• 感生电动势的计算方法:

(1) 导体为闭合回路
$$\varepsilon_{i} = -\frac{d\Phi}{dt}$$
 (通用法则)

(2) 导体为非闭合回路

方法一: 构建闭合回路;

$$\varepsilon_{\rm i} = -\frac{{\rm d}\Phi}{{\rm d}t} = \varepsilon_{abc} + \varepsilon_{cda} \Longrightarrow \varepsilon_{abc} = \varepsilon_i - \varepsilon_{cda}$$

条件:添加径路上的电动势已知或为零

方法二:已知感生电场,直接积分。

$$\varepsilon_{\rm i} = \int_a^c \vec{E}_k \cdot d\vec{l}$$

例、在半径为R的圆柱形体内存在均匀磁场,且 $\frac{dB}{dt}$ \rangle_0 ,有一长为l的金属棒放在磁场中,位置如图。 求棒两端的感生电动势。

解一: 取回路 abca 为逆时针方向, \bar{E}_{is} 线为逆时针方向。则

$$\begin{split} & \oint_{acba} \vec{E}_{\vec{\boxtimes}} \cdot d\vec{l} \\ &= \int_{\overline{ba}} \vec{E}_{\vec{\boxtimes}} \cdot d\vec{l} + \int_{acb} \vec{E}_{\vec{\boxtimes}} \cdot d\vec{l} \end{split}$$

$$a \xrightarrow{\times} \frac{x}{\sqrt{2}} b$$

$$\varepsilon_{ba} = \int_{\overline{ba}} \vec{E}_{\underline{m}} \cdot d\vec{l} = \oint_{acba} \vec{E}_{\underline{m}} \cdot d\vec{l} - \int_{acb} \vec{E}_{\underline{m}} \cdot d\vec{l}$$

其中

$$\oint_{acba} \vec{E}_{\mathbb{R}} \cdot d\vec{l} = -\frac{d\Phi}{dt} = -\iint_{S} \frac{d\vec{B}}{dt} \cdot d\vec{S} = S_{acba} \frac{dB}{dt}$$

$$= \left(\frac{1}{2}R^{2}\theta - \frac{l}{2}\sqrt{R^{2} - \left(\frac{l}{2}\right)^{2}}\right) \frac{dB}{dt}$$

$$\int_{acb} \vec{E}_{\mathbb{R}} \cdot d\vec{l} = \int_{acb} \frac{R}{2} \frac{d\vec{B}}{dt} \cdot d\vec{l} = \frac{R}{2} \frac{dB}{dt} R\theta = \frac{1}{2} R^2 \theta \frac{dB}{dt}$$

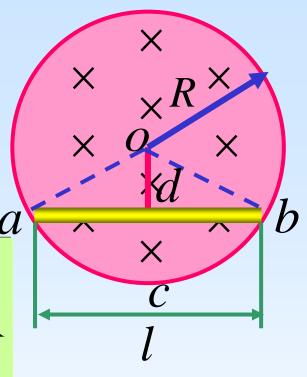
$$\varepsilon_{ba} = \oint_{acba} \vec{E}_{\mathbb{R}} \cdot d\vec{l} - \int_{acb} \vec{E}_{\mathbb{R}} \cdot d\vec{l} = -\frac{l}{2} \sqrt{R^2 - \left(\frac{l}{2}\right)^2} \frac{dB}{dt}$$

$$\varepsilon_{ab} = -\varepsilon_{ba} = \frac{l}{2} \sqrt{R^2 - \left(\frac{l}{2}\right)^2 \frac{dB}{dt}}$$

解二:取回路 aboa 为 逆时针方向,则

 $\vec{E}_{\mathbb{B}}$ 与oa、bo处处垂直

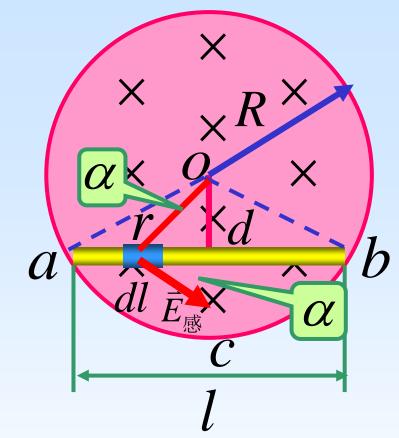
$$\begin{split} \varepsilon_{ab} &= \int_{\overline{ab}} \vec{E}_{\underline{\otimes}} \cdot d\vec{l} \\ &= \oint_{aboa} \vec{E}_{\underline{\otimes}} \cdot d\vec{l} - \int_{\overline{bo}} \vec{E}_{\underline{\otimes}} \cdot d\vec{l} - \int_{\overline{oa}} \vec{E}_{\underline{\otimes}} \cdot d\vec{l} \\ &= -\iint_{S_{aboa}} \frac{d\vec{B}}{dt} \cdot d\vec{S} - 0 - 0 \\ &= -\left(-S_{aboa} \cdot \frac{dB}{dt}\right) = \frac{l}{2} \sqrt{R^2 - \left(\frac{l}{2}\right)^2} \frac{dB}{dt} \end{split}$$



