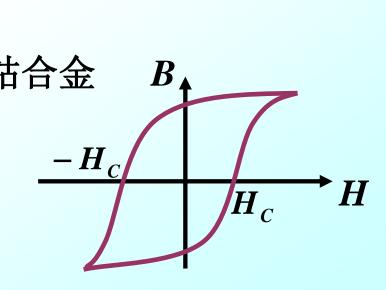
大学物理(下)

华中科技大学 张智 zzhang@hust.edu.cn



3. 铁磁质的分类

μ_r大,(起始磁化率大)饱和磁感应强度大, 矫顽力(H_c)小,磁滞回线的 面积窄而长,损耗小(回线面积小)。—— 易磁化、易退磁 适用于变压器、继电器、电机、以及 各种高频电磁元件的磁芯、磁棒。

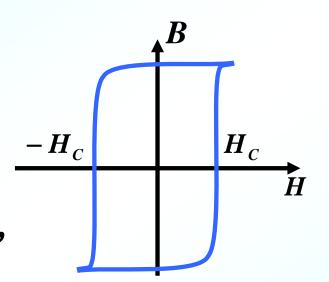


3. 矩磁材料

锰镁铁氧体, 锂锰铁氧体

 $B_r = B_S$, H_c 不大, 磁滞回线是矩形。用于记忆元件,

当+脉冲产生 $H>H_{C_{f}}$ 使磁芯呈+B态,则-脉冲产生 $H<-H_{C}$ 使磁芯呈-B态,可作为二进制的两个态。



六. 磁场对载流导线的作用

1. 安培定律

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

非均匀磁场中: 须利用 积分。

- 2. 磁场作用于载流线圈的力和力矩
 - ①载流线圈的磁矩

$$\vec{p}_m = I\vec{S} = IS\vec{e}_n$$

②磁力矩

$$\vec{M} = \vec{p}_m \times \vec{B}$$

- 七. 磁介质
 - 1. 磁介质的分类

2. 磁化面电流的特征

3. H的环路定理

$$\oint_{L} \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum_{i} I_{i} | \vec{B} = \mu \vec{H}$$

4. 铁磁质的分类



法拉第(Michael Faraday,1791-1867), 英国

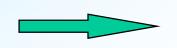
第8章 电磁感应

重点: 根据法拉第电磁感应定律讨论变化的磁场产生电场的规律(电磁感应的几种类型)

- 1、法拉第电磁感应定律
- 2、感应电动势
- 3、自感与互感
- 4、磁场的能量

问题的提出

奥斯特



电的磁效应

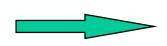
(毕奥一萨伐尔定律)

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

(电生磁)



法拉第



磁的电效应

(法拉第电磁感应定律)

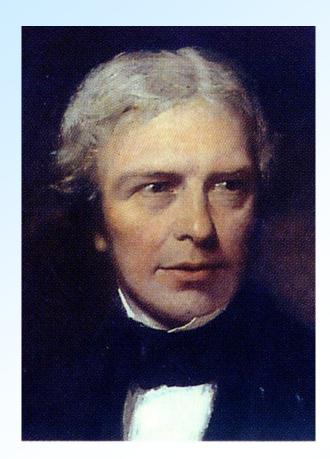
$$\varepsilon_{i} = \frac{\Delta \phi}{\Delta t} (\ddagger \ \)$$

感应电动势

(磁生电)

电磁感应

第1节 法拉第电磁感应定律



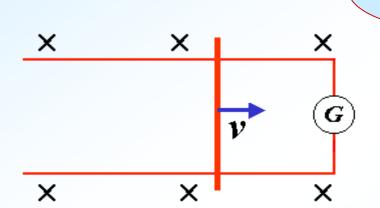
法拉第(Michael Faraday, 1791-1867), 伟大的英国物理学家 和化学家。他创造性地提出场的思 想, 磁场这一名称是法拉第最早引 入的。他是电磁理论的创始人之一, 于1831年发现电磁感应现象,后又 相继发现电解定律,物质的抗磁性 和顺磁性. 以及光的偏振面在磁场 中的旋转.

从1822年到1831年,<u>法拉第</u>经过了近十年的不懈努力, 终于发现了电磁感应现象,这是电磁学领域中最伟大的成就 之一。为人类广泛利用电能开辟了道路,成为第二次工业和 技术革命的开端。

一、电磁感应现象

电磁感应的产生:

只要穿过闭合导体回路的 磁通量发生变化回路中就产生 感应电流。

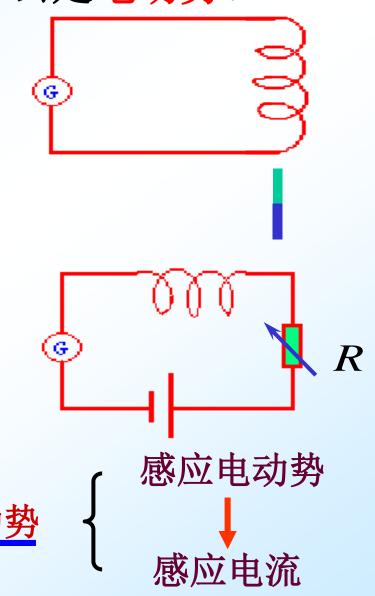


• 电磁感应的实质是产生感应电动势

条件

大小和方向?

