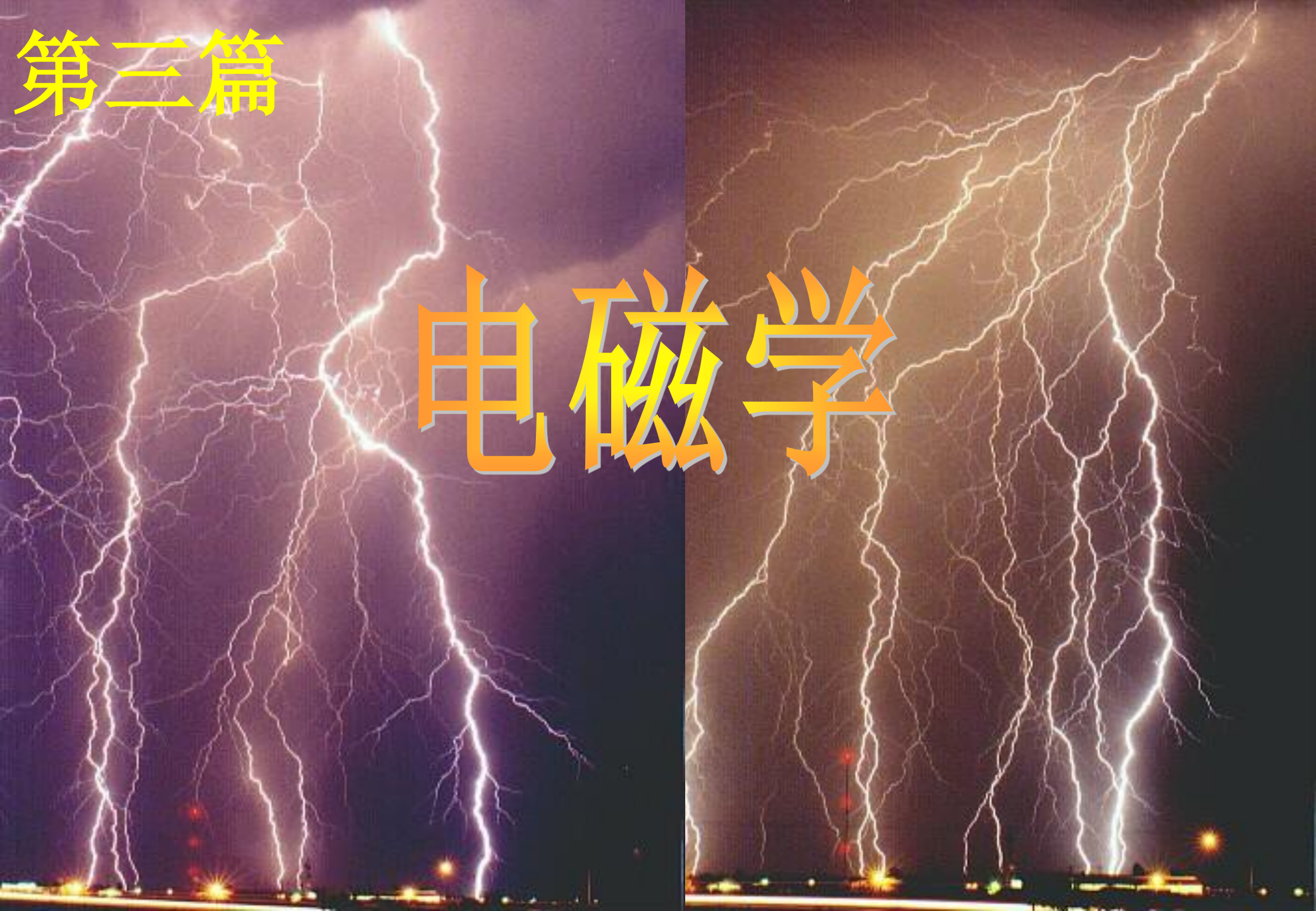


大学物理(下)

华中科技大学

张智

zzhang@hust.edu.cn



第三篇

电磁学

● 动生电动势

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

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

$d\vec{l}$: 导线上任意选定的一小段 (足够短)
 \vec{v} : 以上这段导线的速度
 \vec{B} : 以上这段导线处的磁感应强度

● 感生电动势

$$\varepsilon_i = - \int \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{s} = \oint \vec{E}_i \cdot d\vec{l}$$

感应电场

$$\left\{ \begin{array}{l} \oint \vec{E}_i \cdot d\vec{s} = 0 \\ \oint \vec{E}_i \cdot d\vec{l} = - \int \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{s} \end{array} \right.$$

● 感应电场 \vec{E}_i

由于磁场随时间变化而产生的电场，无源、有旋。

注意：

(1) “ L ”的两个定义式只有在 L 是常量时是一致的。

(2) “ L ”是线圈**电磁惯性**的量度。

$$\left\{ \begin{array}{l} F=ma \\ \mathcal{E}_L=-L\frac{dI}{dt} \end{array} \right.$$

(4)自感系数 L 的计算：

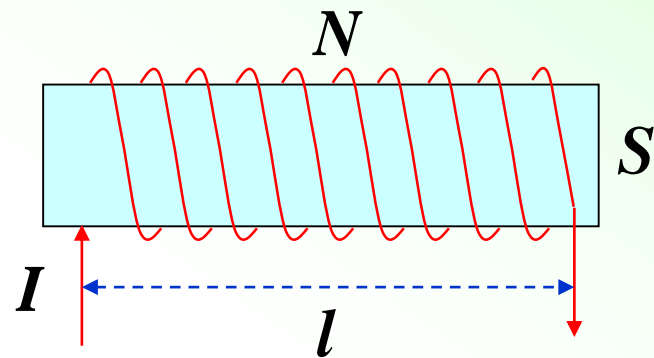
例：求细长直螺线管的自感系数 (l 、 S 、 N)

