

1 电磁现象的基本规律与电磁波

1.1 习题8.4

为了使得接地板电势为0，可以设置正负交替、间距为 $2x$ 的带相同电量 Q 的一系列像电荷，不妨设原来左侧电荷为正，则其所在处的电势为

$$U_1 = 2 \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{(-1)^k Q}{2kx} \quad (1)$$

右侧电荷所在处的电势为

$$U_2 = 2 \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{(-1)^k (-Q)}{2kx} \quad (2)$$

故原来的相互作用能为

$$W_e = \frac{1}{2}(QU_1 - QU_2 + q_s U_s) \quad (3)$$

这里 q_s 为感应电荷，因为导体接地，故 $U_s = 0$ ，因此有

$$W_e = 2 \sum_{k=1}^{\infty} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{(-1)^k Q^2}{2kx} = \frac{Q^2}{4\pi\epsilon_0 x} \sum_{k=1}^{\infty} \frac{(-1)^k}{k} = -\frac{Q^2}{4\pi\epsilon_0 x} \ln 2 \quad (4)$$

后来相距无穷远，所以相互作用能为0，由功能原理

$$A = W'_e - W_e = \frac{Q^2}{4\pi\epsilon_0 x} \ln 2 \quad (5)$$

1.2 习题8.6

(1)

由对称性，像电荷应在 Oq 连线上，设其到球心距离为 d' ，电荷量为 q' 。建立极坐标系，空间一点 $P(r, \theta)$ ，其电势为

$$U = k \left(\frac{q}{\sqrt{r^2 + d^2 - 2rd \cos \theta}} + \frac{q'}{\sqrt{r^2 + d'^2 - 2rd' \cos \theta}} \right) \quad (6)$$

球面电势为0，即

$$U|_{r=R} = 0 \quad (7)$$

解得

$$d' = \frac{R^2}{d}, q' = -\frac{qR}{d} \quad (8)$$

因此 U 的表达式改写为

$$U = k \left[\frac{q}{\sqrt{r^2 + d^2 - 2rd \cos \theta}} - \frac{qR/d}{\sqrt{r^2 + (R^2/d)^2 - 2r(R^2/d) \cos \theta}} \right] \quad (9)$$

因此

$$\begin{aligned} \vec{E} &= -\nabla U \\ &= kq \left[\frac{r - d \cos \theta}{(r^2 + d^2 - 2rd \cos \theta)^{3/2}} + \frac{R(dR^2 \cos \theta - rd^2)}{(r^2 d^2 + R^4 - 2rdR^2 \cos \theta)^{3/2}} \right] \mathbf{e}_r \\ &\quad + kq \left[\frac{rd \sin \theta}{(r^2 + d^2 - 2rd \cos \theta)^{3/2}} - \frac{drR^3 \sin \theta}{(r^2 d^2 + R^4 - 2rdR^2 \cos \theta)^{3/2}} \right] \mathbf{e}_\theta \end{aligned}$$

(2)

由对称性，像电荷应在 Oq 连线上，设其到球心距离为 d' ，电荷量为 q' 。建立极坐标系，空间一点 $P(r, \theta)$ ，其电势为

$$U' = U + \frac{Q + q}{4\pi\epsilon_0 R} \quad (10)$$

后一项是因为导体产生了感应电荷（未接地），内表面为 $-q$ ，外表面为 $Q + q$ ，导体上的电荷对球内的贡献叠加于原来的 U 上，由于导体是等势体，故

$$U|_{r=R} = \text{Const} \quad (11)$$

上式对任意的 θ 都成立，因此解条件与（1）中相同，解 (q', d') 相同。

故

$$\vec{E}' = -\nabla U' = -\nabla(U + C) = -\nabla U = \vec{E} \quad (12)$$

1.3 习题8.8

电像为与平面对称的、带电量相等，符号相反的一根导线，则所要求的电容等效于这两根导线之间的电容。

由高斯定理，一根导线单独存在时，距离为 r 时的电场强度大小为

$$E = \frac{a^2 \lambda_e}{2r\epsilon_0} \quad (13)$$

设空间中 r_0 处的电势为0，因此 r 处电势为

$$\phi(r) = \phi(r_0) - \int_{r_0}^r E dr = \frac{a^2 \lambda_e}{2\varepsilon_0} \ln \frac{r_0}{r} \quad (14)$$

