

第五章 狄拉克δ函数 习题参考答案

7 利用上题的结果计算以下积分.

$$(1) \int_{-\infty}^{\infty} dx \delta(x^2 - 5x + 6)(3x^2 - 7x + 2)$$

$$(2) \int_{-\infty}^{\infty} dx \delta(x^2 - \pi^2) \cos x$$

$$(3) \int_{1/2}^{\infty} dx \delta(\sin \pi x) \left(\frac{2}{3}\right)^x$$

$$(4) \int_{-\infty}^{\infty} dx \delta(e^{-x^2}) \ln x$$

答案: 上题得到的公式是, $\delta[g(x)] = \sum_n \frac{1}{|g'(x_n)|} \delta(x - x_n)$

$$(1) \int_{-\infty}^{\infty} dx \delta(x^2 - 5x + 6)(3x^2 - 7x + 2) = 8$$

$$(2) \int_{-\infty}^{\infty} dx \delta(x^2 - \pi^2) \cos x = -\frac{1}{\pi}$$

$$(3) \int_{1/2}^{\infty} dx \delta(\sin \pi x) \left(\frac{2}{3}\right)^x = \frac{2}{\pi}$$

$$(4) \int_{-\infty}^{\infty} dx \delta(e^{-x^2}) \ln x = 0 \quad g(x) = e^{-x^2} \text{ 此函数在积分范围内无零点, 所以积分为零.}$$

8 求 $\frac{d}{dx} \theta(x^2 - 1)$ 答案: $\frac{d}{dx} \theta(x^2 - 1) = \delta(x - 1) - \delta(x + 1)$

9. (1) 证明: 如果空间有一个电偶极子, 那么其电荷密度的分布 $\rho(r)$ 是用 δ 函数的导数来表示的; (2) $\rho(x) = \frac{d}{dx^2} \delta(x^2 - 1)$ 代表一个什么样的电荷分布?

答案: $\frac{d}{dx^2} \delta(x^2 - 1) = \frac{1}{4} [\delta'(x + 1) - \delta'(x - 1)]$

表示在 $\delta'(x + 1)$ 处的两个符号相反的电偶极子, 大小为 $1/4$. 这可以看做是一个电四极子.

10. 提示: 按如下积分。 $\int_{-\infty}^{\infty} = \int_{-\infty}^0 + \int_0^{\infty}$

11 计算以下拉普拉斯变换: $L[\delta(x - y)]$, $L[\delta^{(n)}(x)]$.

解答:

$$L[\delta(x - y)] = e^{py}, \quad L[\delta^{(n)}(x)] = p^n$$

$$L^{-1}[u; u \rightarrow v] = \delta^{(1)}(v)$$

$$L^{-1}[u^m; u \rightarrow v] = \delta^{(m)}(v)$$

18 计算积分 $\int_0^\infty \cos ax \cos bx dx$

$$\text{答案: } \int_0^\infty \cos ax \cos bx dx = \frac{\pi}{2} [\delta(a+b) + \delta(a-b)]$$

19 计算下列积分.

$$(1) I = \int_{-\infty}^{\infty} e^{at} \sin bt \delta^{(n)}(t) dt, \text{ 分别为 } 0, 1 \text{ 和 } 2.$$

$$(2) \int_{-\infty}^{\infty} (\cos t + \sin t) \delta^{(n)}(t^3 + t^2 + t) dt, \text{ 分别为 } 0 \text{ 和 } 1.$$

