## 第二章习题及解答

**2.1** 一个平行板真空二极管内的电荷体密度为  $\rho = -\frac{4}{9} \varepsilon_0 U_0 d^{-4/3} x^{-2/3}$ ,式中阴极板位于 x = 0,阳极板位于 x = d,极间电压为 $U_0$ 。如果 $U_0 = 40\,\mathrm{V}$ 、 $d = 1\,\mathrm{cm}$ 、横截面  $S = 10\,\mathrm{cm}^2$ ,求:(1)x = 0和x = d区域内的总电荷量Q;(2)x = d/2和x = d区域内的总电荷量Q'。

$$\mathbf{R} \qquad (1) \qquad Q = \int_{\tau} \rho \, d\tau = \int_{0}^{d} \left( -\frac{4}{9} \varepsilon_{0} U_{0} d^{-4/3} x^{-2/3} \right) S \, dx = -\frac{4}{3d} \varepsilon_{0} U_{0} S = -4.72 \times 10^{-11} \, \text{C}$$

(2) 
$$Q' = \int_{\tau'} \rho \, d\tau = \int_{d/2}^{d} \left( -\frac{4}{9} \varepsilon_0 U_0 d^{-4/3} x^{-2/3} \right) S \, dx = -\frac{4}{3d} \left( 1 - \frac{1}{\sqrt[3]{2}} \right) \varepsilon_0 U_0 S = -0.97 \times 10^{-11} \, \text{C}$$

**2.2** 一个体密度为 $\rho = 2.32 \times 10^{-7} \text{ C/m}^3$ 的质子束,通过1000 V的电压加速后形成等速的质子束,质子束内的电荷均匀分布,束直径为2 mm,束外没有电荷分布,试求电流密度和电流。

**解** 质子的质量  $m = 1.7 \times 10^{-27}$  kg、电量  $q = 1.6 \times 10^{-19}$  C。由

$$\frac{1}{2}mv^2 = qU$$

$$v = \sqrt{2mqU} = 1.37 \times 10^6 \text{ m/s}$$

$$J = \rho v = 0.318 \text{ A/m}^2$$

$$I = J\pi (d/2)^2 = 10^{-6} \text{ A}$$

**2.3** 一个半径为a的球体内均匀分布总电荷量为Q的电荷,球体以匀角速度 $\omega$ 绕一个直径旋转,求球内的电流密度。

**解** 以球心为坐标原点,转轴(一直径)为z轴。设球内任一点P的位置矢量为r,且r与 z 轴的夹角为 $\theta$ ,则P点的线速度为

$$\mathbf{v} = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r} = \mathbf{e}_{\phi} \omega r \sin \theta$$

球内的电荷体密度为

$$\rho = \frac{Q}{4\pi a^3/3}$$

$$\mathbf{J} = \rho \mathbf{v} = \mathbf{e}_{\phi} \frac{Q}{4\pi a^3/3} \omega r \sin \theta = \mathbf{e}_{\phi} \frac{3Q\omega}{4\pi a^3} r \sin \theta$$

故

得

故

**2.4** 一个半径为a的导体球带总电荷量为Q,同样以匀角速度 $\omega$ 绕一个直径旋转,求球表面的面电流密度。

**解** 以球心为坐标原点,转轴(一直径)为z轴。设球面上任一点P的位置矢量为r,且r与z轴的夹角为 $\theta$ ,则P点的线速度为

$$\mathbf{v} = \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r} = \mathbf{e}_{\phi} \omega a \sin \theta$$

球面的上电荷面密度为

$$\sigma = \frac{Q}{4\pi a^2}$$

$$\boldsymbol{J}_{S} = \boldsymbol{\sigma} \boldsymbol{v} = \boldsymbol{e}_{\phi} \frac{Q}{4\pi a^{2}} \omega a \sin \theta = \boldsymbol{e}_{\phi} \frac{Q\omega}{4\pi a} \sin \theta$$

