

第九章 真空中的静电场

9.1 两个铜球，质量均为 10^{-3}kg ，相距 1m 。问：(1) 每个铜球含有多少电子？(2) 必须将多少电子从一个铜球移到另一个铜球上，才能使它们之间的引力为 10^4N ？(3) 移去的电子数占一个球上总电子数的多大部分？

解 (1) 已知铜原子的摩尔质量 $\mu = 63.6 \times 10^{-3}\text{kg/mol}$ ，则每一个铜球含有的铜原子数为

$$N_{\text{cu}} = \frac{m}{\mu} N_0 = 9.47 \times 10^{21}(\text{个})$$

铜的原子序数为 29，因此每个球含有的电子数为

$$N_e = 29N_{\text{cu}} = 2.75 \times 10^{23}(\text{个})$$

(2) 设移去 N 个电子，库仑定律近似适用，则有

$$F = \frac{(Ne)^2}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

$$N = \frac{r}{e} \sqrt{4\pi\epsilon_0 F} = 6.59 \times 10^{15}(\text{个})$$

$$(3) \quad \frac{N}{N_e} = 2.40 \times 10^{-8}$$

9.2 两个同号点电荷所带电量之和为 Q ，相隔一定距离，问它们各带多少电量时，相互作用力最大？

解 设其中一个点电荷所带电量为 q ，则另一个为 $Q-q$ ，根据库仑定律

$$F = k \frac{q(Q-q)}{r^2}$$

求 F 对 q 的极值，使 $F' = 0$ ，可得

$$k \frac{Q-2q}{r^2} = 0$$

所以

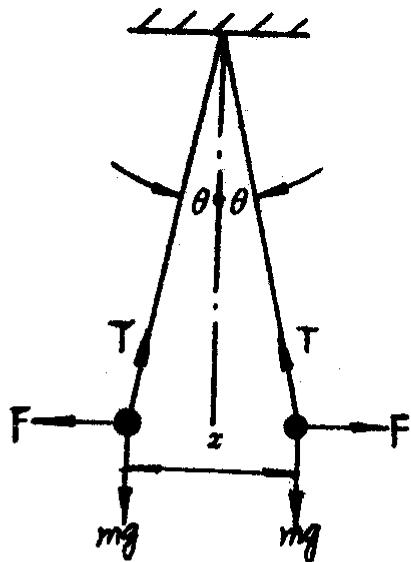
$$q = \frac{1}{2}Q$$

又 $F'' = \frac{-2}{4\pi\epsilon_0 r^2} < 0$, 故 $q = \frac{1}{2}Q$ 时 F 为最大值。

9.3 两个相同的小球,质量都是 m ,带等量同号电荷 q ,各用长 l 的细线挂在同一点,如图所示。设平衡时两线夹角 2θ 很小。(1)试证下列近似等式:

$$x = \left(\frac{q^2 l}{2\pi\epsilon_0 m g} \right)^{\frac{1}{3}}$$

式中 x 为两球平衡时的距离。(2)如果 $l=1.2m$, $m=1.0 \times 10^{-2}kg$, $x=5 \times 10^{-2}m$, 每个小球上的电荷 $q=2.38 \times 10^{-8}C$ 。若每个小球以 $1.0 \times 10^{-8}C/s$ 的变化率失去电荷,此时两球彼此趋近的瞬时相对速率是多少?



解 9.3 图

解 (1) 小球平衡时

$$\begin{cases} T \sin \theta = F = \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 r^2} \\ T \cos \theta = mg \end{cases}$$

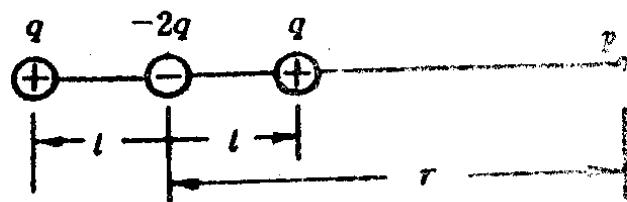
由于 θ 很小, $\tan\theta \approx \sin\theta = \frac{x}{l}$, 代入上式解得

$$\begin{aligned} x &= \left(\frac{q^2 l}{2\pi\epsilon_0 m g} \right)^{\frac{1}{3}} \\ (2) v_r &= \frac{dx}{dt} = \frac{1}{3} \left(\frac{q^2 l}{2\pi\epsilon_0 m g} \right)^{\frac{1}{3}} \cdot \frac{2gl}{2\pi\epsilon_0 m g} \cdot \frac{dq}{dt} \\ &= \frac{2}{3} \frac{x}{q} \frac{dq}{dt} \\ &= \frac{2}{3} \frac{5 \times 10^{-2}}{2.28 \times 10^{-6}} (-1.0 \times 10^{-8}) \\ &= -1.4 \times 10^{-3} (\text{m/s}) \end{aligned}$$