解答

$$(1) I = \int_{-\infty}^{\infty} e^{at} \sin bt \delta^{(n)}(t) dt = (-1)^n \int_{-\infty}^{\infty} (e^{at} \sin bt)^{(n)} \delta(t) dt$$

$$I = \int_{-\infty}^{\infty} e^{at} \sin bt \delta(t) dt = 0$$

$$I = \int_{-\infty}^{\infty} e^{at} \sin bt \delta'(t) dt = -b$$

$$I = \int_{-\infty}^{\infty} e^{at} \sin bt \delta''(t) dt = 2ab$$

$$(2) g(t) = t^3 + t^2 + t \text{ 时,}$$

$$t_{1,2} = \frac{-1 \pm i\sqrt{3}}{2}$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} (\cos t + \sin t) \delta(t^3 + t^2 + t) dt$$

$$= 1 - \frac{i}{\sqrt{3}} (t_2 (\cos t_1 + \sin t_1) - t_1 (\cos t_2 + \sin t_2))$$

$$\int_{-\infty}^{\infty} (\cos t + \sin t) \delta'(t^3 + t^2 + t) dt$$

$$= -1 - \frac{i}{\sqrt{3}} (t_2 (\sin t_1 - \cos t_1) - t_1 (\sin t_2 - \cos t_2))$$

23 在球坐标系 $\mathbf{r} = (r, \theta, \varphi)$ 中, 设单位源强的点源位于 $\mathbf{r}_0 = (r_0, 0, 0)$ 处. 试作出

$\delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}_0)$ 的运算表示式.(提示: 先把单位源强均匀分布在圆周 $r = r_0, \theta = \theta_0 \neq 0$ 上.)

答案

$$\delta(\mathbf{r}-\mathbf{r}_0)=\frac{1}{2\pi r^2 \sin \theta} \delta(r-r_0) \delta(\theta-\theta_0)=\frac{1}{2\pi r^2 \sin \theta} \delta(r-r_0) \delta(\theta)$$

24 在柱坐标系 $\mathbf{r}=(r, \varphi, z)$ 中, 设单位源强的点源位于 (1) $\mathbf{r}_0=(0, z_0, 0)$ 处, (2)

$\mathbf{r}_0=(0, 0, 0)$ 处, 试分别作出 $\delta(\mathbf{r}-\mathbf{r}_0)$ 的运算表示式.

答案:

$$(1) \delta(\mathbf{r}-\mathbf{r}_0)=\frac{1}{2\pi r} \delta(r) \delta(z-z_0)$$

$$(2) \text{ 当 } z_0=0 \text{ 时, } \delta(\mathbf{r}-\mathbf{r}_0)=\frac{1}{2\pi r} \delta(r) \delta(z)$$

25 证明 $f(x)=\sum_{n=-\infty}^{\infty} \delta(x-2n\pi)$ 是个周期为 2π 的函数. 求这个函数的傅里叶变换.

并在弱收敛的意义下, 验证所得级数的和确实是 $\delta(x)$.

$$(\text{提示: 利用公式 } 1+2\cos x+2\cos 2x+\cdots+2\cos nx=\frac{\sin[(n+1/2)x]}{\sin(x/2)})$$

$$\text{答案: } \delta(x)=\frac{1}{2\pi}+\frac{1}{\pi}\sum_{n=1}^{\infty} \cos nx$$

27 求函数 $\varphi(t)=\sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n!} \delta'(t-n)$ 的傅里叶变换.

$$\text{答案: } \varphi(x)=ix(e^{\cos x-i\sin x}-1)$$

第六章 格林函数 习题参考答案

3 求满足如下边值问题的格林函数

$$(\frac{d^2}{dx^2}+k^2)G(x, x')=\delta(x-x'), 0 < x, x' < \infty$$

$$G(x=0)=1, G(x \rightarrow \infty) \sim e^{ikx}$$

这是半无限长导线上的电压(或电流)满足的一维亥姆霍兹方程的格林函数.

答案: $G(x, x') = \begin{cases} (1 - \frac{\sin kx'}{k})e^{ikx}, & 0 \leq x' < x < \infty \\ -\frac{\sin kx}{k}e^{ikx'} + e^{ikx}, & 0 \leq x < x' < \infty \end{cases}$

4 求满足以下边值问题的格林函数.

