

## § 10.5 麦克斯韦电磁场理论简介

### ● 电流 电流强度 电流密度

#### 1 电流——电子的定向运动形成电流

形成电流的条件：

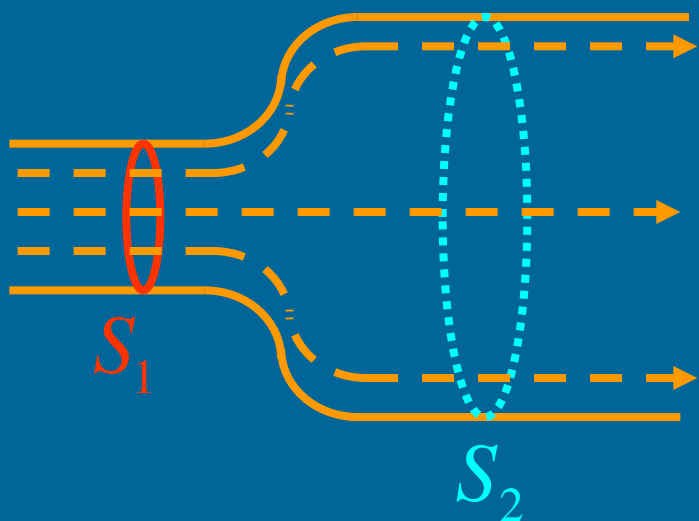
- 存在电场
- 存在可以自由移动的电荷

规定正电荷定向运动的方向为电流的正方向

#### 2 电流强度（表示电流的强弱）——电流强度是标量

定义：单位时间内通过导体任一截面的电量  $I = \frac{dq}{dt}$

若通过任一截面的电流强度都不随 $t$ 改变，则为稳恒电流。



如图：在导体内电流形成一定的分布，为了描述电流分布的详细情况，我们引入一个新的物理量——电流密度

### 3 电流密度矢量 $\vec{j}$

定义 { 方向：该点正电荷运动的方向  
大小：垂直通过单位面积的电流强度

$$\vec{j} = \frac{dI}{dS_{\perp}}$$

通过任一截面  $d\vec{S}$  的电流强度:

$$dI = j dS \cos \theta = \vec{j} \cdot d\vec{S}$$

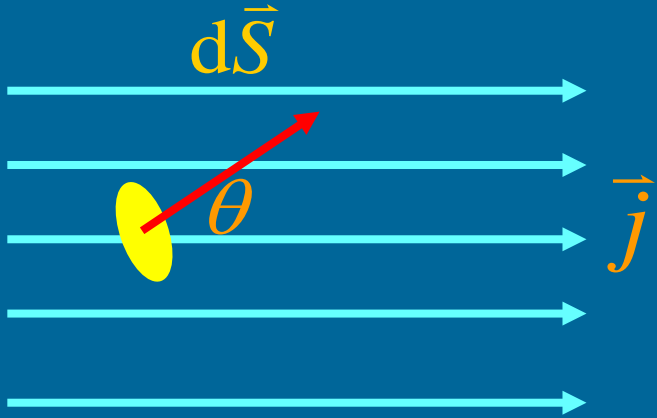
通过任一截面的电流强度:

$$I = \iint_S \vec{j} \cdot d\vec{S}$$

$I$  和  $\vec{j}$  都是描写电流的物理量

$I$  —— 标量    描述通过某个面  $S$  的电荷运动规律

$\vec{j}$  —— 矢量    描述通过某个点的电荷运动规律



## 一. 问题的提出

对稳恒电流  $\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = I_{\text{传}} = \iint_S \vec{J} \cdot d\vec{S}$

