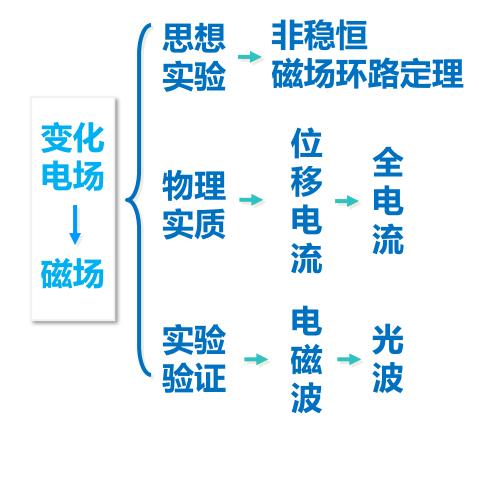




电磁感应





变化磁场 产生感生电场

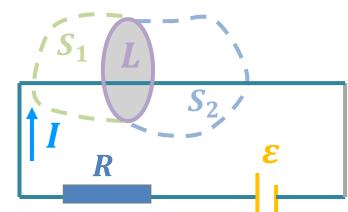


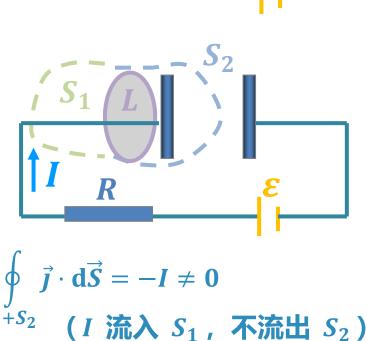
◆ 稳恒电流的安培环路定理

$$\oint_{L} \overrightarrow{H} \cdot d\overrightarrow{l} = \sum_{L \mid \overline{J}} I_{c} = \int_{S} \overrightarrow{J} \cdot d\overrightarrow{S}$$

穿过以闭合回路L为边界的 任意曲面的传导电流

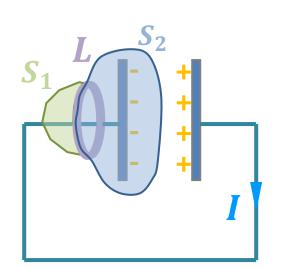
◆ 非稳恒电流情况 举例: 电容器充放电





出现矛盾的原因: 非稳恒情况下传导电流不连续。

◆ 非稳恒电流情况



举例: 电容器充放电

电荷守恒定律

$$\oint_{S} \vec{j} \cdot d\vec{S} = -\frac{dq}{dt}$$

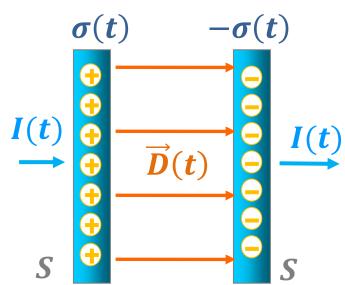
● 高斯定理

$$\oint_{S} \overrightarrow{D} \cdot d\overrightarrow{S} = q$$

极板上电荷量的 时间变化率等于 传导电流

$$I = \frac{\mathrm{d}q}{\mathrm{d}t}$$

非稳恒电路中, 在传导 电流中断处必发生电荷 分布的变化。

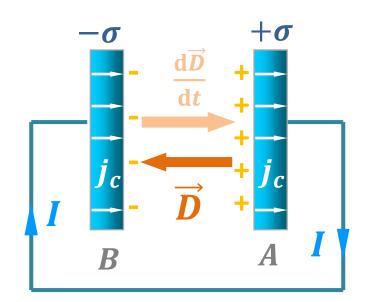


电位移通量

$$\Phi_D = DS = \Phi_D(t)$$

$$D = \sigma$$

$$\Phi_D(t) = \sigma(t)S = q(t)$$



◆ 非稳恒情况 举例:电容器充放电

电荷分布的变化必引起电场的变化

传导电流与极板间变化电场之间的关系

传导电流

$I = \frac{\mathrm{d}q}{\mathrm{d}t} = \frac{\mathrm{d}(\sigma S)}{\mathrm{d}t} = S\frac{\mathrm{d}\sigma}{\mathrm{d}t}$

