

第十一章 柱函数

- ❖ § 11.1 柱函数的定义
- ❖ § 11.2 柱函数的重要性质



§ 11.1 柱函数的定义

❖ 柱函数

第一类柱函数：贝塞耳函数

第二类柱函数：诺伊曼函数

第三类柱函数：汉克尔函数



贝赛尔方程

$$\frac{d^2 y(x)}{dx^2} + \frac{1}{x} \frac{dy(x)}{dx} + \left(1 - \frac{\nu^2}{x^2}\right) y(x) = 0$$

贝塞耳函数

定义

$$J_{\nu}(x) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k}{k! \Gamma(k + \nu + 1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{2k+\nu}$$

$$J_{-\nu}(x) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k}{k! \Gamma(k - \nu + 1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{2k-\nu}$$

当 ν 不为整数时, $J_{\nu}(x)$ 和 $J_{-\nu}(x)$ 线性无关

当 ν 为整数时, $J_{\nu}(x)$ 和 $J_{-\nu}(x)$ 线性相关

$$J_{-m}(x) = (-1)^m J_m(x)$$

数学物理方程



递推关系: $\frac{d}{dx} [x^\nu J_\nu(x)] = x^\nu J_{\nu-1}(x)$

$$\frac{d}{dx} [x^{-\nu} J_\nu(x)] = -x^{-\nu} J_{\nu+1}(x)$$

$$\nu J_\nu(x) + x J'_\nu(x) = x J_{\nu-1}(x)$$

$$-\nu J_\nu(x) + x J'_\nu(x) = -x J_{\nu+1}(x)$$

$$J_{\nu-1}(x) + J_{\nu+1}(x) = \frac{2\nu}{x} J_\nu(x)$$

$$J_{\nu-1}(x) - J_{\nu+1}(x) = 2J'_\nu(x)$$

$$J'_0(x) = -J_1(x) \quad [xJ_1(x)]' = xJ_0(x)$$

数学物理方程



诺伊曼函数

定义 $N_\nu(x) = \frac{\cos(\nu\pi)J_\nu(x) - J_{-\nu}(x)}{\sin \nu\pi}$

当 ν 为整数时 $N_\nu(x) = \lim_{\nu \rightarrow m} \frac{\cos(\nu\pi)J_\nu(x) - J_{-\nu}(x)}{\sin \nu\pi} \quad (m \text{ 为整数})$

$$= \frac{1}{\pi} \left[\frac{\partial J_\nu(x)}{\partial \nu} - \frac{1}{\cos \nu\pi} \frac{\partial J_{-\nu}(x)}{\partial \nu} \right]_{\nu=m}$$

递推关系:

$$\frac{d}{dx} [x^\nu N_\nu(x)] = x^\nu N_{\nu-1}(x)$$
$$\frac{d}{dx} [x^{-\nu} N_\nu(x)] = -x^{-\nu} N_{\nu+1}(x)$$

数学物理方程



汉克尔函数

定义 $H_{\nu}^{(1)}(x) = J_{\nu}(x) + i N_{\nu}(x)$ —— 第一类 ν 阶汉克尔函数

$H_{\nu}^{(2)}(x) = J_{\nu}(x) - i N_{\nu}(x)$ —— 第二类 ν 阶汉克尔函数

递推关系:

$$\frac{d}{dx} [x^{\nu} H_{\nu}^{(1)}(x)] = x^{\nu} H_{\nu-1}^{(1)}(x)$$

$$\frac{d}{dx} [x^{\nu} H_{\nu}^{(2)}(x)] = x^{\nu} H_{\nu-1}^{(2)}(x)$$

$$\frac{d}{dx} [x^{-\nu} H_{\nu}^{(1)}(x)] = -x^{-\nu} H_{\nu+1}^{(1)}(x)$$

$$\frac{d}{dx} [x^{-\nu} H_{\nu}^{(2)}(x)] = -x^{-\nu} H_{\nu+1}^{(2)}(x)$$

数学物理方程



柱函数定义

满足以下两个递推关系的特殊函数，称为柱函数。

记为 $z_\nu(x)$

$$\frac{d}{dx} [x^\nu z_\nu(x)] = x^\nu z_{\nu-1}(x)$$

$$\frac{d}{dx} [x^{-\nu} z_\nu(x)] = -x^{-\nu} z_{\nu+1}(x)$$

定理11.1 任意 ν 阶柱函数都是 ν 阶贝塞耳方程的解。

ν 阶贝塞耳方程的通解式为：

$$y(x) = CJ_\nu(x) + DJ_{-\nu}(x) \quad (\nu \neq \text{整数})$$

$$y(x) = CJ_\nu(x) + DN_\nu(x) \quad (\nu \text{ 为任意实数})$$

$$y(x) = CH_\nu^{(1)}(x) + DH_\nu^{(2)}(x) \quad (\nu \text{ 为任意实数})$$

数学物理方程



§ 11. 2柱函数的重要性质

❖ 1. 柱函数的奇异性

$$J_{\nu}(x) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k}{k! \Gamma(k + \nu + 1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{2k+\nu}$$

$$J_{-\nu}(x) = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k}{k! \Gamma(k - \nu + 1)} \left(\frac{x}{2}\right)^{2k-\nu}$$

当 $x \rightarrow 0$ $J_0(x) \rightarrow 1, J_{\nu}(x) \rightarrow 0$ ($\nu > 0$)

$$J_{-\nu}(x) \rightarrow \infty \quad (\nu > 0)$$

可见,

$J_{-\nu}(x)$ ($\nu > 0$), $N_{\nu}(x)$, $H_{\nu}^{(1)}(x)$ 和 $H_{\nu}^{(2)}(x)$ 在 **原点 $x=0$ 处发散**

$J_{\nu}(x)$ 在全复平面内收敛

数学物理方程



$J_{-\nu}(x)$ ($\nu > 0$), $N_{\nu}(x)$, $H_{\nu}^{(1)}(x)$ 和 $H_{\nu}^{(2)}(x)$

在点 $x=0$ 处发散

$J_{\nu}(x)$ 在全复平面内收敛

在研究圆柱内部问题时，有自然边界条件

“解在圆柱轴上 ($\rho=0$ ，即 $x=0$) 应为有限”

按照这个条件，应舍弃

$J_{-\nu}(x)$ ($\nu > 0$), $N_{\nu}(x)$, $H_{\nu}^{(1)}(x)$ 和 $H_{\nu}^{(2)}(x)$

只要 $J_{\nu}(x)$ ($\nu \geq 0$)



❖ 2. 柱函数的零点特征

当 $x>0$ 时, $J_{\pm\nu}(x)$ 和 $N_{\nu}(x)$ 均为实变函数, 且为衰减振荡型的函数, 函数曲线与 x 轴有无穷多交点, 因此都有无穷多个正实数零点。