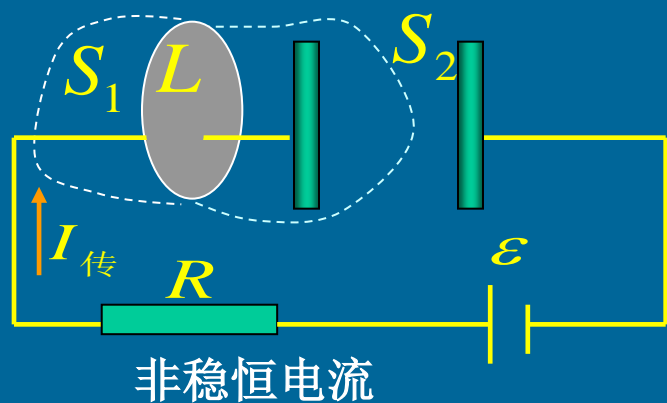
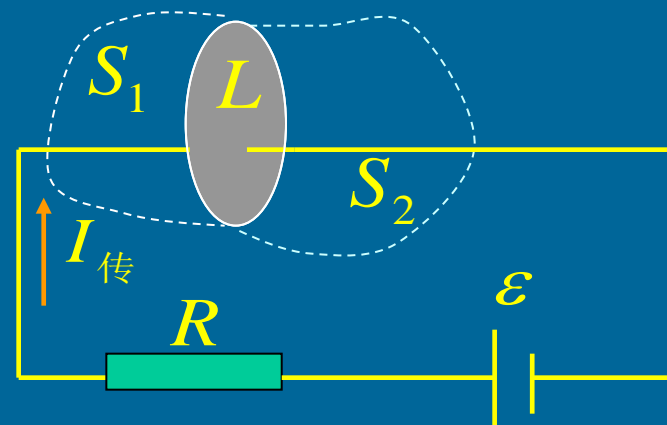
对  $S_1$  面  $\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = I_{\text{传}}$

对  $S_2$  面  $\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = 0$

矛盾

稳恒磁场的安培环路定理在非稳恒电流的电路中不成立了。

我们需要修正安培环路定理



## 二. 位移电流假设

### ● 非稳恒电路中

在传导电流中断处（极板上）必发生电荷分布的变化，  
且电荷的时间变化率等于传导电流  $I = dq/dt$

- 电荷分布的变化必引起电场的变化 (以平行板电容器为例)

极板间电位移通量

$$\Phi_D(t) = D(t)S$$

$$D(t) = \sigma(t)$$

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

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

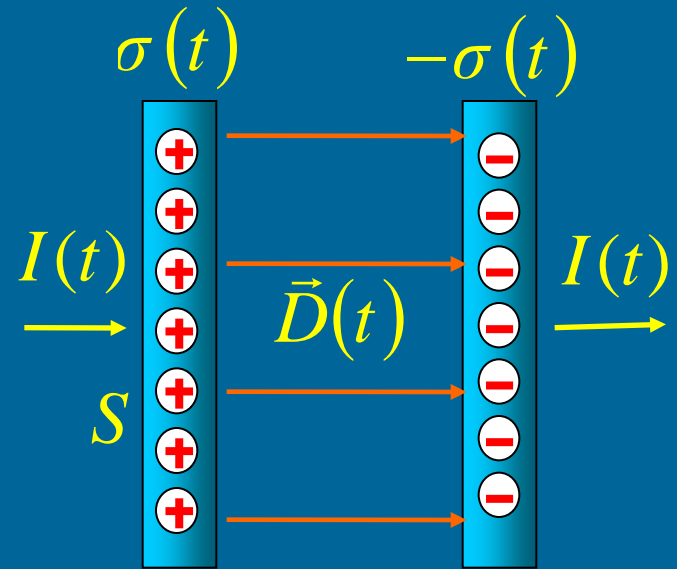
电位移通量的变化率  
等于传导电流强度

定义位移电流

$$I_D = \frac{d\Phi_D}{dt} \quad (\text{电场变化等效为一种电流})$$

位移电流密度  $\vec{j}_D$

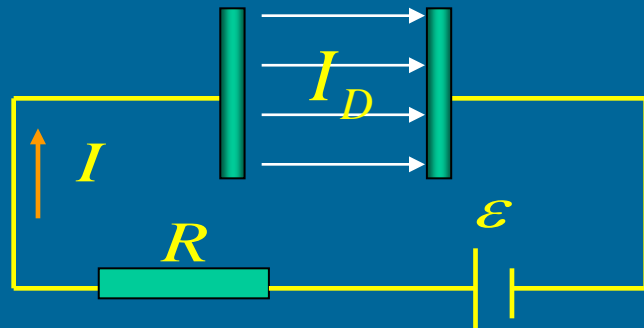
一般情况位移电流: 
$$I_D = \frac{d\Phi_D}{dt} = \frac{d}{dt} \iint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \iint_S \left( \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right) \cdot d\vec{S}$$