(1) $(\frac{d^2}{dx^2} + \lambda^2)G(x, x') = \delta(x - x'), 0 < x, x' < \pi,$

$$[\frac{d}{dx}G(x, x')]_{x=0} = 0, [\frac{d}{dx}G(x, x')]_{x=\pi} = 0$$

答案:

分段表示法

$$\begin{aligned} G(x, x') &= \frac{\cos \lambda x \cos \lambda(\pi - x')}{\lambda \sin \lambda \pi} \theta(x' - x) + \frac{\cos \lambda x' \cos \lambda(\pi - x)}{\lambda \sin \lambda \pi} \theta(x - x') \\ &= \frac{\cos \lambda(\pi - x')}{\lambda \sin \lambda \pi} \cos \lambda x + \frac{\sin \lambda(x - x')}{\lambda} \theta(x - x') \end{aligned}$$

特征函数法

1) 当 $\lambda \neq n$

$$G(x, x'; \lambda) = \frac{1}{\lambda^2 \pi} + \frac{2}{\pi} \sum_{n=1, n \neq m}^{\infty} \frac{\cos nx' \cos nx}{\lambda^2 - n^2}$$

2) 当 $\lambda = m$

$$\begin{aligned} G(x, x'; m) &= \frac{2}{\pi} \cos mx' \cos mx + \frac{1}{m^2 \pi} + \frac{2}{\pi} \sum_{n=1, n \neq m}^{\infty} \frac{\cos nx' \cos nx}{m^2 - n^2} \\ G(x, x'; 0) &= \frac{1}{\pi} + \frac{2}{\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\cos nx' \cos nx}{m^2 - n^2} \end{aligned}$$

(2) $\frac{d^2}{dx^2}G(x, x') = \delta(x - x'), 0 < x, x' < 1$

$$G(0, x') + G(1, x') = 0, [\frac{d}{dx}G(x, x')]_{x=0} + [\frac{d}{dx}G(x, x')]_{x=1} = 0$$

答案

分段表示法

$$G(x, x') = [-\frac{1}{4} + \frac{1}{2}(x' - x)]\theta(x' - x) + [-\frac{1}{4} + \frac{1}{2}(x - x')]\theta(x - x')$$

特征函数法

$$G(x, x'; 0) = - \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(A \sin \lambda_n x' + B \cos \lambda_n \pi x')(A \sin \lambda_n \pi x + B \cos \lambda_n x)}{(2n+1)^2},$$

$$\lambda_n = (2n+1)\pi, \frac{1}{2}(A^2 + B^2) = 1$$

$$(3) \left(\frac{d^2}{dx^2} + 1 \right) G(x, x') = \delta(x - x'), 0 < x, x' < 1,$$

$$G(0, x') = G(1, x'), \left[\frac{d}{dx} G(x, x') \right]_{x=0} = \left[\frac{d}{dx} G(x, x') \right]_{x=1}$$

答案

分段表示法

解法一

$$\begin{aligned} G(x, x') &= \frac{1}{\Delta} \{ [-\cos x' + \cos(1-x')] \sin x + \frac{1}{\Delta} [\sin x' + \sin(1-x')] \cos x \} \theta(x' - x) \\ &+ \frac{1}{\Delta} \{ [\cos x' + \cos(1+x')] \sin x + [-\sin x' + \sin(1+x')] \cos x \} \theta(x - x') \\ \Delta &= 2(1 - \cos 1) \end{aligned}$$

解法二

$$\begin{aligned} G(x, x') &= \frac{i}{2(e^i - 1)} [(e^{-ix'} e^i \sin x + e^{ix'} \cos x) \theta(x' - x) \\ &+ (e^{-ix'} \sin x + e^{ix'} e^i \cos x) \theta(x - x')] \end{aligned}$$

特征函数法

$$G(x, x'; 0) = - \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(A \sin 2n\pi x' + B \cos 2n\pi x')(A \sin 2n\pi x + B \cos 2n\pi x)}{1 - 4n^2}$$

$$(4) \left(\frac{d^2}{dx^2} - k^2 \right) G(x, x') = \delta(x - x'), 0 < x, x' < 1$$

$$G(0, x') = \left[\frac{d}{dx} G(x, x') \right]_{x=0}, G(1, x') = \left[\frac{d}{dx} G(x, x') \right]_{x=1}$$

