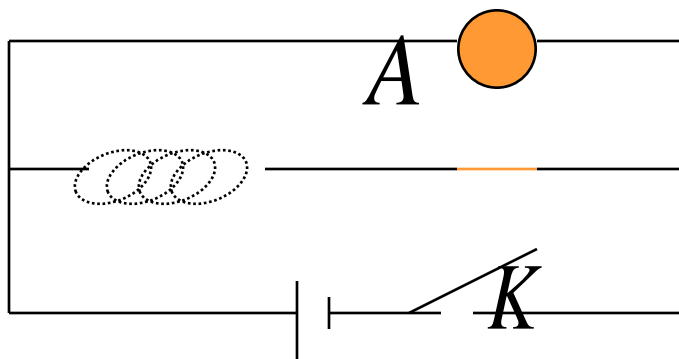


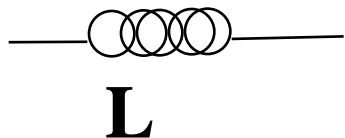
## 第八章 磁能



$K$ 断开  $A$  会突闪

电能从哪来？

储存在电感中的磁能转化



电能以磁场能的形式储存下来

# 1. 自感磁能

克服自感电动势做功

$$W_L = -\int_0^{\infty} I \varepsilon_L dt = \int_0^{\infty} LI \frac{dI}{dt} dt = L \int_0^I IdI = \frac{1}{2} LI^2$$

$$W_L = \frac{1}{2} LI^2$$

# 2. 互感磁能

克服互感电动势做功

$$W_M = -\int_0^{\infty} I_1 \varepsilon_{21} dt - \int_0^{\infty} I_2 \varepsilon_{12} dt = \int_0^{\infty} I_1 M_{21} \frac{dI_2}{dt} dt + \int_0^{\infty} I_2 M_{12} \frac{dI_1}{dt} dt$$

$$= \int_0^{I_1, I_2} M (I_1 dI_2 + I_2 dI_1) = MI_1 I_2$$

$$W_M = MI_1 I_2$$

### 3. $N$ 个线圈系统

两个线圈  $W_m = \frac{1}{2} L_1 I_1^2 + \frac{1}{2} L_2 I_2^2 + M_{12} I_1 I_2$

$N$ 个线圈

$$W_m = \frac{1}{2} \sum_i L_i I_i^2 + \frac{1}{2} \sum_{i \neq j} M_{ij} I_i I_j$$

$M_{ij}$  互感系数是带符号的

$$W_m = \frac{1}{2} \sum_i \left( L_i I_i + \sum_{j \neq i} M_{ij} I_j \right) I_i = \frac{1}{2} \sum_i \psi_i I_i$$

类比静电能

$$W_e = \frac{1}{2} \sum_i q_i U_i$$

## 4. 磁矩在磁场中的能量

$$W_m = M_{12} I_1 I_2 = \vec{B}_1 \cdot \vec{S}_2 I_2 = \vec{m} \cdot \vec{B}_1$$

考虑所有线圈产生的磁场

$$W_m = \vec{m} \cdot \vec{B}$$

这是考虑了磁矩大小可变化的情况

*m*不变, 在外磁场中能量

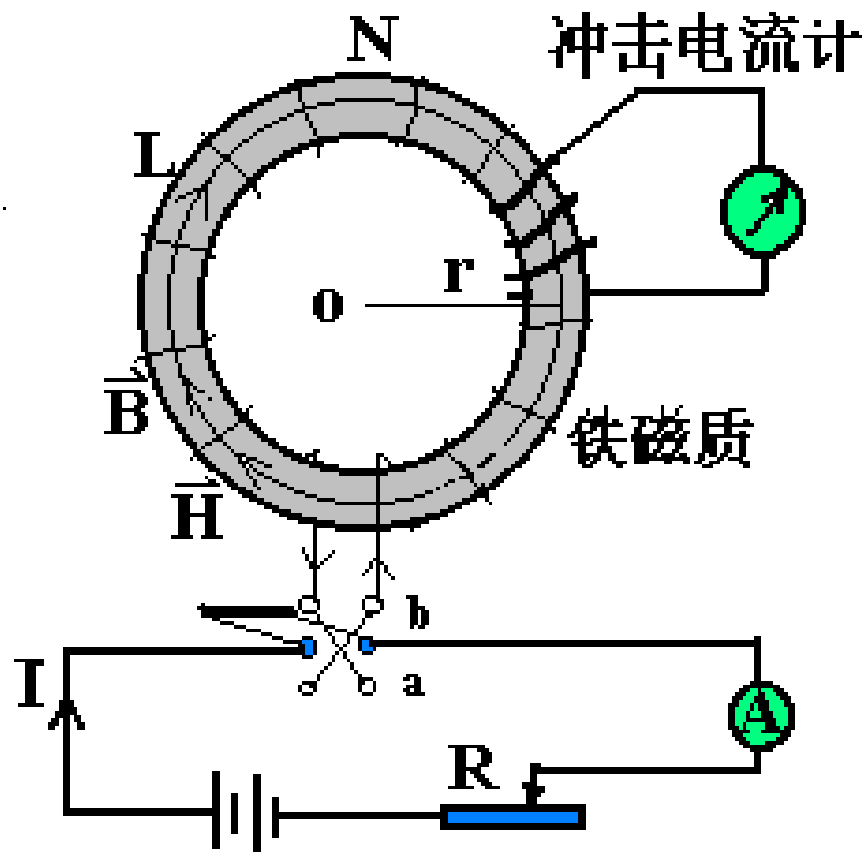
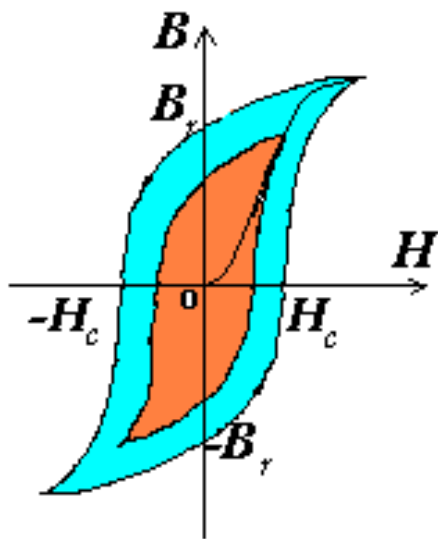
$$W_m = -\vec{m} \cdot \vec{B}$$