- 位移电流与传导电流连接起来恰好构成连续的闭合电流

麦克斯韦提出全电流的概念

$$I_{\text{全}} = I_{\text{传导}} + I_{\text{位移}}$$



在普遍情形下，全电流在空间永远是连续不中断的，并且构成闭合回路

麦克斯韦将安培环路定理推广

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = I_{\text{全}} = I_{\text{传导}} + I_{\text{位移}} = I_{\text{传导}} + \int_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

(全电流安培环路定理)

若传导电流为零

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \iint_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

变化电场产生磁场的数学表达式

### 三. 位移电流、传导电流的比较

1. 位移电流具有磁效应 一与传导电流相同

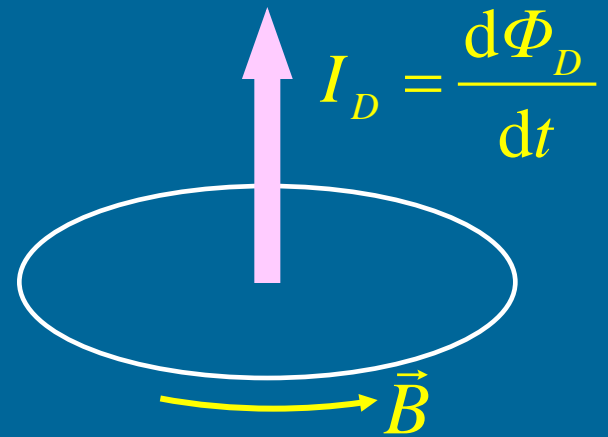
2. 位移电流与传导电流不同之处

(1) 产生机理不同：位移电流由变化电场产生，并不是有真实的电荷在空间运动，传导电流由电荷的定向运动形成

(2) 存在条件不同

位移电流可以存在于真空中、导体中、介质中  
传导电流只能存在于导体中

(3) 位移电流没有热效应，传导电流产生焦耳热



**例** 球形电容器与交流电源  $U=U_0\sin\omega t$  相连

求：(1) 介质中的  $j_D$

(2) 通过半径为  $r$  ( $R_1 < r < R_2$ ) 的球面的  $I_D$

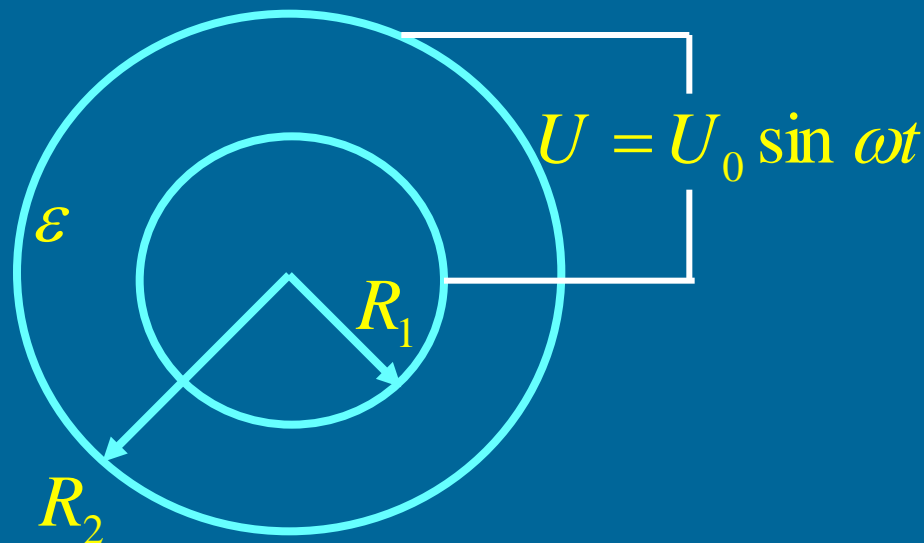
解：(1)  $\vec{j}_D = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$

$$q = CU = CU_0 \sin \omega t$$

$$\begin{aligned}\vec{D} &= \frac{q}{4\pi r^2} \vec{r}^0 \\ &= \frac{CU_0 \sin \omega t}{4\pi r^2} \vec{r}^0\end{aligned}$$