9.4 电四极子由两个相同的电偶极子组成, 其电荷分布如图所示。证明在电四极子轴线上离中心为 r ($r \gg l$) 的 P 点处的电场强度为

$$E = \frac{3\theta}{4\pi\epsilon_0 r^4}$$

式中 $\theta = 2ql^2$ 称为电四极矩。



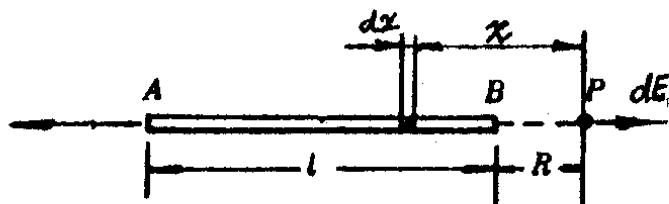
题 9.4 图

解 根据场强叠加原理

$$\begin{aligned} E_p &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{(r+l)^2} + \frac{1}{(r-l)^2} - \frac{2}{r^2} \right] \\ &= \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \left[\frac{1}{(1+\frac{l}{r})^2} + \frac{1}{(1-\frac{l}{r})^2} - 2 \right] \\ &\approx \frac{q}{4\pi\epsilon_0 r^2} \left[1 - 2 \frac{l}{r} + \frac{3l^2}{r^2} + 1 + \frac{2l}{r} + \frac{3l^2}{r^2} - 2 \right] \end{aligned}$$

$$= \frac{3Q}{4\pi\epsilon_0 r^4}$$

9.5 长 $l = 15\text{cm}$ 的直导线 AB (如图), 均匀地分布着线密度 $\lambda = 5 \times 10^{-9}\text{C/m}$ 的电荷。求:(1)在导线的延长线上与导线一端 B 相距 $R = 5\text{cm}$ 处 P 点的场强;(2)在导线的垂直平分线上与导线中点相距 $R = 5\text{cm}$ 处 Q 点的场强。



解 9.5(1)图

解 (1)建立如图所示的坐标, P 为坐标原点。在导线上任取一线元 dx , 带电量 $dq = \lambda dx$, 在 P 点产生的电场强度的大小为

$$dE_P = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dx}{x^2}$$

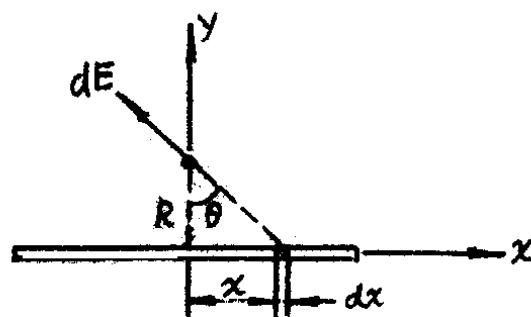
于是有

$$\begin{aligned} E_P &= \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \int_{-(R+l)}^{-R} \frac{\lambda dx}{x^2} \\ &= \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0} \left(\frac{1}{R} - \frac{1}{R+l} \right) \\ &= 6.75 \times 10^2 \text{V/m} \end{aligned}$$

(2)建立如图所示的坐标。由对称性可知带电导线在 Q 点产生的场强沿 y 轴正向。取线元 dx , 带电量 $dq = \lambda dx$, 在 Q 点产生的场强的 y 分量为

$$dE_y = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dx}{r^2} \cos\theta = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{\lambda R dx}{(x^2 + R^2)^{3/2}}$$

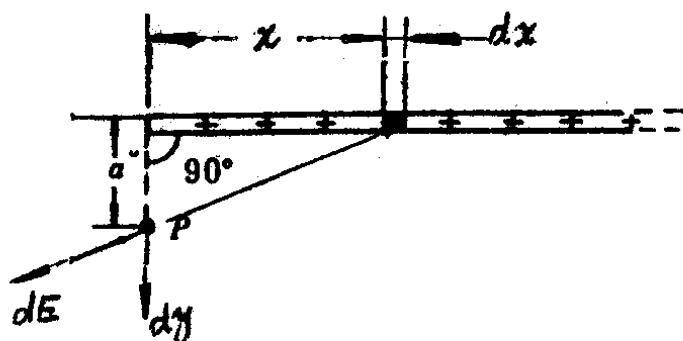
所以



解 9.5(2)图

$$\begin{aligned}
 E &= \int dE_s = \frac{\lambda R}{4\pi\epsilon_0} \int_{-\frac{l}{2}}^{\frac{l}{2}} \frac{dx}{(x^2 + R^2)^{3/2}} \\
 &= \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 R} \frac{1}{[R^2 + (\frac{l}{2})^2]^{1/2}} \\
 &= 1.50 \times 10^3 \text{V/m}
 \end{aligned}$$