一根导线在自己身上产生的电势为

$$\phi_1 = \frac{a^2 \lambda_e}{2\varepsilon_0} \ln \frac{r_0}{a} \quad (15)$$

另一根导线在这根导线上产生的电势为

$$\phi_2 = -\frac{a^2 \lambda_e}{2\varepsilon_0} \ln \frac{r_0}{2b-a} \quad (16)$$

由电势叠加原理，这根导线的电势为

$$\phi = \phi_1 + \phi_2 = \frac{a^2 \lambda_e}{2\varepsilon_0} \ln \frac{2b-a}{a} \quad (17)$$

则

$$C/\Delta x = \frac{Q/\Delta x}{\phi} = \frac{\pi a^2 \lambda_e}{\frac{a^2 \lambda_e}{2\varepsilon_0} \ln \frac{2b-a}{a}} = \frac{2\varepsilon_0}{\ln \frac{2b-a}{a}} = \frac{2\varepsilon_0}{\ln \frac{2b}{a}} (b \gg a) \quad (18)$$

1.4 习题8.10

(1)

未分裂导线：

设线电荷密度为 λ ，两导线（1，2）所带电荷相反，则

$$E_1 = \frac{\lambda}{2\pi\varepsilon_0 r} \quad (19)$$

1导线在离其 r_1 处点 P 产生的电势为

$$U_1 = \int_{r_1}^{R_0} E_1 dr = \frac{\lambda}{2\pi\varepsilon_0} \ln \frac{R_0}{r_1} \quad (20)$$

同理，2导线在 P 处的电势为

$$U_2 = -\frac{\lambda}{2\pi\varepsilon_0} \ln \frac{R_0}{r_2} \quad (21)$$

两根导线在 P 处产生的电势为

$$U(P) = U_1 + U_2 \quad (22)$$

于是在A、B两点处产生的电势为

$$U_A = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{d-r_0}{r_0} \sim \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{d}{r_0} \quad (23)$$

$$U_B = -\frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{d}{r_0} \quad (24)$$

输送电压为

$$U = U_A - U_B = \frac{\lambda}{\pi\epsilon_0} \ln \frac{d}{r_0} \Rightarrow \lambda = \frac{\pi\epsilon_0 U}{\ln \frac{d}{r_0}} \quad (25)$$

导线表面的电场强度最大

$$E_{1max} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r_0} + \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 (d-r_0)} \sim \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0 r_0} = \frac{U}{2r_0 \ln \frac{d}{r_0}} \quad (26)$$

两分裂导线：

近似条件： $d \gg c \gg r_0$ ，因此

$$U(P) = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{r_2 r_2'}{r_1 r_1'} \quad (27)$$

在A、B导线表面的电势为

$$U_A = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{d(d-c)}{cr_0} \sim \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \ln \frac{d^2}{cr_0} = -U_B \quad (28)$$

输送电压

$$U = U_A - U_B = \frac{\lambda}{\pi\epsilon_0} \ln \frac{d^2}{cr_0} \Rightarrow \lambda = \frac{\pi\epsilon_0 U}{\ln \frac{d^2}{cr_0}} \quad (29)$$

故表面电场强度

$$E_{2max} = \frac{U}{2r_0 \ln \frac{d^2}{cr_0}} \quad (30)$$

所以

$$\frac{E_{2max}}{E_{1max}} = \frac{\ln(d/r_0)}{\ln(d^2/cr_0)} = \frac{\ln(d/r_0)}{\ln(d/r_0) + \ln(d/c)} < 1 \quad (31)$$

(2)