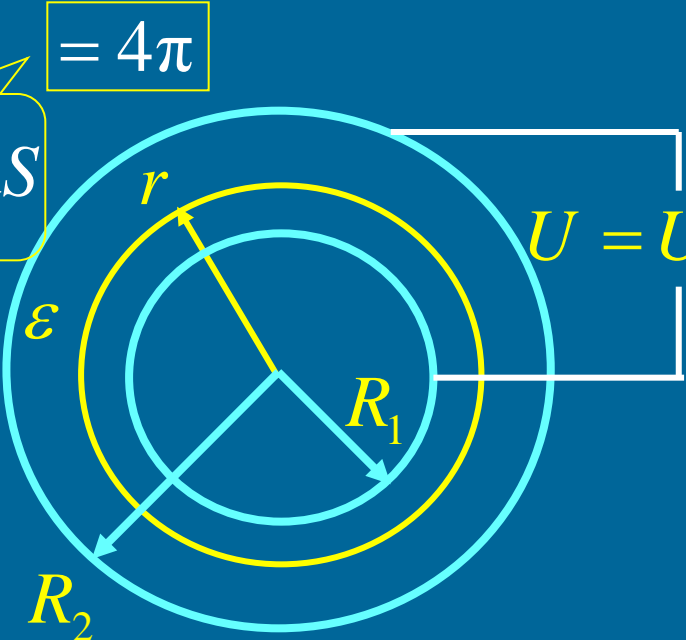
其中：  $C = \frac{4\pi\epsilon_0\epsilon_r R_1 R_2}{(R_2 - R_1)}$

$$\vec{j}_D = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} = \frac{CU_0 \omega \cos \omega t}{4\pi r^2} \vec{r}^0 = \frac{\epsilon_0 \epsilon_r R_1 R_2 U_0 \omega \cos \omega t}{(R_2 - R_1) r^2} \vec{r}^0$$





$$\begin{aligned}
 (2) \quad I_D &= \oiint_S \vec{j}_D \cdot d\vec{S} & \vec{j}_D &= \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_r R_1 R_2 U_0 \omega \cos \omega t}{(R_2 - R_1) r^2} \vec{r}^0 \\
 &= \oiint_S j_D dS = \oiint_S \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_r R_1 R_2 U_0 \omega \cos \omega t}{(R_2 - R_1) r^2} dS
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 &= \frac{\varepsilon_0 \varepsilon_r R_1 R_2 U_0 \omega \cos \omega t}{(R_2 - R_1)} \oiint_S \frac{1}{r^2} dS \\
 &= \frac{4\pi \varepsilon_0 \varepsilon_r R_1 R_2 U_0 \omega \cos \omega t}{(R_2 - R_1)} \\
 &= C U_0 \omega \cos \omega t
 \end{aligned}$$


$$I_{\text{传}} = \frac{dq}{dt} = C \frac{dU}{dt} = C U_0 \omega \cos \omega t = I_D$$