$H_{\nu}^{(1)}(x)$ 和 $H_{\nu}^{(2)}(x)$ 没有实数零点。

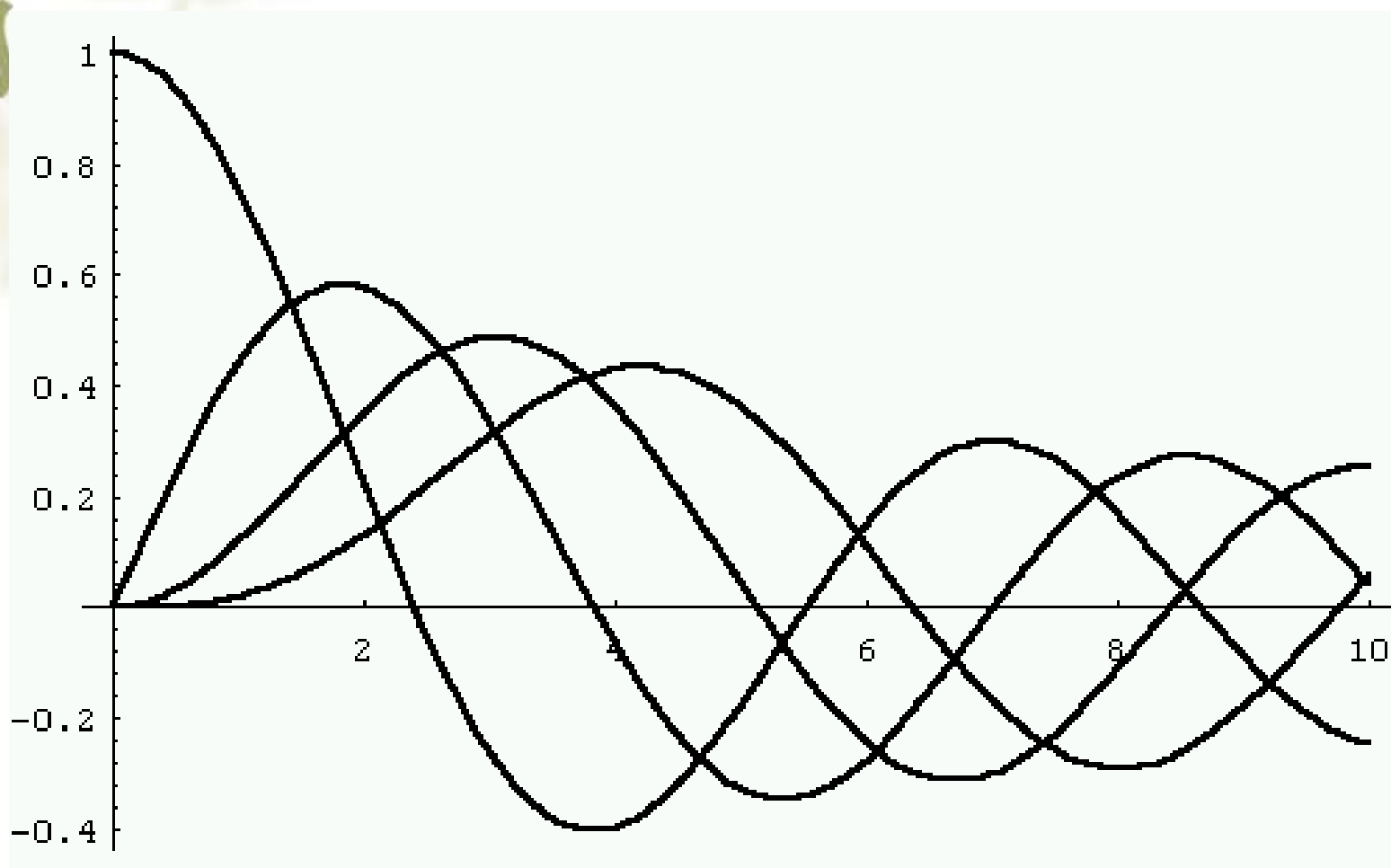
在研究圆柱问题时, 有齐次柱侧面边界条件

$$\alpha u + \beta \frac{\partial u}{\partial \rho} \bigg|_{\rho=\rho_0} = 0$$

按照这个条件, 应舍弃 $H_{\nu}^{(1)}(x)$ 和 $H_{\nu}^{(2)}(x)$

只要 $J_{\pm\nu}(x)$ 和 $N_{\nu}(x)$

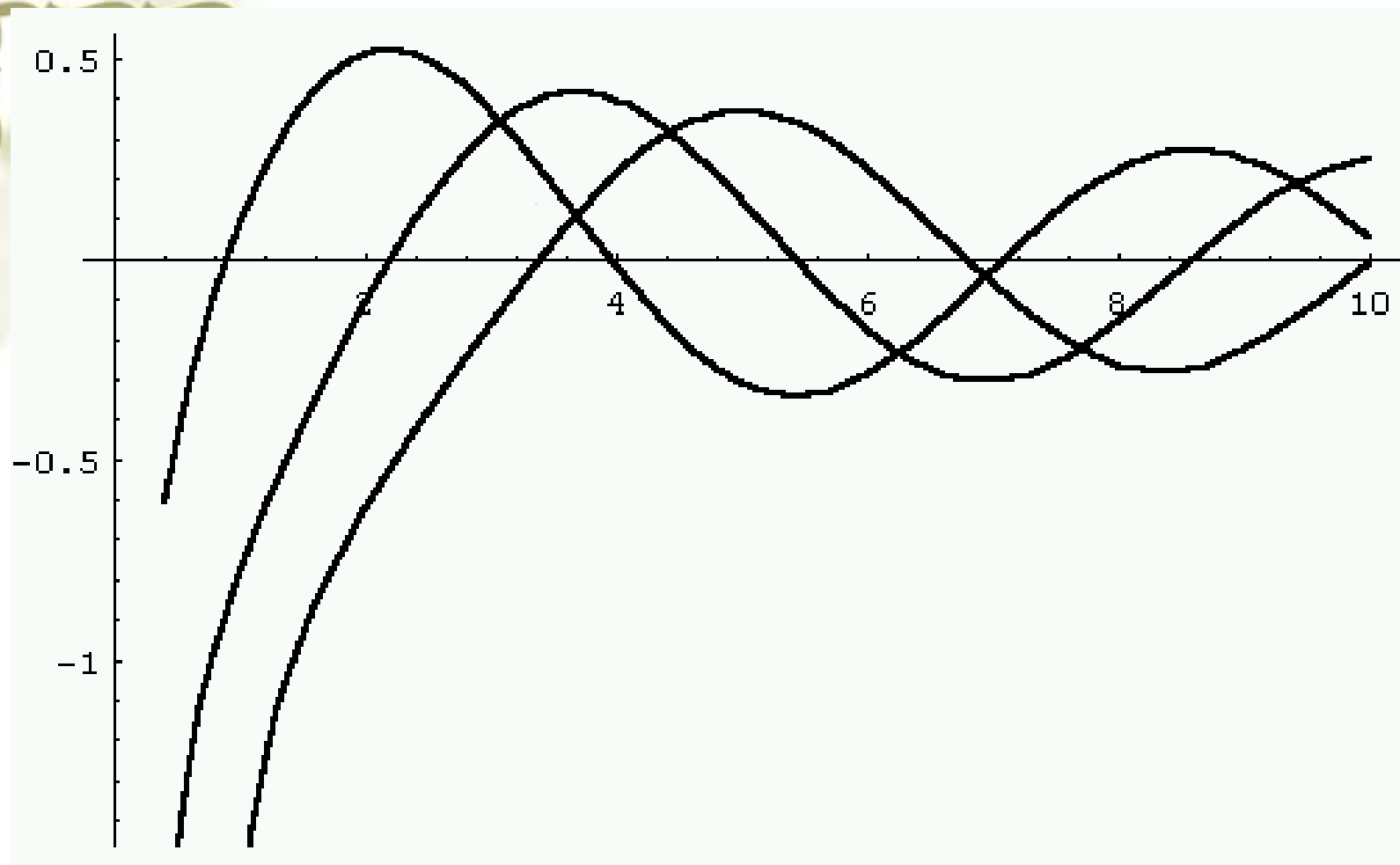




贝塞尔函数的图象

数学物理方程





诺伊曼函数的图象

数学物理方程



❖ 3. 柱函数的渐近行为

$$\text{当 } |x| \rightarrow \infty \text{ 时 } J_\nu(x) \rightarrow \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \cos\left(x - \frac{\nu\pi}{2} - \frac{\pi}{4}\right) + O(x^{-3/2})$$

$$N_\nu(x) \rightarrow \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \sin\left(x - \frac{\nu\pi}{2} - \frac{\pi}{4}\right) + O(x^{-3/2})$$

$$H_\nu^{(1)}(x) \rightarrow \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \exp\left[i\left(x - \frac{\nu\pi}{2} - \frac{\pi}{4}\right)\right] + O(x^{-3/2})$$

$$H_\nu^{(2)}(x) \rightarrow \sqrt{\frac{2}{\pi x}} \exp\left[-i\left(x - \frac{\nu\pi}{2} - \frac{\pi}{4}\right)\right] + O(x^{-3/2})$$

当 $|x| \rightarrow \infty$ 时，上述几种柱函数全都 $\rightarrow 0$

在研究圆柱外部问题时，有自然边界条件

“解在无限远处 ($\rho \rightarrow \infty$, 即 $x \rightarrow \infty$) 应为有限”