**2.5** 两点电荷  $q_1 = 8C$  位于 z 轴上 z = 4 处,  $q_2 = -4C$  位于 y 轴上 y = 4 处,求 (4,0,0) 处的电场强度。

**解** 电荷  $q_1$  在 (4,0,0) 处产生的电场为

$$\boldsymbol{E}_{1} = \frac{q_{1}}{4\pi\varepsilon_{0}} \frac{\boldsymbol{r} - \boldsymbol{r}_{1}'}{|\boldsymbol{r} - \boldsymbol{r}_{1}'|^{3}} = \frac{2}{\pi\varepsilon_{0}} \frac{\boldsymbol{e}_{x} 4 - \boldsymbol{e}_{z} 4}{(4\sqrt{2})^{3}}$$

电荷q2在(4,0,0)处产生的电场为

$$E_{2} = \frac{q_{2}}{4\pi\varepsilon_{0}} \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}_{2}'}{|\mathbf{r} - \mathbf{r}_{2}'|^{3}} = -\frac{1}{\pi\varepsilon_{0}} \frac{\mathbf{e}_{x} 4 - \mathbf{e}_{y} 4}{(4\sqrt{2})^{3}}$$

故(4,0,0)处的电场为

$$\boldsymbol{E} = \boldsymbol{E}_1 + \boldsymbol{E}_2 = \frac{\boldsymbol{e}_x + \boldsymbol{e}_y - \boldsymbol{e}_z 2}{32\sqrt{2}\pi\varepsilon_0}$$

**2.6** 一个半圆环上均匀分布线电荷  $\rho_l$  ,求垂直于圆平面的轴线上 z=a 处的电场强度 E(0,0,a) ,设半圆环的半径也为 a ,如题 2.6 图所示。

**解** 半圆环上的电荷元  $\rho_l dl' = \rho_l a d\phi'$  在轴线上 z = a 处的电场强度为

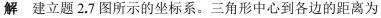
$$dE = \frac{\rho_l a}{4\pi\varepsilon_0} \frac{\mathbf{r} - \mathbf{r}'}{(\sqrt{2}a)^3} d\phi' = \frac{\rho_l}{8\sqrt{2}\pi\varepsilon_0} \frac{\mathbf{e}_z - (\mathbf{e}_x \cos\phi' + \mathbf{e}_y \sin\phi')}{a} d\phi'$$

在半圆环上对上式积分,得到轴线上z=a处的电场强度为

$$E(0,0,a) = \int dE =$$

$$\frac{\rho_l}{8\sqrt{2}\pi\varepsilon_0 a} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} [\boldsymbol{e}_z - (\boldsymbol{e}_x \cos\phi' + \boldsymbol{e}_y \sin\phi')] d\phi' = \frac{\rho_l(\boldsymbol{e}_z \pi - \boldsymbol{e}_x 2)}{8\sqrt{2}\pi\varepsilon_0 a}$$

**2.7** 三根长度均为L,均匀带电荷密度分别为 $\rho_{l1}$ 、 $\rho_{l2}$ 和 $\rho_{l3}$ 地线电荷构成等边三角形。设 $\rho_{l1}=2\rho_{l2}=2\rho_{l3}$ ,计算三角形中心处的电场强度。

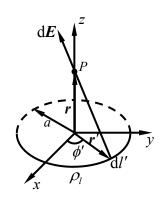


$$d = \frac{L}{2} \tan 30^\circ = \frac{\sqrt{3}}{6} L$$

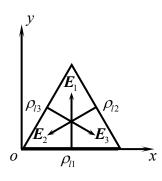
则

$$E_{1} = \boldsymbol{e}_{y} \frac{\rho_{l1}}{4\pi\varepsilon_{0}d} (\cos 30^{\circ} - \cos 150^{\circ}) = \boldsymbol{e}_{y} \frac{3\rho_{l1}}{2\pi\varepsilon_{0}L}$$

$$E_{2} = -(\boldsymbol{e}_{x} \cos 30^{\circ} + \boldsymbol{e}_{y} \sin 30^{\circ}) \frac{3\rho_{l2}}{2\pi\varepsilon_{0}L} = -(\boldsymbol{e}_{x}\sqrt{3} + \boldsymbol{e}_{y}) \frac{3\rho_{l1}}{8\pi\varepsilon_{0}}$$