假定螺线管通入电流 I ，因管中各处的 \vec{B} 是均匀的。

$$\psi = N\phi = NBS = N\mu_0 nIS = \mu_0 IS \frac{N^2}{l}$$

真空中
$$L = \frac{\psi}{I} = \mu_0 S \frac{N^2}{l} = \mu_0 n^2 V_{\text{体}}$$

介质中 $\mu_0 \rightarrow \mu_0 \mu_r$



$$L = \frac{\psi}{I}$$

注意： (1) 铁磁质不能用上式计算

(2) 不仅线圈有自感，任何电路都有

例. 计算同轴电缆单位长度上的自感L。

解 设电缆里通有电流I，则两圆筒间的磁场为

$$B = \frac{\mu I}{2\pi r} \quad R_1 \leq r \leq R_2$$

长为h的电缆上，通过面元 $h dr$ 的磁通量为

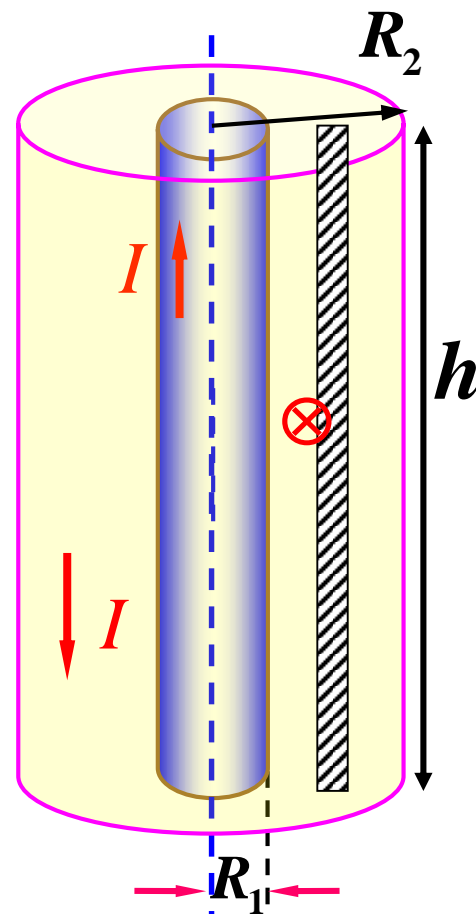
$$d\Phi = B \cdot h \cdot dr = \frac{\mu I}{2\pi r} h dr$$

通过截面的全磁通：

$$\Psi = \Phi = \int_{R_1}^{R_2} \frac{\mu I}{2\pi r} h dr = \frac{\mu I h}{2\pi} \ln \frac{R_2}{R_1}$$

单位长度电缆的自感

$$L = \frac{\Psi}{h \cdot I} = \frac{\mu}{2\pi} \ln \frac{R_2}{R_1}$$



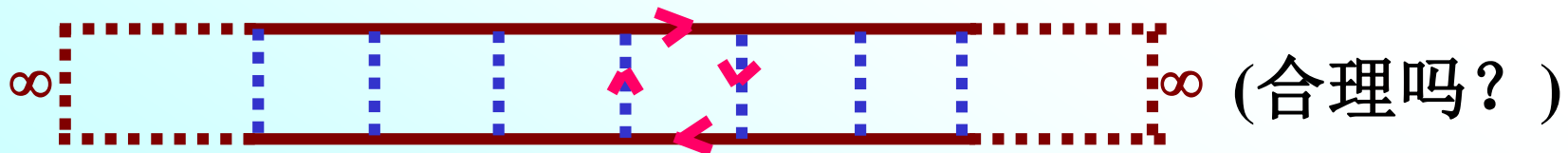
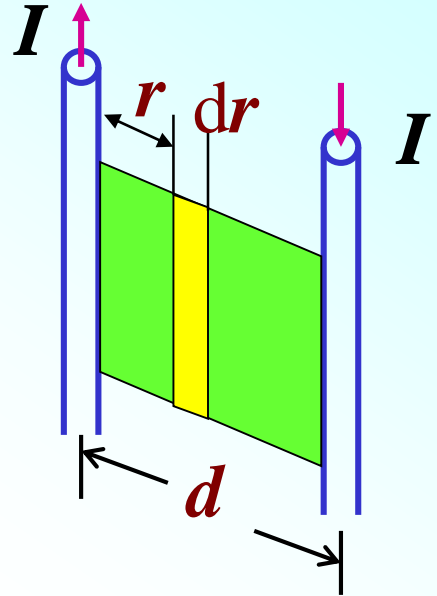
L 称为自感系数、电感、自感