**例** 设平行板电容器极板为圆板，半径为 $R$ ，两极板间距为 $d$   
 ( $d \ll R$ )，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

$$E = \frac{\sigma}{\epsilon_0} = \frac{D}{\epsilon_0}$$

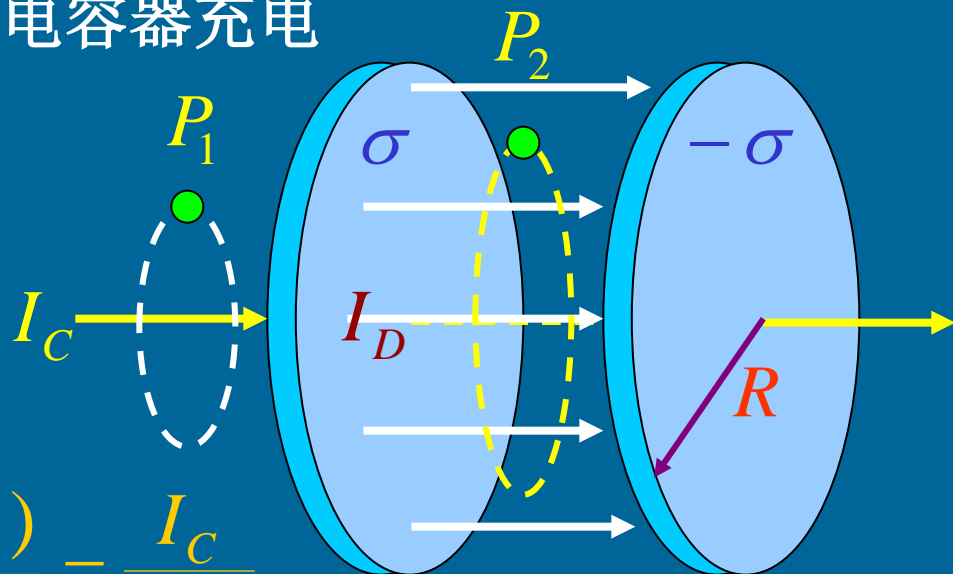
$$j_D = \frac{\partial D}{\partial t} = \frac{\partial \sigma}{\partial t} = \frac{\partial (q / \pi R^2)}{\partial t} = \frac{I_C}{\pi R^2}$$

极板间形成均匀分布的圆柱形位移电流

由全电流安培环路定理

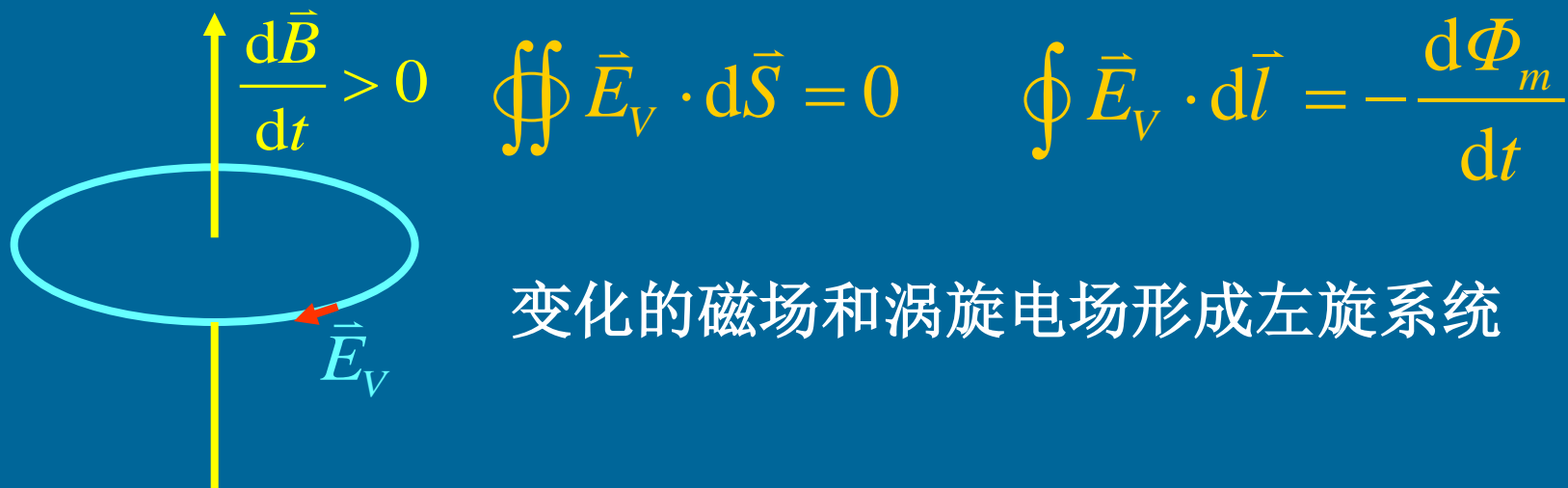
$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = I_C + \iint_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

$$\left\{ \begin{array}{l} P_1 \quad H_1 2\pi r_1 = I_C \rightarrow B_1 = \frac{\mu_0 I_C}{2\pi r_1} \\ P_2 \quad H_2 2\pi r_2 = \pi r_2^2 j_D \\ B_2 = \frac{\mu_0 I_C}{2\pi R^2} r_2 \end{array} \right.$$