题 2.6 图



题 2.7 图

$$\boldsymbol{E}_{3} = (\boldsymbol{e}_{x} \cos 30^{\circ} - \boldsymbol{e}_{y} \sin 30^{\circ}) \frac{3\rho_{l3}}{2\pi\varepsilon_{0}L} = (\boldsymbol{e}_{x}\sqrt{3} - \boldsymbol{e}_{y}) \frac{3\rho_{l1}}{8\pi\varepsilon_{0}L}$$

故等边三角形中心处的电场强度为

$$\boldsymbol{E} = \boldsymbol{E}_{1} + \boldsymbol{E}_{2} + \boldsymbol{E}_{3} =$$

$$\boldsymbol{e}_{y} \frac{3\rho_{l1}}{2\pi\varepsilon_{0}L} - (\boldsymbol{e}_{x}\sqrt{3} + \boldsymbol{e}_{y}) \frac{3\rho_{l1}}{8\pi\varepsilon_{0}L} + (\boldsymbol{e}_{x}\sqrt{3} - \boldsymbol{e}_{y}) \frac{3\rho_{l1}}{8\pi\varepsilon_{0}L} = \boldsymbol{e}_{y} \frac{3\rho_{l1}}{4\pi\varepsilon_{0}L}$$

**2.8** 一点电荷 +q 位于 (-a,0,0) 处,另一点电荷 -2q 位于 (a,0,0) 处,空间有没有电场强度 E=0 的点?

**解** 电荷 +q 在 (x, y, z) 处产生的电场为

$$\boldsymbol{E}_{1} = \frac{q}{4\pi\varepsilon_{0}} \frac{\boldsymbol{e}_{x}(x+a) + \boldsymbol{e}_{y}y + \boldsymbol{e}_{z}z}{[(x+a)^{2} + y^{2} + z^{2}]^{3/2}}$$

电荷-2q在(x,y,z)处产生的电场为

$$\boldsymbol{E}_{2} = -\frac{2q}{4\pi\varepsilon_{0}} \frac{\boldsymbol{e}_{x}(x-a) + \boldsymbol{e}_{y}y + \boldsymbol{e}_{z}z}{[(x-a)^{2} + y^{2} + z^{2}]^{3/2}}$$

(x,y,z) 处的电场则为  $E = E_1 + E_2$ 。 令 E = 0,则有

$$\frac{\mathbf{e}_x(x+a) + \mathbf{e}_y y + \mathbf{e}_z z}{[(x+a)^2 + y^2 + z^2]^{3/2}} = \frac{2[\mathbf{e}_x(x-a) + \mathbf{e}_y y + \mathbf{e}_z z]}{[(x-a)^2 + y^2 + z^2]^{3/2}}$$

由上式两端对应分量相等,可得到

$$(x+a)[(x-a)^2+y^2+z^2]^{3/2}=2(x-a)[(x+a)^2+y^2+z^2]^{3/2}$$

$$y[(x-a)^2 + y^2 + z^2]^{3/2} = 2y[(x+a)^2 + y^2 + z^2]^{3/2}$$

$$z[(x-a)^2 + y^2 + z^2]^{3/2} = 2z[(x+a)^2 + y^2 + z^2]^{3/2}$$

当  $y \neq 0$  或  $z \neq 0$  时,将式②或式③代入式①,得 a = 0。所以,当  $y \neq 0$  或  $z \neq 0$  时无解; 当 y = 0 且 z = 0 时,由式①,有