例：两根平行输电导线，中心距离为 d ，半径为 a ，
求：两导线单位长度上的分布电感 ($d \gg a$)。

解： 如图，设导线中有电流 I 。
单位长度上的磁通量：

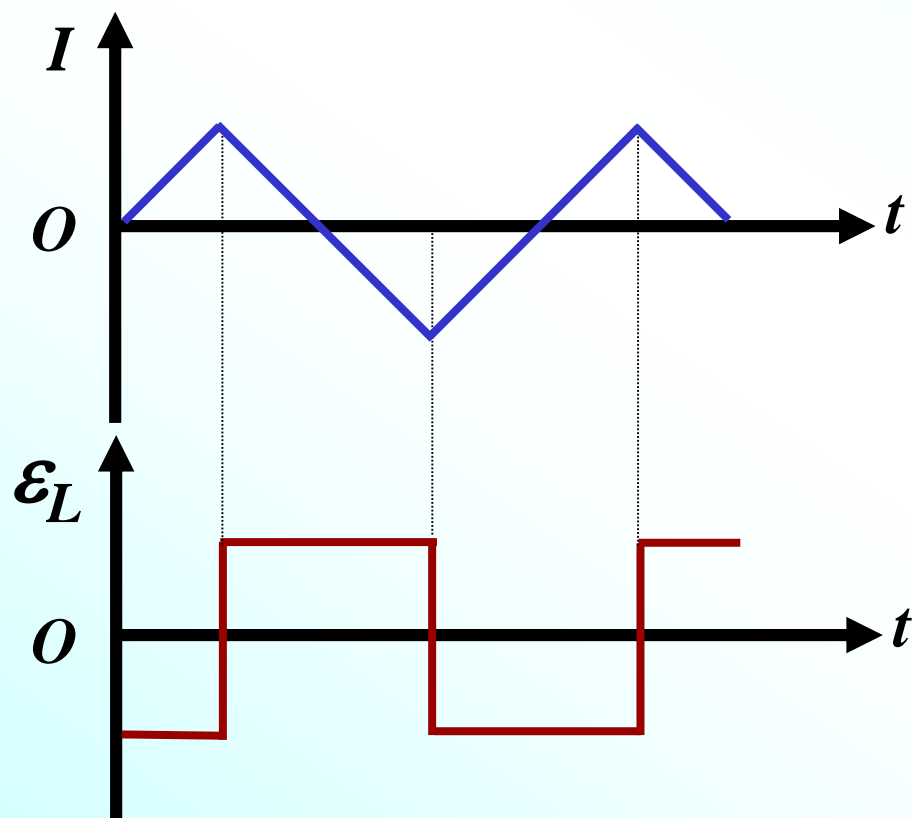
$$\begin{aligned}\Psi = \phi &= \int \vec{B} \cdot d\vec{s} \\ &= \int_a^{d-a} \frac{\mu_0 I}{2\pi r} dr + \int_a^{d-a} \frac{\mu_0 I}{2\pi(d-r)} dr \\ &= \frac{\mu_0 I}{\pi} \ln \frac{d-a}{a}\end{aligned}$$

$$L = \frac{\Psi}{I} = \frac{\mu_0}{\pi} \ln \frac{d-a}{a} = \frac{\mu_0}{\pi} \ln \frac{d}{a} \quad (d \gg a)$$



(合理吗?)

例：一线圈中通过的电流 I 随时间 t 变化的规律如图.试画出自感电动势 \mathcal{E}_L 随时间 t 变化的规律(以 I 的正方向为 \mathcal{E}_L 的正向).



解：根据

$$\mathcal{E}_L = -L \frac{dI}{dt}$$

可得左边的 \mathcal{E}_L 随 t 变化的曲线。

例：A、B是相同的两灯泡，内阻 $r \gg R$. 线圈的电阻为 R ， L 很大。
则下面正确的是[].

- (A) K接通时， $I_A < I_B$.
- (B) K接通时， $I_A = I_B$.
- (C) K断开时，A、B同时灭.
- (D) K断开时， $I_A = I_B$.

解：

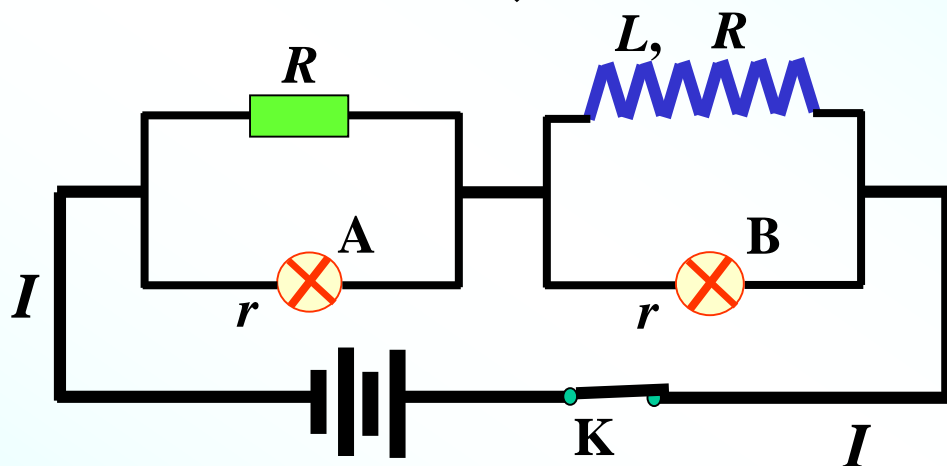
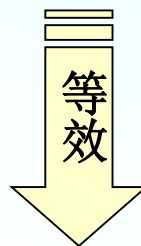
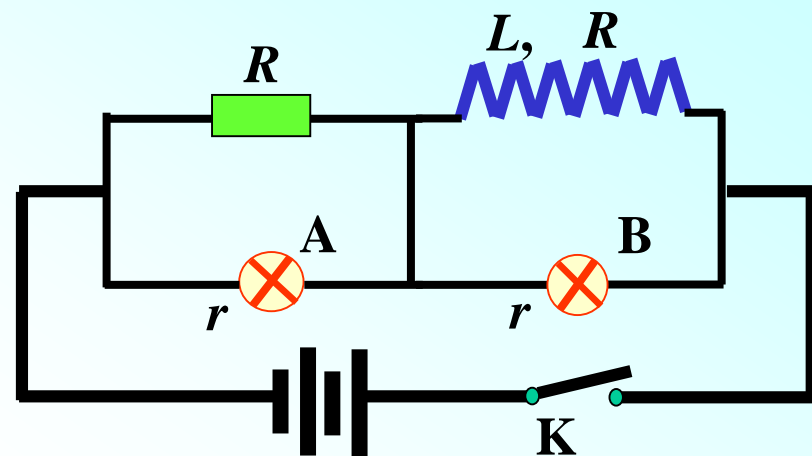
K接通时，因 $r \gg R$ ，故 $I_A \ll I$.