答案

分段表示法

$$\begin{aligned} G(x, x') &= - \frac{1}{2k(k-1)} [(ke^{-kx'} e^{kx} - e^{kx'} e^{-kx}) \theta(x' - x) \\ &+ (ke^{-kx'} e^{kx} + e^{kx'} e^{-kx}) \theta(x - x')] \end{aligned}$$

特征函数法

$$1) \quad k^2 \neq k_n^2$$

$$G(x, x'; k^2) = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\varphi_n(x') \varphi_n(x)}{k^2 - k_n^2}$$

$$2) \quad k^2 = k_m^2$$

$$G(x, x'; k^2) = \varphi_m(x') \varphi_m(x) + \sum_{n=1}^{\infty} \frac{\varphi_n(x') \varphi_n(x)}{k_m^2 - k_n^2}$$

$$\varphi_n(x) = A e^{k_n x} + B e^{-k_n x}, k_0 = \pm 1, k_n = i n \pi, n = 1, 2, \dots, |A|^2 + |B|^2 = 1$$

$$(5) \quad \frac{d^3}{dx^3} G(x, x') = \delta(x - x'), 0 < x, x' < 1$$

$$G(0, x') = G(1, x') = 0, \left[\frac{d}{dx} G(x, x') \right]_{x=0} = \left[\frac{d}{dx} G(x, x') \right]_{x=1}$$

答案

$$\begin{aligned} G(x, x') &= \left(\frac{x' - x'^2}{2} x - \frac{1 + x'}{2} x^2 \right) \theta(x' - x) + \left(\frac{x'^2}{2} + \frac{x' - x'^2}{2} x - \frac{x'}{2} x^2 \right) \theta(x - x') \\ &= \frac{x' - x'^2}{2} x - \frac{1 + x'}{2} x^2 + \left(\frac{x'^2}{2} + \frac{1}{2} x^2 \right) \theta(x - x') \end{aligned}$$

5 求以下边值问题的格林函数

$$(1) \quad \left(\frac{d^2}{dx^2} - 1 \right) G(x, x') = \delta(x - x'), \quad |x| \rightarrow \infty \text{ 时, 格林函数的值有限.}$$

$$(2) \quad \left(\frac{d^2}{dx^2} - 1 \right) G(x, x') = \delta(x - x'), G(-a, x') = G(a, x') = 0. \text{ 当 } a \rightarrow \infty \text{ 时, 解应趋于(1)}$$

的结果.

答案:

$$(1) \quad G(x, x') = -\frac{1}{2} e^{-x'} e^x \theta(x' - x) - \frac{1}{2} e^{x'} e^{-x} \theta(x - x') = -\frac{1}{2} e^{-|x - x'|}$$

$$\begin{aligned} (2) \quad G(x, x') &= -\frac{1}{2(e^{2a} - e^{-2a})} \{ [(e^{2a} e^{-x'} - e^{x'}) e^x + (e^{-2a} e^{x'} - e^{-x'}) e^{-x}] \theta(x' - x) \\ &\quad - [(e^{x'} - e^{-2a} e^{-x'}) e^x + (e^{-x'} - e^{2a} e^{x'}) e^{-x}] \theta(x - x') \} \end{aligned}$$

9 由(6.1.14)式, 格林函数在特征值处似乎一定是一级极点。其实并不尽然.情况
以下二阶微分方程的边值:

$$(\frac{d^2}{dx^2} + \lambda^2)y(x) = 0, y(0) = 0, y'(0) + y'(\pi) = 0$$

求出其特征函数和特征值。求出满足同样边值问题的格林函数。此题的格林函数
在特征值处是二级极点。不过本章只考虑格林函数在特征值处是一级极点的情
况。

答案

$$G(x, x'; \lambda) = \frac{\sin \lambda x \cos \lambda(\pi - x')}{2\lambda \cos^2(\lambda\pi/2)} + \frac{\sin \lambda(x' - x)}{\lambda} \theta(x - x')$$