什么是电动势?

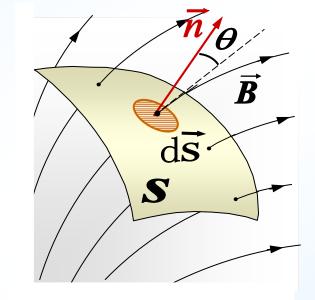


演示: 跳环、磁铁穿铜管及铝环

二. 电磁感应的规律

1. 法拉第电磁感应定律

(回路中的) 感应电动势: $\varepsilon_i = -\frac{\mathrm{d}\phi}{\mathrm{d}t}$



任一回路中磁通量:
$$\phi = \int \vec{B} \cdot d\vec{s} = \int B \cos \theta \, ds$$

 \vec{B} 、 θ 、s 中有一个量发生变化,回路中就有 ϵ 的存在。

由此可把 感应电动势 分为两类 动生电动势 ← 回路 (S,θ) 变, \vec{B} 不变

感生电动势 $\leftarrow \vec{B}$ 变,回路 (S,θ) 不变

2. 电磁感应定律的一般形式

若回路由
$$N$$
匝线圈组成: $\varepsilon_i = -\frac{\mathrm{d} \psi}{\mathrm{d} t}$

全磁通

其中 $\Psi = \phi_1 + \phi_2 + \cdots + \phi_N$, 回路的<u>总磁通匝链数</u>

$$\varepsilon_i = -\frac{\mathrm{d}\,\phi}{\mathrm{d}t}$$

感应电动势的大小为
$$\varepsilon_i = \frac{\mathrm{d}\phi}{\mathrm{d}t}$$
 $\varepsilon_i = \frac{\Delta\phi}{\Delta t} (\mathbb{P}^2)$

$$\boldsymbol{\varepsilon}_{i} = \left| \frac{\mathrm{d} \boldsymbol{\varphi}}{\mathrm{d} t} \right| \qquad \boldsymbol{\varepsilon}_{i} = \frac{\Delta \boldsymbol{\phi}}{\Delta t} (\boldsymbol{\psi} \overset{\text{\tiny $\boldsymbol{\Xi}$}}{\neq})$$

- ◆ 感应电动势,感应电流的方向如何?
- 3. 楞次定律 → 判断感应电流方向的定律。
- 闭合回路中感应电流的方向,总是使它所激发的磁 场来反抗引起感应电流的磁通量的变化。
- 楞次定律是能量守恒定律在电磁感应现象上的具体 体现。
- ●也可以直接根据法拉第电磁感应定律判断感应电动势的方向。

◆电磁感应定律的一般形式

若回路由N匝线圈组成: $\varepsilon_i = -\frac{\mathrm{d} \psi}{\mathrm{d} t}$

全磁通

其中 $\Psi = \phi_1 + \phi_2 + \cdots + \phi_N$, 回路的<u>总磁通匝链数</u>

若 $\phi_1 = \phi_2 = \cdots = \phi_N$,则 $\epsilon_i = -N d\phi/dt$ 。

回路中相应的感应电流: $I_i = \frac{\varepsilon_i}{R} = -\frac{1}{R}N\frac{\mathrm{d}\phi}{\mathrm{d}t}$

 $\mathcal{M}_{t_1 \to t_2}$ 时间内,通过回路导线任一横截面的电量:

$$q = \int_{t_1}^{t_2} \mathbf{I}_i \, \mathrm{d}t = -\int_{\Phi_1}^{\Phi_2} \frac{N}{R} \, \frac{\mathrm{d} \, \Phi}{\mathrm{d} \, t} \, \mathrm{d}t = -\frac{N}{R} \left(\Phi_1 - \Phi_2 \right)$$

磁通计原理

「若已知N、R、q,便可知 $\Delta \Phi$ =?