又因 L 很大，故 ε_L 大，

所以 $I_L \approx 0$ ， $I_B \approx I$

故，K接通时， $I_B > I_A$.

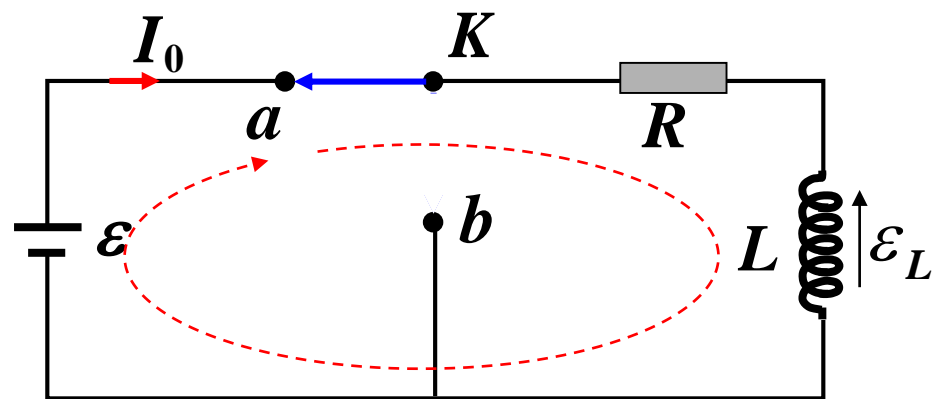
K断开时，仍有 $I_B > I_A$.



演示：自感

2、自感电路中电流的滋涨和衰减情况

“ LR ”电路的暂态过程：由于电感线圈对电流的阻碍作用，使电流的增减需要一个过程。



(I_0 是稳定后的电流)

$$I_0 = \frac{\varepsilon}{R} \quad (\text{因为稳定时自感电动势为零})$$

滋涨的暂态过程：

电键拨到 a 后某瞬间，回路中的电流为 i ，电感线圈内自感电动势

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

$$V_a - iR - |\varepsilon_L| + |\varepsilon| = V_a$$

$$iR + |\varepsilon_L| - |\varepsilon| = 0$$

$$iR + L \frac{di}{dt} - \varepsilon = 0 \rightarrow \frac{L}{R} \frac{di}{dt} = \frac{\varepsilon}{R} - i = I_0 - i$$

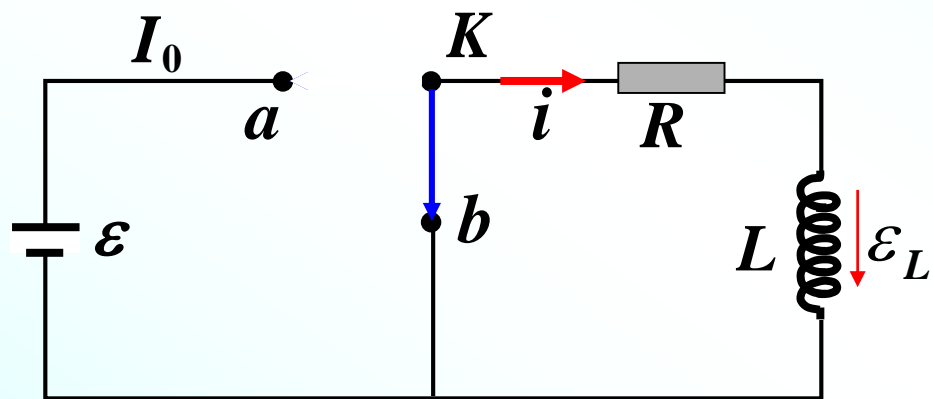
$$\therefore \frac{d(i - I_0)}{i - I_0} = -\frac{R}{L} dt$$

取 $t=0$ 时， $i=0$

$$\therefore \int_0^i \frac{d(i - I_0)}{i - I_0} = -\int_0^t \frac{R}{L} dt$$

$$i = I_0 (1 - e^{-\frac{R}{L}t})$$

衰减的暂态过程:



(I_0 是稳定后的电流)