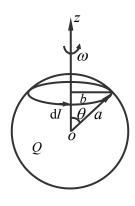
$$(x+a)(x-a)^3 = 2(x-a)(x+a)^3$$

解得

$$x = (-3 \pm 2\sqrt{2})a$$

但  $x = -3a + 2\sqrt{2}a$  不合题意,故仅在  $(-3a - 2\sqrt{2}a, 0, 0)$  处电场强度 E = 0。

- **2.9** 一个很薄的无限大导电带电面,电荷面密度为 $\sigma$ 。证明:垂直于平面的z轴上 $z=z_0$ 处的电场强度E中,有一半是有平面上半径为 $\sqrt{3}z_0$ 的圆内的电荷产生的。
  - 解 半径为r、电荷线密度为 $\rho_l = \sigma dr$ 的带电细圆环在z轴上 $z = z_0$ 处的电场强度为



$$d\mathbf{E} = \mathbf{e}_z \frac{r\sigma z_0 dr}{2\varepsilon_0 (r^2 + z_0^2)^{3/2}}$$

故整个导电带电面在z轴上 $z=z_0$ 处的电场强度为

$$E = e_z \int_0^\infty \frac{r\sigma z_0 \, \mathrm{d}r}{2\varepsilon_0 (r^2 + z_0^2)^{3/2}} = -e_z \frac{\sigma z_0}{2\varepsilon_0} \frac{1}{(r^2 + z_0^2)^{3/2}} \bigg|_0^\infty = e_z \frac{\sigma}{2\varepsilon_0}$$

而半径为 $\sqrt{3}z_0$ 的圆内的电荷产生在z轴上 $z=z_0$ 处的电场强度为

$$\boldsymbol{E}' = \boldsymbol{e}_z \int_{0}^{\sqrt{3}z_0} \frac{r\sigma z_0 \, \mathrm{d}r}{2\varepsilon_0 (r^2 + z_0^2)^{3/2}} = -\boldsymbol{e}_z \frac{\sigma z_0}{2\varepsilon_0} \frac{1}{(r^2 + z_0^2)^{1/2}} \bigg|_{0}^{\sqrt{3}z_0} = \boldsymbol{e}_z \frac{\sigma}{4\varepsilon_0} = \frac{1}{2} \boldsymbol{E}$$

**2.10** 一个半径为a的导体球带电荷量为Q,当球体以均匀角速度 $\omega$ 绕一个直径旋转,如题 2.10 图所示。求球心处的磁感应强度B。

解 球面上的电荷面密度为

$$\sigma = \frac{Q}{4\pi a^2}$$

当球体以均匀角速度 $\omega$ 绕一个直径旋转时,球面上位置矢量 $r = e_x a$ 点处的电流面密度为

$$J_{S} = \sigma \mathbf{v} = \sigma \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{r} = \sigma \mathbf{e}_{z} \boldsymbol{\omega} \times \mathbf{e}_{r} a =$$
$$\mathbf{e}_{\phi} \boldsymbol{\omega} \sigma a \sin \theta = \mathbf{e}_{\phi} \frac{\omega Q}{4\pi a} \sin \theta$$

将球面划分为无数个宽度为  $\mathbf{d} l = a \, \mathbf{d} \, \theta$  的细圆环,则球面上任一个宽度为  $\mathbf{d} l = a \, \mathbf{d} \, \theta$  细圆环的电流为  $\mathbf{d} I = J_S \, \mathbf{d} \, l = \frac{\omega Q}{4\pi} \sin \theta \, \mathbf{d} \, \theta$ 