9.6 一根很长的绝缘棒,均匀带电(如图),单位长度上的电荷为 λ 。试求距棒的一端垂直距离为 a 的 P 点处的电场强度。



解 9.6 图

解 建立如图所示的坐标。在导线上任取一线元 dx ,带电量 $dq = \lambda dx$,在 P 点产生的场强为

$$dE = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\lambda dx}{r^2}$$

因此 $dE_x = dE \cos \theta, \quad dE_y = dE \sin \theta$

由于 $x = -a \operatorname{ctg} \theta, \quad dx = a \csc^2 \theta d\theta,$

$$r^2 = a^2 + x^2 = \csc^2 \theta \cdot a^2$$

所以有

$$E_x = \int dE_x = \int_0^{\pi/2} \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \cos \theta d\theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a}$$

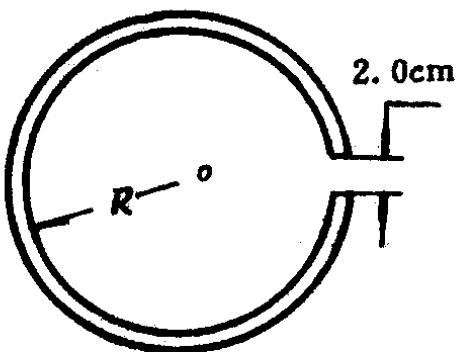
$$E_y = \int dE_y = \int_0^{\pi/2} \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \sin \theta d\theta = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a}$$

P 点的场强大小为

$$E = \sqrt{E_x^2 + E_y^2} = \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 a} \sqrt{2}$$

与 x 轴的夹角 $\theta = 45^\circ$ 。

9.7 用不导电的细塑料棒弯成半径为 50.0cm 的圆弧，其两端间空隙为 2.0cm，电量为 $3.12 \times 10^{-9} C$ 的正电荷均匀分布在棒上。求圆心处的场强。



题 9.7 图

解 该圆弧可被看作是由一个均匀带正电的闭合细圆环，与空隙处一段长为 a ，电荷线密度相同的带负电的小圆弧组合而成。故圆心处的场强为两者之叠加。均匀带电细圆环在圆心处的场强为零，所以圆心处的合场强与小圆弧在该处产生的场强的大小相等，方向相反。

带负电的小圆弧长 $a = 0.020(m) \ll R$ ，故可将它看作带电量为

q' 的点电荷。细塑料棒的电荷线密度为

$$\lambda = \frac{q}{2\pi R - a} = \frac{3.12 \times 10^{-9}}{3.12} = 1.00 \times 10^{-9} \text{ C/m}$$

则小圆弧带电量为

$$q' = \lambda a = 2.0 \times 10^{-11} \text{ C}$$

q' 电荷在圆心处产生的场强的大小为

$$E_0 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q'}{R^2} = 0.72 \text{ V/m}$$

方向由圆心指向缝隙。

9.8 一 半径为 R 的半球壳，均匀带电，电荷面密度为 σ ，求球心处的电场强度。

解 将半球面分割成许多极窄的圆环，环的带电量为

$$dq = \sigma ds = \sigma \cdot 2\pi r dl \\ = \sigma \cdot 2\pi R^2 \sin\theta d\theta$$

该圆环在球心 O 点产生的场强为

$$dE = \frac{x dq}{4\pi\epsilon_0 (x^2 + r^2)^{3/2}}$$

解 9.8 图

方向沿 x 轴正向。将

$$x = R\cos\theta, \quad r = R\sin\theta, \quad dl = R d\theta$$

代入上式，有

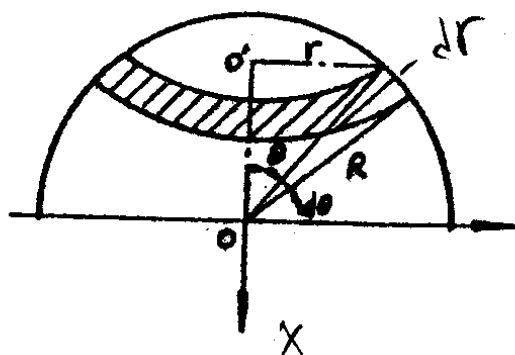
$$dE = \frac{\sigma \sin\theta \cos\theta d\theta}{2\epsilon_0}$$

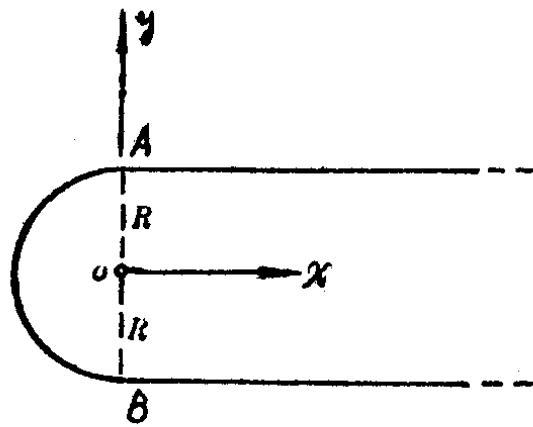
所以

$$E = \int dE = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \int_0^{\frac{\pi}{2}} \sin\theta \cos\theta d\theta = \frac{\sigma}{4\epsilon_0}$$

