

第九章 电磁场和电磁波

5

9-1-1 如图所示, 设平行板电容器内各点的交变电场强度 $E=720\sin 10^5 \pi$ (伏/米), 正方向规定如图。求: (1) 电容器中的位移电流密度, (2) 电容器内距中心联线 $r=10^2$ (米) 的一点 P, 当 $t=0$, $t=\frac{1}{2} \times 10^5$ (秒) 时的磁场强度的大小及方向。(不考虑传导电流的磁场)

解: (1) $\vec{j}_{\text{位}} = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$

在空气中: $\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E}$

$$\therefore \vec{j}_{\text{位}} = \frac{\partial D}{\partial t} = \epsilon_0 \frac{\partial E}{\partial t} = \epsilon_0 \frac{\partial(720\sin 10^5 \pi)}{\partial t} = 720 \times 10^5 \pi \text{ (安/米}^2\text{)}$$

(2) 根据环路定理:

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = \iint_s (\vec{j}_{\text{位}} + \vec{j}_{\text{传}}) \cdot d\vec{s} = 2.2 \text{ 伏}$$

$$E = \frac{\lambda_0}{2\pi\epsilon_0\epsilon_r}$$

$$p = (\epsilon_r - 1)\epsilon_0 E = \frac{(\epsilon_r - 1)\lambda_0}{2\pi\epsilon_r r}$$

(3) 介质内表面: $\sigma' = -P = -(\epsilon_r - 1)\epsilon_0 E$

$$= -\frac{(\epsilon_r - 1)\lambda_0}{2\pi\epsilon_r R_1}$$

外表面: $\sigma_2' = \frac{(\epsilon_r - 1)\lambda_0}{2\pi\epsilon_r R_2}$

3. 5.13 两共周轴的导体圆筒, 内筒的外半径为 R_1 , 外

筒的内半径为 R_2 ($R_2 < 2R_1$), 其间的两层均匀介质, 分

界面的半径为 r , 内层相对介电常数为 ϵ_{r1} , 外层相对介电

常数为 $\epsilon_{r2} = \frac{\epsilon_{r1}}{2}$, 两介质的介电强度 (即击穿强度) 都

是 E_M 。当电压升高时, 哪层电解质先击穿? 证明: 两筒最

大的电位差 $U_M = \frac{1}{2} r E_M \ln \frac{R_2^2}{r R_1}$ 。

证：设沿轴线单位长度内外筒的电量为 $\pm \lambda$ 。内层介质中的场强：

$$E_1 = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}r_1} \quad (R_1 < r_1 < r)$$

外层介质中的场强：

$$E_2 = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}r_2} \quad (r < r_2 < R_2)$$

$$\therefore \epsilon_{r2} = \frac{\epsilon_{r1}}{2}$$

$$\begin{aligned} \therefore U &= \int_{R_1}^r \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}r_1} dr_1 + \int_r^{R_2} \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}r_2} dr_2 \\ &= \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{\epsilon_{r1}} \ln \frac{r}{R_1} + \frac{1}{\epsilon_{r2}} \ln \frac{R_2}{r} \right] \\ &= \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}} \ln \frac{R_2^2}{r R_1} \end{aligned}$$

故内层介质中场强最大植：

$$\therefore E_{1M} = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}R_1}$$

$$\therefore E_{1M} = \frac{U_M}{R_1 \ln \frac{R_2^2}{r R_1}}$$

外层介质场强的最大植：

$$E_{2M} = \frac{2U_M}{r \ln \frac{R_2^2}{r R_1}}$$

$$\therefore \frac{E_{2M}}{E_{1M}} = \frac{2R_1}{r}$$

又 $\because R_2 < 2R_1$

$$\therefore \frac{E_{2M}}{E_{1M}} = \frac{2R_1}{r} > \frac{R_2}{r} > 1$$

即 $E_{2M} > E_{1M}$

因两种介质的击穿强度都是 E_M ，古电压上升时外层

介质中场强首先达到 $E_{2M} = E_M$ 使其击穿。

由 $E_{2M} = E_M = \frac{2U_M}{r \ln \frac{R_2^2}{rR_1}}$ 得出：

$$U_M = \frac{1}{2} E_{Mr} \ln \frac{R_2^2}{rR_1}$$

3.6.1 如图所示，由两层均匀电介质充满的圆柱形电，两电介质的相对介电常数分别为 ϵ_{r1} 和 ϵ_{r2} ；设沿轴线单位长度上，内、外圆筒的电荷为 λ 和 $-\lambda$ ；

