu_{\rho}]|_{\rho=b} = 0 \\ u|_{z=0} = 0, u|_{z=h} = f(\rho) \end{cases}$$

由于问题的轴对称性，设  $u = u(\rho, z) = R(\rho)Z(z)$ ，代入上述方程，得到

$$\rho R'' + R' + \lambda \rho R = 0, \quad (1)$$

$$Z'' - \lambda Z = 0, \quad (2)$$

以及边界条件， $R(0) \neq \infty$ ， $(R + hR')|_{\rho=b} = 0$

(1) 与上面的边界条件构成本征问题，方程的通解为

$$R(\rho) = CJ_0(\sqrt{\lambda}\rho) + DN_0(\sqrt{\lambda}\rho)$$

考虑到第一个边界条件，方程的解应为： $R(\rho) = J_0(\sqrt{\lambda}\rho)$ ，

代入第二个边界条件得： $J_0(\sqrt{\lambda}b) + h\sqrt{\lambda}J_0'(\sqrt{\lambda}b) = 0$ 。

设方程  $J_0(x) + h\frac{x}{b}J_0'(x) = 0$  的正根为  $x_n$ ，则本征值  $\lambda = \lambda_n = \left(\frac{x_n}{b}\right)^2$ ， $n = 1, 2, \dots$

相应的本征函数为  $R(\rho) = R_n(\rho) = J_0\left(\frac{x_n}{b}\rho\right)$

对应每一个本征值，由  $Z$  满足的方程： $Z''(z) - \lambda Z(z) = 0$ ，解得

$$Z_n(z) = A_n \cosh\left(\frac{x_n}{b}z\right) + B_n \sinh\left(\frac{x_n}{b}z\right)$$

因此，一般解为，

$$u(\rho, z) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[ A_n \cosh\left(\frac{x_n}{b}z\right) + B_n \sinh\left(\frac{x_n}{b}z\right) \right] J_0\left(\frac{x_n}{b}\rho\right)$$

由  $u|_{z=0}=0$ , 得,  $A_n=0$ , 所以方程的解为,

$$u(\rho, z) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \sinh\left(\frac{x_n}{b} z\right) J_0\left(\frac{x_n}{b} \rho\right)$$

代入边界条件  $u|_{z=h}=f(\rho)$ , 得,

$$f(\rho) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \sinh\left(\frac{x_n}{b} h\right) J_0\left(\frac{x_n}{b} \rho\right)$$

$$\text{其中, } B_n \sinh\left(\frac{x_n}{b} h\right) = \frac{1}{\left\|J_0\left(\frac{x_n}{b} \rho\right)\right\|^2} \int_0^b f(\rho) J_0\left(\frac{x_n}{b} \rho\right) \rho d\rho$$

$$\text{而, } \left\|J_0\left(\frac{x_n}{b} \rho\right)\right\|^2 = \frac{b^2}{2} \{[J_0'(x_n)]^2 + [J_0(x_n)]^2\} = \frac{b^2}{2} \left[1 + \frac{b^2}{(hx_n)^2}\right] [J_0(x_n)]^2$$

所以方程的解为:

$$u(\rho, z) = \frac{2}{b^2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{J_0\left(\frac{x_n}{b} \rho\right)}{[J_0(x_n)]^2} \left[1 + \frac{b^2}{(hx_n)^2}\right]^{-1} \frac{\sinh\left(\frac{x_n}{b} z\right)}{\sinh\left(\frac{x_n}{b} h\right)} \int_0^b f(\rho) J_0\left(\frac{x_n}{b} \rho\right) \rho d\rho$$

13.2 半径为  $R$  的圆形膜, 边缘固定。初始形状是旋转抛物面, 即

$$u(\rho, t)|_{t=0} = H\left(1 - \frac{\rho^2}{R^2}\right) \quad (H \text{ 为常数})。 \text{初始速度为零。求解膜的振动情况。}$$

解:

定解问题为:

$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 \nabla^2 u = a^2 \left[ \frac{1}{\rho} (\rho u_{\rho})_{\rho} + \frac{1}{\rho^2} u_{\varphi\varphi} \right] \\ u|_{\rho=0} \neq \infty, \quad u|_{\rho=R} = 0 \\ u|_{t=0} = H\left(1 - \frac{\rho^2}{R^2}\right), \quad u_t|_{t=0} = 0 \end{cases},$$

采用极坐标系, 由于对称性, 方程的解  $u$  与  $\varphi$  无关, 设  $u = u(\rho, t) = T(t)R(\rho)$

代入上述方程, 得到

$$\rho R'' + R' + \lambda \rho R = 0, \quad (1)$$

$$T'' - \lambda a^2 Z = 0, \quad (2)$$

以及边界条件,  $R(0) \neq \infty$ ,  $R(\rho)|_{\rho=R} = 0$

(1) 与上面的边界条件构成本征问题,

其本征值为  $\lambda = \lambda_n = \left(\frac{x_n^{(0)}}{R}\right)^2$ ,  $n = 1, 2, \dots$