$$j = \frac{I}{S} = \frac{\mathrm{d}\sigma}{\mathrm{d}t}$$

板间电场

$$E = \sigma/\varepsilon$$

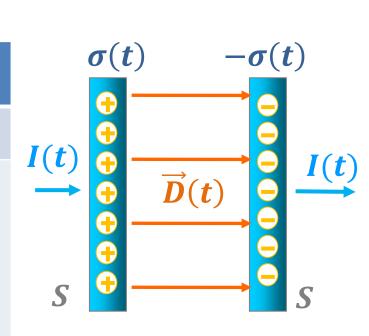
$$D = \varepsilon E = \sigma$$

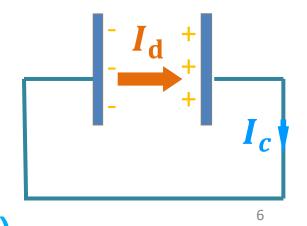
$$\frac{\mathrm{d}D}{\mathrm{d}t} = \frac{\mathrm{d}\sigma}{\mathrm{d}t}$$

$$I = \frac{\mathrm{d}q}{\mathrm{d}t} = \frac{\mathrm{d}\Phi_D}{\mathrm{d}t} = I_\mathrm{d}$$

--- I_d 位移电流

(电场变化等效为一种电流)





位移电流 (displacement current)

$$I_{\mathbf{d}} = \frac{\mathbf{d}\Phi_{D}}{\mathbf{d}t} = \frac{\mathbf{d}}{\mathbf{d}t} \int_{S} \vec{D} \cdot \mathbf{d}\vec{S} = \int_{S} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot \mathbf{d}\vec{S} = \int_{S} \vec{J}_{\mathbf{d}} \cdot \mathbf{d}\vec{S}$$

位移电流密度

 $\vec{J}_{d} = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$

● 电荷守恒定律

$$\oint_{S} \vec{j} \cdot d\vec{S} = -\frac{dq}{dt}$$

$$\oint_{C} \left(\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) \cdot d\vec{S} = 0$$

通过电场中某一截面的位移电流等于通 过该截面电位移通量对时间的变化率。

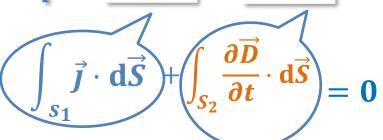
电场中某一点位移电流密度等于该点电位移矢量对时间的变化率。

高斯定理

$$\oint_{S} \overrightarrow{D} \cdot d\overrightarrow{S} = q$$

传导 电流

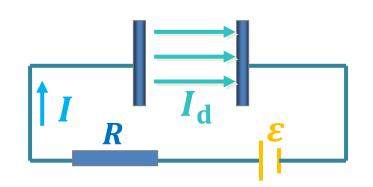
位移 电流



--- 全电流连续性方程

1861年,麦克斯韦提出全电流的概念

位移电流与传导电流连接起来 恰好构成连续的闭合电流。



在普遍情形下,全电流在空间连续不中断,构成闭合回路。

$$\oint_{S} \left(\vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) \cdot d\vec{S} = 0 \quad --- 全电流连续性方程$$

$$\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum_{L \nmid J} I_{\pm} = \sum_{L \mid J} \left(I_{\ddagger} + I_{\dot{\Box}} \mathcal{B} \right) = \int_{S} \vec{J} \cdot d\vec{S} + \int_{S} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