(1) 问 D 及 \vec{E} 在介质的分界面处是否连续？

(2) 求此电容器单位长度的电容。

解：(1) 利用高斯定理得：

在介质 1 中：
$$\vec{D} = \frac{\lambda}{2\pi r} \hat{r} \quad (R_1 < r < R_2)$$

在介质 2 中：
$$\vec{D} = \frac{\lambda}{2\pi r} \hat{r} \quad (R_2 < r < R_3)$$

在两介质的分界面上：

$$\vec{D}_1 = \vec{D}_2 = \frac{\lambda}{2\pi R_2} \hat{r} \text{ 是连续的。}$$

$$\vec{E}_1 = \frac{\vec{D}_1}{\epsilon_0 \epsilon_{r1}} = \frac{\lambda}{2\pi \epsilon_0 \epsilon_{r1} r} \hat{r} \quad (R_1 < r < R_2)$$

$$\vec{E}_2 = \frac{\vec{D}_2}{\epsilon_0 \epsilon_{r2}} = \frac{\lambda}{2\pi \epsilon_0 \epsilon_{r2} r} \hat{r} \quad (R_2 < r < R_3)$$

在两介质的分界面出；

$$\vec{E}_1 = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}R_2} \hat{r}$$

$$\vec{E}_2 = \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}R_2} \hat{r}$$

在 $\epsilon_{r1} \neq \epsilon_{r2}$ 时, $\vec{E}_1 \neq \vec{E}_2$

$\therefore \vec{E}$ 是不连续的

$$\begin{aligned} (2) \quad U &= \int_{R_1}^{R_2} \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}r} dr + \int_{R_2}^{R_3} \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r2}r} dr \\ &= \frac{\lambda}{2\pi\epsilon_0} \left[\frac{1}{\epsilon_{r1}} \ln \frac{R_2}{R_1} + \frac{1}{\epsilon_{r2}} \ln \frac{R_3}{R_2} \right] \end{aligned}$$

$$\therefore C = \frac{\lambda}{U} = \frac{2\pi\epsilon_0\epsilon_{r1}\epsilon_{r2}}{\epsilon_{r2} \ln \frac{R_2}{R_1} + \epsilon_{r1} \ln \frac{R_3}{R_2}}$$

3.6.2 分界面左、右两侧电介质的相对介电常数分别

为: $\epsilon_{r1}=3$ 和 $\epsilon_{r2}=7$ 。设在分界面左侧的场强大小为 $E_1 = 1000$

伏/米, 与发线成 45° 角, 且指向右侧, 求分界面右侧的场强 \vec{E}_2 。

解: 两种电介质界面上无自由电荷, 故电位移矢量的法向分量是连续的。

$$D_{1n} = D_{2n} \quad \text{或} \quad \epsilon_{r1}\epsilon_0 E_{1n} = \epsilon_{r2}\epsilon_0 E_{2n}$$