按照这个条件, $J_\nu(x)$, $N_\nu(x)$, $H_\nu^{(1)}(x)$ 和 $H_\nu^{(2)}(x)$ 都要保留。

数学物理方程



❖ 4. $J_n(x)$ 的母函数 (n 为整数)

$$G(x) = e^{\frac{x}{2}(z-1/z)} = \sum_{n=-\infty}^{+\infty} J_n(x) \cdot z^n$$

证明

$$e^{xz/2} = \sum_{l=0}^{+\infty} \frac{1}{l!} \left(\frac{x}{2}\right)^l \cdot z^l \quad e^{-xz/2} = \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k}{k!} \left(\frac{x}{2}\right)^k \cdot z^{-k}$$

$$e^{(x/2)(z-1/z)} = \sum_{l=0}^{+\infty} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k}{k!l!} \left(\frac{x}{2}\right)^{l+k} \cdot z^{l-k}$$

令 $l-k=n$

$$\begin{aligned} e^{(x/2)(z-1/z)} &= \sum_{n=-\infty}^{+\infty} \sum_{k=0}^{+\infty} \frac{(-1)^k}{k!(k+n)!} \left(\frac{x}{2}\right)^{2k+n} \cdot z^n \\ &= \sum_{n=-\infty}^{+\infty} J_n(x) z^n \end{aligned}$$

数学物理方程



❖ 5. 贝塞耳函数的正交完备性

柱坐标系中，经常遇到的本征值问题

$$\begin{cases} -\frac{d}{d\rho}\left[\rho\frac{dy(\rho)}{d\rho}\right] + \frac{\nu^2}{\rho}y(\rho) = \mu\rho y(\rho) \\ y(\rho) \text{ 在 } (0, \rho) \text{ 中取有限值} \quad (\text{自然边界条件}) \\ \left(\alpha\frac{dy}{d\rho} + \beta y\right)_{\rho=\rho_0} = 0 \quad (\alpha^2 + \beta^2 \neq 0) \end{cases}$$

由变量代换，令 $\sqrt{\mu}\rho = x$ ，以上偏微分方程可化为

$$\frac{d^2 y(x)}{dx^2} + \frac{1}{x} \cdot \frac{dy}{dx} + \left(1 - \frac{\nu^2}{x^2}\right)y(x) = 0 \quad (x = \sqrt{\mu}\rho, \nu \geq 0)$$

满足方程和自然边界条件的解为： $y(x) = J_\nu(\sqrt{\mu}\rho)$

数学物理方程



代入本征值问题的边界条件

$$\alpha\sqrt{\mu}J'_\nu(\sqrt{\mu}\rho_0) + \beta J_\nu(\sqrt{\mu}\rho_0) = 0$$

本征值 $\mu_i (i=1,2,3\dots)$ 本征函数 $J_\nu(\sqrt{\mu_i}\rho)$

(1) 第一类边界条件 $J_\nu(\sqrt{\mu_i}\rho_0) = 0$

(2) 第二类边界条件 $J'_\nu(\sqrt{\mu_i}\rho_0) = 0$

(3) 第三类边界条件 $\alpha\sqrt{\mu_i}J'_\nu(\sqrt{\mu_i}\rho_0) + \beta J_\nu(\sqrt{\mu_i}\rho_0) = 0$



正交关系

对应于不同本征值 $\mu_i (i=1,2,3\dots)$ 的 **Bessel** 函数 $J_\nu(\sqrt{\mu_i}\rho)$ 满足

$$\int_0^{\rho_0} J_\nu(\sqrt{\mu_i}\rho) J_\nu(\sqrt{\mu_j}\rho) \rho d\rho = 0 \quad (i \neq j)$$

完备性

如果函数 $f(\rho)$ 满足迭利克雷的条件，则有

$$f(\rho) = \sum_{i=1}^{+\infty} c_i J_\nu(\sqrt{\mu_i}\rho) \text{ —— 傅立叶-贝塞耳级数}$$

$$c_i = \frac{1}{N_i^2} \int_0^{\rho_0} f(\rho) J_\nu(\sqrt{\mu_i}\rho) \rho d\rho$$

$$\text{其中, } N_i = \left[\int_0^{\rho_0} J_\nu^2(\sqrt{\mu_i}\rho) \rho d\rho \right]^{\frac{1}{2}} \text{ —— 模}$$

数学物理方程



本章作业

11-1(1)(2)(3);

11-2(1)(2)(3);

11-6;

