

## 2 Bessel 方程及 Bessel 函数

首先, 我们考虑以特征方程形式呈现的  $n$  阶 Bessel 方程:

$$\rho^2 P''(\rho) + \rho P'(\rho) + (\lambda \rho^2 - n^2)P(\rho) = 0 \quad (2.1)$$

依赖于  $\lambda$  的取值, 方程(2.1)可转换成三种类型的方程。

1. 欧拉方程及其通解 ( $\lambda = 0$ ):

$$\begin{cases} \rho^2 P''(\rho) + \rho P'(\rho) - n^2 P(\rho) = 0 & (2.2a) \\ P(\rho) = \alpha \rho^n + \beta \rho^{-n}, \quad n \neq 0, \forall \alpha, \beta \in R & (2.2b) \\ P(\rho) = \alpha + \beta \ln \rho, \quad n = 0 & (2.2c) \end{cases}$$

2.  $n$  阶 Bessel 方程及其通解 ( $\lambda > 0$ ):  $r = \sqrt{\lambda} \rho$ ,  $F(r) = P(\rho)$

$$\begin{cases} r^2 F''(r) + r F'(r) + (r^2 - n^2)F(r) = 0 & (2.3a) \\ F(r) = \alpha J_n(r) + \beta Y_n(r), \quad \forall \alpha, \beta \in R & (2.3b) \\ P(\rho) = \alpha J_n(\sqrt{\lambda} \rho) + \beta Y_n(\sqrt{\lambda} \rho) & (2.3c) \end{cases}$$

3.  $n$  阶虚宗量 Bessel 方程及其通解 ( $\lambda < 0$ ):  $r = \sqrt{-\lambda} \rho$ ,  $F(r) = P(\rho)$

$$\begin{cases} r^2 F''(r) + r F'(r) - (r^2 + n^2)F(r) = 0 & (2.4a) \\ F(r) = \alpha I_n(r) + \beta K_n(r), \quad \forall \alpha, \beta \in R & (2.4b) \\ P(\rho) = \alpha I_n(\sqrt{-\lambda} \rho) + \beta K_n(\sqrt{-\lambda} \rho) & (2.4c) \end{cases}$$

通解表达式(2.3b)中  $J_n(r)$ 、 $Y_n(r)$  分别为第一、二类  $n$  阶 Bessel 函数:

$$\begin{cases} J_n(r) = \sum_{m=0}^{+\infty} \frac{(-1)^m}{m! \Gamma(n+m+1)} \left(\frac{r}{2}\right)^{n+2m}, \quad |J_n(0)| < +\infty & (2.5a) \\ Y_n(r) = \lim_{\alpha \rightarrow n} \frac{\cos(\alpha\pi)J_\alpha(r) - J_{-\alpha}(r)}{\sin \alpha\pi}, \quad |Y_n(0)| = +\infty & (2.5b) \end{cases}$$

图1给出了  $J_n(x)$  和  $Y_n(x)$  的函数图像, 二者均呈现了振荡行为, 与  $x$  轴相交; 不同的是, 前者在  $x=0$  处收敛到一个有限值, 后者则是发散的。

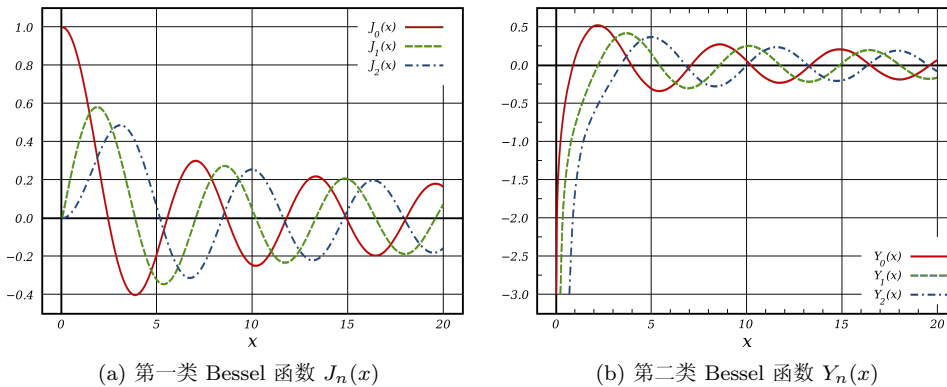


图 1: Bessel 函数曲线

例 1: 求以下方程在  $x=0$  处满足自然边界条件的通解。

$$x^2 y''(x) + x y'(x) + (4x^2 - 16)y(x) = 0 \quad (2.6)$$

解: 方程(2.6)为 4 阶 Bessel 方程, 其通解为:  $y(x) = \alpha J_4(2x) + \beta Y_4(2x)$ , 由于  $Y_4(2x)$  不满足自然边界条件, 故通解为:  $y(x) = \alpha J_4(2x)$ 。