9.9 电荷线密度为 λ 的无限长均匀带电导线，弯成如图所示的形状，若圆弧半径为 R ，求图中 O 点的场强。

解 半无限长直导线 A 在 O 点产生的场强 E_1 为





题 9.9 图

$$E_1 = -\frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 R} i - \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 R} j$$

半无限长直导线 B 在 O 点产生的场强 E_2 为

$$E_2 = -\frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 R} i + \frac{\lambda}{4\pi\epsilon_0 R} j$$

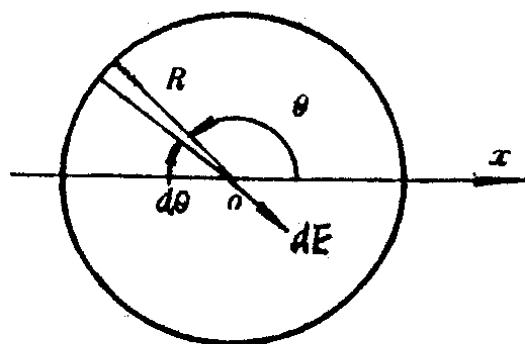
半圆弧在 O 点产生的场强 E_{AB} 为

$$E_{AB} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 R} i$$

所以 O 点的场强为

$$E = E_1 + E_2 + E_{AB} = 0$$

9.10 半径为 R 的带电细圆环, 电荷线密度为 $\lambda = \lambda_0 \cos\theta$, λ_0 为常数, θ 为半径 R 与 x 轴的夹角。求环中心处的电场强度。



题 9.10 图

解 把圆环分割成许多电荷元 dq , 任一电荷元在环心 O 产生的场强为

$$dE = \frac{dq}{4\pi\epsilon_0 R^2} = \frac{(\lambda_0 \cos\theta) R d\theta}{4\pi\epsilon_0 R^2} = \frac{\lambda_0 \cos\theta d\theta}{4\pi\epsilon_0 R}$$

根据对称性分析, 总场强只是平行于 x 轴的分量 dE_x 的总和, 即

$$dE_x = \frac{\lambda_0 \cos\theta d\theta}{4\pi\epsilon_0 R} \cos(\pi - \theta) = -\frac{\lambda_0 \cos^2\theta d\theta}{4\pi\epsilon_0 R}$$

$$E = \int dE_x = 2 \int_0^\pi \frac{\lambda_0 \cos^2\theta d\theta}{4\pi\epsilon_0 R} = -\frac{\lambda_0}{4\epsilon_0 R}$$