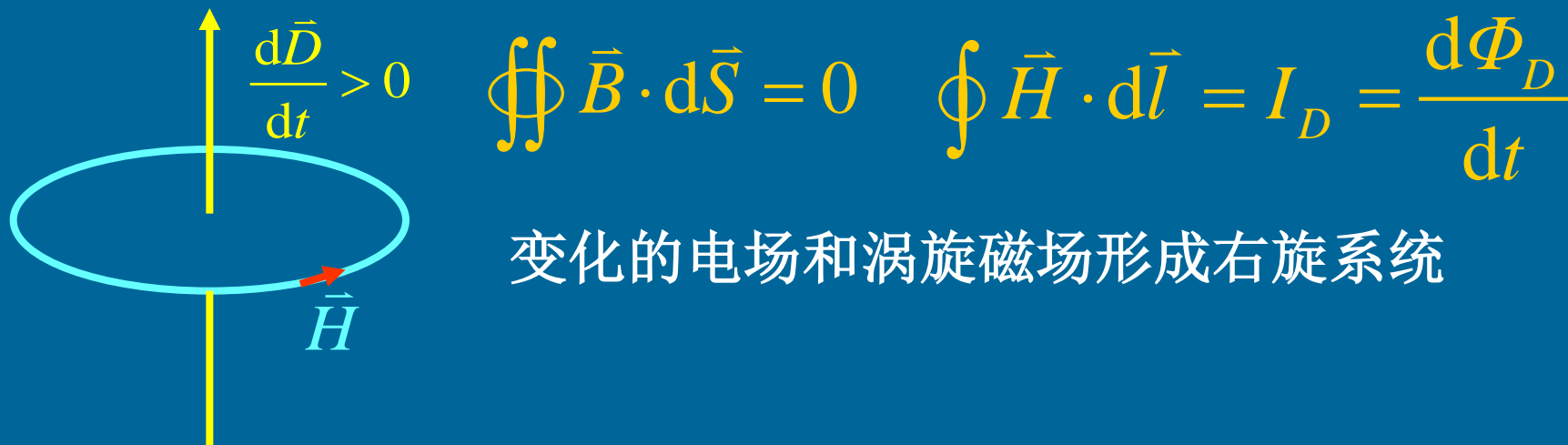
## 四 麦克斯韦电磁场理论的二个基本假设

### 1 变化的磁场可以激发涡旋电场



变化的磁场和涡旋电场形成左旋系统

### 2 变化的电场可以激发涡旋磁场



变化的电场和涡旋磁场形成右旋系统

## 五 麦克斯韦方程组

麦克斯韦根据基本假设归纳出一组方程式

一般来说空间同时存在电场、磁场

电场	{	电荷激发	$\vec{E}_1$	$\vec{D}_1$
		变化磁场激发	$\vec{E}_2$	$\vec{D}_2$
		总电场	$\vec{E}$	$\vec{D}$
磁场	{	由 $I_{\text{传}}$ 激发	$\vec{B}_1$	$\vec{H}_1$
		由 $I_{\text{位}}$ (变化电场)激发	$\vec{B}_2$	$\vec{H}_2$
		总磁场	$\vec{B}$	$\vec{H}$

将描述静电场和恒定磁场的方程作推广，得到一般情况下电磁场所满足的方程：

## 1. 电场的高斯定理

$$\oiint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \oiint_S (\vec{D}_1 + \vec{D}_2) \cdot d\vec{S} = \sum q_i + 0$$

$$\oiint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum q_i$$

## 2. 磁场的高斯定理

$$\oiint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = \oiint_S (\vec{B}_1 + \vec{B}_2) \cdot d\vec{S} = 0 + 0 = 0$$

