

第10章 Maxwell方程组 电磁场

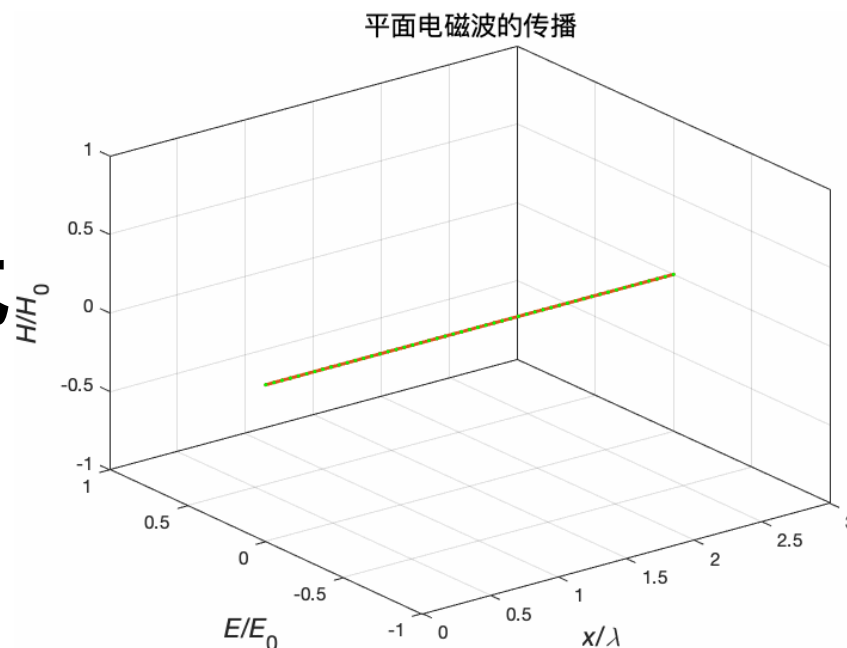
§ 1 位移电流

§ 2 全电流安培环路定理

§ 3 Maxwell方程组积分形式

§ 4 电磁波

§ 5 电磁波能量与电磁波谱



产生电场的原因 {
1、电荷
2、变化的磁场

产生磁场的原因 {
1、电流
2、变化的电场

Yes !