代入数据可得

$$\frac{E_{2max}}{E_{1max}} = \frac{\ln(d/r_0)}{\ln(d^2/cr_0)} = 61.57\% \quad (92)$$

1.5 习题8.11

一根导线，距离其为 r 处的电场记为 $E(r)$ 。

电位移线在垂直穿过界面时不发生偏转，则高斯定理

$$D_1 \cdot \pi r l + D_2 \cdot \pi r l = \lambda l \quad (33)$$

环路定理

$$E_1 \cdot \pi r - E_2 \cdot \pi r = 0 \quad (34)$$

则

$$E_1 = \frac{\lambda}{(\varepsilon_r + 1)\varepsilon_0 \pi r} \quad (35)$$

故电势为

$$\phi = \phi_0 - \int_{r_0}^r E_1 dr = \frac{\lambda}{(\varepsilon_r + 1)\varepsilon_0 \pi} \ln \frac{r_0}{r} \quad (36)$$

上式取 $\varepsilon_r = 1$ 即得无介质时的情况，由

$$C' / \Delta x = \frac{Q / \Delta x}{\phi} \quad (37)$$

得

$$C' / C = \frac{\varepsilon_r + 1}{2} \quad (38)$$

即

$$C' = \frac{\varepsilon_r + 1}{2} C \quad (39)$$

1.6 习题8.13

离轴线为 r 处产生感应电场 E_k ，满足

$$\int_L \vec{E}_k \cdot d\vec{l} = E_k \cdot 2\pi r = -\frac{d\Phi}{dt} \quad (40)$$

当 $r < a$ 时，螺线管内部磁通量为

$$\Phi = \mu_0 n I \cdot \pi r^2 = \mu_0 n I_0 \pi r^2 \sin \omega t \quad (41)$$

故

$$E_k = -\frac{1}{2\pi r} \mu_0 n I_0 \pi r^2 \omega \cos \omega t \quad (42)$$

则位移电流密度

$$j_d = \frac{\partial D}{\partial t} = \varepsilon_0 \frac{\partial E_k}{\partial t} = \frac{1}{2} \varepsilon_0 \mu_0 n I_0 r \omega^2 \sin \omega t \quad (43)$$

当 $r \geq a$ 时，螺线管内部磁通量为

$$\Phi = \mu_0 n I \cdot \pi a^2 = \mu_0 n I_0 \pi a^2 \sin \omega t \quad (44)$$

故

$$E_k = -\frac{1}{2\pi r} \mu_0 n I_0 \pi a^2 \omega \cos \omega t \quad (45)$$

则位移电流密度

$$j_d = \frac{\partial D}{\partial t} = \varepsilon_0 \frac{\partial E_k}{\partial t} = \frac{1}{2r} \varepsilon_0 \mu_0 n I_0 a^2 \omega^2 \sin \omega t \quad (46)$$

1.7 习题8.15

取

$$\vec{E} = kx \vec{e}_x \quad (47)$$

满足题设所有要求，下面证明该电场的存在性。

由于不存在时变，则磁场

$$B = 0 \quad (48)$$

麦克斯韦方程1

$$\nabla \cdot \vec{E} = k \text{ (有源)} \quad (49)$$

麦克斯韦方程2

$$\nabla \times \vec{E} = 0 \text{ (无旋)} \quad (50)$$

麦克斯韦方程3

$$\nabla \cdot \vec{B} = 0 \quad (51)$$

麦克斯韦方程4

$$\nabla \times \vec{H} = 0 \quad (52)$$

根据唯一性定理，这样的电场一定存在。

1.8 习题8.17

根据分压公式，开关断开时电容器上分压为

$$U = \frac{R_1}{R_1 + R_2} U_0 \quad (53)$$

(1)

