例. 半径为R的圆形平行板电容器均匀充电,板间dE/dt=常数,内部充满介质 ε 、 μ 。求充电时(1) 两极板间的位移电流; (2)离轴线r处的磁应感强度。

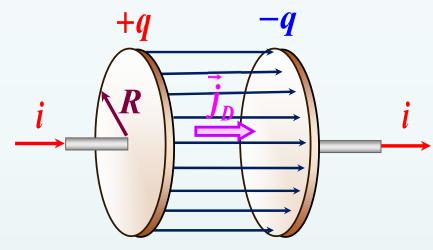
解: (1) 充电时
$$\frac{\mathrm{d}E}{\mathrm{d}t} > 0$$

位移电流密度与电场同方向

$$j_D = \frac{\mathrm{d}D}{\mathrm{d}t} = \varepsilon \frac{\mathrm{d}E}{\mathrm{d}t}$$

$$I_D = \int \vec{j}_D \cdot d\vec{S} = j_D \cdot S = \varepsilon \frac{dE}{dt} \pi R^2$$

$$I_D = \frac{\mathrm{d}\Phi_D}{\mathrm{d}t} = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left(D\pi R^2 \right) = \varepsilon \frac{\mathrm{d}E}{\mathrm{d}t} \pi R^2$$



解:
$$j_D = \varepsilon \frac{\mathrm{d}E}{\mathrm{d}t}$$
 $I_D = \varepsilon \frac{\mathrm{d}E}{\mathrm{d}t} \pi R^2$

$$I_D = \varepsilon \frac{\mathrm{d}E}{\mathrm{d}t} \pi R^2$$

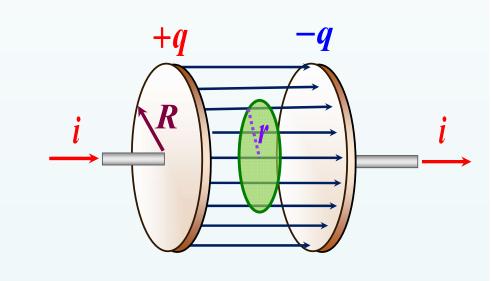
(2) 根据全电流定理:

$$\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_{S} \left(\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) \cdot d\vec{S}$$

由E的特征知: B具有轴对称性!



垂直轴线作一半径为r的圆环:



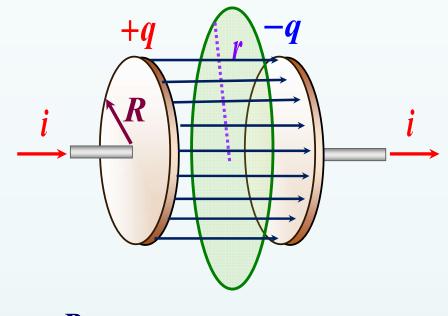
解:

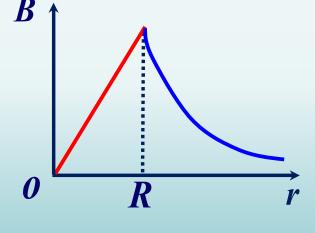
当
$$r \ge R$$
时 $\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = I_{\frac{1}{2}}$

$$H2\pi r = j_D \pi R^2 = \pi R^2 \varepsilon \frac{dE}{dt}$$

$$H = \frac{\varepsilon R^2}{2r} \frac{dE}{dt}$$

$$B = \frac{\varepsilon \mu R^2}{2r} \frac{dE}{dt}$$





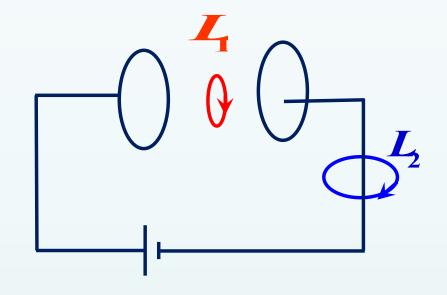
例. 针对右图下面说法哪个正确

A.
$$\oint_{L_1} \vec{H} \cdot d\vec{l} > \oint_{L_2} \vec{H} \cdot d\vec{l}$$

$$\mathbf{B.} \quad \oint_{L_1} \vec{H} \cdot \mathbf{d}\vec{l} = \oint_{L_2} \vec{H} \cdot \mathbf{d}\vec{l}$$

$$\left[\mathbf{C}. \quad \oint_{L_1} \vec{H} \cdot d\vec{l} < \oint_{L_2} \vec{H} \cdot d\vec{l} \right]$$

$$\mathbf{D.} \quad \oint_{L_1} \vec{H} \cdot \mathbf{d}\vec{l} = 0$$



麦克斯韦方程组

稳恒情况

$$\oint_{S} \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum q_{\triangleq \pm}$$

$$\oint_{I} \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$$

$$\oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$

$$\begin{cases}
\oint_{S} \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum_{i} q_{\text{filth}} \\
\oint_{L} \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum_{i} I_{i} - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum_{i} I_{i} - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum_{i} I_{i} - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum_{i} I_{i} - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum_{i} I_{i} - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum_{i} I_{i} - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum_{i} I_{i} - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0 - 4 \\
\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l}$$