特征值: $\lambda = 2k + 1$. 在特征值处, 格林函数有二级极点。

10 我们在 6.2 节中用特征函数法求出了拉普拉斯算子格林函数的基本解. 请用分
段表示法求拉普拉斯算子格林函数的基本解. 用球坐标系, 可得到一、二、三维
空间的统一的径向方程, 得到格林函数的统一的表达式. 并依此方法, 求出四维
空间中的基本解.

$$\text{答案: } G(R) = -\frac{\Gamma(2)}{2\pi^2 2R^2} = -\frac{1}{4\pi^2 |\mathbf{r} - \mathbf{r}'|^2}$$

见书上第十章.

16 对于边值问题(6.5.30), 是否可以在角向上进行分段求解? 若行, 试求解之.

答案:

得到角向格林函数应满足的方程:

$$(\frac{1}{r^2} \frac{\partial^2}{\partial^2 \theta} + k^2 - k_{m,n}^2 + \frac{m^2}{r^2})g(\theta, \theta') = \delta(\theta - \theta')$$

可是, 方程中含有径向坐标 r . 若刚好有 $k^2 = k_{m,n}^2$, 那么, 当 $\theta \neq \theta'$, 解为 $e^{\pm im\theta}$,
而这正是特征函数。结论, 不能在角向使用分段表示法。

18 用分段表示法求球内亥姆霍兹方程的格林函数

$$\nabla^2 G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}'); r, r' < a$$

$$G(\mathbf{r}, \mathbf{r}')|_{r=0} < \infty, \quad G(\mathbf{r}, \mathbf{r}')|_{r=a} = 0$$

$$G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^l \sin \theta Y_l^{m*}(\theta', \varphi') Y_l^m(\theta, \varphi) \frac{k^2}{j_l(ka)}$$

答案: $\times \{ [j_l(kr') y_l(ka) - y_l(kr') j_l(ka)] j_l(kr) \theta(r' - r) \\ + [y_l(ka) j_l(kr) - j_l(ka) y_l(kr)] j_l(kr') \theta(r - r') \}$

19 二维长方形内如下边值问题.

$$(\nabla^2 + k^2)G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}'), (0 \leq x, x' \leq a; 0 \leq y, y' \leq b)$$

$$[\frac{\partial}{\partial x} G(\mathbf{r}, \mathbf{r}')] |_{x=0} = [\frac{\partial}{\partial x} G(\mathbf{r}, \mathbf{r}')] |_{x=a} = 0, [\frac{\partial}{\partial y} G(\mathbf{r}, \mathbf{r}')] |_{y=0} = [\frac{\partial}{\partial y} G(\mathbf{r}, \mathbf{r}')] |_{y=b} = 0$$

答案: $G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = \sum_{n,m=1}^{\infty} \frac{\varphi_{n,m}(\mathbf{r}') \varphi_{n,m}(\mathbf{r})}{k^2 - k_{n,m}^2} = \frac{4}{ab} \sum_{n,m=1}^{\infty} \frac{\cos k_x x' \cos k_y y' \cos k_x x \cos k_y y}{k^2 - (k_x^2 + k_y^2)}$

20 求解环形区域的格林函数.

$$\nabla^2 G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}'); a < r, r' < b$$

$$G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') |_{r=a} = G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') |_{r=b} = 0$$

答案:

(i) 特征函数表示法,

(A) 参量 k 不等于特征值

则格林函数为

$$G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{m=-\infty}^{\infty} \frac{\varphi_{m,n}^*(\mathbf{r}') \varphi_{m,n}(\mathbf{r})}{k^2 - k_{n,m}^2} \\ = \frac{1}{2\pi} \sum_{n=1}^{\infty} \sum_{m=-\infty}^{\infty} \frac{[AJ_m(k_{m,n} r') + BY_m(k_{m,n} r')][AJ_m(k_{m,n} r) + BY_m(k_{m,n} r)]}{(k^2 - k_{n,m}^2)} e^{im(\theta - \theta')}$$