9.11 设某空间电场强度的分布为 $E = bxi$ 。有一边长为 a 的立方体如图所示。试求:(1) 通过立方体的电通量; (2) 该立方体内的总电荷量。

解 (1) 根据电通量定义
 $\Phi = ES \cos\theta$

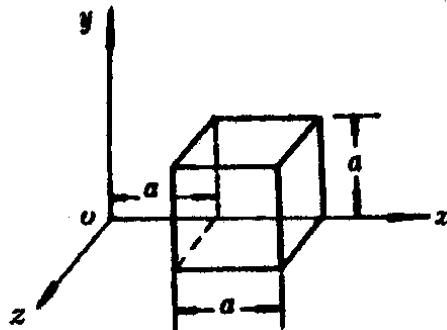
$$\Phi_{e1} = ES_1 \cos\pi$$

$$= -ES_1 = -bx a^2$$

$$= -ba^3$$

$$\Phi_{e2} = ES_2 = bx a^2 = 2ba^3$$

$$\Phi_e = \Phi_{e1} + \Phi_{e2} = ba^3$$



题 9.11 图

(2) 根据高斯定理, $\Phi_e = \frac{q}{\epsilon_0}$

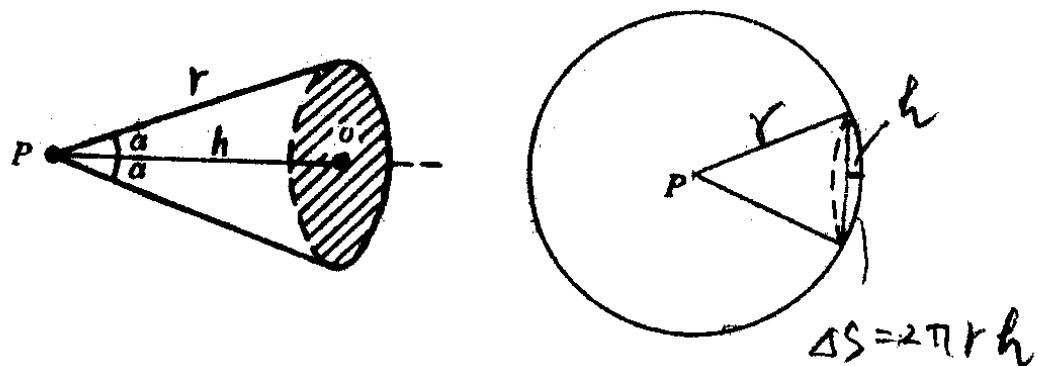
故有

$$\Phi_e = ba^3 = \frac{q}{\epsilon_0}$$

$$q = \epsilon_0 ba^3$$

9.12 如图所示, 在点电荷 q 的电场中, 取半径为 R 的圆形平面, 设 q 在垂直于平面并通过圆心 O 的轴线上 A 点处。试计算通过此平面的电通量。

解 圆心至 A 点的距离 $r = \sqrt{R^2 + h^2}$, 以 A 为圆心, r 为半径作



题 9.12 图

一球面。根据高斯定理，通过此球面积的电通量为 $\frac{q}{\epsilon_0}$ 。

圆平面在球面上截取的部分球面积为 $2\pi r(r-h)$ ，因此 A 点对圆平面所张的立体角为

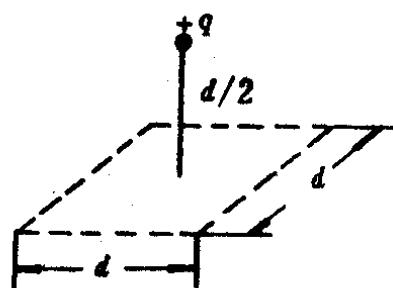
$$\Omega = \frac{2\pi r(r-h)}{r^2} = \frac{2\pi(r-h)}{r}$$

已知通过整个球面(即立体角为 4π)的电通量为 $\frac{q}{\epsilon_0}$ ，所以通过圆平面的电通量为

$$\Phi_e = \frac{q}{\epsilon_0} \frac{\Omega}{4\pi} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \frac{2\pi(\sqrt{R^2+h^2}-h)}{\sqrt{R^2+h^2}}$$

9.13 一边长为 d 的正方形表面，其中心上方距离 $d/2$ 处有一带 $+q$ 电量的点电荷，如图所示。求通过该表面的电通量。

解 作一边长为 d 的立方体，点电荷 q 位于中心。按高斯定理，通过立方体各表面的总电通量为 $\Phi_e = \frac{q}{\epsilon_0}$ ，所以通过任一正方形表面的电通量为



题 9.13 图

$$\Phi_{e1} = \frac{1}{6} \Phi_e = \frac{q}{6\epsilon_0}$$

9.14 半径为 R 的非金属带电球, 其电荷体密度 $\rho = kr^2$, k 为常数, r 为离球心的距离。求这带电球体产生的电场的场强分布:(1)在球外;(2)在球内。

解 由电荷分布的球对称性可知, 球体内、外的场强分布是球对称的, 且方向处处沿径向。

(1) 在球体外

取半径为 r 的同心球面为高斯面, 其中包围的电荷量为

$$q = \int \rho dV = \int_0^R 4\pi kr^4 dr = \frac{4}{5}\pi k R^5$$

由高斯定理得

$$\oint E_{\text{外}} \cdot dS = 4\pi r^2 \cdot E_{\text{外}} = \frac{4\pi k}{5\epsilon_0} R^5$$

所以

$$E_{\text{外}} = \frac{kR^5}{5\epsilon_0 r^2}$$

(2) 在球体内

取半径为 r 的同心球面为高斯面, 其中所包围的电荷量为

$$q = \int \rho dV = \frac{4}{5}\pi k r^5$$

根据高斯定理

$$\oint E \cdot dS = 4\pi r^2 \cdot E_{\text{内}} = \frac{4\pi}{5\epsilon_0} kr^5$$

所以 $E_{\text{内}} = \frac{kr^3}{5\epsilon_0}$

9.15 两根互相平行的带电长直导线, 电荷线密度分别为 λ_1 和 λ_2 , 其轴线间的距离为 r , 求导线单位长度上所受静电力的大小。

解 长直导线 l 在相距 r 处产生的电场强度为 $E_1 = \frac{\lambda_1}{2\pi\epsilon_0 r}$, 在导

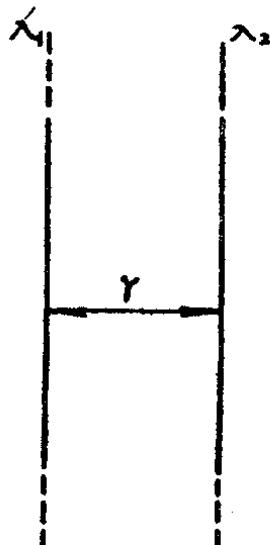
线 2 上取长度为 L 的一段导线, 受到的静电力为

$$F_t = \int_0^L E_1 \lambda_2 dl = E_1 \lambda_2 L$$

因此单位长度所受静电力为

$$F = \frac{F_t}{L} = E_1 \lambda_2 = \frac{\lambda_1 \lambda_2}{2\pi\epsilon_0 r}$$