电键由 a 拨到 b 后某瞬间，回路中的电流为 i ，电感线圈内自感电动势 $\varepsilon_L = -L \frac{di}{dt}$

$$V_k - iR + |\varepsilon_L| = V_k \longrightarrow |\varepsilon_L| = iR$$

$$-L \frac{di}{dt} = iR$$

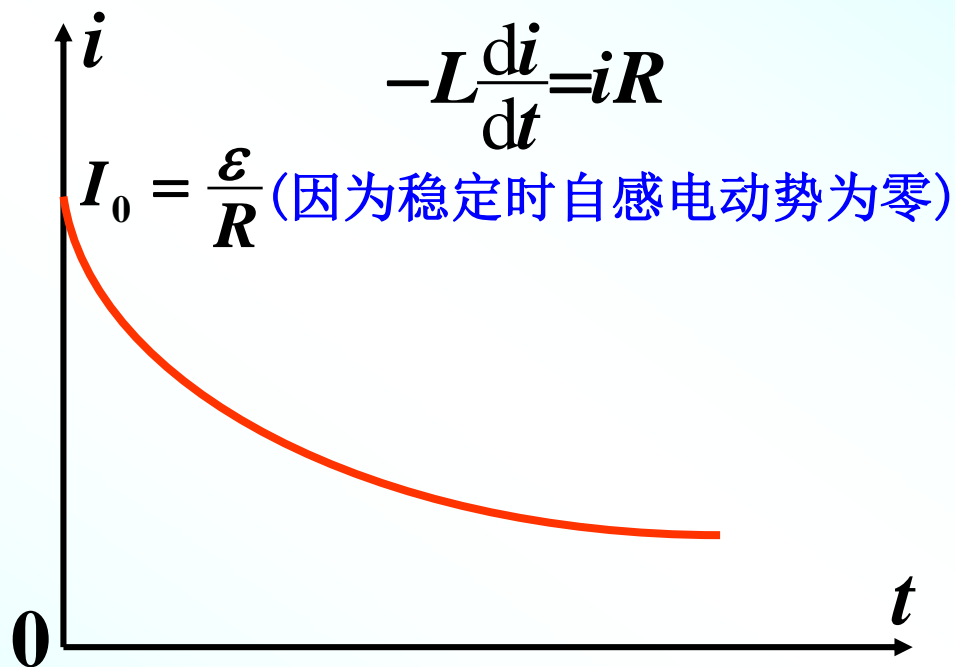
设 $t=0$ 时, $i=I_0$

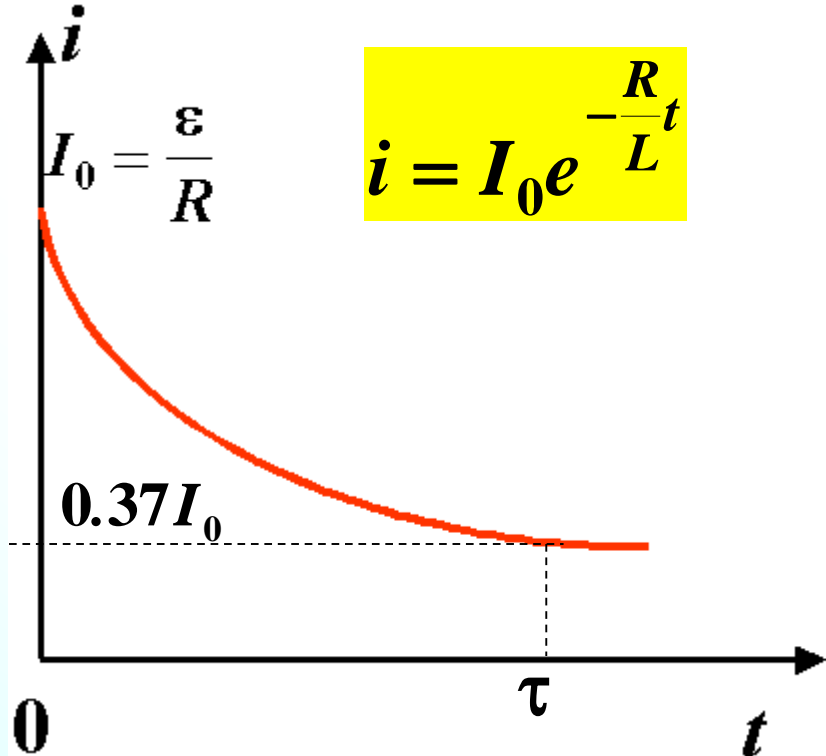
$$\frac{di}{i} = -\frac{R}{L} dt$$

$$\int_{I_0}^i \frac{di}{i} = -\int_0^t \frac{R}{L} dt$$

$$\ln \frac{i}{I_0} = -\frac{R}{L} t$$

$$i = I_0 e^{-\frac{R}{L} t}$$





$$i = I_0 e^{-\frac{R}{L}t}$$

电流 i 随时间指数形式地衰减。

当 $t = L/R$ 时, $i = I_0 \frac{1}{e}$

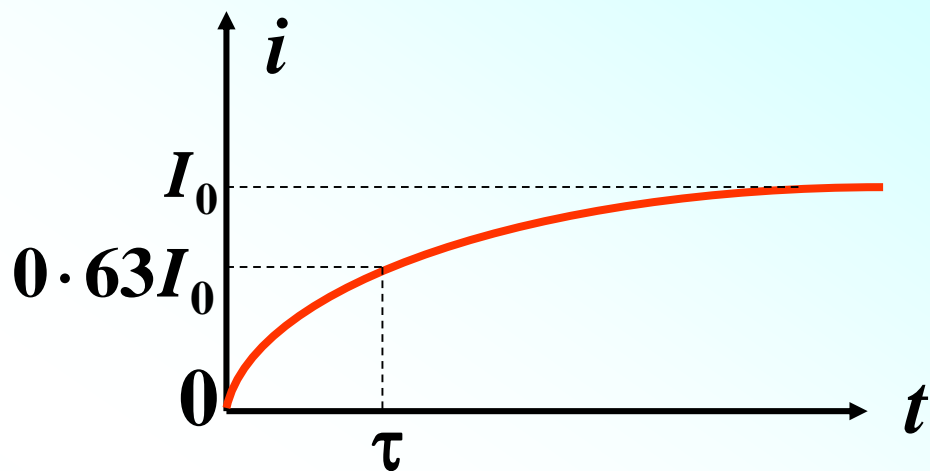
$\tau = \frac{L}{R}$ 称为电路的时间常数
或弛豫时间

在 $L=1$ 亨利, $R=1000$ 欧姆的
电路中弛豫时间为1毫秒

注意

(1) 滋涨的暂态过程:

$$i = I_0 (1 - e^{-\frac{R}{L}t})$$



(2) 断路时, 必须采用逐渐增大电阻的方法

$$i = I_0 e^{-\frac{R}{L}t}$$

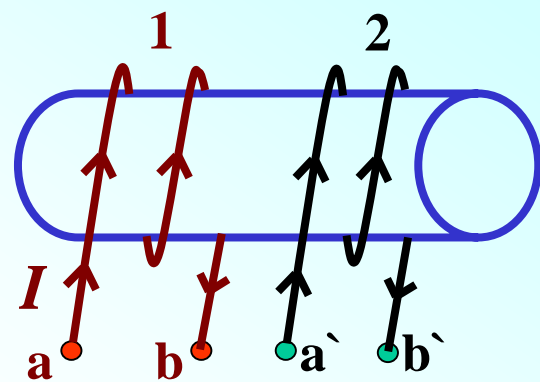
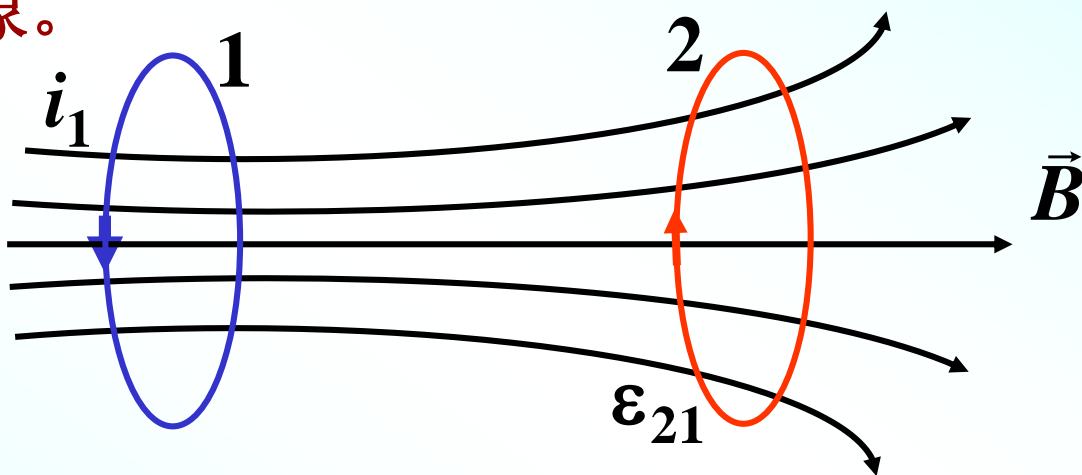
$$\varepsilon_L = -L \frac{di}{dt}$$



$$B \propto I, \varphi \propto I, \psi \propto I$$

3、互感（也称互感应）

一个回路中的电流变化，在邻近的另一回路中产生感生电动势的现象。



根据毕奥—萨伐尔定律以及 $\varphi = \int_S \vec{B} \cdot d\vec{s}$ 知： $\psi = M I$
若两线圈的相对位置确定：

设 L_1 的电流为 i_1 在 L_2 中产生的磁通匝链数为 ψ_2

$$\because B_1 \propto i_1, \quad \text{则} \quad \Psi_2 \propto B_1 \propto i_1, \quad \Psi_2 \propto i_1$$

$$\Psi_2 = M_{21} i_1$$

$$\text{同理可得：} \Psi_1 = M_{12} i_2$$

M_{ij} 是比例系数——互感系数，简称互感。

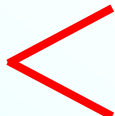
M_{ij} 与 { 两回路的位置有关
线圈的几何形状及介质(μ)有关


互感系数 M 的单位: 亨利 (H)

可以证明, 对给定的一对导体回路有: $M_{12} = M_{21} = M$

物理意义: $M = \Psi / I$, 单位电流的磁场在另一线圈中产生的 Ψ

互感电动势: $\varepsilon_M = -\frac{d\Psi}{dt} = -M \frac{di}{dt} - i \frac{dM}{dt}$

当 $M = \text{常数}$ 时: $\varepsilon_M = -M \frac{di}{dt}$  $\varepsilon_2 = -M \frac{di_1}{dt}$
 $\varepsilon_1 = -M \frac{di_2}{dt}$

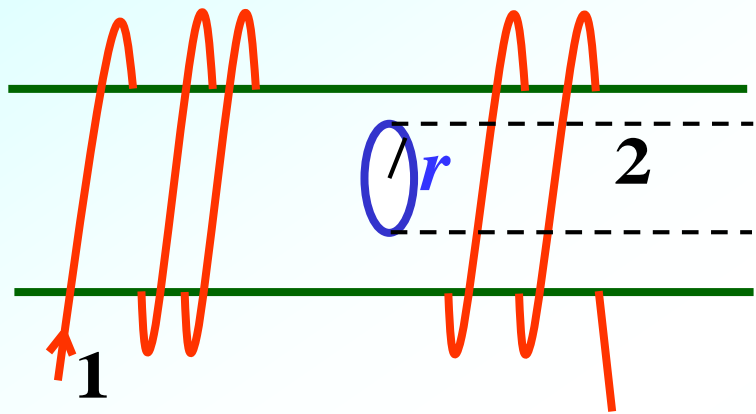
方向?