§ 1. 位移电流

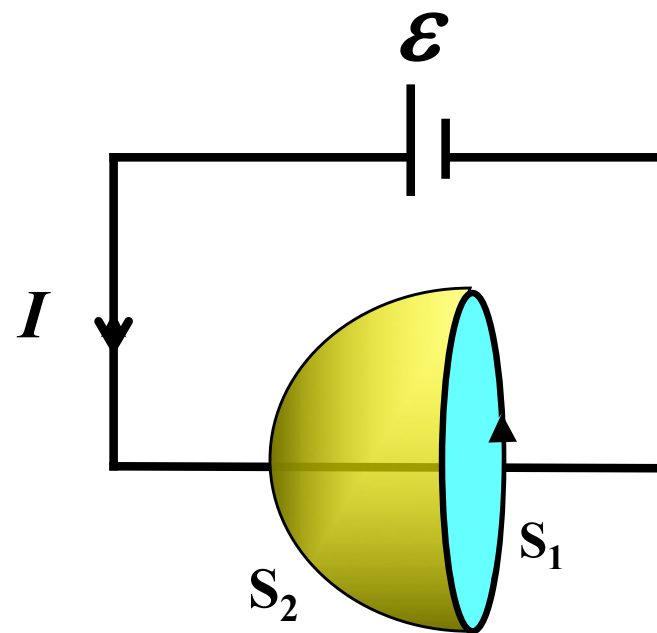
一、安培环路定理失效

恒定磁场中，磁感应强度 \vec{B} 沿任何闭合路径 L 的线积分（环路积分）等于路径 L 所包围的电流强度的代数和的 μ_0 倍

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum_i I_{int}$$

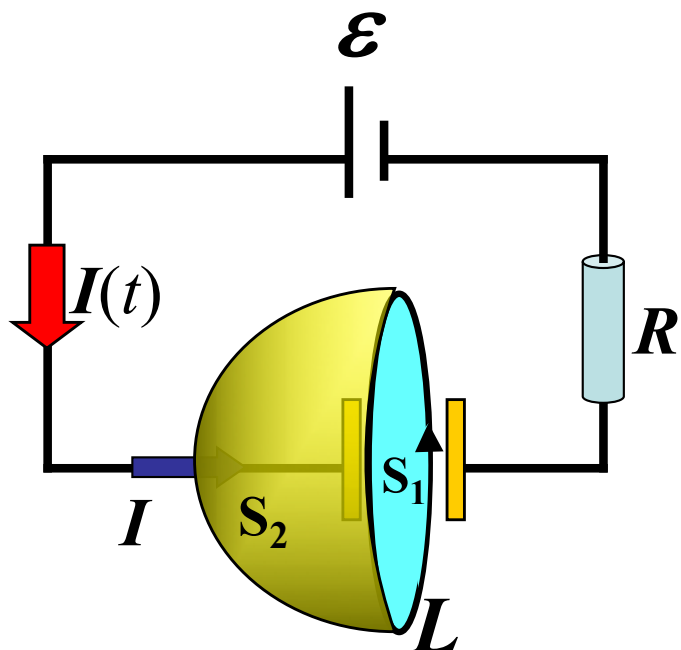
$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum_i I_{int0}$$

I_{int} 与 L **套连** 的电流



§ 1. 位移电流

一、安培环路定理失效



稳恒: $\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = I$

非稳恒:

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = ? \left\{ \begin{array}{l} 0 \leftarrow S_1 \\ I \leftarrow S_2 \end{array} \right.$$

任意时刻空间每一点的磁场都是确定的, 对于确定的回路, 积分只有唯一确定的值。

定理需要修正! 方程的右边还有一个物理量!