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

### 3. 电场中的环路定理

$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = \oint_L (\vec{E}_1 + \vec{E}_2) \cdot d\vec{l} = 0 - \iint_s \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = - \frac{d\Phi_m}{dt} = - \iint_s \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

### 4. 全电流安培环路定理

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \oint_L (\vec{H}_1 + \vec{H}_2) \cdot d\vec{l} = \sum I_i + \iint_s \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \iint_s (\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}) \cdot d\vec{S}$$

## ★ 讨论

- 1 四个方程称为麦克斯韦方程组的积分形式。是对电磁场宏观实验规律的全面总结和概括，是经典物理三大支柱之一。
- 2 麦克斯韦方程组在宏观电磁场理论范围内成立。
- 3 麦克斯韦预言了电磁波的存在。1889年，赫兹实验证明了电磁波的存在

# 总结

1 电动势：将单位正电荷从电源负极推向电源正极的过程中，非静电力所作的功。

$$\mathcal{E} = \int_{-}^{+} \vec{E}_K \cdot d\vec{l}$$

2 法拉第电磁感应定律

$$\mathcal{E}_i = -\frac{d\Phi_m}{dt}$$

3 动生电动势和感生电动势

$$\text{动生电动势 } \mathcal{E}_i = \int_a^b \vec{E}_K \cdot d\vec{l} = \int_a^b (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l}$$

$$\text{感生电动势 } \mathcal{E}_i = \oint_L \vec{E}_V \cdot d\vec{l} = -\iint_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$



## 4 电磁感应现象实例

① 自感  $\varepsilon_L = -\frac{d\Psi_m}{dt} = -L \frac{dI}{dt} \quad L = \frac{\Psi_m}{I} \quad \text{——自感系数}$

② 互感  $\varepsilon_M = -M \frac{dI}{dt} \quad M = \frac{\Psi_{21}}{I_1} = \frac{\Psi_{12}}{I_2} \quad \text{——互感系数}$

## ③ 涡电流

## 5 磁场能量

自感磁能  $W_m = \frac{1}{2} LI^2$

磁场能量密度  $w_m = \frac{1}{2} BH = \frac{B^2}{2\mu} = \frac{1}{2} \mu H^2$

磁场能量  $W_m = \int_V w_m dV = \int_V \frac{BH}{2} dV = \int_V \frac{B^2}{2\mu} dV$

## 6 位移电流和全电流安培环路定理

$$I_D = \frac{d\Phi_D}{dt} \quad \text{——(电场变化等效为一种电流)}$$

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

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = I_{\text{全}} = I_{\text{传导}} + I_{\text{位移}} = I_{\text{传导}} + \int_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

——全电流安培环路定理

## 7 麦克斯韦方程组

### 1) 电场的高斯定理

$$\oiint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum q_i$$

### 2) 磁场的高斯定理

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

### 3) 电场中的环路定理

$$\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\frac{d\Phi_m}{dt} = -\iint_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

### 4) 全电流安培环路定理

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \iint_S (\vec{j} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}) \cdot d\vec{S}$$

