

## 第4节 磁场的能量

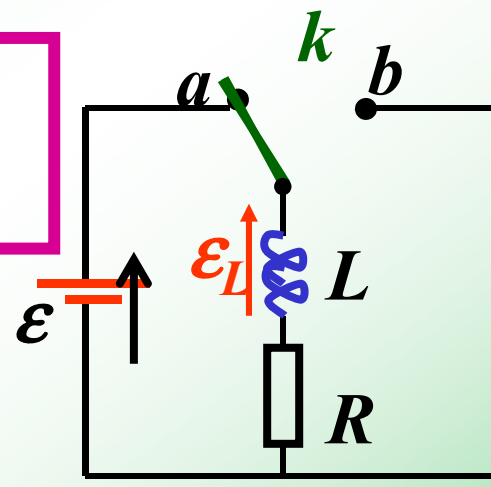
### Energy of Magnetic Fields

#### 一、 $LR$ 电路中的能量转换

电路在建立稳定电流的过程中  
电源力克服自感电动势  $\mathcal{E}_L$  做功

能 量

储存在  $L$  中



当电流以  $di/dt > 0$  变化时，电流变化  $di$ ，电源克服  $\mathcal{E}_L$  做功为  $dA$ ：

$$dA = -\mathcal{E}_L dq = -\mathcal{E}_L i dt$$

$$\because \mathcal{E}_L = -L \frac{di}{dt} \quad \therefore dA = L i di$$

$$A = \int dA = \int_0^I L i di = \frac{1}{2} L I^2 \xrightarrow{\text{储存}} W = \frac{1}{2} L I^2$$

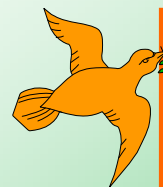
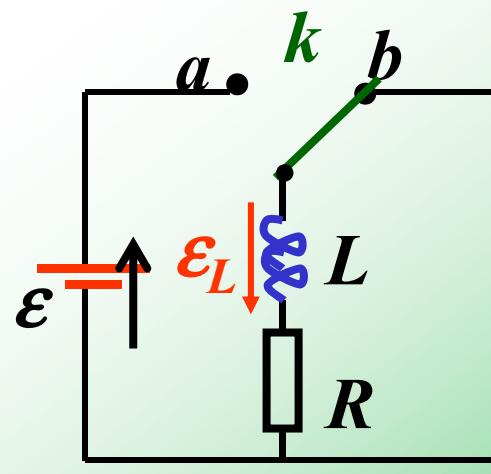


$$A = W = \frac{1}{2} LI^2$$

电流稳定后，去掉电源，电流*i* 从*I*→0， $\mathcal{E}_L$  作功，释放存在线圈内的能量，把能量传给电阻，以热能形式散发：

$$\begin{aligned} Q &= \int Ri^2 dt = \int R(I^2 e^{-2\frac{R}{L}t}) dt \\ &= RI^2 \int_0^\infty e^{-2\frac{R}{L}t} dt \\ &= \frac{1}{2} LI^2 \end{aligned}$$

可见：  $Q = A = W = \frac{1}{2} LI^2$



$$i = \frac{\mathcal{E}}{R} e^{-Rt/L}$$

## 二、磁能与磁能密度

由上可知，通有电流  $I$  的自感线圈中储能：

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

类比电能存在电场中，磁能也储存在磁场中；  
那么， $W_m \rightarrow$  磁场 ( $B$ 、 $H$ )，如何联系？

**以长直螺线管为例：**

已知，长直螺线管的  $n$ 、 $l$ 、 $S$ 、 $I$ 。

在例中我们已求得长直螺线管的自感：

$$L = \mu_0 n^2 l S$$

则其中存储的磁能为：

$$\begin{aligned} W_m &= \frac{1}{2} LI^2 = \frac{1}{2} \mu_0 n^2 l S \cdot I^2 \quad \text{而 } B = \mu_0 n I \\ &= \frac{B^2}{2\mu_0} l S = \frac{B^2}{2\mu_0} V \quad \text{其中 } V = l S \end{aligned}$$

通有电流  $I$ , 体积为  $V$  的长直螺线管储存的

磁能为:  $W_m = \frac{B^2}{2\mu_0} V$

**又长直螺线管管内为均匀磁场!**

∴ 单位体积储存的磁场能量为:

$$w_m = \frac{W_m}{V} = \frac{B^2}{2\mu_0} = \frac{1}{2} \vec{B} \cdot \vec{H} \text{ —— 磁能密度}$$