解三: 积分法: 在棒上任取 $d\overline{l}$,由于

$$E_{\mathbb{R}} = \frac{r}{2} \frac{dB}{dt}$$

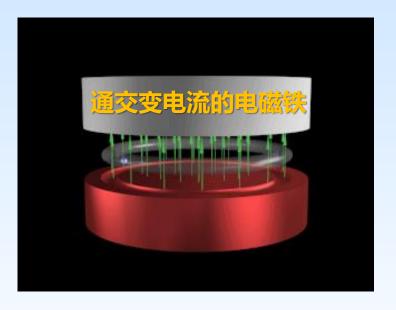
所以

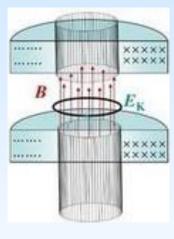


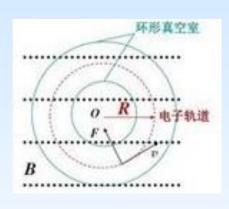
$$\varepsilon_{ab} = \int_{a}^{b} \vec{E} \cdot d\vec{l} = \int_{a}^{b} \frac{r}{2} \frac{dB}{dt} \cos \alpha dt = \int_{a}^{b} \frac{r}{2} \frac{dB}{dt} \frac{d}{r} dt$$
$$= \frac{d}{2} \frac{dB}{dt} \int_{a}^{b} dt = \frac{d}{2} \frac{dB}{dt} l = \frac{l}{2} \sqrt{R^{2} - \left(\frac{l}{2}\right)^{2}} \frac{dB}{dt}$$

三、感生电场的应用

1、电子感应加速器







- 利用涡旋电场加速电子获得高能粒子的一种装置
- 洛仑兹力使电子沿圆周运动

徐建铭编著:《加速器原理》,科学出版社,北京,1981

2、涡电流

大块金属导体在变化磁场中, 因电磁感应在内部产生感应电流, 且电流自成闭合回路, 故称涡电流.

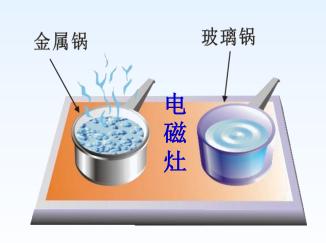
- ① 呈闭合涡旋状
- ② 金属电阻小电流大,能释放大量焦耳热.
- ✓ 涡电流的热效应



解释问题1:

采用磁场感应涡流加热原理

- 交变电流通过线圈产生磁场,
- 磁场内的磁力线穿过锅底产生涡流,
- 令锅体自行发热,再加热锅内食品。

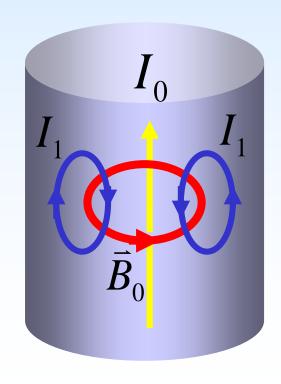


导体

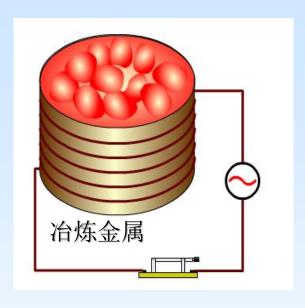
升温快、热效率高 、无明火、无烟尘

趋肤效应

在交流电路中,随着频率的增大,由于 涡电流的出现,会使电流趋向导线表面,这 一现象称为趋肤效应。



• 高频感应炉



利用金属块中产生的涡流发出的热量冶炼金属

优点: 加热速度快、温度均匀、

易控制、材料不受污染等























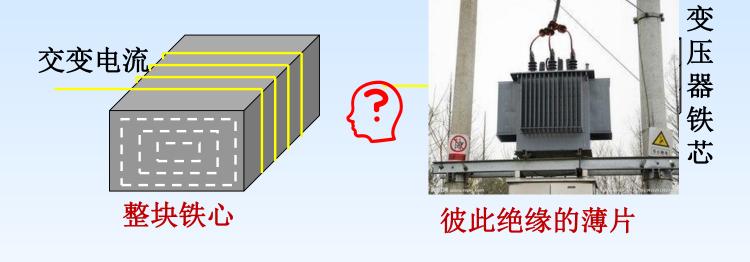




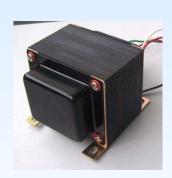


✓ 涡电流的危害:

设备发热,消耗能量。







减小电流截面,减少涡流损耗!



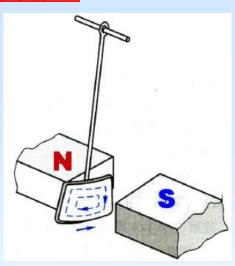
✓ 涡电流的机械效应

• 电磁阻尼 (阻尼摆)



解释问题2:

- ✓ 仪表中的阻尼电键
- ✓ 电气火车的电磁制动器
- ✓ 磁浮列车制动(涡流制动)









引入新课

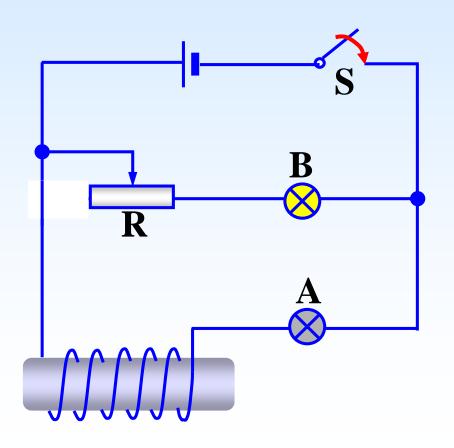


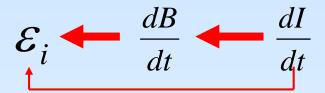
问题: 为什么日光灯先闪一下后再点亮?

§ 9-4 自感应和互感应

一、自感应

1、自感现象





- ●由于线圈本身的 电流发生变化而产 生的电磁感应现象。
- ●自感现象中产生 的感应电动势, 称 为自感电动势。

2、自感电动势

空间无铁磁质: 回路形状、大小、位置和周围磁介质不变

(1) 由毕奥——萨伐尔定律:

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{Id\vec{l} \times \vec{r}}{r^3}$$

$$I(t) \rightarrow B(t) \rightarrow \psi(t)$$

$$\Psi_m \propto B \propto I$$

通过回路的全磁通与电流的关系:

$$\Psi = LI$$

L——自感系数(自感):取决于线圈形状、大小、位置、匝数和周围磁介质极其分布,与电流无关。

L——是回路电磁惯性的量度

反映线圈反抗电流变化的能力

(2) 由法拉第电磁感应定律:

$$\varepsilon_L = -\frac{d\Psi}{dt} = -\frac{d(LI)}{dt} = -\left(L\frac{dI}{dt} + I\frac{dL}{dt}\right)$$
 电流变化 回路变化

若
$$L =$$
常数,即

$$\frac{dL}{dt} = 0$$

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

(3) "—"号的意义:

$$\frac{dI}{dt}$$
〉0时, ε_L 〈0,即 ε_L 与 I 的方向相反; $\frac{dI}{dt}$ 〈0时, ε_L 〉0,即 ε_L 与 I 的方向相同。

 \mathcal{E}_L 总是阻碍回路本身电流变化,且L越大,电流越不易改变。

(4) 在无铁磁质情况下,当回路形状、大小、位置和周围磁介质种类极其分布都不变时,两式等价:

$$\Psi = LI$$

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

 $L与\frac{dI}{dt}$,I均无关。

(5) 单位(SI):

亨利(H):1H =
$$1\frac{Wb}{A} = 1\frac{V}{A/s}$$

$$1H = 10^3 mH$$
(毫亨)= $10^6 \mu H$ (微亨)

(6) 自感的计算(步骤)

