

本节课作业

P59: 10-T1~T4

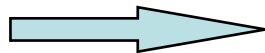
第8章 电磁感应

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—萨伐尔定律)

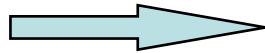
(电生磁)

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

(对称性)



法拉第



磁的电效应

(法拉第电磁感应定律)

(磁生电)

$$\mathcal{E}_i = \frac{\Delta\phi}{\Delta t} \quad (\text{中学})$$

$$\mathcal{E}_i = -\frac{d\phi}{dt}$$

感应电动势

电磁感应

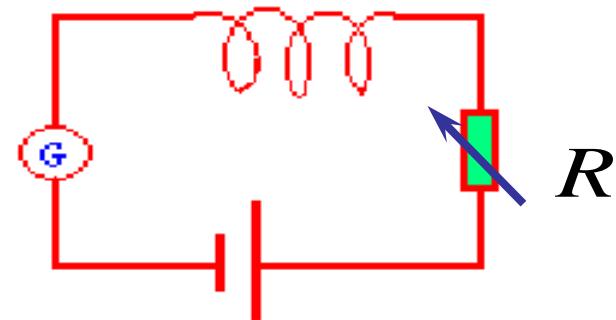
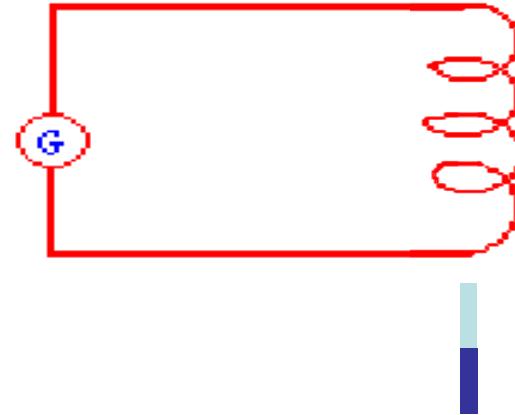
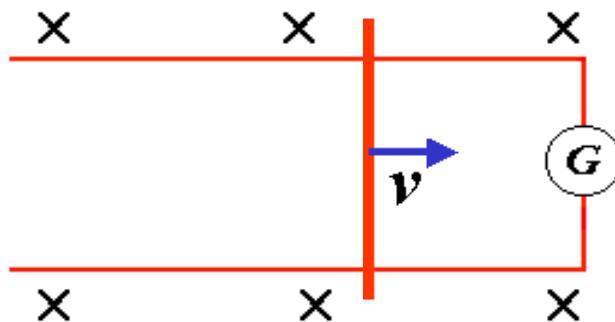
一、电磁感应现象

什么是电动势?

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。

条件



- 电磁感应的实质是产生感应电动势

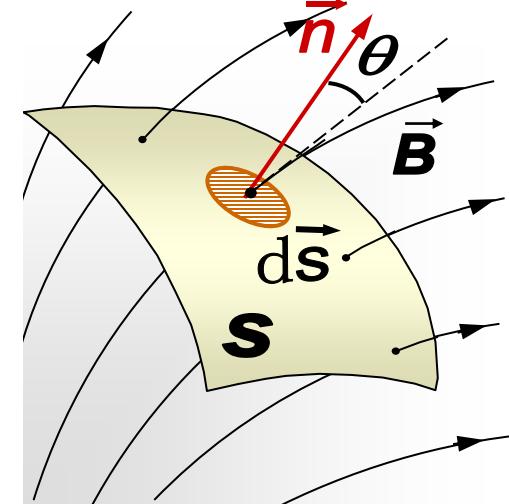
大小和方向？

{
 ↑
 感应电动势
 ↓
 感应电流

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: $\varepsilon_i = -\frac{d\phi}{dt}$



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_i 的存在。

由此可把
感应电动势
分为两类

{ 动生电动势 \leftarrow 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: $\mathcal{E}_i = -\frac{d\Psi}{dt}$

全磁通

其中 $\Psi = \phi_1 + \phi_2 + \dots + \phi_N$, 回路的总磁通匝链数

$$\mathcal{E}_i = -\frac{d\phi}{dt}$$

感应电动势的大小为 $\mathcal{E}_i = \left| \frac{d\phi}{dt} \right|$ $\mathcal{E}_i = \frac{\Delta\phi}{\Delta t}$ (中学)