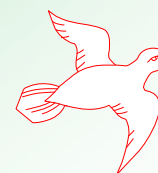
$$\text{其中 } \vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu_0} \text{ —— 磁场强度}$$

**以上结论对任意形式的磁场都成立!**

一般地, 非均匀场:

$$W_m = \int w_m dV = \int_V \frac{1}{2} \vec{B} \cdot \vec{H} dV$$

### 三、磁能与自感系数


$$\vec{F} = \int_0^L I d\vec{l} \times \vec{B}$$

若已知  $L \rightarrow W_m = \frac{1}{2} LI^2$  反之, 已知  $W_m \rightarrow L$ 。

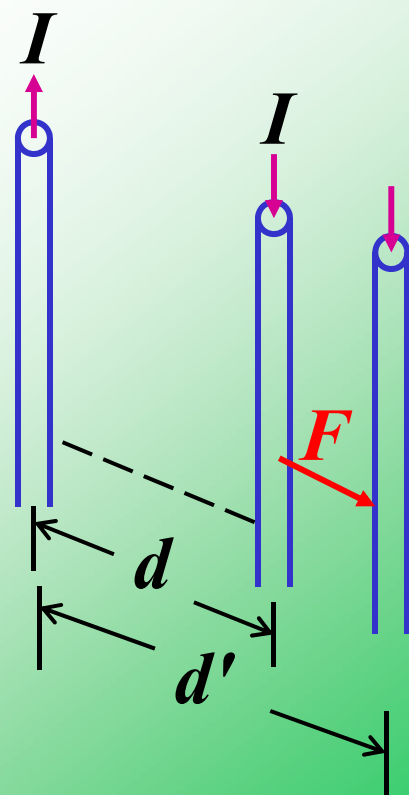
**例11.** 两根平行输电线相距为  $d$ , 半径为  $a$ , 若维持  $I$  不变。(单位长度上的自感  $L = \frac{\mu_0}{\pi} \ln \frac{d}{a}$ )

求: (1) 当  $d \rightarrow d'$  时, 磁力作的功。

(2) 磁能改变多少? 增加?  
减少? 说明能量来源?

**解:** (1) 单位长度受力

$$\begin{aligned} F &= IlB = I \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \\ A &= \int_d^{d'} \vec{F} \cdot d\vec{r} = \int_d^{d'} \frac{\mu_0 I^2}{2\pi r} dr \\ &= \frac{\mu_0 I^2}{2\pi} \ln \frac{d'}{d} > 0 \end{aligned}$$



(2) 磁能改变多少？

$$\begin{aligned}\Delta W &= W_{d'} - W_d = \frac{1}{2} L' I^2 - \frac{1}{2} L I^2 \\ &= \frac{\mu_0 I^2}{2\pi} \ln \frac{d'}{d} > 0\end{aligned}$$