若将 Φ_1 定标,则 Φ_2 为 t_2 时回路的磁通量

$$I = \frac{\mathrm{d}q}{\mathrm{d}t} |_{q = l d t}$$

感应电流 回路中有感应电动势

单位: 1V=1Wb/s

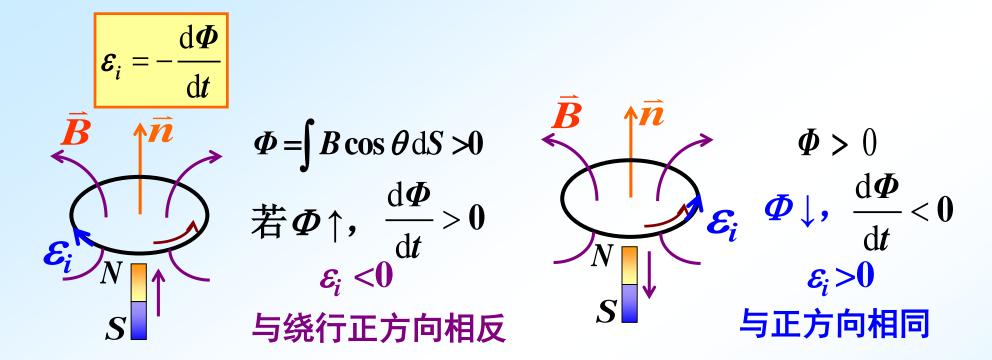
说明:

1. 感应电动势比感应电流更能反映电磁感应现象的本质。

2. 任一回路中:
$$\Phi = \int_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int_{S} B \cos \theta \, dS$$

其中B、 θ 、S有一个量发生变化,回路中就有 ε_i 存在。

3. "-"表示感应电动势的方向, ε_i 是标量,方向是相对回路的绕行方向而言。



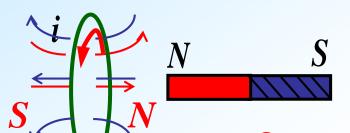
电磁感应定律判断感应电动势的方向:

- ① 依磁场的(正)方向确定回路法线的正方向;
- ② 由右手螺旋法则确定回路L绕行的正方向;
- ③若 $\varepsilon > 0$,则 ε 的方向与L 的方向相同。 反之则相反。

楞次定律中"反抗"与法拉第定律中"—"号对应。

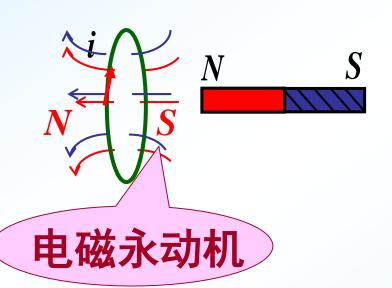
保证了电磁现象中的能量守恒与转换定律的正确,并且

也确定了电磁"永动机"是不可能的。

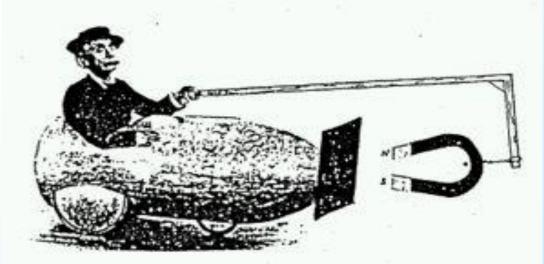


外力作功,并将它转换成回路中的电能。

问? 假如没有 "_"或不是反抗将是什么情形?



过程将自动进行,磁铁靠近线圈 导致 $\Phi \uparrow \to i \uparrow ...$ 同时 $B \uparrow$,导致磁铁靠近线圈,因此不须外界提供任何能量。



例:如图所示,均匀磁场 \vec{B} 中有一与之垂直的矩形导体回 路. B随时间线性增加,即B=kt(k>0),ab边长为L且以速度心向右滑动,另三边不动.以下有两种解法 求任意时刻回路中的感应电动势的大小(t=0时,x=0). 哪个解法正确? 为什么?

解一:

$$\phi = \int_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = B \int_{S} dS = B \cdot Lx = kt \cdot Lvt = kvLt^{2}$$

$$\therefore \varepsilon = -\frac{d\phi}{dt} = -2kvLt$$



解二:

$$\phi = \int_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int_{0}^{x} kt \cdot L dx + \int_{0}^{t} kt L \frac{dx}{dt} dt$$

$$= \int_{0}^{t} kt Lv dt = \frac{1}{2} kv Lt^{2}$$

$$\therefore \varepsilon = -\frac{d\phi}{dt} = -kv Lt$$

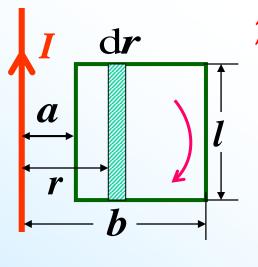
ø应为t时 刻的磁通量

 \boldsymbol{a}

 $\otimes \vec{B}$

 \boldsymbol{x}

例:长直导线通有电流I,在它附近放有一矩形导体回路.求 1) 穿过回路中的 ϕ ; 2) 若I=kt(k=常数), 回路中 $\epsilon_i=?$ 若I=常数,回路以v向右运动, $\epsilon_i=?$ 4)若I=kt,且回路又以v向右运动时,求ε;=?