细圆环的半径为 $b=a\sin\theta$ ,圆环平面到球心的距离 $d=a\cos\theta$ ,利用电流圆环的轴线上的磁场公式,则该细圆环电流在球心处产生的磁场为

$$d \mathbf{B} = \mathbf{e}_z \frac{\mu_0 b^2 d I}{2(b^2 + d^2)^{3/2}} = \mathbf{e}_z \frac{\mu_0 \omega Q a^2 \sin^3 \theta d \theta}{8\pi (a^2 \sin^2 \theta + a^2 \cos^2 \theta)^{3/2}} = \mathbf{e}_z \frac{\mu_0 \omega Q \sin^3 \theta d \theta}{8\pi a}$$

故整个球面电流在球心处产生的磁场为  $\mathbf{B} = \mathbf{e}_z \int_0^{\pi} \frac{\mu_0 \omega Q \sin^3 \theta}{8\pi a} d\theta = \mathbf{e}_z \frac{\mu_0 \omega Q}{6\pi a}$ 

- **2.11** 两个半径为b、同轴的相同线圈,各有N 匝,相互隔开距离为d,如题 2.11 图所示。 电流I 以相同的方向流过这两个线圈。
  - (1) 求这两个线圈中心点处的磁感应强度  $\mathbf{B} = \mathbf{e}_x B_x$ ;
  - (2) 证明: 在中点处  $dB_x/dx$  等于零;
  - (3) 求出b与d之间的关系,使中点处 $d^2 B_x/dx^2$  也等于零。

**解** (1) 由细圆环电流在其轴线上的磁感应强度  $\mathbf{B} = \mathbf{e}_z \frac{\mu_0 I a^2}{2(a^2 + z^2)^{3/2}}$ 

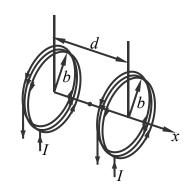
得到两个线圈中心点处的磁感应强度为  $B = e_x \frac{\mu_0 N I b^2}{(b^2 + d^2/4)^{3/2}}$ 

(2) 两线圈的电流在其轴线上x(0 < x < d)处的磁感应强度为

$$\boldsymbol{B} = \boldsymbol{e}_{x} \left\{ \frac{\mu_{0} N I b^{2}}{2(b^{2} + x^{2})^{3/2}} + \frac{\mu_{0} N I b^{2}}{2[b^{2} + (d - x)^{2}]^{3/2}} \right\}$$

所以  $\frac{\mathrm{d}\,B_x}{\mathrm{d}\,x} = -\frac{3\mu_0 N I b^2 x}{2(b^2 + x^2)^{5/2}} + \frac{3\mu_0 N I b^2 (d - x)}{2[b^2 + (d - x)^2]^{5/2}}$ 

故在中点 x = d/2 处,有



题 2.11 图

$$\frac{\mathrm{d}\,B_x}{\mathrm{d}\,x} = -\frac{3\,\mu_0 N I b^2\,d/2}{2[b^2+d^2/4]^{5/2}} + \frac{3\,\mu_0 N I b^2\,d/2}{2[b^2+d^2/4]^{5/2}} = 0$$

$$(3) \qquad \frac{\mathrm{d}^2\,B_x}{\mathrm{d}\,x^2} = \frac{15\,\mu_0 N I b^2 x^2}{2(b^2+x^2)^{7/2}} - \frac{3\,\mu_0 N I b^2}{2(b^2+x^2)^{5/2}} + \frac{15\,\mu_0 N I b^2 (d-x)^2}{2[b^2+(d-x)^2]^{7/2}} - \frac{3\,\mu_0 N I b^2}{2[b^2+(d-x)^2]^{5/2}}$$

$$\diamondsuit \qquad \frac{\mathrm{d}^2\,B_x}{\mathrm{d}\,x^2} \Big|_{x=d/2} = 0 \;, \;\; \eth \qquad \frac{5\,d^2/4}{[b^2+d^2/4]^{7/2}} - \frac{1}{[b^2+d^2/4]^{5/2}} = 0$$
即
$$5\,d^2/4 = b^2 + d^2/4$$
故解得
$$d = b$$