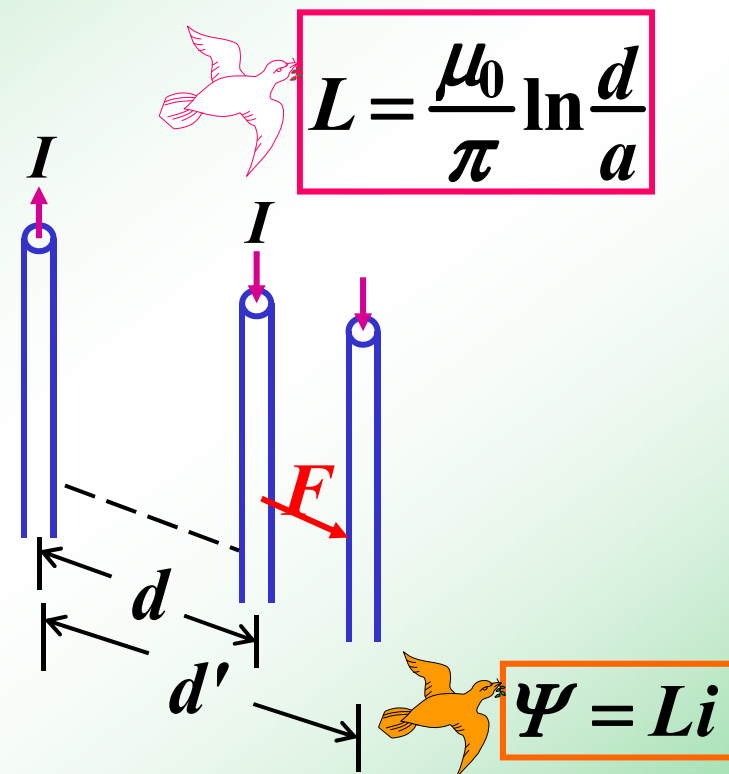
**能量从何而来？**

导线移动时 → 自感电动势：

$$\varepsilon_L = -\frac{d\psi}{dt} = -L \frac{di}{dt} - I \frac{dL}{dt}$$

为维持  $I$  不变，电源力必须克服  $\varepsilon_L$  做功：

$$\begin{aligned}A_{\text{外}} &= -\int \varepsilon_L dq = \int I \frac{dL}{dt} \cdot I dt = \int_L^{L'} I^2 dL = I^2 (L' - L) \\ &= I^2 \left( \frac{\mu_0}{\pi} \ln \frac{d'}{a} - \frac{\mu_0}{\pi} \ln \frac{d}{a} \right) = \frac{\mu_0 I^2}{\pi} \ln \frac{d'}{d} \\ &= A_{\text{磁力}} + \Delta W \quad \text{能量守恒}\end{aligned}$$

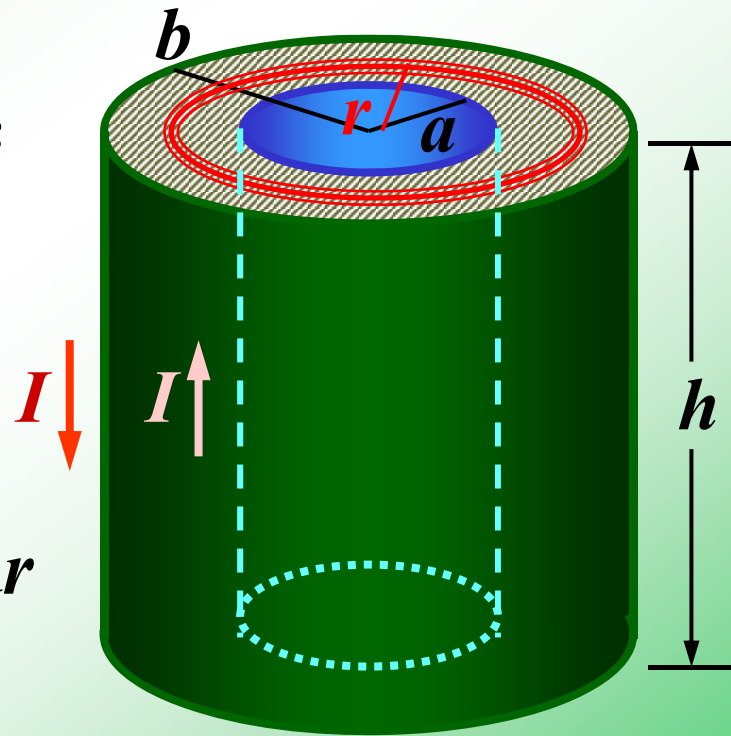


**例12.** 一很长的同轴电缆,由半径为 $a$ 、 $b$ 的薄圆筒构成,其间充满介质 $\mu$ ,电流由内筒流出外筒流回。  
求: 长度为 $h$  的电缆内磁场的能量 $W_m$ 和 $L$ ?

**解:** 设电缆通有电流  $I$ ,  
则两圆柱面间的磁场为:

$$\begin{aligned} B &= \frac{\mu I}{2\pi r} \\ W_m &= \int \frac{1}{2\mu} B^2 dV \\ &= \int_a^b \frac{1}{2} \frac{\mu I^2}{(2\pi r)^2} h 2\pi r dr \\ &= \frac{\mu I^2 h}{4\pi} \ln \frac{b}{a} \end{aligned}$$

$$\text{由 } W_m \rightarrow L = \frac{2W_m}{I^2} = \frac{\mu h}{2\pi} \ln \frac{b}{a}$$