解:设回路绕行方向为顺时针,

1)
$$\phi = \int_a^b B \cdot l \, dr = \int_a^b \frac{\mu_0 I}{2\pi r} l \, dr = \frac{\mu_0 I \, l}{2\pi} l n \frac{b}{a}$$

2)
$$I=kt$$
时,在t时刻, $\phi=\frac{\mu_0 lk}{2\pi}tln\frac{b}{a}$

$$\varepsilon_i = -\frac{\mathrm{d}\phi}{\mathrm{d}t} = -\frac{\mu_0 lk}{2\pi} ln \frac{b}{a} < 0$$
 逆时针方向

3) I=常数,t 时刻,此时回路的磁通:

$$\phi = \int_{a+vt}^{b+vt} \frac{\mu_0 Il}{2\pi r} dr = \frac{\mu_0 Il}{2\pi} ln \frac{b+vt}{a+vt}$$

$$\phi = \int_{a+vt}^{b+vt} \frac{\mu_0 Il}{2\pi r} dr = \frac{\mu_0 Il}{2\pi} ln \frac{b+vt}{a+vt} \qquad \phi = \int_{a+vt}^{B} \frac{\partial u}{\partial t} ds = \int_{a+vt}^{B} \frac{$$

(2)
$$\varepsilon_i = -\frac{\mu_0 lk}{2\pi} \ln \frac{b}{a}$$
 (3) $\varepsilon_i = -\frac{\mu_0 ll}{2\pi} \frac{(a-b)v}{(a+vt)(b+vt)}$

4) 综合2)、3),t时刻回路的磁通: $\phi = \frac{\mu_0 ktl}{2\pi} ln \frac{b+vt}{a+vt}$

$$\varepsilon_{i} = -\frac{\mathrm{d}\phi}{\mathrm{d}t} = \frac{\mu_{0}kl}{2\pi} \left(\frac{(b-a)vt}{(a+vt)(b+vt)} - \ln\frac{2\pi}{a+vt} \frac{a+vt}{a+vt} \right)$$

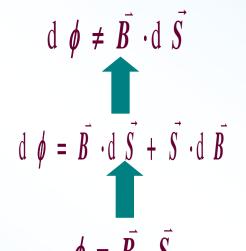
此题若这样考虑: $\varepsilon_i = -\frac{\mathrm{d}\phi}{\mathrm{d}t}$ 而: $\mathrm{d}\phi = \bar{B} \cdot \mathrm{d}\bar{s} = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} \mathrm{d}r$

这样就有:

3)
$$\varepsilon_i = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} l \cdot v$$

4)
$$\varepsilon_i = -\frac{\mu_0 \kappa t}{2\pi r} l \cdot v$$

考虑特例,均匀磁场中的平面回路。则





例: 弯成 θ 角的金属架COD, 导体棒MN垂直OD以恒定速度v在金属架上向右滑动,且t=0, x=0,已知磁场的方向垂直纸面向外,求下列情况中金属架内的 ε_i

1) 磁场分布均匀,且磁场不随时间变化。

2) 非均匀时变磁场, $B=kx\cos\omega t$ 。

解: 设回路绕向为逆时针

$$\phi = \vec{B} \cdot \vec{S} = B \cdot \frac{1}{2} x \cdot x tg \theta = \frac{1}{2} B v^2 t^2 tg \theta.$$

$$\varepsilon_{i} = -\frac{\mathrm{d}\phi}{\mathrm{d}t}^{2} = -Bv^{2}t \cdot tg\theta < 0$$
 方向与绕向相反,
只出现在MN上。

此处可直接利用对均匀场的公式:

$$\phi = \vec{B} \cdot \vec{S} \qquad d \phi = \vec{B} \cdot d \vec{S} + \vec{S} \cdot d \vec{B}$$

$$\varepsilon_{i} = -\frac{d \phi}{dt} = -B \frac{d S}{dt} = -B \frac{d}{dt} (\frac{1}{2} x^{2} t g \theta) = -B v^{2} t \cdot t g \theta$$

1

2)
$$\vec{B} \vec{x} \Rightarrow \vec{b} \Rightarrow$$

$$\phi(t) = \frac{1}{3}ktg\theta v^3t^3\cos\omega t.$$

$$\varepsilon_i = -\frac{\mathrm{d}\,\phi}{\mathrm{d}\,t} = \frac{1}{3}k\,\omega\,tg\,\theta\,\sin\,\omega\,t\cdot v^3\,t^3 - k\,tg\,\theta\,\cos\,\omega\,t\cdot v^3\,t^3$$

若 $\varepsilon_i > 0$, 与绕向相同。

若 ε ί < 0, 与绕向相反。