P118——P121

P339

在电容器中: $\vec{j}_{\text{传}} = 0$

在平行板电容器中作过 P 点以 r 为半径的圆, 如图所示,

根据对称性可知其上 H 大小相等。

$$\therefore \oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = H \cdot 2\pi r \quad (\text{选积分方向与 } \vec{H} \text{ 方向一致})$$

$$\iint_S \vec{j}_{\text{位}} \cdot d\vec{S} = j_{\text{位}} \pi r^2$$

$$\therefore H_{cp} = \frac{j_{\text{位}} \cdot r}{2} = \frac{720 \times 10^5 \times 10^{-2} \varepsilon_0 \pi \cos 10^5 \pi}{2}$$

$$= 3.6 \times 10^5 \pi \varepsilon_0 \cos 10^5 \pi \varepsilon_0 \quad (\text{安/米})$$

$$\text{当 } t=0 \text{ 时, } H=3.6 \times 10^5 \pi \varepsilon_0 \quad (\text{安/米})$$

$$\text{当 } t = \frac{\pi}{2} \times 10^5 \text{ 时, } H=0$$

9.1.2 一平行板电容器的两板面积均为 A 的圆形金属板，接一交流电源时，板上的电荷随时间变化。

即 $q_0 = q_m \sin \omega t$ 。

- (1) 试求电容器中的位移电流密度
- (2) 试证两板之间的磁感应强度分布

$B = \frac{q_m r \omega \mu_0}{2A} \cos \omega t$ ，其中 r 为由圆板中心线到该点的距离。

解：(1) $q_0 = q_m \sin \omega t$ 对于平行板电容器

$$D = \sigma_0 = \frac{q_0}{A} = \frac{q_m}{A} \sin \omega t$$

$$\therefore j_{\text{位}} = \frac{\partial D}{\partial t} = \frac{q_m \omega}{A} \cos \omega t$$

- (3) 根据环路定理知：

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = \iint_R \vec{j}_{\text{位}} \cdot d\vec{S} \quad (\text{电容器中的 } \vec{j}_{\text{传}} = 0)$$

以两极板中心线为对称轴，在平行于极板的平面内，以该平面与中心线的交点为圆心，以 r 为半径作圆，根据对称性知，其上 H 大小相等，选积分方向与 \vec{H} 方向大小一致。

$$\therefore \oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = H \cdot 2\pi r$$

$$\iint \vec{j}_{\text{位}} \cdot d\vec{S} = j_{\text{位}} \cdot \pi r^2$$

$$\therefore H = \frac{\vec{j}_{\text{位}} r}{2} = \frac{q_m \omega r}{2A} \cos \omega t$$

$$\therefore B = \mu_0 H = \frac{q_m \omega r}{2A} \cos \omega t$$

9.1.3 试证：平行板电容器中的位移电流可以表示为：

$$i_{\text{位}} = \frac{C d u}{d_t} = \frac{d q_0}{d_t} \quad (\text{省去边缘效应}).$$

证： $\because q_0 = C u$

$$\sigma_0 = \frac{q_0}{S} = \frac{C u}{S}$$

在平行板电容器中： $D = \sigma_0$

$$\vec{j}_{\text{位}} = \frac{\partial D}{\partial t} = \frac{C}{S} \frac{\partial u}{\partial t}$$

$$\text{位移电流：} \quad i_{\text{位}} = j_{\text{位}} S = C \frac{\partial u}{\partial t}$$

q_0, u 只是 t 的函数，又 $\because u = \frac{q_0}{C}$

$$\therefore i_{\text{位}} = C \frac{d u}{d t} = \frac{d q_0}{d t}.$$

证毕。

9•1•4 如图所示，电路中直流电源的电动势为 12 伏、电阻 $R=6$ （欧），电容器的电容 $C=1.0$ （微法），试求：

- (1) 接通电源瞬时电容器极板间的位移电流。
- (2) $T=6 \times 10^{-6}$ （秒）时，电容器极板间的位移电流，
- (3) 位移电流持续多长时间。（通常认为经过 10 倍电路时间常数后电流小到可忽略不计。）

解：对 RC 串联的暂态过程有：

$$R \frac{d q_0}{d t} + \frac{1}{C} q_0 = \xi$$

解之得： $q_0 = C \xi \left(1 - e^{-\frac{1}{RC} t} \right)$

$$= 12 \times 10^{-6} \left(1 - e^{-\frac{10^6}{6} t} \right)$$

在电容器内，由上题结论知：

$$i_{\text{位}} = \frac{dq_0}{dt} = 12 \times 10^{-6} \times \frac{10^6}{6} e^{-\frac{10^6}{6}t} = 2e^{-\frac{10^6}{6}t}$$