## 5. 磁滞损耗

$$\Psi = N\Phi = NSB \qquad dA_m = -I\varepsilon_i dt = INSdB = lSHdB$$

$$da_m = \frac{dA_m}{V} = HdB = \vec{H} \cdot d\vec{B}$$

$$\frac{W_m}{V} = \oint \vec{H} \cdot d\vec{B} = \mu_0 \oint \vec{H} \cdot d\vec{M}$$



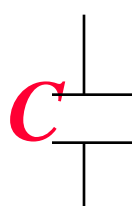
## 6. 磁场能量密度

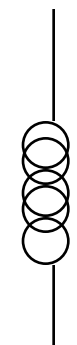
类比

静电场

稳恒磁场

能量存在  
器件中


$$W_e = \frac{1}{2} CV^2$$


$$W_m = \frac{1}{2} LI^2$$

$$L = \mu_0 \frac{N^2}{l^2} V$$

通过平板电容器得  
出下述结论



存在  
场中

$$w_e = \frac{1}{2} \vec{D} \cdot \vec{E}$$

通过长直螺线管得  
出下述结论



$$w_m = \frac{1}{2} \vec{B} \cdot \vec{H}$$

$$w_m = \frac{1}{2} \vec{B} \cdot \vec{H}$$

自感系数算法

$$W_m = \frac{1}{2} L I^2$$

$$L = \frac{2W_m}{I^2}$$

多个线圈, 有自感, 也有互感, 磁能密度公式仍适用

在电磁场中  $w = w_e + w_m$

$$w = \frac{1}{2} \vec{D} \cdot \vec{E} + \frac{1}{2} \vec{B} \cdot \vec{H}$$

普遍适用

各种电场 磁场

## \*7. 利用磁能求磁力

系统中某一线圈, 假想发生虚位移  $\delta\vec{r}$  (约束允许的)

磁力做功  $\delta A = \vec{F} \cdot \delta\vec{r} = F_x \delta x + F_y \delta y + F_z \delta z$

电源做功  $\delta A' = \sum -I_i \varepsilon_i \Delta t = \sum I_i \frac{\delta\psi_i}{\Delta t} \Delta t = \sum I_i \delta\psi_i$

磁能变化

$$\delta W_m = -\delta A + \delta A'$$

磁能变化

$$(\delta W_m)_I = \frac{1}{2} \sum I_i \delta\psi_i = \frac{1}{2} \delta A'$$



$$(\delta W_m)_I = \delta A$$

$$F_x = \frac{\delta W_m}{\delta x} = \left( \frac{\partial W_m}{\partial x} \right)_I$$

$$\vec{F} = (\nabla W_m)_I$$

## 类比静电能求静电力公式

假设虚位移过程线圈磁通不变, 因此电源不做功

$$(\delta W_m)_\psi = -\delta A$$

$$F_x = -\frac{\delta W_m}{\delta x} = -\left( \frac{\partial W_m}{\partial x} \right)_\psi$$

$$\vec{F} = -(\nabla W_m)_\psi$$

# 磁矩在外磁场中所受磁力

## 磁矩为线圈

$$F_x = \left( \frac{\partial(\vec{m} \cdot \vec{B})}{\partial x} \right)_I = \vec{m} \cdot \frac{\partial \vec{B}}{\partial x} \quad \vec{F} = (\vec{m} \cdot \nabla) \vec{B}$$

磁矩只在非均匀磁场中受力

角位移

$$L_\theta = \left( \frac{\partial(\vec{m} \cdot \vec{B})}{\partial \theta} \right)_I = -mB \sin \theta$$

$$\vec{L} = \vec{m} \times \vec{B}$$

## 磁矩大小固定

$$(\delta W_m)_m = -\delta A$$

$$F_x = -\left(\frac{\partial(-\vec{m} \cdot \vec{B})}{\partial x}\right)_m = \vec{m} \cdot \frac{\partial \vec{B}}{\partial x}$$

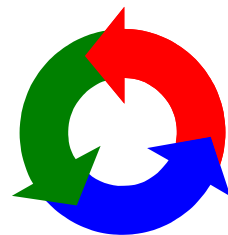
$$\vec{F} = (\vec{m} \cdot \nabla) \vec{B}$$

角位移

$$L_\theta = -\left(\frac{\partial(-\vec{m} \cdot \vec{B})}{\partial \theta}\right)_m = -mB \sin \theta$$

$$\vec{L} = \vec{m} \times \vec{B}$$

最终公式一致



本章结束

安宇编