Ch11 变化中的磁场和电场| 位移电流

载流子

起源

传导电流

的宏观定向运动

位移电流、	传导电流的比较
	I A 'J - WINHJPUTA

位移电流

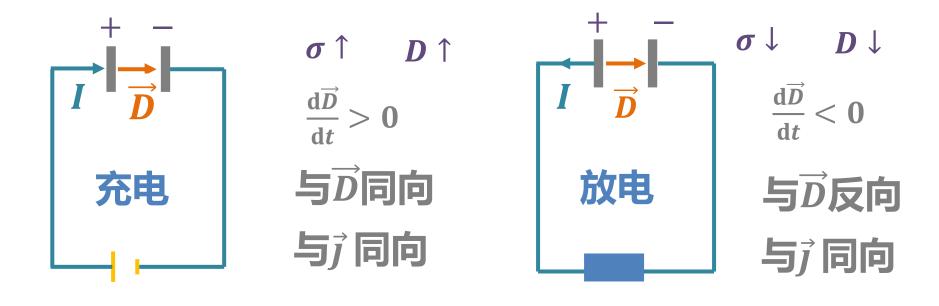
变化电场和极化电荷

的微观运动

位移电流的实质是变化的电场激发磁场。

特点 只在导体中存在 并产生焦耳热 在导体、电介质、真空中均存在 无焦耳热 按相同规律激发磁场 位移电流具有磁效应 ---与传导电流相同 $I_{\rm d} = \frac{{\rm d}\Phi_D}{{\rm d}t} \qquad \overleftarrow{F}_{I} \cdot {\rm d}\vec{i} = \int_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot {\rm d}\vec{S}$

Ch11 变化中的磁场和电场| 位移电流



• 物理意义 $\overrightarrow{D} = \varepsilon_0 \overrightarrow{E} + \overrightarrow{P}$

$$\vec{J}_{\rm d} = \frac{{\rm d}\vec{D}}{{\rm d}t} = \varepsilon_0 \underbrace{\frac{\partial \vec{E}}{\partial t}}_{\rm d} + \underbrace{\frac{\partial \vec{P}}{\partial t}}_{\rm e}$$
电介质分子中
空间电场变化 电荷微观运动

真空中:

$$\frac{\partial \vec{P}}{\partial t} = \mathbf{0}$$

$$\vec{J}_{d} = \varepsilon_{0} \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$$

---揭示变化电场与电流 的等效关系。 设平行板电容器极板为圆板,半径为R,两极板间距为d, 用缓变电流 I_C 对电容器充电,求 P_1 、 P_2 点处的磁感应强度。

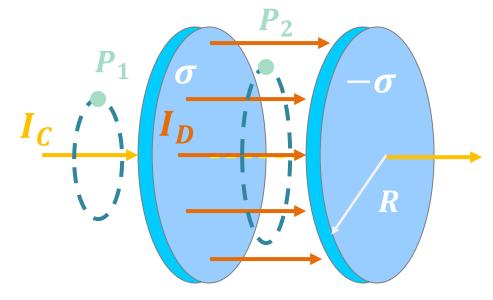
解: 任一时刻极板间的电场

$$E = \frac{\sigma}{\varepsilon_0} = \frac{D}{\varepsilon_0}$$

极板间任一点的位移电流

$$j_D = \frac{\partial D}{\partial t} = \frac{\partial \sigma}{\partial t} = \frac{I_C}{\pi R^2}$$

$$\oint_{L} \overrightarrow{H} \cdot d\overrightarrow{l} = I_{C} + \int_{S} \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t} \cdot d\overrightarrow{S}$$



由全电流安培环路定理
$$\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = I_{C} + \int_{S} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

$$\begin{cases} P_{1} H_{1} 2\pi r_{1} = I_{C} \implies B_{1} = \frac{\mu_{0} I_{C}}{2\pi r_{1}} \\ P_{2} H_{2} 2\pi r_{2} = \pi r_{2}^{2} j_{D} \\ B_{2} = \frac{\mu_{0} I_{C}}{2\pi R^{2}} r_{2} \end{cases}$$

麦克斯韦 (1831-1879)

英国物理学家. 经典电磁理论的奠基人,气体动理论创始人之一。他提出了有旋场和位移电流的概念,建立了经典电磁理论,并预言了以光速传播的电磁波的存在。在气体动理论方面,他还提出了气体分子按速率分布的统计规律。