**例：**通过计算载流回路的磁场能量，证明两回路间的互感系数相等。

**证明：**设线圈1、2开始时均是开路状态。  
先接通线圈1的电源，使其电流由0增加到 $I_1$ 。  
在此过程中，电源克服线圈1的自感电动势做功储存到磁场中的能量为：

$$W_1 = \frac{1}{2} L_1 I_1^2$$

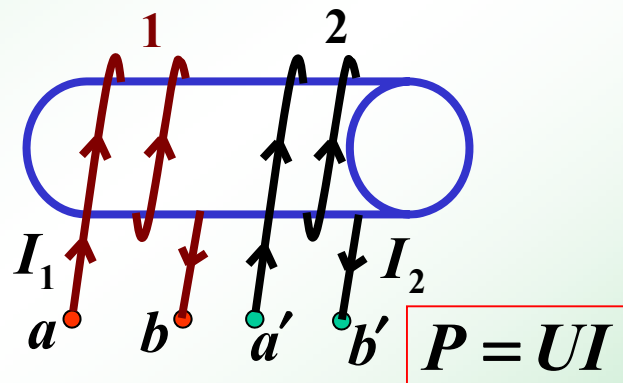
再接通线圈2的电源，使其电流由0增加到 $I_2$ 。

则线圈2中储存的磁场能量为：

$$W_2 = \frac{1}{2} L_2 I_2^2$$

在线圈2中的电流增大过程中，会在线圈1中产生互感电动势：

$$\mathcal{E}_{21} = -M_{21} \frac{di_2}{dt}$$



调节线圈1的外接电源来克服此互感电动势做功，以使线圈1的电流保持为 $I_1$ 不变。则由外接电源做功储存到磁场中的能量为：

$$\begin{aligned} W_{21} &= \int -\mathcal{E}_{21} I_1 dt = \int M_{21} \frac{di_2}{dt} I_1 dt \\ &= \int_0^{I_2} M_{21} I_1 di_2 = M_{21} I_1 I_2 \end{aligned}$$

系统的磁场中储存的总能量为：

$$W_m = \frac{1}{2} L_1 I_1^2 + \frac{1}{2} L_2 I_2^2 + M_{21} I_1 I_2$$



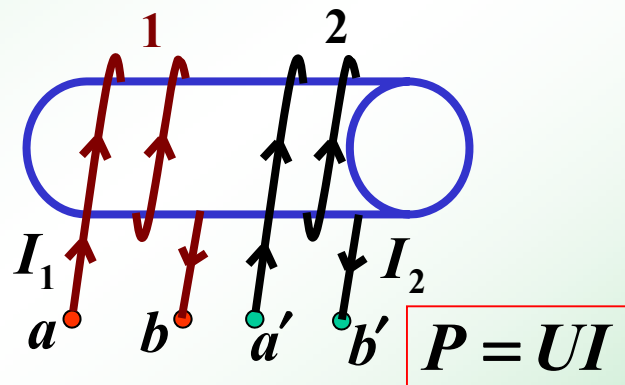
**例：**通过计算载流回路的磁场能量，证明两回路间的互感系数相等。

**证明：**

先接通线圈2的电源，使其电流由0增加到 $I_2$ 。

再接通线圈1的电源，使其电流由0增加到 $I_1$ 。

同理可得，系统的磁场中储存的总能量为：



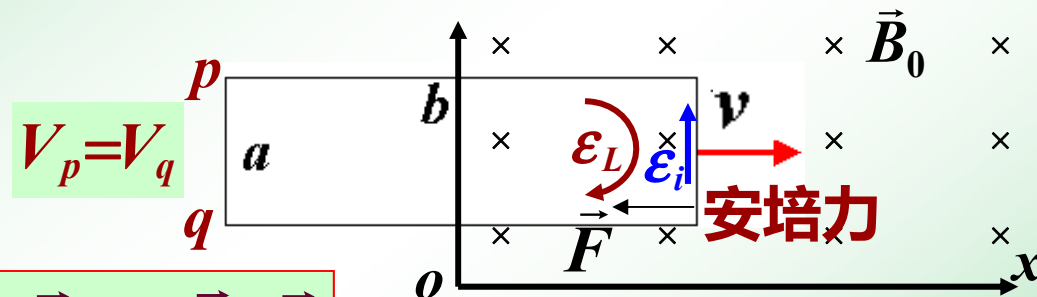
$$\left. \begin{aligned} W_m &= \frac{1}{2} L_1 I_1^2 + \frac{1}{2} L_2 I_2^2 + M_{12} I_1 I_2 \\ W_m &= \frac{1}{2} L_1 I_1^2 + \frac{1}{2} L_2 I_2^2 + M_{21} I_1 I_2 \end{aligned} \right\} \rightarrow M_{12} = M_{21}$$

系统的磁场中储存的总能量为：

$$W_m = \frac{1}{2} L_1 I_1^2 + \frac{1}{2} L_2 I_2^2 + M_{21} I_1 I_2$$

**例：**一矩形金属线框，边长为  $a$ 、 $b$  ( $b$  足够长)，线框质量为  $m$  自感系数为  $L$ ，电阻忽略，线框以初速度  $v_0$  沿  $x$  轴方向从磁场外进入磁感应强度大小为  $B_0$  的均匀磁场中，求矩形线圈在磁场内的速度与时间的关系式  $v=v(t)$  和沿  $x$  轴方向移动的距离与时间的关系式  $x=x(t)$ 。