回路中相应的感应电流: $I_i = \frac{\mathcal{E}_i}{R} = -\frac{1}{R} N \frac{d\phi}{dt}$

从 $t_1 \rightarrow t_2$ 时间内, 通过回路导线任一横截面的电量:

$$q = \int_{t_1}^{t_2} I_i dt = -\int_{\Phi_1}^{\Phi_2} \frac{N}{R} \frac{d\Phi}{dt} \cdot dt = -\frac{N}{R} (\Phi_2 - \Phi_1)$$

磁通计原理

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

$$dq = Idt$$

{ 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 }

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阻止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。

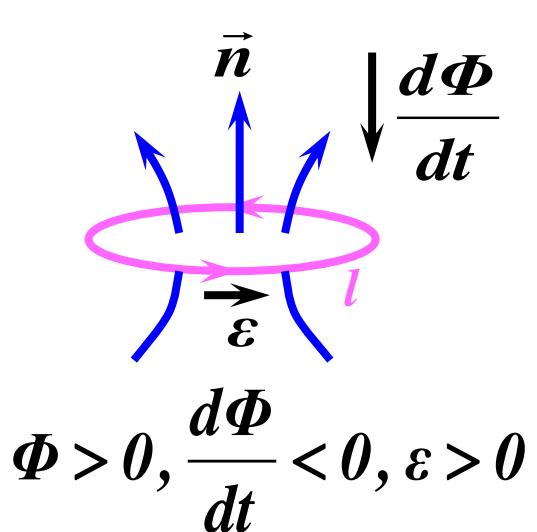
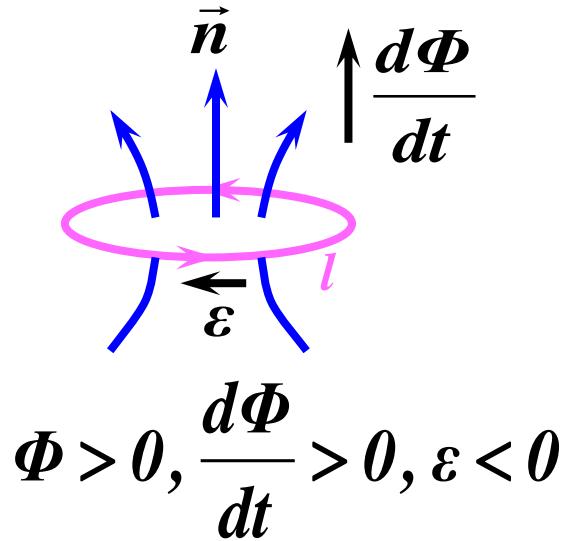
- 也可以直接根据法拉第电磁感应定律判断感应电动势的方向

法拉第电磁感应定律：

$$\varepsilon = -\frac{d\Phi}{dt}$$

任取回路绕行方向 l , 回路的单位正法线矢量 \vec{n} 由右螺旋定则确定。

规定：
{} ε 沿 l 方向为正，反之为负；
 Φ 沿 \vec{n} 方向为正，反之为负。



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 v 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：

$$\begin{aligned}\phi &= \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = B \int_S dS = B \cdot Lx = kt \cdot Lvt = kvLt^2 \\ \therefore \mathcal{E} &= -\frac{d\phi}{dt} = -2kvLt\end{aligned}$$

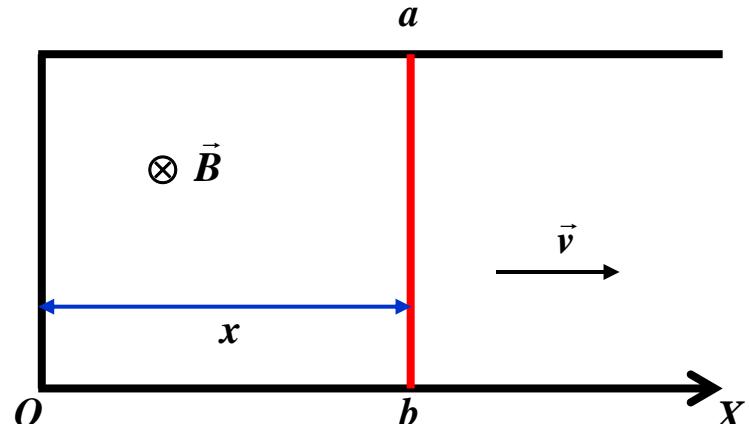


解二：

$$\phi = \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = \int_0^x kt \cdot L dx \quad \text{X}$$