非稳恒情况

$$ec{m{E}} = ec{m{E}}_{m{ ilde{ ilde{ heta}}}} + ec{m{E}}_{m{ ilde{ ilde{ ilde{B}}}}m{ ilde{m{o}}}}$$

$$\oint_{L} \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\int_{S} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

$$ec{m{H}} = ec{m{H}}_{m{\xi}} + ec{m{H}}_{m{ ilde{Q}}m{\delta}}$$

$$\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_{S} \left(\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) \cdot d\vec{S}$$

$$\oint_{S} \vec{D} \cdot d\vec{S} = \int_{V} \rho dV$$

$$\oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$

任意磁场
$$\left\{ \begin{array}{l} \oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0 \\ \oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_{S} \left(\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) \cdot d\vec{S} \end{array} \right. \rightarrow \text{无源场}$$

+ 有源场

→ 有旋场

麦克斯韦方程组

麦氏电磁理论是物理学

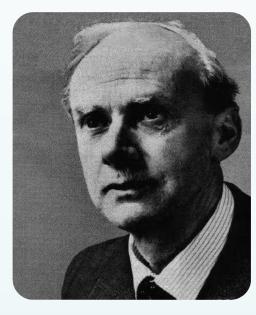
史上的一次重大突破。

解释:一切宏观电磁现象

预言: 电磁波的存在

指出: 光波就是电磁波

方程组并非完 全对称,你是 否想作修改



狄拉克

1931年预言: 磁单极子 定向移动

是否存在?



$$\oint_{S} \vec{D} \cdot d\vec{S} = \int_{V} \rho dV$$

$$\oint_{L} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_{S} \left(\vec{j}_{m} - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \right) \cdot d\vec{S}$$

$$\oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int_{V} \rho_{m} dV$$

$$\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_{S} \left(\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) \cdot d\vec{S}$$

注意:

- 磁单极子的存在与否,不影 响麦克斯韦方程组的正确性。
- 它是接受了实践的检验,是 电磁场理论的基石和精髓。

积分形式

$$\begin{cases} \oint_{S} \vec{D} \cdot d\vec{S} = \int_{V} \rho dV \\ \oint_{L} \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\int_{S} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S} \\ \oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0 \\ \oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_{S} \left(\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) \cdot d\vec{S} \end{cases} \qquad \qquad \qquad \qquad \begin{cases} \nabla \cdot \vec{D} = \rho \\ \nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \nabla \cdot \vec{B} = 0 \end{cases}$$

微分形式 (自学)

$$\begin{cases} \nabla \cdot \vec{D} = \rho \\ \nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \nabla \cdot \vec{B} = 0 \end{cases}$$

$$\nabla \times \vec{H} = \vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$$

直角坐标系
$$\nabla = \frac{\partial}{\partial x}\vec{i} + \frac{\partial}{\partial y}\vec{j} + \frac{\partial}{\partial z}\vec{k}$$

例. 积分形式的麦克斯韦方程组表示如下

$$\mathbf{A.} \ \oint_{S} \vec{D} \cdot \mathbf{d}\vec{S} = \sum_{i} q_{i}$$

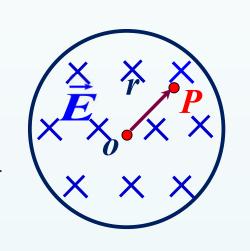
$$\mathbf{B.} \ \oint_{L} \vec{E} \cdot \mathbf{d}\vec{l} = -\frac{\mathbf{d} \Phi_{\mathrm{m}}}{\mathbf{d}t}$$

C.
$$\oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$$

D.
$$\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum_{i} I_{i} + \frac{d\Phi_{\bullet}}{dt}$$

判断下列结论是等效于哪一个麦克斯韦方程式

- 1. 变化的磁场一定伴随有电场_____;
- 2. 磁感应线是无头无尾的___C;
- 3. 电荷总伴随有电场______;



例. 空气平行板电容器的两极板都是半径为R的圆形导体片,在充电时板间电场强度的变化率为dE/dt>0,若略去边缘效应。

求两板间的位移电流: $I_D = \varepsilon \frac{\mathrm{d}E}{\mathrm{d}t} \pi R^2$

位移电流密度的方向: 与电场同向

例.一平行板电容器与电压为V的电源相连。若将电容器的一极板以速率u拉开,则当极板间的距离为x时,求电容器内的位移电流密度。

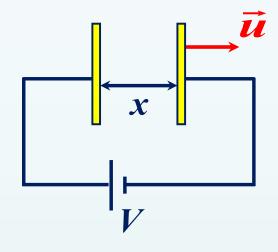
解: 设极板间的距离为x时,板内电场为E,则有:

$$V = Ex \longrightarrow E = \frac{V}{x}$$

位移电流密度大小为

$$\left|j_{D}\right| = \varepsilon_{0} \frac{\partial E}{\partial t} = -\varepsilon_{0} \frac{V}{x^{2}} \cdot \frac{\mathrm{d}x}{\mathrm{d}t} = -\varepsilon_{0} \frac{Vu}{x^{2}}$$

方向向左



作业: 8T16~8T24

作业要求

- 1. 独立完成作业。
- 2. 图和公式要有必要的标注或文字说明。
- 3. 作业纸上每次都要写学号(或学号末两位)。
- 4. 课代表收作业后按学号排序,并装入透明文件袋。
- 5. 每周四交上周的作业。迟交不改。
- 6. 作业缺交三分之一及以上者综合成绩按零分计。