相应的本征函数为  $R(\rho) = R_n(\rho) = J_0\left(\frac{x_n^{(0)}}{R}\rho\right)$ , 其中,  $x_n^{(0)}$  是  $J_0(x)$  的正零点。

对应每一个本征值, 由 T 满足的方程:  $T'' - a^2 \lambda T = 0$ , 解得

$$T_n = A_n \sin \frac{x_n^{(0)} at}{R} + B_n \cos \frac{x_n^{(0)} at}{R}$$

因此, 一般解为,

$$u(\rho, t) = \sum_{n=1}^{\infty} \left[ A_n \sin \frac{x_n^{(0)} at}{R} + B_n \cos \frac{x_n^{(0)} at}{R} \right] J_0\left(\frac{x_n^{(0)}}{R}\rho\right)$$

由第二个初始条件  $u_t|_{t=0} = 0$ , 可得:  $A_n = 0$ , 所以方程的解为,

$$u(\rho, t) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n \cos \frac{x_n^{(0)} at}{R} J_0\left(\frac{x_n^{(0)}}{R}\rho\right), \text{ 代入初始条件 } u|_{t=0} = H\left(1 - \frac{\rho^2}{R^2}\right), \text{ 得,}$$

$$H\left(1 - \frac{\rho^2}{R^2}\right) = \sum_{n=1}^{\infty} B_n J_0\left(\frac{x_n^{(0)}}{R}\rho\right)$$

其中,

$$\begin{aligned} B_n &= \frac{2}{R^2 [J_1(x_n^{(0)})]^2} \int_0^R H\left(1 - \frac{\rho^2}{R^2}\right) J_0\left(\frac{x_n^{(0)}}{R}\rho\right) \rho d\rho \\ &= \frac{4H J_2(x_n^{(0)})}{[x_n^{(0)} J_1(x_n^{(0)})]^2} = \frac{8H}{[x_n^{(0)}]^3 J_1(x_n^{(0)})} \end{aligned}$$

计算中运用了递推公式  $(x^\nu Z_\nu)' = x^\nu Z_{\nu-1}$ ,  $\frac{2\nu}{x} Z_\nu = Z_{\nu-1} + Z_{\nu+1}$ , 以及  $J_0(x_n^{(0)}) = 0$

所以, 方程的解为:

$$u(\rho, t) = 4H \sum_{n=1}^{\infty} \frac{J_2(x_n^{(0)}) J_0\left(\frac{x_n^{(0)}}{R}\rho\right)}{[x_n^{(0)} J_1(x_n^{(0)})]^2} \cos \frac{x_n^{(0)} at}{R} = 8H \sum_{n=1}^{\infty} \frac{J_0\left(\frac{x_n^{(0)}}{R}\rho\right)}{[x_n^{(0)}]^3 J_1(x_n^{(0)})} \cos \frac{x_n^{(0)} at}{R}$$

13.3 底半径为  $a$ ，高为  $h$  的均匀导热圆柱，上底面绝热，下底面保持温度为 0 度，侧面保持温度为常数  $v$ ，求柱内的温度分布。

解：

由题目得到定解问题

$$\begin{cases} \nabla^2 u = \frac{1}{\rho} (\rho u_{\rho})_{\rho} + \frac{1}{\rho^2} u_{\varphi\varphi} + u_{zz} = 0 \\ u|_{z=0} = 0, \frac{\partial u}{\partial z}|_{z=h} = 0 \\ u|_{\rho=0} \neq \infty, u|_{\rho=a} = v \end{cases}$$

易知  $u$  与  $\varphi$  无关

设  $u = R(\rho)Z(z)$ ，代入上述方程，得到

$$\rho R'' + R' - \lambda \rho R = 0, \quad (1)$$

$$Z'' + \lambda Z = 0, \quad (2)$$

以及边界条件， $Z|_{z=0} = 0, Z'|_{z=h} = 0$

(2) 与边界条件  $Z|_{z=0} = 0, Z'|_{z=h} = 0$  构成本征值问题，

本征值为  $\lambda_n = \left(\frac{2n+1}{2h}\pi\right)^2, \quad n=0,1,2,\dots$

相应的本征函数为  $Z_n = \sin\left(\frac{2n+1}{2h}\pi z\right)$

(1) 式可化为 0 阶虚宗量 Bessel 方程（过程略）

其解为  $R_n(\rho) = A_n I_0\left(\frac{2n+1}{2h}\pi\rho\right) + B_n K_0\left(\frac{2n+1}{2h}\pi\rho\right)$

因此，定解问题的一般解为

$$\therefore u(\rho, z) = \sum_{n=0}^{\infty} \left[ A_n I_0\left(\frac{2n+1}{2h}\pi\rho\right) + B_n K_0\left(\frac{2n+1}{2h}\pi\rho\right) \right] \sin\left(\frac{2n+1}{2h}\pi z\right)$$

由边界条件  $u|_{\rho=0} \neq \infty$ ，得， $B_n = 0$

$$\therefore u(\rho, z) = \sum_{n=0}^{\infty} A_n I_0\left(\frac{2n+1}{2h}\pi\rho\right) \sin\left(\frac{2n+1}{2h}\pi z\right)$$