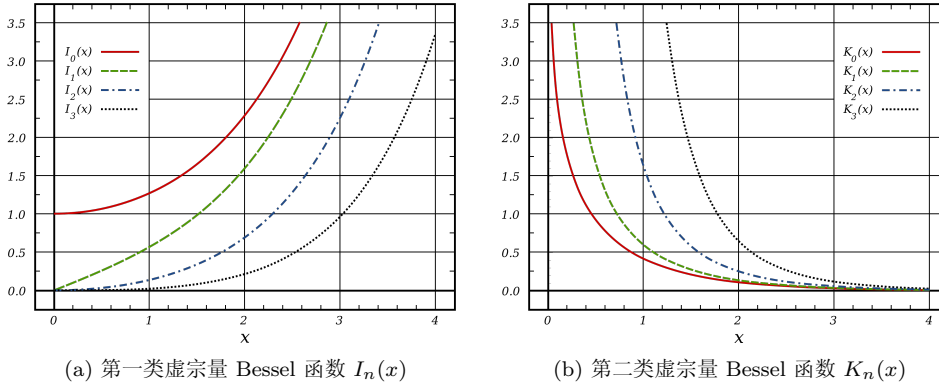


图 2: 虚宗量 Bessel 函数曲线

通解表达式(2.4b)中  $I_n(r)$ 、 $K_n(r)$  分别为第一、二类  $n$  阶虚宗量 Bessel 函数<sup>1</sup>, 随自变量的增加单调递增(图 2a)、递减(图 2b), 不过前者在  $x=0$  处收敛, 后者则是发散的。

例 2: 求解以下定解问题:

$$\begin{cases} \frac{\partial u}{\partial t} = a^2 \left( \frac{\partial^2 u}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial r} - \frac{4u}{r^2} \right), & (0 < r < 1, t > 0) & (2.7a) \\ |u(0, t)| < +\infty, u(1, t) = 0 & & (2.7b) \\ u(r, 0) = 1 - r^2 & & (2.7c) \end{cases}$$

解: 由于边界条件(2.7b)是线性齐次的(自然边界条件等同于线性齐次边界条件), 故无需将边界条件齐次化; 另外, 方程(2.7a)是齐次的, 所以可采用分离变量法求解。

1. PDE: 将变量分离形式解  $u(r, t) = T(t)F(r)$  代入方程(2.7a), 可得:

$$\begin{cases} T'(t) + \lambda a^2 T(t) & (2.8a) \\ r^2 F''(r) + rF'(r) + (\lambda r^2 - 4)F(r) = 0 & (2.8b) \end{cases}$$

2. BC: 将  $u(r, t) = T(t)F(r)$  代入方程(2.7b), 可得:  $|F(0)| < +\infty$ 、 $F(1) = 0$ , 结合方程(2.8b)可得特征值问题:

$$\begin{cases} r^2 F''(r) + rF'(r) + (\lambda r^2 - 4)F(r) = 0 & (2.9a) \\ |F(0)| < +\infty, F(1) = 0 & (2.9b) \end{cases}$$

依赖于  $\lambda$  的取值, 分别考虑如下:

- \*  $\lambda < 0$  ( $k = \sqrt{-\lambda}$ ),  $F(r) = \alpha I_2(kr) + \beta K_2(kr)$ , 由于  $K_2(kr)$  在  $r=0$  处不满足自然边界条件, 故  $\beta = 0$ ; 又因为  $I_2(k) \neq 0$ , 所以  $\alpha = 0$ 。
- \*  $\lambda = 0$ ,  $F(r) = \alpha r^2 + \beta r^{-2}$ , 由于  $r^{-2}$  在  $r=0$  处不满足自然边界条件, 故  $\beta = 0$ ; 又因为  $r^2$  在  $r=1$  处不为 0, 所以  $\alpha = 0$ 。
- \*  $\lambda > 0$  ( $k = \sqrt{\lambda}$ ),  $F(r) = \alpha J_2(kr) + \beta Y_2(kr)$ , 由于  $Y_2(kr)$  在  $r=0$  处不满足自然边界条件, 故  $\beta = 0$ ; 由  $F(1) = \alpha J_2(k) = 0$  可知, 当  $k = \mu_n$  ( $\mu_n$  为  $J_2(x)$  的第  $n$  个正零点) 时才有非零解。

因此, 特征值为  $\lambda_n = (\mu_n)^2$ , 特征函数为  $F_n(r) = \alpha_n J_2(\mu_n r)$ ; 将  $\lambda = \lambda_n$  代入方程(2.8a), 可得  $T_n(t) = c_n e^{-(a\mu_n)^2 t}$ 。于是有通解:

$$u(r, t) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n e^{-(a\mu_n)^2 t} J_2(\mu_n r) \quad (2.10)$$

3. IC: 将通解(2.10)代入初始条件(2.7c), 可得

$$u(r, 0) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n J_2(\mu_n r) = 1 - r^2 \quad (2.11)$$

<sup>1</sup>对虚宗量 Bessel 函数, 只要求了解。

由于特征方程(2.9a)并非 Sturm-Liouville 方程,但在方程(2.9a)两端除以  $r$  就可以转换为 Sturm-Liouville 方程。由此可知权函数  $\rho(r) = r$ , 因此可得到系数  $c_n$  的计算公式:

$$c_n = \frac{\int_0^1 r J_2(\mu_n r)(1 - r^2) dr}{\int_0^1 r [J_2(\mu_n r)]^2 dr} \quad (2.12)$$