**2.12** 一条扁平的直导体带,宽为2a,中心线与z轴重合,通过的电流为I。证明在第一  $B_x = -\frac{\mu_0 I}{4\pi a} \alpha$  ,  $B_y = \frac{\mu_0 I}{4\pi a} \ln \frac{r_2}{r}$  式中 $\alpha$  、 $r_1$ 和 $r_2$ 如题 2.12 图所示。 象限内的磁感应强度为

题 2.12 图

解 将导体带划分为无数个宽度为dx'的细条带,每一

$$B_{x} = -\int_{-a}^{a} \frac{\mu_{0} I y \, dx'}{4\pi a [(x - x')^{2} + y^{2}]} = -\frac{\mu_{0} I}{4\pi a} \arctan\left(\frac{x' - x}{y}\right)\Big|_{-a}^{a} =$$

$$-\frac{\mu_{0} I}{4\pi a} \left[\arctan\left(\frac{a - x}{y}\right) - \arctan\left(\frac{-a - x}{y}\right)\right] = -\frac{\mu_{0} I}{4\pi a} \left[\arctan\left(\frac{x + a}{y}\right) - \arctan\left(\frac{x - a}{y}\right)\right] =$$

$$-\frac{\mu_{0} I}{4\pi a} (\alpha_{2} - \alpha_{1}) = -\frac{\mu_{0} I}{4\pi a} \alpha$$

$$B_{y} = \int_{-a}^{a} \frac{\mu_{0}I(x-x') dx'}{4\pi a[(x-x')^{2} + y^{2}]} = -\frac{\mu_{0}I}{8\pi a} \ln[(x-x')^{2} + y^{2}] \Big|_{-a}^{a} = \frac{\mu_{0}I}{8\pi a} \ln\frac{(x+a)^{2} + y^{2}}{(x-a)^{2} + y^{2}} = \frac{\mu_{0}I}{4\pi a} \ln\frac{r_{2}}{r_{1}}$$

**2.13** 如题 2.13 图所示, 有一个电矩为  $p_1$  的电偶极子, 位于坐标原点上, 另一个电矩为  $p_2$  的 电偶极子,位于矢径为广的某一点上。试证明两偶极子之间相互作用力为

$$F_r = \frac{3p_1p_2}{4\pi\varepsilon_0 r^4} (\sin\theta_1 \sin\theta_2 \cos\phi - 2\cos\theta_1 \cos\theta_2)$$

式中 $\theta_1 = \langle r, p_1 \rangle$ , $\theta_2 = \langle r, p_2 \rangle$ , $\phi$ 是两个平面 $(r, p_1)$ 和 $(r, p_2)$ 间的夹角。并问两个偶极子在怎样的相对取向下这个力值最大?

 $\mathbf{p}$  电偶极子  $\mathbf{p}$  在矢径为  $\mathbf{r}$  的点上产生的电场为

$$\boldsymbol{E}_{1} = \frac{1}{4\pi\varepsilon_{0}} \left[ \frac{3(\boldsymbol{p}_{1} \cdot \boldsymbol{r})\boldsymbol{r}}{r^{5}} - \frac{\boldsymbol{p}_{1}}{r^{3}} \right]$$

所以 $p_1$ 与 $p_2$ 之间的相互作用能为

$$W_e = -\boldsymbol{p}_2 \cdot \boldsymbol{E}_1 = -\frac{1}{4\pi\varepsilon_0} \left[ \frac{3(\boldsymbol{p}_1 \cdot \boldsymbol{r})(\boldsymbol{p}_2 \cdot \boldsymbol{r})}{r^5} - \frac{\boldsymbol{p}_1 \cdot \boldsymbol{p}_2}{r^3} \right]$$