**解：**线圈的一部分进入磁场后，线圈内有动生电动势和自感电动势。



$$V_p = V_q$$

$$V_p + |\varepsilon_L| - |\varepsilon_i| = V_q$$

$$\therefore |\varepsilon_L| - |\varepsilon_i| = 0$$

$$d\vec{F} = I d\vec{l} \times \vec{B}$$

$$\varepsilon_L = -L \frac{dI}{dt}$$

$$\varepsilon_i = \int_L (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} = B_0 a v$$

$$\left\{ \begin{aligned} L \frac{dI}{dt} - B_0 a v &= 0 \end{aligned} \right. \quad (1)$$

$$\left\{ \begin{aligned} B_0 a I &= -m \frac{dv}{dt} \end{aligned} \right. \quad (2)$$

由 (2) 有：

$$\frac{d^2 v}{dt^2} = -\frac{B_0 a}{m} \frac{dI}{dt} \quad (3)$$

联立 (1)、(3)

$$\frac{d^2 v}{dt^2} + \omega^2 v = 0$$

$$\omega^2 = \frac{B_0^2 a^2}{mL}$$

$$v = C_1 \sin \omega t + C_2 \cos \omega t$$

$$v = C_1 \sin \omega t + C_2 \cos \omega t$$

$$\text{当 } t = 0 \text{ 时, } v = v_0 \Rightarrow C_2 = v_0$$

$$\frac{dv}{dt} = C_1 \omega \cos \omega t - C_2 \omega \sin \omega t = -\frac{B_0 a I}{m}$$

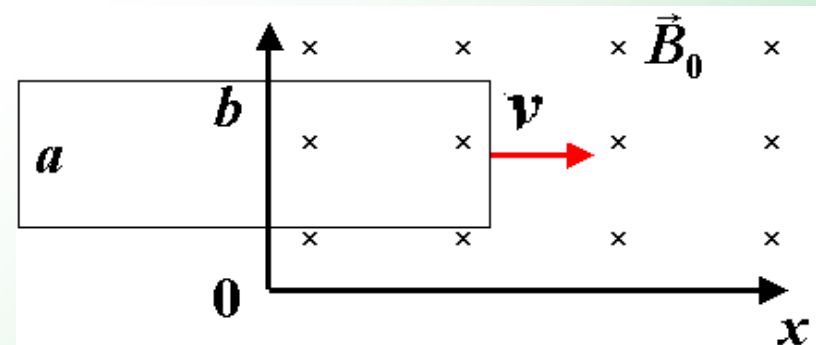
$$\text{当 } t = 0 \text{ 时, } I = 0$$

$$C_1 \omega \cos 0 = 0$$

$$\therefore C_1 = 0$$

$$\begin{cases} v = v_0 \cos \omega t \\ x = \frac{v_0}{\omega} \sin \omega t \end{cases}$$

$$B_0 a I = -m \frac{dv}{dt} \quad (2)$$



讨论  $R = 0$  这一近似的合理性。

$$v = C_1 \sin \omega t + C_2 \cos \omega t$$

另解:

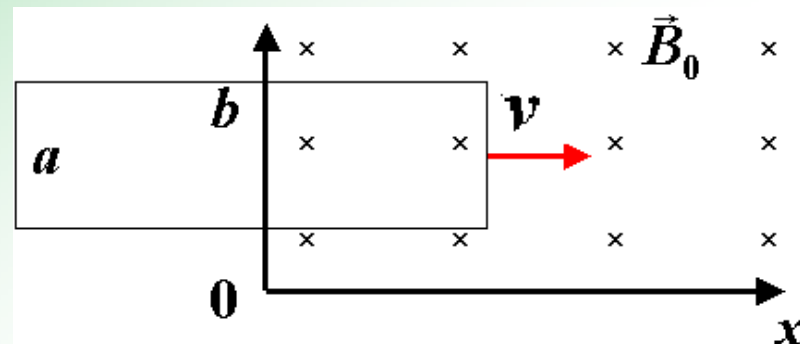
$$\frac{1}{2}mv_0^2 = \frac{1}{2}mv^2 + \frac{1}{2}LI^2$$

$$\therefore mv \frac{dv}{dt} + LI \frac{dI}{dt} = 0$$

将  $L \frac{dI}{dt} - B_0 av = 0$  (1) 代入上式

$$m \frac{dv}{dt} + B_0 a I = 0 \quad (2)$$

以下同解法一.



解法一:

$$\begin{cases} L \frac{dI}{dt} - B_0 av = 0 & (1) \\ m \frac{dv}{dt} = -B_0 a I & (2) \end{cases}$$