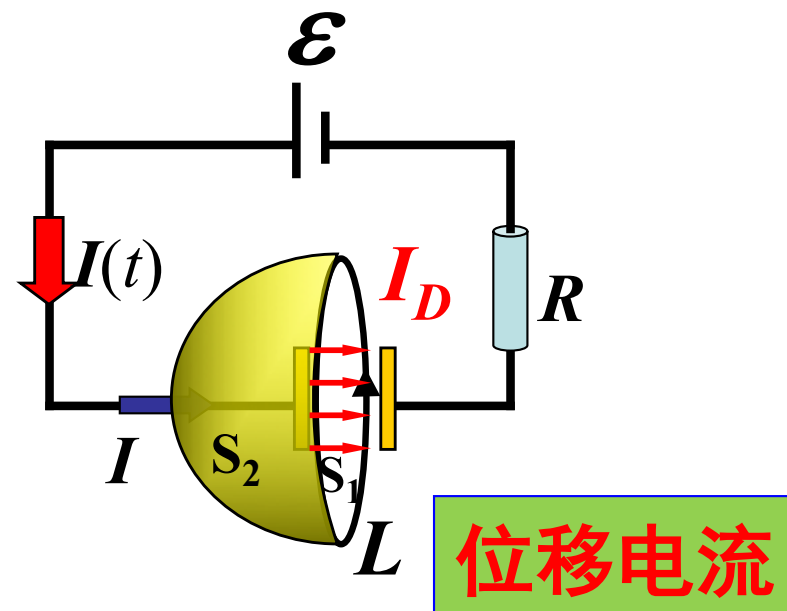


§ 1. 位移电流

二、位移电流

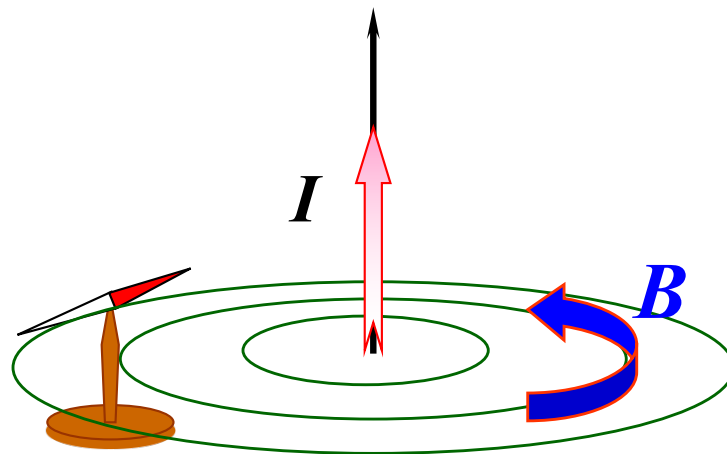
Maxwell 假设：

变化的电场在空间激发了磁场。



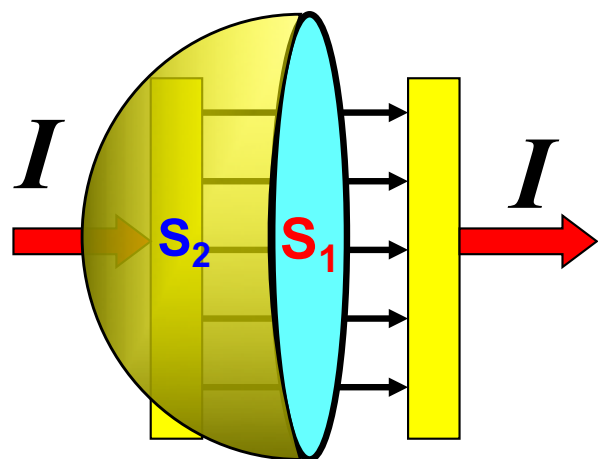
$E(t)$ 增加 \sim 电流

就“产生磁场”而言，
变化的电场与传导电流等价。



§ 1. 位移电流

二、位移电流



电容器极板面积 S , 电荷面密度 σ

极板电量: $q = \sigma S$

极板间电位移: $D = \sigma$

电位移通量: $\Phi_D = \vec{D} \cdot \vec{S} = \sigma S = q$

$$I = \frac{dq}{dt} = \frac{d\Phi_D}{dt}$$

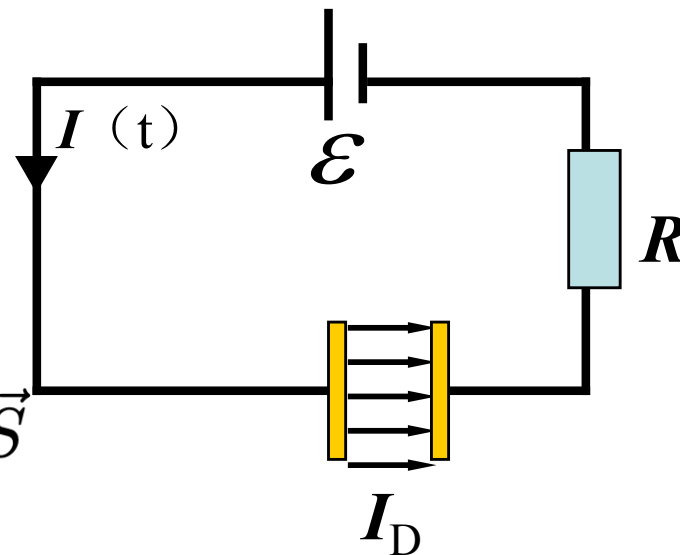
$$I_D = \frac{d\Phi_D}{dt} \text{ 位移电流}$$

§ 1. 位移电流

二、位移电流

空间电位移分布不均匀: $\Phi_D = \iint_S \vec{D} \cdot d\vec{S}$

$$I_D = \frac{d\Phi_D}{dt} = \frac{d}{dt} \left(\iint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} \right) = \iint_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$