设线圈电流 I 确定线圈内 水线圈的 的磁场分布 全磁通



计算L的方法之一

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

例、计算长直螺线管的自感系数。设螺线管 长为l,截面积为S,单位长度上的匝数为n。管内 充满磁导率为u的均匀介质。

解:设长直螺线管内通有电流 I,管内磁场为

$$B = \mu nI$$

通过螺线管的全磁通为

$$\Psi = NBS = nl \cdot \mu nI \cdot S = \mu n^2 VI$$

则长直螺线管的自感系数为 $L = \frac{\Psi}{I} = \mu n^2 V$

$$L = \frac{\Psi}{I} = \mu n^2 V$$

提高 L 的有效途径: $L^{\uparrow}, n^{\uparrow}, \mu^{\uparrow}$

例、 一截面积为长方形的环式螺线管。其尺寸如图所示,共有 N 匝,求此螺线管的自感系数。

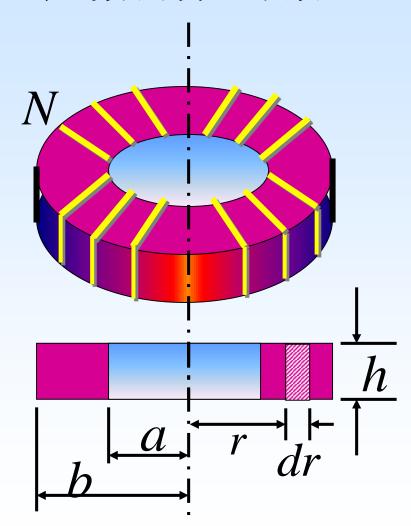
解: 由安培环路定律得

$$\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum I$$

$$H \cdot 2\pi r = NI$$

$$H = \frac{NI}{2\pi r}$$

$$B = \mu_0 H = \frac{\mu_0 NI}{2\pi r}$$



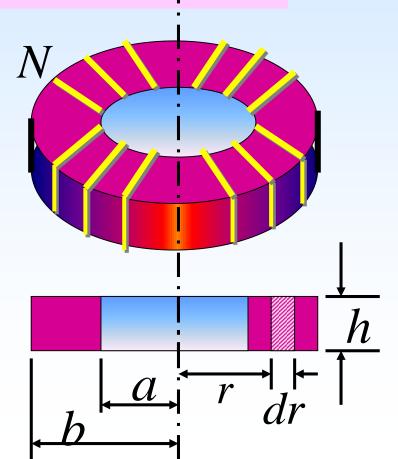
穿过螺线管截面的磁通量为

$$\Phi = \int_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int_{a}^{b} \frac{\mu_{0} NI}{2\pi r} \cdot h dr = \frac{\mu_{0} NIh}{2\pi \ln \frac{b}{a}}$$

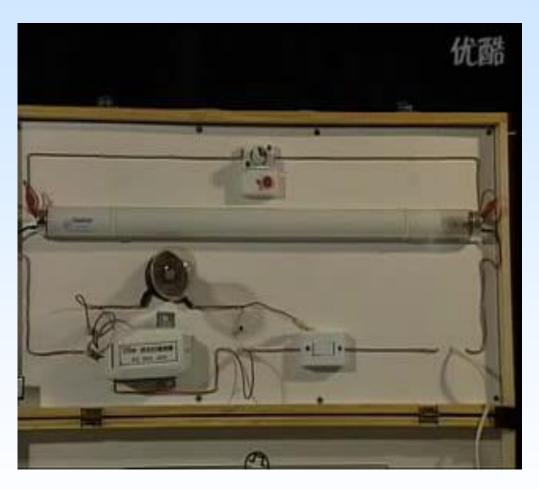
所以有

$$L = \frac{N\Phi}{I}$$

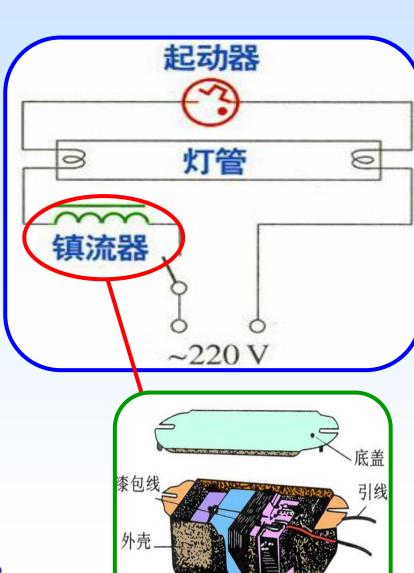
$$= \frac{\mu_0 N^2 h}{2\pi} \ln \frac{b}{a}$$