楞次定律

互感的定义式:

$$\varepsilon_M = -M \frac{di}{dt} \quad \begin{matrix} \Psi_2 = M i_1 \\ \Psi_1 = M i_2 \end{matrix} \longrightarrow$$

$$M = \begin{cases} \Psi_2/i_1 = \Psi_1/i_2 \\ \left| \frac{\varepsilon_2}{di_1/dt} \right| = \left| \frac{\varepsilon_1}{di_2/dt} \right| \end{cases} \quad (\text{普适})$$

例: 长直螺线管单位长度上有 n 匝线圈, 另一半径为 r 的圆环放在螺线管内, 环平面与管轴垂直。求 M 。



解:

设螺线管通有 i_1 , 则 $B_1 = \mu_0 n i_1$ 。

圆环中: $\psi_2 = B_1 \pi r^2 = \mu_0 n i_1 \pi r^2$

$$\therefore M = \psi_2 / i_1 = \mu_0 n \pi r^2$$

- 原则上可设任一线圈产生磁场计算另一线圈的磁通量 $\psi \rightarrow M = \psi / i$ 。但很多实际问题中 M 很难算出。

例：载流正方形线圈旁有一无限长直导线。若线圈中有变化的电流*i*，求在无限长直导线中产生的感应电动势。

解：直导线中的电动势是互感电动势。

$$\varepsilon = -M \frac{di}{dt}$$

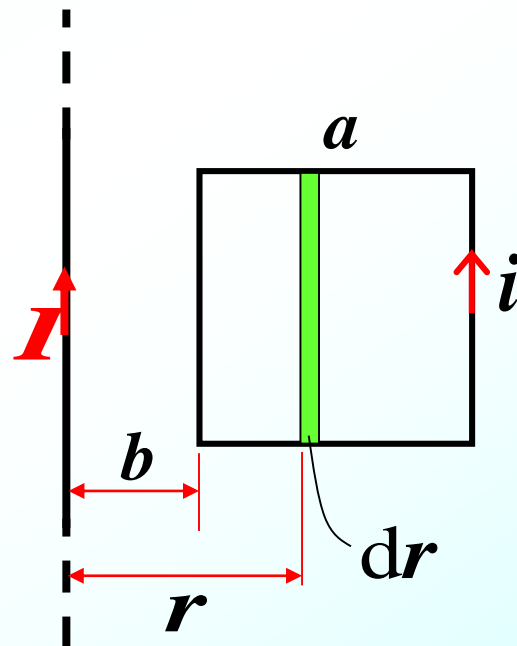
$$M = ?$$

设直导线中有电流*I*，在线圈中

$$\begin{aligned}\phi &= \int \vec{B} \cdot d\vec{s} = \int_b^{b+a} \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \cdot a dr \\ &= \frac{\mu_0 I a}{2\pi} \ln \frac{b+a}{b}\end{aligned}$$

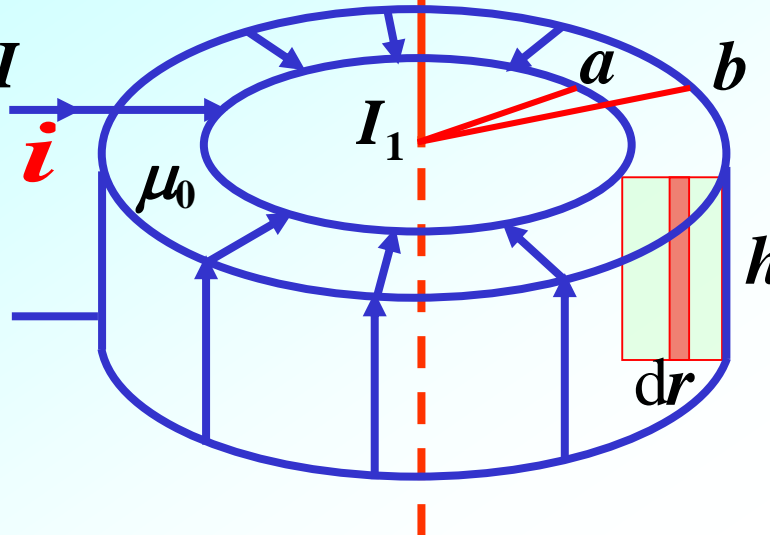
$$M = \frac{\phi}{I} = \frac{\mu_0 a}{2\pi} \ln \frac{b+a}{b}$$

$$\therefore \varepsilon = -M \frac{di}{dt} = -\frac{\mu_0 a}{2\pi} \frac{di}{dt} \ln \frac{b+a}{b}$$



例：环形螺线管总匝数 N （如图） **（1）求 L** 安培环路定理

解：设线圈中通有电流 I .