$$= \int_0^t ktLvd t = \frac{1}{2}kvLt^2$$

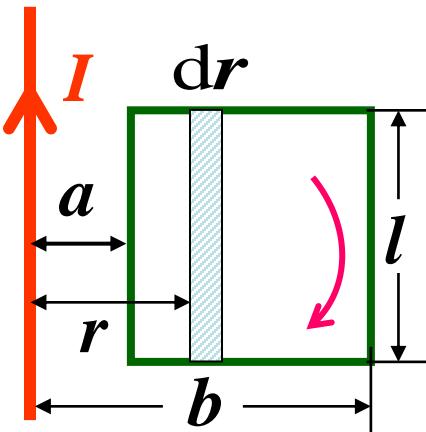
$$\therefore \mathcal{E} = -\frac{d\phi}{dt} = -kvLt$$



ϕ 应为 t 时刻
的磁通量

$$\mathcal{E}_i = -\frac{d\phi}{dt}$$

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 $\varepsilon_i=?$ 3
) 若 $I=$ 常数, 回路以 v 向右运动, $\varepsilon_i=?$ 4) 若 $I=kt$, 且回路又
 以 v 向右运动时, 求 $\varepsilon_i=?$



解: 设回路绕行方向为顺时针,

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

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

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

3) $I=$ 常数, t 时刻, 此时回路的磁通:

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

$$\varepsilon_i = -\frac{d\phi}{dt} = -\frac{\mu_0 ll}{2\pi} \frac{(a-b)v}{(a+vt)(b+vt)} > 0. \quad \text{顺时针方向}$$

$$\varepsilon_i = -\frac{d\phi}{dt}$$

$$\phi = \int \vec{B} \cdot d\vec{s} = \int B \cos \theta ds$$



$$2) \varepsilon_i = -\frac{\mu_0 lk}{2\pi} \ln \frac{b}{a}$$

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

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

$$\varepsilon_i = -\frac{d\phi}{dt} = \frac{\mu_0 kl}{2\pi} \left(\frac{(b-a)vt}{(a+vt)(b+vt)} - \ln \frac{b+vt}{a+vt} \right)$$

此题若这样考虑: $\varepsilon_i = -\frac{d\phi}{dt}$ 而: $d\phi = \bar{B} \cdot d\bar{S} = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} l dr$

全微分
微小量 } 含义不同

则: $\varepsilon_i = -\frac{d\phi}{dt} = -\frac{\mu_0 I}{2\pi r} l \frac{dr}{dt} = -\frac{\mu_0 I}{2\pi r} l \cdot v.$

这样就有: 2) $v=0, \therefore \varepsilon_i = 0$

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

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

错在何处?

$d\phi \neq \bar{B} \cdot d\bar{S}$

$d\phi = \bar{B} \cdot d\bar{S} + \bar{S} \cdot d\bar{B}$

$\phi = \bar{B} \cdot \bar{S}$

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

1) t 时刻, $x=vt$

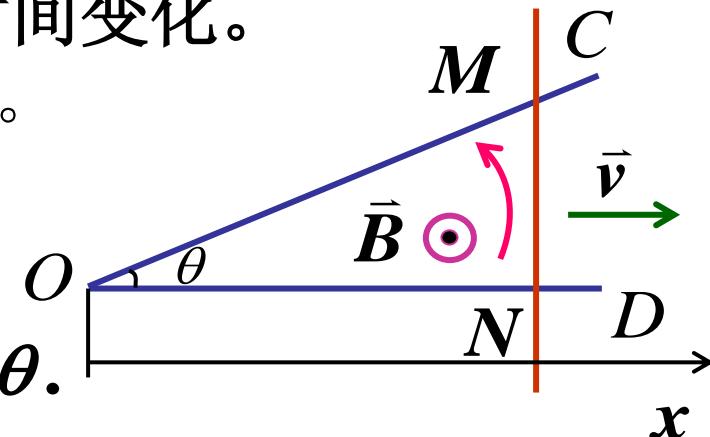
$$\phi = \bar{B} \cdot \vec{S} = B \cdot \frac{1}{2} x \cdot x \tan \theta = \frac{1}{2} B v^2 t^2 \tan \theta.$$