## \* 六 电磁波简介

任何振动电荷或电荷系都可作为电磁波的波源，如振荡的电偶极子，天线中振荡的电流，以及原子中电荷的振动都会在周围空间产生电磁波。

### 1 电磁波的形成

振动的电荷在周围空间产生变化的电场，变化的电场又产生变化的磁场，变化的磁场又产生变化的电场.....，这样互相激发，随时间的推移电磁场在空间传播，即形成电磁波。

## 2 电磁波的性质

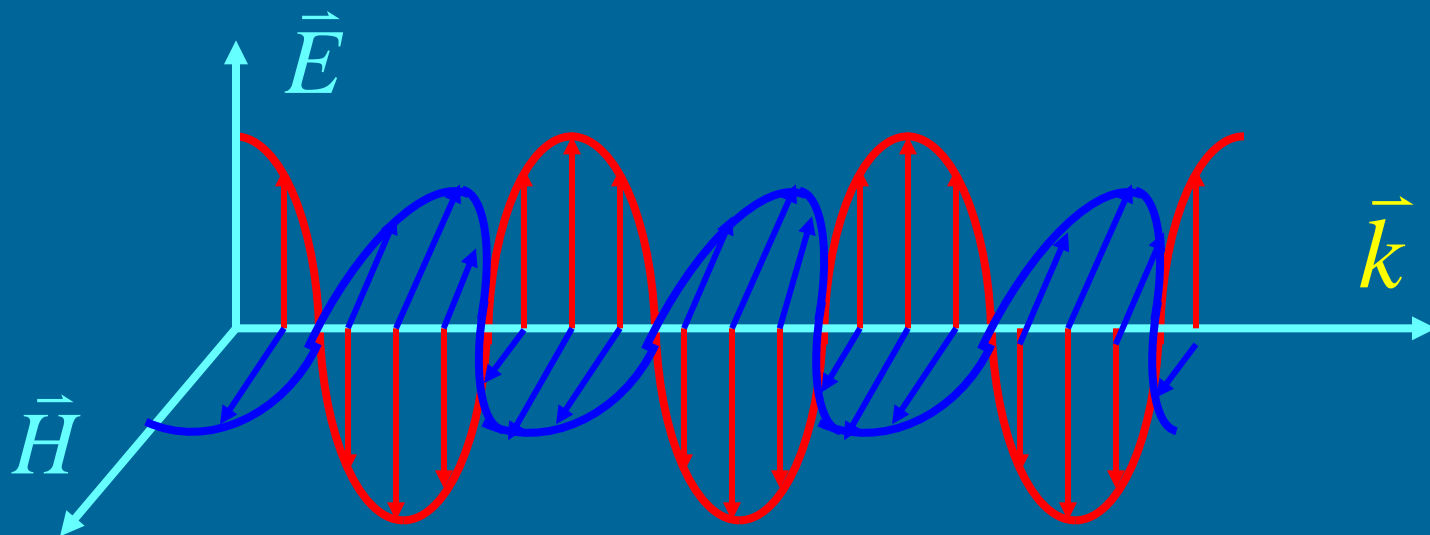
1) 电磁波是横波，设波传播方向为  $\vec{k}$  则

$$\vec{E} \perp \vec{k} \quad \vec{H} \perp \vec{k}$$

2)  $\vec{E}$  和  $\vec{H}$  互相垂直，二者的周期相同

$$E = E_0 \cos \omega \left( t - \frac{r}{c} \right) \quad H = H_0 \cos \omega \left( t - \frac{r}{c} \right)$$

$\vec{E}$ 、 $\vec{H}$ 、 $\vec{k}$  构成右旋直角坐标系，且  $\vec{E} \times \vec{H} \parallel \vec{k}$



3)  $\vec{H}$  和  $\vec{E}$  大小关系:  $\sqrt{\epsilon}E = \sqrt{\mu}H$

4) 电磁波的传播速度  $v = \frac{1}{\sqrt{\epsilon\mu}}$

在真空中的速度  $v = \frac{1}{\sqrt{\epsilon_0\mu_0}}$

$$\epsilon_0 = 8.85 \times 10^{-12} C^2 N^{-1} m^{-1} \quad \mu_0 = 4\pi \times 10^{-7} H m^{-1}$$

代入上式得:  $v = 3 \times 10^8 m/s = c$

5) 电磁波的能量

电磁场总能量密度:

$$w = w_e + w_m = \frac{1}{2} \epsilon E^2 + \frac{1}{2} \mu H^2$$

电磁场的能量以波的形式向周围空间传播，单位时间内垂直通过单位面积的能量 称作能流密度  $\vec{S}$

$$\begin{aligned} S &= w \cdot v = \frac{v}{2} (\epsilon E^2 + \mu H^2) \\ &= \frac{1}{2\sqrt{\epsilon\mu}} (\sqrt{\epsilon}E \cdot \sqrt{\mu}H + \sqrt{\mu}H \cdot \sqrt{\epsilon}E) = EH \end{aligned}$$

能流密度  $\vec{S}$  的方向即波的传播方向，所以

$$\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$$