位移电流密度:

$$\vec{J}_D = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$$

1、大小与电位移对时间的变化率 $\frac{\partial D}{\partial t}$ 相关。

2、在产生磁场的作用方面与传导电流等价。

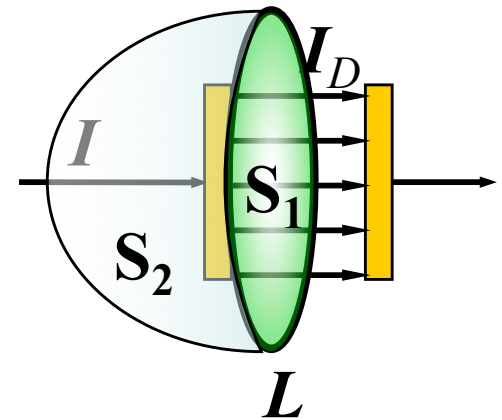
位移电流: $I_D = \int_S \vec{J}_D \cdot d\vec{S} = \int_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$

位移电流

§ 2. 全电流安培环路定理

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = I + I_D \quad \left\{ \begin{array}{l} 0 + I_D \leftarrow S_1 \\ I + 0 \leftarrow S_2 \end{array} \right.$$

全电流: $I_t = I + I_D$



$$\left. \begin{array}{l} I = \int_S \vec{J} \cdot d\vec{S} \\ I_D = \int_S \vec{J}_D \cdot d\vec{S} = \int_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S} \end{array} \right\} \vec{J}_t = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$$

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \iint_S \left(\vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) \cdot d\vec{S} \rightarrow \nabla \times \vec{H} = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$$

Maxwell 方程之一

位移电流的特点

1、只要电场随时间变化，
就有相应的位移电流

本质是变化的电场

(1) 在无传导电流的介质中

$$I_D = I_t$$

(2) 在导体中，低频时 $I_D \ll I$ ，
可忽略；高频时不可略。

2、位移电流与传导电流是
完全不同的概念，仅在
产生磁场方面二者等价

(1) I 有电荷流动，通过导
体会产生焦耳热

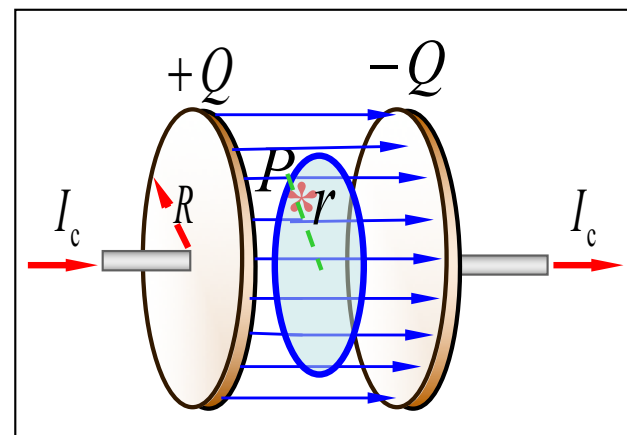
(2) I_D 无电荷流动。高频时介
质也发热，那是分子反复极
化造成

例 有一圆形平行平板电容器 $R=3.0\text{cm}$. 现对其充电, 使电路上的传导电流 $I_c = dQ/dt = 2.5\text{A}$, 若略去边缘效应, 求 (1) 两极板间的位移电流; (2) 两极板间离开轴线的距离为 $r=2.0\text{cm}$ 的 P 点处的磁感应强度.

解 (1) 通过圆形回路电位移通量

$$\left. \begin{aligned} \Psi &= D(\pi r^2) \\ D &= \sigma \end{aligned} \right\} \Psi = \frac{r^2}{R^2} Q$$

$$I_D = \frac{d\Psi}{dt} = \frac{r^2}{R^2} \frac{dQ}{dt} = \frac{dQ}{dt} \Big|_{r=R} = 2.5 \text{ A}$$



$$(2) \oint_l \vec{H} \cdot d\vec{l} = I + I_D = I_D \qquad H(2\pi r) = \frac{r^2}{R^2} \frac{dQ}{dt}$$

$$H = \frac{r}{2\pi R^2} \frac{dQ}{dt} \rightarrow B = \frac{\mu_0 r}{2\pi R^2} \frac{dQ}{dt} = 1.11 \times 10^{-5} \text{ T}$$