1865年麦克斯韦在总结前人工作的基础上,提出完整的电磁场理论,他的主要贡献是提出了"涡旋电场"和"位移电流"两个假设,从而预言了电磁波的存在,并计算出电磁波的速度(即光速)。

 $c=rac{1}{\sqrt{arepsilon_0\mu_0}}$ (真空中)

1887年,赫兹的实验证实了他的预言, 麦克斯韦理论奠定了经典动力学的基础, 为无线电技术和现代电子通讯技术发展开辟了广阔前景。

麦克斯韦(1831-1879), 英国物理学家

- 1855年《论法拉第的力线》: 利用流体力学的数学 工具来定量描述电场和磁场,并开始建立电磁场方程。
- 1862年《论物理的力线》: 感生电场和位移电流。
- 1864年《电磁场的动力学理论》:提出了电磁场的 普遍方程组。
- 1873年《电磁通论》:建立起完整的电磁学理论。 其意义可与牛顿的《自然哲学的数学原理》相比美。
- 1873年《电磁通论》:建立起完整的电磁学理论。 其意义可与牛顿的《自然哲学的数学原理》相比美。

● 电场的高斯定理

$$\oint_{S} \overrightarrow{D} \cdot d\overrightarrow{S} = \oint_{S} (\overrightarrow{D}_{1} + \overrightarrow{D}_{2}) \cdot d\overrightarrow{S} = \sum q_{i} + 0$$

$$\oint_{S} \overrightarrow{D} \cdot d\overrightarrow{S} = \sum q_{i} = \int_{V} \rho dV$$

静电场是有源场、感应电场是涡旋场。

● 磁场的高斯定理

$$\oint_{S} \overrightarrow{B} \cdot d\overrightarrow{S} = \oint_{S} (\overrightarrow{B}_{1} + \overrightarrow{B}_{2}) \cdot d\overrightarrow{S} = 0 + 0$$

$$= 0$$

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

传导电流、位移电流产生的磁场都是无源场。

● 电场的环路定理 | --- 法拉第电磁感应定律

$$\oint_{L} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \oint_{L} (\vec{E}_{1} + \vec{E}_{2}) \cdot d\vec{l} = 0 - \int_{S} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

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

静电场是保守场,变化磁场可以激发涡旋电场。

● 全电流安培环路定理

$$\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \oint_{L} (\vec{H}_{1} + \vec{H}_{2}) \cdot d\vec{l} = \sum_{I} I_{i} + \int_{S} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

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

传导电流和变化电场可以激发涡旋磁场。

Ch11 变化中的磁场和电场| 麦克斯韦方程组的积分形式

麦克斯韦方程组的积分形式
夕元别节川性组即你川川

麦克斯韦方程组的积分形式				
高斯定理		高斯定理	环路定理	
磁场		$\oint_{S} \overrightarrow{B} \cdot d\overrightarrow{S} = 0$	$\oint_{L} \overrightarrow{H} \cdot d\overrightarrow{l} = \int_{S} \left(\overrightarrow{J} + \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t} \right) \cdot d\overrightarrow{S}$	
	静由 情	$\oint \vec{\mathbf{p}}(1) \cdot d\vec{\mathbf{S}} = \sum \mathbf{q}_0 = \int \mathbf{q} dV$	$ \oint \vec{E}^{(1)} \cdot d\vec{l} = 0 $	

 $\int_{S} \int_{V} \int_{V$

电场 一般

电场

 $\oint \vec{D}^{(2)} \cdot d\vec{S} = 0$ $\overrightarrow{D} = \overrightarrow{D}^{(1)} + \overrightarrow{D}^{(2)}$

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

 $\oint_{L} \vec{E}^{(2)} \cdot d\vec{l} = -\int \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$ $\vec{E} = \vec{E}^{(1)} + \vec{E}^{(2)}$ $\oint_{L} \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\int_{S} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$

