



数学物理方法

Methods in Mathematical Physics

第十章 格林函数法

Method of Green's Function

武汉大学物理科学与技术学院



问题的引入:

行波法: 无界空间波动问题, 有局限性

分离变量法: 各种有界问题, 其解为无穷级数

积分变换法: 各种无界问题, 其解为无限积分

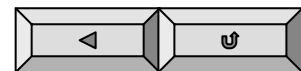
1、格林函数法:

其解为含有格林函数的有限积分。

$$\text{由 } \S 10.2: \quad \begin{cases} \Delta u = -h(M) \\ u|_{\sigma} = f(M) \end{cases} \rightarrow$$

$$u(M) = \iiint_{\tau} G(M, M_0) h(M_0) d\tau_0 - \iint_{\sigma} f(M_0) \frac{\partial G}{\partial n_0} d\sigma_0$$

$G(M, M_0)$ —狄氏格林函数





问题的引入:

2、格林函数: 点源函数, 点源产生的场和影响

若外力 $f(x, t)$ 只在 ξ 点, τ 时起作用

$$\text{则} \begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} + f(x, t), \quad f(x, t) = \begin{cases} 0, & x \neq \xi, t \neq \tau \\ f(\xi, \tau), & x = \xi, t = \tau \end{cases} \\ u|_{x=0} = 0, u|_{x=l} = 0 \\ u|_{t=0} = 0, u_t|_{t=0} = 0 \end{cases}$$

$u(x, t)$ — 格林函数, 即 $G(x, t | \xi, \tau)$; $f(x, t)$ — 点源



问题的引入:

3、为何引入格林函数法

$$5.2 \rightarrow \begin{cases} \Delta u = -h(M) \\ u|_{\sigma} = f(M) \end{cases} \rightarrow \begin{aligned} u(M) = & \iiint_{\tau} G(M, M_0) h(M_0) d\tau_0 \\ & - \iint_{\sigma} f(M_0) \frac{\partial G}{\partial n_0} d\sigma_0 \end{aligned}$$

- (1) 解的形式(有限积分)便于理论分析和研究
- (2) 以统一的形式研究各类定解问题
- (3) 对于线性问题, 格林函数一旦求出, 就可以算出任意源的场, 关键就是求点源



第十章 格林函数法

Method of Green's Function

中心：用格林函数法求解狄氏问题

目的：

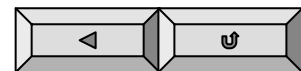
- 1、掌握(点源函数) δ 函数的定义、性质
- 2、格林函数法的思想、方法、步骤
- 3、狄氏积分公式的应用
- 4、如何用电象法求狄氏格林函数



第十章 格林函数法

§ 10.1 δ 函数

The Delta Function



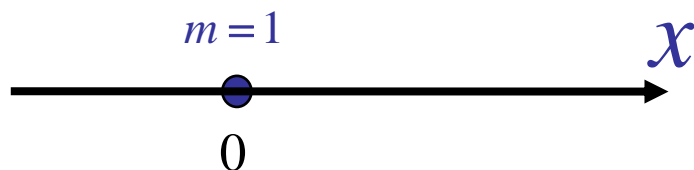


一、 δ 函数的引入

§ 10.1 δ 函数

1、物理背景

(1) 金属线 总质量 $m = 1$, 集中在 $x = 0$ 处



则密度：
$$\rho(x) = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta m}{\Delta x} = \begin{cases} 0 & x \neq 0 \\ \infty & x = 0 \end{cases}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \rho(x) dx = 1$$

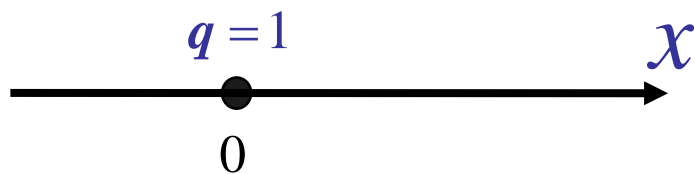


一、 δ 函数的引入

§ 10.1 δ 函数

1、物理背景

(2) 带电导线 总电量 $q = 1$, 集中在 $x = 0$ 处



则电荷密度: $\rho(x) = \lim_{\Delta x \rightarrow 0} \frac{\Delta q}{\Delta x} = \begin{cases} 0 & x \neq 0 \\ \infty & x = 0 \end{cases}$

$$\int_{-\infty}^{\infty} \rho(x) dx = 1$$



一、 δ 函数的引入

§ 10.1 δ 函数

2、定义：

$$\left\{ \begin{array}{l} \delta(x) = \begin{cases} 0 & x \neq 0 \\ \infty & x = 0 \end{cases} \\ \int_{-\infty}^{\infty} \delta(x) dx = 1 \end{array} \right. \quad - \delta \text{函数}$$

$$\text{一般：} \left\{ \begin{array}{l} \delta(x - x_0) = \begin{cases} 0 & x \neq x_0 \\ \infty & x = x_0 \end{cases} \\ \int_{-\infty}^{\infty} \delta(x - x_0) dx = 1 \end{array} \right.$$



一、 δ 函数的引入

3、注意：

(1) δ - 密度函数和点源函数

若在 $x = x_0$ 点放有 m 质量, 总质量 m

$$\text{则 } \rho(x) = m\delta(x - x_0)$$

同样若在 $x = x_0$ 放有电量为 q 的点电荷, 总电量为 q ,

$$\text{则 } \rho(x) = q\delta(x - x_0)$$

(2) δ - 广义函数



二、 δ 函数的性质

§ 10.1 δ 函数

设 $f(x)$ 在 $(-\infty, \infty)$ 连续, 则

$$1、 \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \delta(x - x_0) dx = f(x_0) \quad \left[\int_{-\infty}^{\infty} f(x) \delta(x) dx = f(0) \right]$$