因为
$$\theta_1 = \langle r, p_1 \rangle$$
,  $\theta_2 = \langle r, p_2 \rangle$ , 则

$$\boldsymbol{p}_1 \boldsymbol{\cdot r} = p_1 r \cos \theta_1$$

$$\mathbf{p}_2 \cdot \mathbf{r} = p_2 r \cos \theta_2$$

又因为 $\phi$ 是两个平面 $(r, p_1)$ 和 $(r, p_2)$ 间的夹角,所以有

$$(\mathbf{r} \times \mathbf{p}_1) \cdot (\mathbf{r} \times \mathbf{p}_2) = r^2 p_1 p_2 \sin \theta_1 \sin \theta_2 \cos \phi$$

另一方面,利用矢量恒等式可得

因

$$(\mathbf{r} \times \mathbf{p}_1) \bullet (\mathbf{r} \times \mathbf{p}_2) = [(\mathbf{r} \times \mathbf{p}_1) \times \mathbf{r}] \bullet \mathbf{p}_2 = [r^2 \mathbf{p}_1 - (\mathbf{r} \bullet \mathbf{p}_1) \mathbf{r}] \bullet \mathbf{p}_2 = r^2 (\mathbf{p}_1 \bullet \mathbf{p}_2) - (\mathbf{r} \bullet \mathbf{p}_1) (\mathbf{r} \bullet \mathbf{p}_2)$$

$$\text{!!}$$

$$(\boldsymbol{p}_1 \cdot \boldsymbol{p}_2) = \frac{1}{r^2} [(\boldsymbol{r} \times \boldsymbol{p}_1) \cdot (\boldsymbol{r} \times \boldsymbol{p}_2) + (\boldsymbol{r} \cdot \boldsymbol{p}_1)(\boldsymbol{r} \cdot \boldsymbol{p}_2)] = p_1 p_2 \sin \theta_1 \sin \theta_2 \cos \phi + p_1 p_2 \cos \theta_1 \cos \theta_2$$

于是得到 
$$W_e = \frac{p_1 p_2}{4\pi \varepsilon_0 r^3} (\sin \theta_1 \sin \theta_2 \cos \phi - 2\cos \theta_1 \cos \theta_2)$$

故两偶极子之间的相互作用力为

$$F_{r} = -\frac{\partial W_{e}}{\partial r}\Big|_{q=const} = -\frac{p_{1}p_{2}}{4\pi\varepsilon_{0}}(\sin\theta_{1}\sin\theta_{2}\cos\phi - 2\cos\theta_{1}\cos\theta_{2})\frac{d}{dr}(\frac{1}{r^{3}}) = \frac{3p_{1}p_{2}}{4\pi\varepsilon_{0}r^{4}}(\sin\theta_{1}\sin\theta_{2}\cos\phi - 2\cos\theta_{1}\cos\theta_{2})$$

由上式可见,当 $\theta_1 = \theta_2 = 0$ 时,即两个偶极子共线时,相互作用力值最大。

**2.14** 两平行无限长直线电流  $I_1$ 和  $I_2$ ,相距为 d,求每根导线单位长度受到的安培力  $F_m$ 。

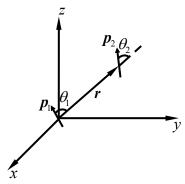
**解** 无限长直线电流 
$$I_1$$
产生的磁场为  $B_1 = e_{\phi} \frac{\mu_0 I_1}{2\pi r}$ 

直线电流  $I_2$ 每单位长度受到的安培力为  $\boldsymbol{F}_{m12} = \int\limits_0^1 I_2 \boldsymbol{e}_z \times \boldsymbol{B}_1 \, \mathrm{d} \, z = -\boldsymbol{e}_{12} \, \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi d}$ 

式中 $\mathbf{e}_{12}$ 是由电流 $I_1$ 指向电流 $I_2$ 的单位矢量。

同理可得,直线电流
$$I_1$$
每单位长度受到的安培力为  $F_{m21} = -F_{m12} = e_{12} \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi d}$ 