9.16 实验表明, 地球表面附近的电场强度近似为 200N/C , 方向指向地球中心, 如果地球上的电荷全部分布在表面, 试求地球带的总电量。



题 9.15 图

解 按高斯定理

$$\oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{S} = -E \cdot 4\pi R^2 = \frac{q}{\epsilon_0}$$

所以得

$$\begin{aligned} Q &= -4\pi\epsilon_0 R^2 E = -\frac{1}{9 \times 10^9} (6.37 \times 10^6)^2 \times 200 \\ &= -9.02 \times 10^3 \text{C} \end{aligned}$$

9.17 根据量子理论, 氢原子中心是带正电 e 的原子核(看作点电荷), 核外是带负电的电子云。在正常状态下电子云的电荷密度分布呈球对称, 为 $\rho(r) = -\frac{e}{2a_0^3} e^{-2r/a_0}$, 式中 a_0 为常数, 称为玻尔半径。试求氢原子内的电场分布。

解 氢原子内的电场是原子核产生的电场 E_+ 与电子云产生的电场 E_- 的矢量和。总场强沿径向。原子核激发的场强为

$$E_+(r) = \frac{e}{4\pi\epsilon_0 r^2}$$

电子云激发的场强为

$$E_-(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^2} \int \rho(r') dV$$

取球坐标,原点在原子核处,则体积元 $dV = r'^2 \sin\theta dr' d\theta d\varphi$ 代入上式,得

$$\begin{aligned} E_- (r) &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0 r^2} \int_0^r - \frac{e}{2a_0^3} e^{2r/a_0} r'^2 dr \int_0^\pi \sin\theta d\theta \int_0^{2\pi} d\varphi \\ &= \frac{e}{4\pi\epsilon_0 r^2} \left[\left(\frac{2r^2}{a_0^2} + \frac{2r}{a_0} + 1 \right) e^{-2r/a_0} - 1 \right] \end{aligned}$$

氢原子内的总场强为

$$E = E_+ + E_- = \frac{e}{4\pi\epsilon_0 r^2} \left(\frac{2r^2}{a_0^2} + \frac{2r}{a_0} + 1 \right) e^{-2r/a_0}$$

9.18 一半径为 R 的无限长半圆柱面形薄筒,均匀带电,电荷面密度为 σ 。试求圆柱面轴线上一点的电场强度 E 。

解 把半圆柱面分割成宽度为 dl ($dl \rightarrow 0$) 的许多窄条。柱面轴线上一点的场强是无限多细直导线在该处产生的场强的叠加。

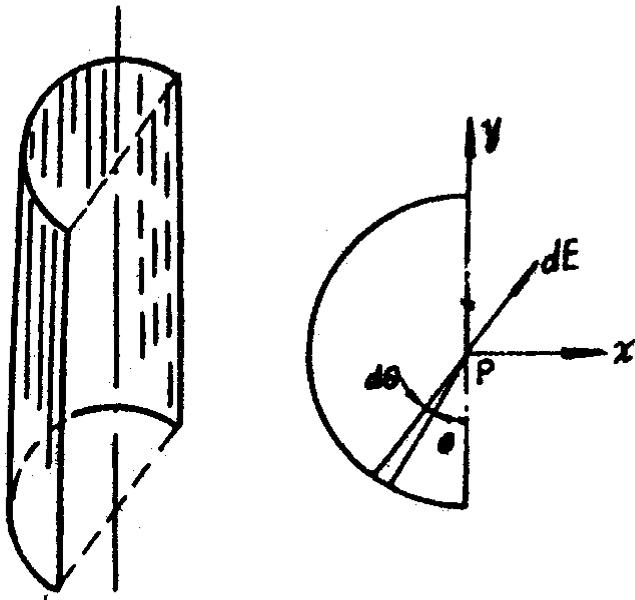
作半圆柱薄筒的横截面图。设导线长 L , 则每根导线的带电量为 $dq = \sigma ds = \sigma L dl$, 故导线的线电荷密度为

$$\lambda = \frac{dq}{L} = \frac{\sigma L dl}{L} = \sigma dl = \sigma R d\theta$$

根据高斯定理求得长直细导线在 P 处产生的场强为

$$dE = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 R} = \frac{\sigma}{2\pi\epsilon_0} d\theta$$

由对称性分析可知,整个带电圆柱面在 P 点产生的场强沿 x 轴方向,故有



解 9.18 图

$$E = \int dE_x = \int dE \sin\theta = \frac{\sigma}{\pi\epsilon_0}$$

9.19 无限大带电平板, 厚度为 x_0 , 电荷体密度沿 x 方向分布为 $\rho = \rho_0 x$, 求板内 ($0 < x < x_0$) 和板外 $x > x_0$ 的电场分布。