3、自感现象的应用

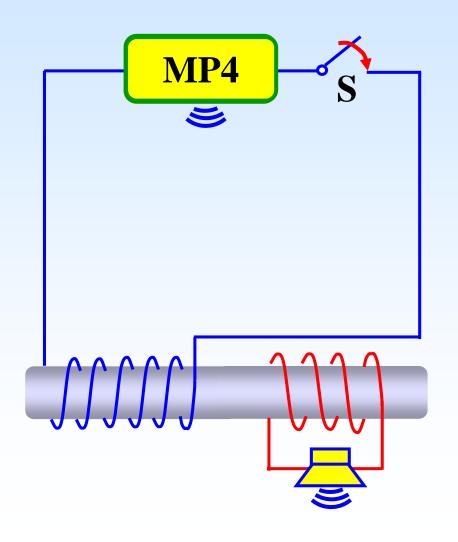


镇流器在启动时产生瞬时高压,在正常工作时起降压限流的作用。



二、互感应

1、互感现象



- ●当一个线圈中电流 变化时,在另一个邻 近线圈中产生感应电 动势的现象。
- ●互感现象中产生的 感应电动势, 称为互 感电动势。

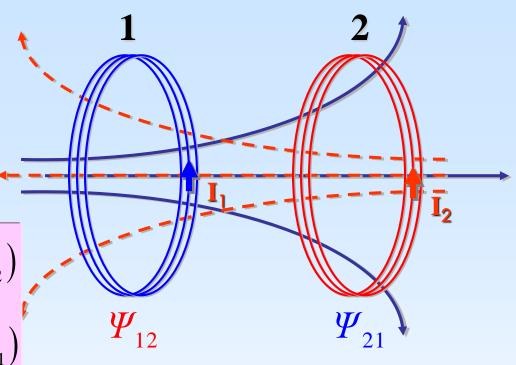
2. 互感电动势

$$I_1(t) \rightarrow \vec{B}_1(t) \rightarrow \Psi_{21}(t)$$

$$I_2(t) \rightarrow \vec{B}_2(t) \rightarrow \Psi_{12}(t)$$

$$\frac{dI_{1}}{dt}(回路L_{1}) \rightarrow \frac{d\Psi_{21}}{dt} \rightarrow \varepsilon_{21}(回路L_{2})$$

$$\frac{dI_{2}}{dt}(回路L_{2}) \rightarrow \frac{d\Psi_{12}}{dt} \rightarrow \varepsilon_{12}(回路L_{1})$$



(1)回路的几何形状、相对位置及周围介质的磁导率分布不变时,由毕奥——萨伐尔定律:

$$\Psi_{21} = N_2 \Phi_{21} = M_{21} I_1$$

$$\Psi_{12} = N_1 \Phi_{12} = M_{12} I_2$$

M 称为互感(系数)

$$M_{12} = M_{21} = M$$

M与两个耦合回路的形状、 大小、匝数、相对位置及 周围磁介质的磁导率有关。

(2) 由法拉第电磁感应定律:

$$\begin{split} \varepsilon_{21} &= -\frac{d\Psi_{21}}{dt} = -\frac{d(MI_1)}{dt} = -\left(M\frac{dI_1}{dt} + I_1\frac{dM}{dt}\right) \\ \varepsilon_{12} &= -\frac{d\Psi_{12}}{dt} = -\frac{d(MI_2)}{dt} = -\left(M\frac{dI_2}{dt} + I_2\frac{dM}{dt}\right) \end{split}$$

若
$$M =$$
常数时,即 $\frac{dM}{dt} = 0$,则有

$$\varepsilon_{21} = -M \frac{dI_1}{dt}, \varepsilon_{12} = -M \frac{dI_2}{dt}$$

(3) 当
$$\frac{dI_1}{dt}\left(\frac{dI_2}{dt}\right)$$
=常数时, $M\uparrow$,则 $\varepsilon_{21}(\varepsilon_{12})\uparrow$ 。

M是表明两耦合回路互感强度的物理量

(4) 当 M = 常数,及无铁磁质时,两式等价

$$\Psi_{21} = N_2 \Phi_{21} = M_{21} I_1$$

$$\Psi_{12} = N_1 \Phi_{12} = M_{12} I_2$$

$$M与\frac{dI}{dt}$$
, I 均内无关。

$$\varepsilon_{21} = -M \frac{dI_1}{dt}$$

$$\varepsilon_{12} = -M \frac{dI_2}{dt}$$

(5) 单位(SI):