**2.15** 一根通电流  $I_1$ 的无限长直导线和一个通电流  $I_2$ 的圆环在同一平面上,圆心与导线的距离为 d ,如题 2.15 图所示。证明:两电流间相互作用的安培力为



题 2.13 图

$$F_m = \mu_0 I_1 I_2 (\sec \alpha - 1)$$

这里 $\alpha$ 是圆环在直线最接近圆环的点所张的角。

解 无限长直线电流 $I_1$ 产生的磁场为

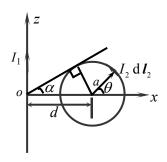
$$\boldsymbol{B}_1 = \boldsymbol{e}_{\phi} \, \frac{\mu_0 I_1}{2\pi r}$$

圆环上的电流元 $I_2$ d $I_2$ 受到的安培力为

$$d \mathbf{F}_m = I_2 d \mathbf{I}_2 \times \mathbf{B}_1 = d \mathbf{I}_2 \times \mathbf{e}_y \frac{\mu_0 I_1 I_2}{2\pi x}$$

由题 2.15 图可知

$$d \mathbf{l}_2 = (-\mathbf{e}_x \sin \theta + \mathbf{e}_z \cos \theta) a d \theta$$
$$x = d + a \cos \theta$$



题 2.15 图

所以

$$\boldsymbol{F}_{m} = \int_{0}^{2\pi} \frac{\mu_{0} a I_{1} I_{2}}{2\pi (d + a \cos \theta)} (-\boldsymbol{e}_{z} \sin \theta - \boldsymbol{e}_{x} \cos \theta) d\theta =$$

$$-\mathbf{e}_{x} \frac{\mu_{0} a I_{1} I_{2}}{2\pi} \int_{0}^{2\pi} \frac{\cos \theta}{(d+a\cos \theta)} d\theta = -\mathbf{e}_{x} \frac{\mu_{0} a I_{1} I_{2}}{2\pi} \left(-\frac{2\pi}{a} + \frac{d}{a} \frac{2\pi}{\sqrt{d^{2} - a^{2}}}\right) = -\mathbf{e}_{x} \mu_{0} I_{1} I_{2} (\sec \alpha - 1)$$

**2.16** 证明在不均匀的电场中,某一电偶极子 P 绕坐标原点所受到的力矩为  $r \times (p \cdot \nabla)E + p \times E$ 。

**解** 如题 2.16 图所示,设 p=qdl(dl << 1),则电偶极子 p 绕坐标原点所受到的力矩为

$$T = r_2 \times qE(r_2) - r_1 \times qE(r_1) =$$

$$(r + \frac{\mathrm{d}l}{2}) \times qE(r + \frac{\mathrm{d}l}{2}) - (r - \frac{\mathrm{d}l}{2}) \times qE(r - \frac{\mathrm{d}l}{2}) =$$

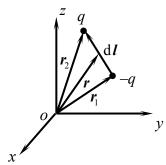
$$qr \times [E(r + \frac{\mathrm{d}l}{2}) - E(r - \frac{\mathrm{d}l}{2})] + \frac{q}{2} \mathrm{d}l \times [E(r + \frac{\mathrm{d}l}{2}) + E(r - \frac{\mathrm{d}l}{2})]$$

当d*l* <<1时,有

$$E(r + \frac{\mathrm{d}l}{2}) \approx E(r) + (\frac{\mathrm{d}l}{2} \cdot \nabla)E(r)$$
$$E(r - \frac{\mathrm{d}l}{2}) \approx E(r) - (\frac{\mathrm{d}l}{2} \cdot \nabla)E(r)$$

故得到

$$T \approx r \times (q \, \mathrm{d} \mathbf{l} \cdot \nabla) \mathbf{E}(\mathbf{r}) + q \, \mathrm{d} \mathbf{l} \times \mathbf{E}(\mathbf{r}) = r \times (\mathbf{p} \cdot \nabla) \mathbf{E} + \mathbf{p} \times \mathbf{E}$$



题 2.16 图