解 可将此板看成由无限多个带

电薄平面组成, 电荷面密度为 $\sigma = \frac{\rho s dx}{s} = \rho_0 x dx$ 。每一带电平面产生的场强为

$$dE = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} = \frac{\rho_0 x}{2\epsilon_0} dx$$

总场强为:

$$\begin{aligned} E_{\text{内}} &= \int_0^x \frac{\rho_0 x}{2\epsilon_0} dx - \int_x^{x_0} \frac{\rho_0 x}{2\epsilon_0} dx \\ &= \frac{\rho_0}{4\epsilon_0} (2x^2 - x_0^2) \quad (0 < x < x_0) \end{aligned}$$

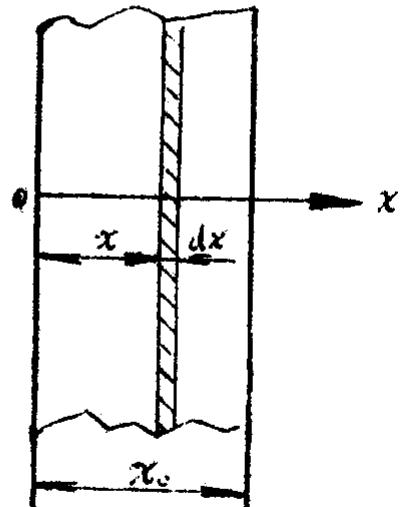
$$E_{\text{外}} = \int_0^{x_0} \frac{\rho_0 x}{2\epsilon_0} dx = \frac{\rho_0 x_0^2}{4\epsilon_0} \quad (x > x_0)$$

9.20 一半径为 R 的均匀带电球, 电荷体密度为 ρ , 球内有一不带电的球形空腔, 半径为 r , 两球心距为 a , 如图所示。求空腔内任一点 P 的电场强度。(忽略边缘效应)

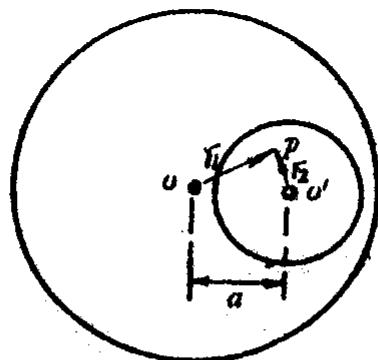
解 若我们认为空腔呈电中性是由电荷体密度相同的正、负两种电荷重叠在一起形成的, 那么题中的带电体可被看作是由半径 R , 电荷体密

度为 ρ 的均匀带电球体和半径 r 电荷体密度为 $-\rho$ 的均匀带电球体所构成, 空间任一点的场强为这两个均匀带电球体在该处激发的场强的叠加。

由高斯定理求得大球和小球在 P 点的场强 E_1 和 E_2 分别为



解 9.19 图



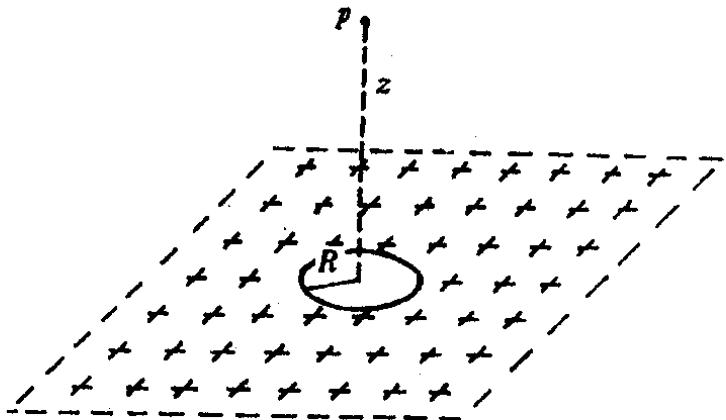
题 9.20

$$E_1 = \frac{\rho}{3\epsilon_0} r_1, \quad E_2 = \frac{-\rho}{3\epsilon_0} r_2$$

得 P 点场强为

$$\begin{aligned} E_P &= E_1 + E_2 \\ &= \frac{\rho}{3\epsilon_0} (r_1 - r_2) \\ &= \frac{\rho}{3\epsilon_0} a \end{aligned}$$

9.21 图中一无限大均匀带电平面，电荷面密度为 σ ，板上有一半径 R 的小圆孔，求孔轴上相距为 a 的 P 点的场强（忽略边缘效应）。



题 9.21 图

解 带有小孔的无限大均匀带电平板，可被视为由电荷面密度为 σ 的无限大平板与电荷面密度为 $-\sigma$ 、半径为 R 的圆形薄板组合而成。 P 点的场强可根据叠加原理求得。

无限大带电平板在 P 点产生的场强 E_1 为

$$E_1 = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

半径为 R 的均匀带电薄圆盘在盘轴线上 P 点处的场强 E_2 为（计算过程从略）

$$E_2 = \frac{-\sigma}{2\epsilon_0} \left(1 - \frac{z}{\sqrt{z^2 + R^2}}\right)$$