电场

麦克斯韦方程组

积分形式

$$\oint_{S} \overrightarrow{D} \cdot d\overrightarrow{S} = \int_{V} \rho dV = \sum_{S \mid \overline{\square}} q_{0} \quad \nabla \cdot \overrightarrow{D} = \rho$$

$$\nabla \cdot \overrightarrow{D} = \rho$$

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

$$\nabla \cdot \overrightarrow{B} = 0$$

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

$$\nabla imes \overrightarrow{E} = -rac{\partial \overrightarrow{B}}{\partial t}$$

$$\oint_{I} \overrightarrow{H} \cdot d\overrightarrow{l} = \int_{S} \left(\overrightarrow{J} + \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t} \cdot d\overrightarrow{S} \right) \qquad \nabla \times \overrightarrow{H} = \overrightarrow{J} + \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t}$$

$$\nabla \times \overrightarrow{H} = \overrightarrow{J} + \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t}$$

场是涡旋 电场的涡 旋中心。

● 变化的磁

● 变化的电 场也是磁 场的涡旋 中心。

麦克斯韦假设: 1) 涡旋电场 \overrightarrow{E}_k 2) 位移电流 $\overrightarrow{J}_d = \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t}$

麦克斯韦方程组

积分形式	实验基础	意义		
$\oint_{S} \overrightarrow{D} \cdot d\overrightarrow{S} = \int_{V} \rho dV = \sum_{S \mid \gamma} q_{0}$	库仑定律 感生电场假设	电场性质		
$\oint_{S} \overrightarrow{B} \cdot d\overrightarrow{S} = 0$	未发现磁单极	磁场性质		
$\oint_{L} \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\int_{S} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$	法拉第电磁 感应定律	变化磁场产生电场		
$ \oint_{L} \overrightarrow{H} \cdot d\overrightarrow{l} = \int_{S} \left(\overrightarrow{J} + \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t} \cdot d\overrightarrow{S} \right) $	安培定律 位移电流假设	变化电场 产生磁场		

各向同性的线性介质: $\overrightarrow{D}=arepsilon_0arepsilon_r\overrightarrow{E}$ $\overrightarrow{J}=\gamma\overrightarrow{E}$ $\overrightarrow{B}=\mu_0\mu_r\overrightarrow{H}$

口 麦克斯韦方程组的意义

- 麦克斯韦方程组是对电磁场宏观规律的全面总结, 建立了电磁场的数学形式,其中高斯定理方程描述 了电磁场性质,而环路定律方程揭示了电场与磁场 的关系,电场和磁场统一为电磁场理论。
- 麦克斯韦方程组预言了电磁波的存在,电磁场可以在电荷、电流源之外的空间互相激发,从而可以脱离电荷、电流向外传播。(自由空间ρ = 0, j = 0)

$$\oint_{S} \vec{D} \cdot d\vec{S} = 0 \qquad \oint_{L} \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\int_{S} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

$$\oint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0 \qquad \oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_{S} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

● 麦克斯韦方程组预言了光的电磁本性,由方程组可以 解出电磁波在真空的传播速度为光速。

● 思考:如果存在磁单极,麦克斯韦方程如何修正?

引入磁荷 ho_m 、磁流 $ec{J}_m$

由对称性:

$$\oint_{S} \overrightarrow{D} \cdot d\overrightarrow{S} = \int_{V} \rho_{e} dV$$

$$\oint_{S} \overrightarrow{B} \cdot d\overrightarrow{S} = \int_{V} \mu_{0} \rho_{m} dV$$

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

$$\oint_{L} \overrightarrow{E} \cdot d\overrightarrow{l} = - \int_{S} \left(\mu_{0} \overrightarrow{J}_{m} + \frac{\partial \overrightarrow{B}}{\partial t} \right) \cdot d\overrightarrow{S}$$

口 电磁理论建立的意义

- 使原来孤立的电学、磁学和光学三者统一, 是继 牛顿之后物理学上的有一次大综合, 是物理学发展 史上的一个里程碑。
- 抛弃了超距作用观,提出并发展了近距作用观。
- 以场量为基本变量,建立了经典场论,是现代规范 场理论的先导。
- 电磁波的预言和发现,为人类开辟了无线电电子学的新纪元。
- 为狭义相对论的建立提供了基础。