(1) 在接通电源瞬时 $t=0$, $i_{\text{位}}=2$ (安)

(2) 当 $t=6 \times 10^{-6}$ 秒时, $i_{\text{位}}=2e^{-\frac{10^6 \times 6}{10^6}}=2e^{-1}$ (安)

(3) $i_{\text{位}} \rightarrow 0$, 在 $t=10\tau$ 时可认为电流忽略不计

$$t=10\tau=10RC=10 \times 6 \times 10^{-6}=6 \times 10^{-5} \text{ (秒)}$$

9•3•1 一个很长的螺线管, 每单位长度有 n 匝, 半径为 a , 载有一增加的电流 i , 试求:

(1) 在螺线管内距轴线为 r 处一点的感应电场,

(2) 在这点的坡印廷矢量的大小及方向。

解: (1) 螺线管内磁场强度: $H=ni$

$$B=\mu_0 ni$$

$$\text{利用 } \oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = - \iint_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

由对称性知, 以轴线为对称轴, 距轴线为 r 的圆周上 \vec{E} 的大小相等:

$$\therefore \oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = E \cdot 2\pi r$$

$$\iint_S \frac{\partial B}{\partial t} \cdot d\vec{S} = \pi r^2 \mu_0 n \frac{di}{dt}$$

$$\therefore E = \frac{\mu_0 nr}{2} \cdot \frac{di}{dt}$$

0 坡印廷矢量: $\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$

在螺线管内 $\vec{E} \perp \vec{H}$

$$\therefore S = EH$$

$$= \frac{\mu_0 n^2 r}{2} i \frac{di}{dt}$$

\vec{S} 方向指向轴线, 如图所示。

9.3.2 单位长的电阻为 3×10^{-3} 欧/米, 载有电流 25.1

字培计算在距导线表面很近一处点处的下列各量:

- (1) \bar{H} 的大小
- (2) 线方向上的分量,
- (3) 垂直于导线 \bar{S} 的分量

解: 1) 由环路定理 $\oint \bar{H} \cdot d\bar{l} = I_{\text{传}}$

$$\frac{25.1}{2\pi \times 10^{-2}} = 4 \times 10^{-2} \quad (\text{安/米})$$

(2) 导体电阻公式: $R = \frac{l}{\sigma S}$

$$\therefore \sigma = \frac{l}{RS} = \frac{I}{\frac{R}{l}} S$$

电流的密度:
$$j_{\text{传}} = \frac{I_{\text{传}} RS}{lS} = I_{\text{传}} \frac{R}{l}$$

$$= 25.1 \times 3 \times 10^{-3} = 75.3 \times 10^{-3} \quad (\text{安/米})$$

$$(3) \quad \bar{S} = \bar{E}_n \times \bar{H} = \bar{E} \times \bar{H}$$

$$\therefore \bar{E} \perp \bar{H}$$

$$\therefore S = EH = 75.3 \times 10^{-3} \times 4 \times 10^{-3}$$

$$= 30.1 \quad (\text{瓦/米})$$

9•3•3 有一圆柱形导体, 半径为 a , 阻率为 ρ , 载有电流 I 。

- (1) 求在导体内距轴线为 r 处某点 E 的大小及方向。
- (2) 求该点 \bar{H} 的大小与方向。
- (3) 求该点玻印廷矢量 \bar{S} 的大小与方向,
- (4) 试将 (3) 的结果与长度为 L , 半径为 r 的导体内消耗的能量做比较。

解: (1)
$$j_{\text{传}} = \frac{I_0}{S} = \frac{I_0}{\pi a^2}$$

$$E = \frac{j_{\text{传}}}{\sigma} = \rho j_{\text{传}} = \rho \frac{I_0}{\pi a^2}$$