断开开关后，电容器与 R_1 组成回路，RC电路方程为

$$R_1 \frac{dq}{dt} + \frac{q}{C} = 0 \quad (54)$$

解得

$$q = q_0 e^{-\frac{t}{R_1 C}} \quad (55)$$

其中

$$q_0 = CU = \frac{\pi b^2}{4\pi k d} \cdot \frac{R_1}{R_1 + R_2} U_0 = \frac{\pi b^2 \varepsilon_0}{d} \cdot \frac{R_1}{R_1 + R_2} U_0 \quad (56)$$

$$C = \frac{\pi b^2 \varepsilon_0}{d} \quad (57)$$

所以

$$q = \frac{\pi b^2 \varepsilon_0 R_1 U_0}{d(R_1 + R_2)} e^{-\frac{dt}{R_1 \pi b^2 \varepsilon_0}} \quad (58)$$

对电容器，在数值上

$$\begin{aligned} I_d &= \frac{dq}{dt} = CU \cdot \left(-\frac{1}{R_1 C}\right) e^{-\frac{dt}{R_1 \pi b^2 \varepsilon_0}} \\ &= -\frac{U_0}{R_1 + R_2} e^{-\frac{dt}{R_1 \pi b^2 \varepsilon_0}} \end{aligned}$$

(2)

由对称性，知道电容器磁场是环形分布，根据环路定理

$$2\pi r \cdot B = \mu_0 I_d \cdot \frac{r^2}{b^2} \Rightarrow B = \frac{\mu_0 I_d r}{2\pi b^2} = -\frac{\mu_0 r}{2\pi b^2} \frac{U_0}{R_1 + R_2} e^{-\frac{dt}{R_1 \pi b^2 \varepsilon_0}} \quad (59)$$

负号与方向有关。

(3)

能量密度

$$w = \frac{1}{2}(\vec{D} \cdot \vec{E} + \vec{B} \cdot \vec{H}) = \frac{1}{2}(\varepsilon_0 E^2 + \frac{B^2}{\mu_0}) \quad (60)$$

$$E = \frac{I_d R_1}{d} = \frac{U_0 R_1}{(R_1 + R_2)d} e^{-\frac{dt}{R_1 \pi b^2 \varepsilon_0}} \quad (61)$$

鉴于答案不是要求算这个我就不代入了哈。

能流密度

$$|\vec{S}| = |\vec{E} \times \vec{H}| \quad (62)$$

在这电磁场中， \vec{E} 与 \vec{H} 是互相正交的，因此

$$|\vec{S}| = |\vec{E}||\vec{H}| = \frac{U_0 R_1}{(R_1 + R_2)d} e^{-\frac{dt}{R_1 \pi b^2 \varepsilon_0}} \cdot \frac{r}{2\pi b^2} \frac{U_0}{R_1 + R_2} e^{-\frac{dt}{R_1 \pi b^2 \varepsilon_0}} \quad (63)$$

1.9 习题8.19

(1)

由麦克斯韦第二方程

$$\nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \quad (64)$$

$$\nabla \times \vec{E} = \frac{\partial E}{\partial z}(\mathbf{e}_z \times \mathbf{e}_x) = -E_0 \omega \sqrt{\mu_0 \varepsilon_0} \sin(\omega \sqrt{\mu_0 \varepsilon_0} z - \omega t) \mathbf{e}_y \quad (65)$$

故

$$\vec{B} = \int \left(-\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}\right) dt = E_0 \sqrt{\mu_0 \varepsilon_0} \cos(\omega \sqrt{\mu_0 \varepsilon_0} z - \omega t) \mathbf{e}_y \quad (66)$$

故磁场

$$\vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu_0} = |\vec{E}| \sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu_0}} \mathbf{e}_y \quad (67)$$

(2)

$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H} = |\vec{E}||\vec{H}| \mathbf{e}_z = |\vec{E}|^2 \sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu_0}} \mathbf{e}_z \quad (68)$$

$$\vec{S}_a = \frac{\omega}{2\pi} \int_0^{2\pi/\omega} \vec{S} dt = \frac{1}{2} E_0^2 \sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu_0}} \mathbf{e}_z \quad (69)$$