$$\varepsilon_i = -\frac{d\phi}{dt} = -B v^2 t \cdot \tan \theta < 0 \quad \begin{array}{l} \text{方向与绕向相反,} \\ \text{只出现在} MN \text{上。} \end{array}$$

此处可直接利用对均匀场的公式:

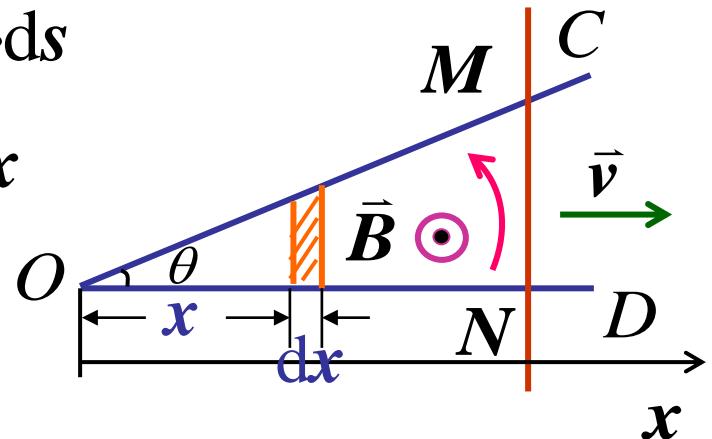
$$\phi = \bar{B} \cdot \vec{S} \quad d\phi = \bar{B} \cdot d\vec{S} + \vec{S} \cdot d\bar{B}$$

$$\varepsilon_i = -\frac{d\phi}{dt} = -B \frac{dS}{dt} = -B \frac{d}{dt} \left(\frac{1}{2} x^2 \tan \theta \right) = -B v^2 t \cdot \tan \theta$$



2) B 不均匀, $\phi \neq \vec{B} \cdot \vec{S}$ $d\phi = \mathbf{B} \cdot d\mathbf{s}$

$$\begin{aligned}\phi &= \int \vec{B} \cdot d\vec{s} = \int_0^x kx \cos \omega t \cdot x \tan \theta \cdot dx \\ &= \frac{1}{3} kx^3 \cos \omega t \cdot \tan \theta.\end{aligned}$$