(B) 参量 k 等于某一特征值

若 $k^2 = k_{m_1, n_1}^2$, 则用广义格林函数

$$G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = \frac{1}{2\pi} [AJ_m(k_{m,n} r') + BY_m(k_{m,n} r')][AJ_m(k_{m,n} r) + BY_m(k_{m,n} r)] e^{im(\theta - \theta')} \\ + \frac{1}{2\pi} \sum_{n=1, n \neq n_1}^{\infty} \sum_{m=-\infty, m \neq m_1}^{\infty} \frac{[AJ_m(k_{m,n} r') + BY_m(k_{m,n} r')][AJ_m(k_{m,n} r) + BY_m(k_{m,n} r)]}{k_{n_1, m_1}^2 - k_{n,m}^2} e^{im(\theta - \theta')}$$

(ii) 分段表示法

(A) 参量 k 不等于特征值

$$g_m(r, r') = \frac{\pi}{2} \left[\frac{U_m(k; a, r')}{U_m(k; a, b)} U_m(k; b, r') - U_m(k; r, r') \theta(r' - r) \right]$$

其中 $U_m(k; x, y) = J_m(kx)Y_m(ky) - J_m(ky)Y_m(kx)$ 。

若参数正好是特征值，则还要求解广义格林函数。

21 我们已经计算了理想导体劈的散射(6.5.67)，其中的边界条件是，在劈尖表面上格林函数的值为零.这实际上是振动方向与平面垂直的电场受劈尖散射的分布.现在将边界条件修改如下.

$$(\nabla^2 + k^2)G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = \delta(\mathbf{r} - \mathbf{r}'); \alpha < \theta < 2\pi - \alpha$$

$$G(\mathbf{r}, \mathbf{r}')|_{r=0} < \infty, \quad \left[\frac{\partial}{\partial \theta} G(\mathbf{r}, \mathbf{r}')\right]_{\theta=\alpha, 2\pi-\alpha} = 0$$

这实际上是振动方向与平面垂直的电场受劈尖散射的分布.请求解这一格林函数.

$$\text{答案: } G(\mathbf{r}, \mathbf{r}') = \frac{i\pi k}{2(\pi - \alpha)} \sum_v \cos \frac{n\pi(\theta' - \alpha)}{2(\pi - \alpha)} \cos \frac{n\pi(\theta - \alpha)}{2(\pi - \alpha)} \begin{cases} H_v^{(2)}(kr') J_v(kr), r' < r \\ J_v(kr') H_v^{(2)}(kr), r > r' \end{cases}$$

25 求解单位球内边值问题， $\nabla^2 \psi(\mathbf{r}) = 0; r < 1; \psi(\mathbf{r})|_{r=1} = 1 + 3\cos 2\theta$.

$$\text{答案: } \psi(\mathbf{r}) = (1 + 3\cos 2\theta)r^2$$

26 求解边值问题， $\nabla^2 \psi(\mathbf{r}) = (4r^2 - 6)e^{-r^2}; \lim_{r \rightarrow \infty} \psi(\mathbf{r}) = 0$. 解答: $\psi(\mathbf{r}) = e^{-r^2}$

28 RC 电路中，电动势是 E ， C 两端的电压是 u ，电路中的电流是 i . E 、电阻 R 和电容 C 是常量. 电压 u 电流 i 和电容极板上的电荷量 q 是随时间而变化的. 在此回路中有关系式， $-E + iR + u = 0$ ；电流就是电容极板上电量的变化率， $i = \frac{dq}{dt}$ ；电

容上的电压与电量的关系为， $u = \frac{q}{C}$ ；由以上三式得到

$$R \frac{dq}{dt} + \frac{q}{C} - E = 0$$

设初始条件：当 $t = 0$ 时， $q = 0$. 用 6.7 节的方法求解之.

$$\text{答案: } q(t) = EC(1 - e^{-t/RC})$$