亨利(H):1H =
$$1\frac{Wb}{A} = 1\frac{V}{A/s}$$

例、 两个长度均为l的共轴空心长直螺线管,外管半径 R_1 ,匝数 N_1 ,自感系数 L_1 ; 内管半径 R_2 ,匝数 N_2 ,自感系数 L_2 。求它们的互感系数M及与 L_1 , L_2 的关系。

解:设外管通以电流 I_1 ,则管内磁感应强度为

$$B_1 = \mu_0 n_1 I_1 = \mu_0 \frac{N_1 I_1}{l}$$

穿过内管的全磁通为

$$R_2$$
 R_2
 R_1
 R_1
 R_1
 R_2
 R_2

$$\Psi_{21} = N_2 B_1 S_2 = \frac{\mu_0 N_1 N_2 I_1}{l} \pi R_2^2$$

$$M = \frac{\Psi_{21}}{I_1} = \frac{\mu_0 N_1 N_2}{l} \pi R_2^2$$

由于

$$L_{1} = \mu_{0} n_{1}^{2} V_{1} = \mu_{0} \frac{N_{1}^{2}}{l} \pi R_{1}^{2}$$

$$L_2 = \mu_0 n_2^2 V_2 = \mu_0 \frac{N_2^2}{l} \pi R_2^2$$

所以

$$M = \frac{R_2}{R_1} \sqrt{L_1 L_2}$$

一般情况:

$$M = K\sqrt{L_1L_2}$$

K——耦合系数

- (1) 当 $R_1 = R_2$,且无磁漏时,K = 1, $M = \sqrt{L_1 L_2}$;
- (2) 当 $R_1 = R_2$,且有磁漏时, $K\langle 1, M\langle \sqrt{L_1L_2}\rangle$

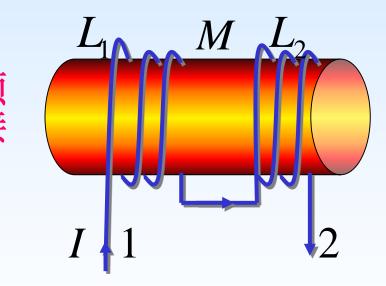
例、 如图,自感分别为 L_1 和 L_2 ,互感为 M 的两个线圈 1 和 2 串联。如果两线圈的磁通互相加强,称为顺接;如果两线圈的磁通互相削弱,称为反接。计算在这两种接法下两线圈的等效总自感 L。

解: (一)顺接:

线圈1和线圈2中的 互感电动势方向相同:

$$\varepsilon_{1} = -L_{1} \frac{dI}{dt} - M \frac{dI}{dt}$$

$$\varepsilon_{2} = -L_{2} \frac{dI}{dt} - M \frac{dI}{dt}$$



顺接串联时:

$$\varepsilon = \varepsilon_1 + \varepsilon_2 = -\left(L_1 + L_2 + 2M\right) \frac{dI}{dt}$$

所以有

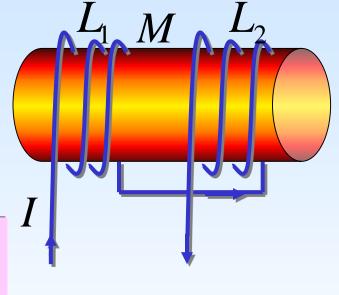
$$L = -\frac{\varepsilon}{dI/dt} = L_1 + L_2 + 2M$$

(二) 反接: 自感电动势与互感电动势方向相反:

$$\varepsilon_{1} = -L_{1} \frac{dI}{dt} + M \frac{dI}{dt}$$

$$\varepsilon_{2} = -L_{2} \frac{dI}{dt} + M \frac{dI}{dt}$$

反接



$$\varepsilon = \varepsilon_1 + \varepsilon_2 = -(L_1 + L_2 - 2M) \frac{dI}{dt}$$

$$L = -\frac{\varepsilon}{dI/dt} = L_1 + L_2 - 2M$$

当两线圈无漏磁耦合时,且 $L_1 = L_2 = L_0$,则

$$M = \sqrt{L_1 L_2} = L_0$$

顺接:

$$L = 4L_0$$

反接:

$$L = 0$$

$$\Psi_1 = L_1 I, \Psi_{12} = MI$$

$$\Psi_2 = L_2 I, \Psi_{21} = MI$$

总磁通链为

$$\Psi = \Psi_1 + \Psi_2 + \Psi_{12} + \Psi_{21} = (L_1 + L_2 + 2M)I$$

所以有

$$L = \frac{\Psi}{I} = L_1 + L_2 + 2M$$

同理: 反接:

$$L = L_1 + L_2 - 2M$$