$\psi = N \varphi$

$$\varphi = \int_s \vec{B} \cdot d\vec{s} = \int_a^b \frac{\mu_0 N I}{2\pi r} \cdot h dr = \frac{\mu_0 N I}{2\pi} h \cdot \ln \frac{b}{a}$$

$$L = \frac{\psi}{I} = \frac{N \varphi}{I} = \frac{\mu_0 N^2 h}{2\pi} \ln \frac{b}{a}$$

（2）若中心有一无限长直导线，求 M 。
 设直线中通电流 I_1 $M = \psi_2 / I_1$

$$= \frac{N \varphi_2}{I_1} = \frac{N}{I_1} \cdot \int_a^b \frac{\mu_0 I_1}{2\pi r} \cdot h dr = \frac{\mu_0 N}{2\pi} h \ln \frac{b}{a}$$

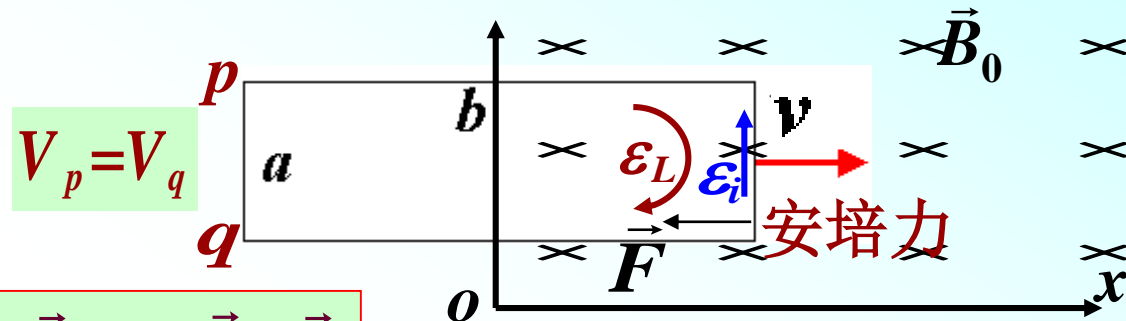
（3）若在螺绕环中通以交变电流 $i = I_0 \cos \omega t$ ，求在长直导线中的感应电动势。

$$\varepsilon = -M \frac{di}{dt} = + \frac{\mu_0 N h}{2\pi} \ln \frac{b}{a} I_0 \omega \sin \omega t$$

方向？

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。



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

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

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

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

由 (2) 有：

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

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

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

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

联立 (1)、(3)

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

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

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

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

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

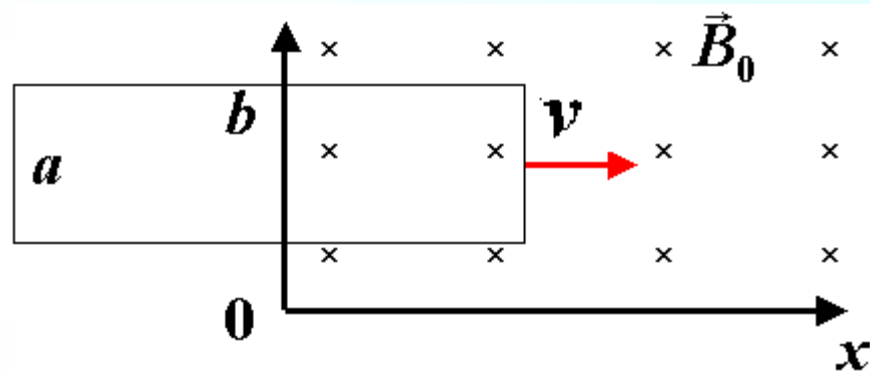
当 $t = 0$ 时, $v = v_0 \Rightarrow C_2 = v_0$

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

当 $t = 0$ 时, $I = 0$

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

$$\therefore C_1 = 0$$



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

讨论 $R = 0$ 这一近似的合理性。

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

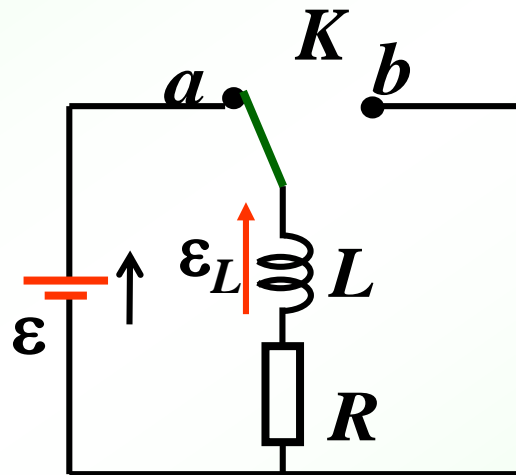
七. 磁场的能量

1. 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 ε_L 做功

能量

储存
 L 中



当电流以 $di/dt > 0$ 变化时，电流变化 di ，

电源克服 ε_L 做功为 dA ：
$$dA = -\varepsilon_L dq = -\varepsilon_L i dt$$

$$\because \varepsilon_L = -L \frac{di}{dt} \quad \therefore dA = L i di$$

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

$$A = q \Delta V$$

$$i = \frac{dq}{dt}$$

电流稳定后，去掉电源，电流 i 从 $I \rightarrow 0$ ， ε_L 做功，释放存在线圈内的能量，把能量传给电阻，以热能形式散发：

$$Q = \int R i^2 dt = \int R (I^2 e^{-2\frac{R}{L}t}) dt$$

$$= R I^2 \int_0^\infty e^{-2\frac{R}{L}t} dt = -\frac{1}{2} L I^2 \int_0^\infty e^{-2\frac{R}{L}t} d(-\frac{2R}{L}t) = \frac{1}{2} L I^2$$



$$i = I e^{-\frac{R}{L}t}$$