E 的方向与电流方向致

$$(2) \quad \oint \bar{H} \cdot d\bar{l} = j_{\text{传}} \pi r^2$$

$$\therefore \oint \bar{H} \cdot d\bar{l} = 2\pi rH = j_{\text{传}} \pi r^2$$

$$\therefore H = \frac{j_{\text{传}} r}{2} = \frac{I_0 r}{2\pi a^2}$$

的方向在过该点与轴线垂直平面内，且与电流方向满足右手螺旋关系。

$$(3) \quad \bar{S} = \bar{E} \times \bar{H}$$

$$\therefore \bar{E} \perp \bar{H}$$

$$\therefore S = EH = \rho \frac{I_0 r}{\pi a^2} \cdot \frac{I_0 r}{2\pi a^2} = \frac{\rho I_0^2 r}{2\pi^2 a^4}$$

方向满足 $\bar{S} = \bar{E} \times \bar{H}$ 关系。

(4) 长为 L，半径为 r 的导体电阻为：

$$R = \rho \frac{L}{S} = \rho \frac{L}{\pi r^2}$$

$$I' = j_{\text{传}} \pi r^2 = \frac{I_0 r^2}{a^2}$$

导体内消耗的能量：

$$W = I'^2 R = \frac{I_0^2}{a^4} r^4 \rho = \frac{\rho I_0^2 r^2 L}{\pi a^4}$$

$$= \frac{\rho I_0^2 r}{2a^4 \pi} \cdot 2\pi r L$$

$$= S \cdot 2\pi r L$$

$$\varpi_E = \frac{\partial \varpi_E}{\partial t} = \frac{1}{2C} \frac{dq_0^2}{dt} = \frac{q_0}{C} \frac{dq_0}{dt}$$

$\therefore \varpi_s = \varpi_E$ 即流入电容器的能量等于其静电能的增加速率。

9.3.5 假设 100 瓦的灯泡的输入功率中有 10% 以 500 毫微米 (1 毫微米 = 10^{-9} 波长

的光均匀辐射，在距光源 2 米处，电场与磁场强度正按正弦规律变化，
 $E = E_m \sin(\omega t + \varphi_E)$ 及 $H = H_m \sin(\omega t + \varphi_H)$ 。计算 E 及 H。

解：

$$\omega = 2\pi f = \frac{2\pi C}{\lambda} = -\frac{6\pi}{5} \times 10^{15}$$

$$\varphi_E = \varphi_H = -\frac{x\omega}{C} = \frac{2 \times \frac{6\pi}{5} \times 10^{15}}{3 \times 10^8} = -\frac{4\pi}{5} \times 10^7$$

$$\bar{S} = \frac{W}{4\pi r^2} = \frac{10}{4\pi \times 2^2} = \frac{10}{16\pi} = \frac{5}{8\pi}$$

又由 $\sqrt{\varepsilon_0} E =$

$$H = \sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu}} E$$

$$\therefore \bar{S} = \frac{1}{2} E_m H_m = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu_0}} E_m^2$$

$$\therefore E_m = (2\bar{S} \sqrt{\frac{\mu_0}{\varepsilon_0}})^{\frac{1}{2}}$$

$$= (2 \times \frac{5}{8\pi} \times \sqrt{\frac{4\pi \times 10^{-7}}{8.85 \times 10^{-12}}})^{\frac{1}{2}} = 150 \text{ (伏/米)}$$

$$H_m = \sqrt{\frac{\varepsilon_0}{\mu}} E_m = \sqrt{\frac{8.85 \times 10^{-12}}{4\pi \times 10^{-7}}} \times 150$$

$$= 0.4 \text{ (安/米)}$$

$$\therefore E = 150 \sin(\frac{6\pi}{5} \times 10^{15} t - \frac{4\pi}{5} \times 10^7) \text{ (特/米)}$$

$$H = 0.4 \sin(\frac{6\pi}{5} \times 10^{15} t - \frac{4\pi}{5} \times 10^7) \text{ (安/米)}$$