因此 P 点处的合场强为

$$E = E_1 + E_2 = \frac{\sigma z}{2\epsilon_0 \sqrt{z^2 + R^2}} k$$

9.22 半径为 R 的长直圆柱体均匀带电，电荷体密度为 ρ 。求这中体分布电荷所产生的电场的场强分布：(1) 在圆柱体外；(2) 在圆柱体内；(3) 电场在何处最强？何处最弱？

解 由于电场分布具有轴对称性，
可应用高斯定理求解。

(1) 圆柱体外作同轴圆柱面为高斯面，根据高斯定理，有

$$\begin{aligned}\Phi_{e1} &= \oint E_1 \cdot dS = E_1 \cdot 2\pi rl \\ &= \frac{1}{\epsilon_0} \int_0^R \rho l (2\pi r) dr = \frac{\pi l \rho}{\epsilon_0} R^2\end{aligned}$$

所以 $E_1 = \frac{\rho R^2}{2\epsilon_0 r}$

(2) 在圆柱体内，同理可得

$$\begin{aligned}\Phi_{e2} &= \oint E_2 \cdot dS = E_2 \cdot 2\pi rl \\ &= \frac{1}{\epsilon_0} \int_0^r \rho l (2\pi r) dr \\ &= \frac{\pi l \rho}{\epsilon_0} r^2\end{aligned}$$

所以 $E_2 = \frac{\rho r}{2\epsilon_0}$

根据上述结果，可知 $r=R$ 处 E 最强， $r=0$ 处 E 最弱。

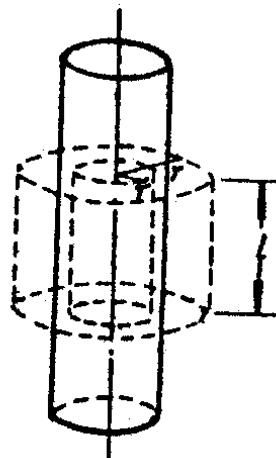
9.23 设气体放电形成的等离子体在圆柱内的电荷分布可用下式表示

$$\rho_\theta(r) = \frac{\rho_0}{\left[1 + \left(\frac{r}{a}\right)^2\right]^2}$$

式中 r 是到轴线的距离， ρ_0 是轴线上的电荷密度， a 是常数。试计算场强分布。

解 该等离子体在圆柱体的电荷分布是 r 函数，激发的电场具有轴对称性，场强方向垂直圆柱面侧面。作同轴圆柱面为高斯面。

沿轴线方向作长为 l ，半径为 r 的圆柱体，在厚度为 dr 的薄层内所包围的电量为



解 9.22 图

$$\begin{aligned} dq &= \rho_e(r) \cdot l \cdot 2\pi r \cdot dr \\ &= \frac{\rho_0 \cdot 2\pi r \cdot l dr}{[1 + (\frac{r}{a})^2]^2} \end{aligned}$$

则半径为 r 的圆柱体内的总电量为

$$\begin{aligned} q &= \int dq = \int_0^r \frac{\rho \cdot 2\pi r \cdot l \cdot dr}{[1 + (\frac{r}{a})^2]^2} \\ &= 2\pi l \rho_0 \int_0^r \frac{r dr}{[(1 + (\frac{r}{a})^2)^2]} \end{aligned}$$

令 $k = 1 + (\frac{r}{a})^2$, 则 $dk = \frac{2r}{a^2} dr$,

即 $r dr = \frac{a^2}{2} dk$

当 $r=0$ 时, $k=1$; $r=r$ 时, $k=1+(\frac{r}{a})^2$, 代入上式, 于是

$$\begin{aligned} q &= 2\pi l \rho_0 \frac{a^2}{2} \int_1^{1+(\frac{r}{a})^2} \frac{dk}{k^2} \\ &= \frac{\pi l \rho_0 a^2}{1 + (\frac{r}{a})^2} \end{aligned}$$

通过圆柱面的通量为 $E \cdot 2\pi r l$, 根据高斯定理, 有

$$E \cdot 2\pi r \cdot l = \frac{q}{\epsilon_0}$$

则 $E(r) = \frac{\rho_0 a^2 r}{2\epsilon_0 (a^2 + r^2)}$

E 的方向垂直于轴线指向等离子圆柱体外。

9.24 四个点电荷各带电量 $2.0 \times 10^{-9} C$, 放在一正方形的四个顶点上, 各点与正方形中心 O 点相距 $5.0 cm$ 。问: (1) O 点的电势是多少? (2) 将点电荷 $q_0 = 1.0 \times 10^{-9} C$ 从无限远处移至 O 点, 电场力需作功多少? (3) 该电荷的电势能改变了多少?

解 (1) O 点的电势是各点电荷在该处产生的电势的代数和, 故