注意: δ 也能表示连续分布的函数

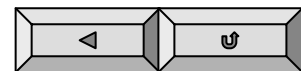
$$f(t) = \int_{-\infty}^{\infty} f(\tau) \delta(\tau - t) d\tau = \int_a^b f(\tau) \delta(\tau - t) d\tau$$

附: 判断函数相等的一种方法:

设 $f(x)$ 与 $g(x)$ 都是定义在 (a, b) 区间上的函数, 若对于定义在 (a, b) 区间上的任意连续函数 $\varphi(x)$ 都有如下等式成立:

$$\int_a^b f(x) \varphi(x) dx = \int_a^b g(x) \varphi(x) dx, \quad \text{则必有: } f(x) = g(x)$$

特别: 若 $\int_a^b \varphi(x) g(x) dx = 0$, 则必有 $g(x) = 0$





二、 δ 函数的性质

§ 10.1 δ 函数

2、若定义 $\frac{d}{dx}\delta(x) = \delta'(x)$ – δ 函数的导数, 则

$$(1) \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \delta'(x - x_0) dx = -f'(x_0)$$

$$(2) (x - x_0) \delta'(x - x_0) = -\delta(x - x_0)$$

$$(3) \int_{-\infty}^{\infty} f(x) \delta^{(n)}(x - x_0) dx = (-1)^n f^{(n)}(x_0)$$

$$3、\delta[\varphi(x)] = \sum_{i=1}^n \frac{\delta(x - x_i)}{|\varphi'(x_i)|}, \text{ 其中 } \varphi(x_i) = 0$$



三、高维 δ 函数

§ 10.1 δ 函数

1、定义：

$$(1) \begin{cases} \delta(M - M_0) = \begin{cases} 0, & M \neq M_0 \\ \infty & M = M_0 \end{cases} \\ \int \int \int_{-\infty}^{\infty} \delta(M - M_0) dv = 1 \end{cases}$$

其中, $\delta(M - M_0)$
 $= \delta(x - x_0, y - y_0, z - z_0)$
 $= \delta(x - x_0)\delta(y - y_0)\delta(z - z_0)$
为三维函数; $dv = dxdydz$

$$(2) \begin{cases} \delta(M - M_0) = \begin{cases} 0, & M \neq M_0 \\ \infty & M = M_0 \end{cases} \\ \int \int_{-\infty}^{\infty} \delta(M - M_0) dxdy = 1 \end{cases}$$

其中, $\delta(M - M_0)$
 $= \delta(x - x_0, y - y_0)$
 $= \delta(x - x_0)\delta(y - y_0)$
为二维函数; $dv = dxdy$



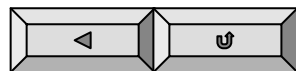
三、高维 δ 函数

§ 10.1 δ 函数

2、性质：

$$\begin{aligned}(1) & \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(M) \delta(M - M_0) dx dy dz \\ &= f(x_0, y_0, z_0) \\ &= f(M_0)\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}(2) & \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} f(M) \delta(M - M_0) dx dy \\ &= f(M_0) \\ &= f(x_0, y_0)\end{aligned}$$





四、例题

§ 10.1 δ 函数

$$1. \int_1^2 \sin x \delta(x - \frac{1}{2}) dx = ? \quad 0$$

$$2. \int_1^2 \sin x \delta(x) dx = ? \quad 0$$

$$3. \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \sin(x+y) \delta(x+2) \delta(y-1) dx dy = ? \quad \sin(-1)$$

4. 长为1, 密度为 ρ 的弦两端固定,
初位移为零, 初始时刻在 $x = x_0$
点受到一横向冲量 I_0 . 试写出弦
的横振动的定解问题。

$$\begin{cases} u_{tt} = a^2 u_{xx} \\ u|_{x=0} = 0, u|_{x=l} = 0 \\ u|_{t=0} = 0 \\ u_t|_{t=0} = \frac{I_0}{\rho} \delta(x - x_0) \end{cases}$$

五、小结

§ 10.1 δ 函数



一般：

$$\delta(x-x_0) = \begin{cases} 0 & x \neq x_0 \\ \infty & x = x_0 \end{cases}$$
$$\int_{-\infty}^{\infty} \delta(x-x_0) dx = 1$$

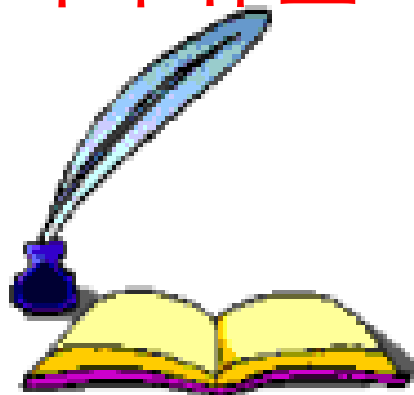
$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) \delta(x-x_0) dx = f(x_0) \quad \left[\int_{-\infty}^{\infty} f(x) \delta(x) dx = f(0) \right]$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} f(x) \delta^{(n)}(x-x_0) dx = (-1)^n f^{(n)}(x_0)$$



§ 10.1 δ 函数

本节作业



习题 10.1:

1 (1) (3) ; 4;

6 (1) (4) ; 7;

Good-bye!