由条件  $u|_{\rho=a} = v$  得

$$\sum_{n=0}^{\infty} A_n I_0\left(\frac{2n+1}{2h}\pi a\right) \sin\left(\frac{2n+1}{2h}\pi z\right) = v$$

其中,

$$A_n I_0\left(\frac{2n+1}{2h}\pi a\right) = \frac{2}{h} \int_0^h v \sin\left(\frac{2n+1}{2h}\pi z\right) dz = \frac{4v}{(2n+1)\pi}$$

$$\therefore u(\rho, z) = \frac{4v}{\pi} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{I_0\left(\frac{2n+1}{2h}\pi \rho\right)}{(2n+1)I_0\left(\frac{2n+1}{2h}\pi a\right)} \sin\left(\frac{2n+1}{2h}\pi z\right)$$

### 13.4 解定解问题

$$\begin{cases} u_t = a^2 \nabla^2 u(r, \theta, \varphi) & (0 \leq r \leq b, 0 \leq \theta \leq 2\pi, 0 \leq \varphi \leq 2\pi) \\ u|_{r=0} \neq \infty, u|_{r=b} = 0 \\ u|_{\theta=0} = f(r) \cos \theta \end{cases}$$

解:

球坐标系, 由初始条件可知  $u$  与  $\varphi$  无关, 令  $u = T(t)V(r, \theta)$  带入上式

$$\text{可得 } \frac{T'}{a^2 T} = \frac{\nabla^2 V}{V} = -\lambda$$

$$T' + a^2 \lambda T = 0$$

$$\nabla^2 V + \lambda V = 0$$

再令  $u = R(r)\Theta(\theta)$ , 代入得

$$\frac{1}{R} (r^2 R')' + \lambda r^2 = -\frac{1}{\Theta \sin \theta} (\sin \theta \Theta')' = l(l+1)$$

从而有,  $r^2 R'' + 2rR' + (\lambda r^2 - l(l+1))R = 0$ , ( $l$  阶球 Bessel 方程) (1)

可将其化为  $l + \frac{1}{2}$  阶 Bessel 方程 (过程略) 即,  $xy'' + 2xy' + \left[x^2 - \left(l + \frac{1}{2}\right)^2\right]y = 0$

$$\text{另一个方程为 } \Theta'' + \frac{\cos \theta}{\sin \theta} \Theta' + l(l+1)\Theta = 0 \quad (2)$$

方程 (2) 可化为 Legendre 方程,  $(1-x^2)y'' - 2xy' + l(l+1)y = 0$

它与自然边界条件  $\Theta(0), \Theta(\pi)$  有界, 即  $y(x)|_{x=\pm 1}$  有界, 构成本征值问题。

其本征值和本征函数分别为  $l(l+1)$ ,  $y(x) = P_l(x)$  ( $l = 0, 1, 2, \dots$ )

其中  $x = \cos \theta, \Theta(\theta) = y(x)$

方程 (1) 与边界条件  $R|_{r=0} \neq \infty, R|_{r=b} = 0$  构成本征值问题,

其本征值和本征函数分别为  $\lambda = \lambda_{nl} = \left(\frac{x_n^{(l+1/2)}}{b}\right)^2$ ,  $R_{nl}(r) = j_l\left(\frac{x_n^{(l+1/2)}}{b}r\right)$ ,

( $n = 1, 2, 3, \dots$ ) 其中,  $x_n^{(l+1/2)}$  是  $J_{l+1/2}(x)$  的正零点

对应本征值  $\lambda = \lambda_{nl}$ , 由方程  $T' + a^2 \lambda T = 0$  解得

$$T_{nl} = A_{nl} e^{-a^2 \lambda_{nl} t} = A_{nl} e^{-\frac{a^2}{b^2} (x_n^{(l+1/2)})^2 t}$$

因此, 定解问题的一般解为

$$u(r, \theta, t) = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} A_{nl} j_l\left(\frac{x_n^{l+1/2}}{b}r\right) P_l(\cos \theta) e^{-\frac{a^2}{b^2} (x_n^{(l+1/2)})^2 t}$$

由条件  $u|_{t=0} = f(r) \cos \theta$ , 得

$$\sum_{l=0}^{\infty} \sum_{n=1}^{\infty} A_{nl} j_l\left(\frac{x_n^{l+1/2}}{b}r\right) P_l(\cos \theta) = f(r) \cos \theta$$

由  $P_1 = \cos \theta$  可以确定  $l=1$ , 因此, 有  $\sum_{n=1}^{\infty} A_{n1} j_1\left(\frac{x_n^{(3/2)}}{b}r\right) = f(r)$

$$A_{n1} = \frac{1}{\left\| j_1\left(\frac{x_n^{(3/2)}}{b}r\right) \right\|^2} \int_0^b f(r) j_1\left(\frac{x_n^{(3/2)}}{b}r\right) r^2 dr$$

$$\therefore u(r, \theta, t) = \sum_{n=1}^{\infty} A_{n1} j_1\left(\frac{x_n^{(3/2)}}{b}r\right) \cdot \cos \theta \cdot e^{-\frac{a^2}{b^2} (x_n^{(3/2)})^2 t}$$