1.10 习题8.21

(1)

电场

$$E = \frac{u}{d} = \frac{U_m \cos \omega t}{d} \quad (70)$$

$$\vec{E} = E \mathbf{e}_z \quad (71)$$

电位移通量

$$\Phi_D = \varepsilon E \cdot \pi R^2 \quad (72)$$

位移电流

$$I_d = \frac{d\Phi_D}{dt} = -\frac{\omega U_m \varepsilon \pi R^2}{d} \sin \omega t \quad (73)$$

传导电流

$$I_0 = \frac{u}{r} = \frac{U_m \cos \omega t}{\frac{1}{\sigma} \frac{d}{\pi R^2}} = \frac{\sigma \pi R^2 U_m \cos \omega t}{d} \quad (74)$$

安培环路定理

$$H \cdot 2\pi r = (I_d + I_0) \cdot \frac{r^2}{R^2} \quad (75)$$

$$\vec{H} = \frac{r}{2\pi R^2} \cdot \left(\frac{\sigma \pi R^2 U_m \cos \omega t}{d} - \frac{\omega U_m \varepsilon \pi R^2}{d} \sin \omega t \right) = \frac{r U_m}{2d} (\sigma \cos \omega t - \omega \varepsilon \sin \omega t) \quad (76)$$

则瞬时坡印廷矢量

$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H} = \frac{r U_m^2 \cos \omega t}{2d^2} (\sigma \cos \omega t - \omega \varepsilon \sin \omega t) \mathbf{e}_r \quad (77)$$

平均坡印廷矢量

$$\vec{S}_a = \frac{\omega}{2\pi} \int_0^{2\pi/\omega} \vec{S} dt = \frac{\sigma r U_m^2}{4d^2} \mathbf{e}_r \quad (78)$$

(2)

进入电容器的平均功率（A为电容器柱面的侧面）

$$P_{in,a} = \iint_A \vec{S}_a \Big|_{r=R} \cdot d\vec{A} = \frac{\sigma R U_m^2}{4d^2} \cdot 2\pi R \cdot d = \frac{\sigma \pi R^2 U_m^2}{2d} \quad (79)$$

(3)

消耗的功率

$$P_{\text{损}} = \frac{u^2}{r} = \frac{\sigma \pi R^2 U_m^2 \cos^2 \omega t}{d} \quad (80)$$

平均损耗功率

$$\overline{P_{\text{损}}} = \frac{\omega}{2\pi} \int_0^{2\pi/\omega} P_{\text{损}} dt = \frac{\sigma \pi R^2 U_m^2}{2d} \quad (81)$$

1.11 习题8.25

在 t 时间内射到人造卫星表面的能量

$$W = S \cdot \pi r^2 \cdot t \quad (82)$$

动量为

$$p = mc = \frac{W}{c^2} c = \frac{S \pi r^2 t}{c} \quad (83)$$

根据冲量定理

$$I = \frac{1}{2}p + \frac{1}{2}[p - (-p)] = \frac{3}{2}p \quad (84)$$

则压力为

$$F = \frac{dI}{dt} = \frac{3S\pi r^2}{2c} = 2.12 \times 10^{-5} \text{ N} \quad (85)$$

附加加速度为

$$a = \frac{F}{m} = 2.12 \times 10^{-7} \text{ m/s}^2 \quad (86)$$

1.12 习题8.28

在 t 时间内射入的能量

$$W = Pt \quad (87)$$

动量

$$p = mc = \frac{W}{c^2}c = \frac{Pt}{c} \tag{88}$$

冲量定理

$$I = p \tag{89}$$

则压力为

$$F = \frac{\mathrm{d}I}{\mathrm{d}t} = \frac{P}{c} = 1.43 \times 10^{-11} \mathrm{N} \tag{90}$$

压强为

$$\mathscr{P} = \frac{F}{\pi r^2} = \frac{P}{\pi cr^2} = 3.17 \times 10^{-12} \mathrm{Pa} \tag{91}$$