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

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

若 $\varepsilon_i > 0$, 与绕向相同。

若 $\varepsilon_i < 0$, 与绕向相反。

动生电动势和感生电动势

1、动生电动势：

磁场不变，导体或线圈在磁场中运动而产生的感应电动势称为动生电动势。

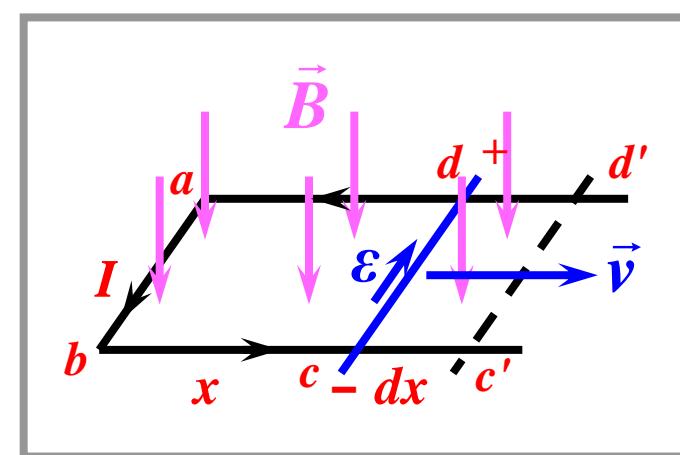
导线 cd 可在固定导线框上左、右自由滑动。

$$\Phi = BS = Blx$$

由法拉第电磁感应定律：

$$|\varepsilon| = \frac{d\Phi}{dt} = Bl \frac{dx}{dt} = Blv$$

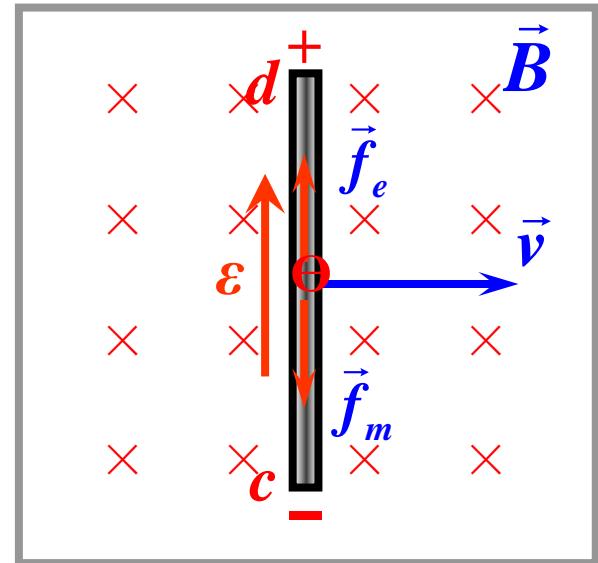
方向： $c \rightarrow d$



动生电动势的产生机制：

导线 cd 在磁场中运动时，自由电子受洛仑兹力：

$$\vec{f}_m = -e\vec{v} \times \vec{B} \quad \text{方向: } d \rightarrow c$$



导线两端电荷积累产生电场，使电子受电场力：

$$\vec{f}_e = -e\vec{E} \quad \text{方向: } c \rightarrow d$$

当 $\vec{f}_m = -\vec{f}_e$ 时： $\vec{E} = -(\vec{v} \times \vec{B})$ 使 cd 间维持电势差。

导线 cd 相当于一个电源， d 为正极、 c 为负极。

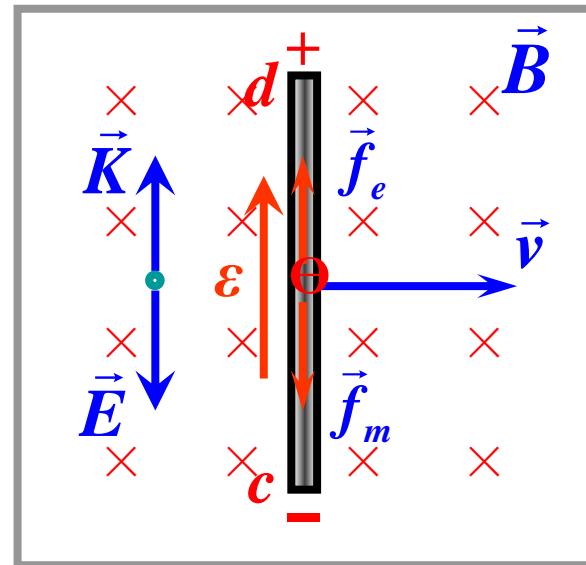
可见：产生动生电动势的原因为洛仑兹力。

导线cd中的非静电力：

$$\vec{K} = \frac{\vec{f}_m}{-e} = \vec{v} \times \vec{B}$$

由电动势的定义：

$$\varepsilon = \oint \vec{K} \cdot d\vec{l} = \oint (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l}$$



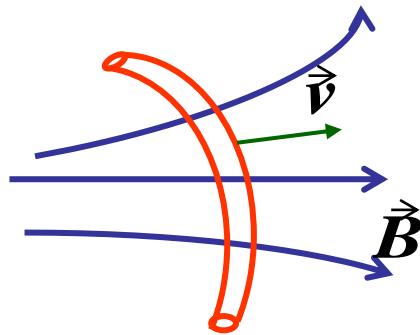
当导体回路的一部分产生感应电动势时：（如本例）

$$\varepsilon = \int_c^d (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} = Bv \int_c^d d\vec{l} = Blv$$

►当导线速度在垂直于磁场方向的分量不为零时才能产生感应电动势。可形象地说：**导线因切割磁感应线而产生电动势。**

非均匀场任意形状:

导线 l 在外磁场中运动时, l 内自由电子受到磁场力作用:



$$\vec{f}_{\text{洛}} = -e(\vec{v} \times \vec{B})$$

类比静电场: $\vec{E}_e = \frac{\vec{F}}{q}$

定义非静电场: $\vec{E}_k = \frac{\vec{f}_{\text{洛}}}{-e} = \vec{v} \times \vec{B}$

$$|\vec{E}_k| = vB \sin\theta, \text{ 方向 } \vec{v} \times \vec{B}, \text{ 正电荷受力方向。}$$

2) 动生电动势的定义: $\varepsilon_i = \int_L \vec{E}_k \cdot d\vec{l} = \int_L (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l}$

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

2. $\varepsilon_{\text{动}}$ 的计算

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

第1步：取线元 $d\vec{l}$ (同时假定了 ε 的方向)

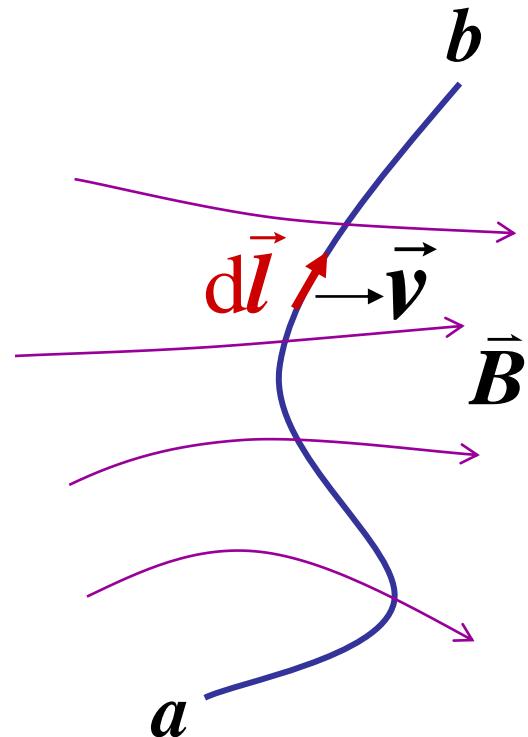
第2步：确定线元处的磁感应强度
和线元的运动速度

第3步：计算 $\vec{v} \times \vec{B}$

第4步：计算 $(\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l}$

第5步：完成积分

第6步：确定电动势的方向 (根据 ε 的符号)



例. 金属杆 oa 长 L , 在匀强磁场 \vec{B} 中以角速度 ω 反时针绕 o 点转动。求杆中的感应电动势。

解: 用动生电动势计算公式,
任取线元 $d\vec{l}$

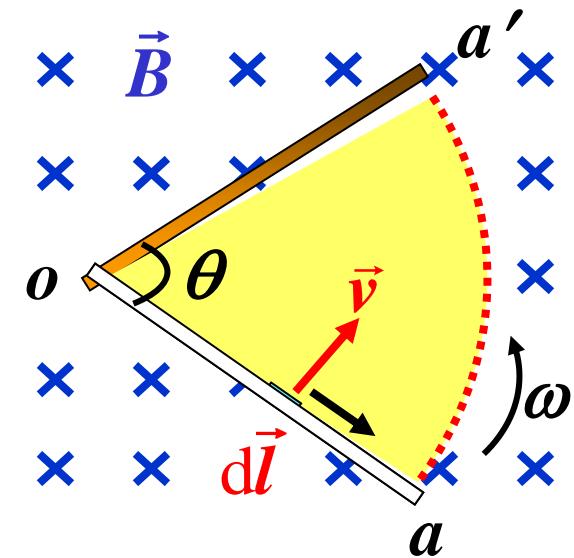
$$\begin{aligned} d\varepsilon_i &= (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} \\ &= -\omega l B \cdot dl \\ \varepsilon_i &= - \int_0^a \omega l B \cdot dl = -\frac{1}{2} \omega B L^2 \end{aligned}$$

方向: $a \rightarrow o$

另解: 用法拉第电磁感应定律

任意时刻通过扇形截面的磁通量

$$\phi = \vec{B} \cdot \vec{S} = B \frac{1}{2} (L^2 \theta) \quad \varepsilon_i = -\frac{d\phi}{dt} = -\frac{1}{2} B L^2 \omega$$



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

$d\varepsilon_i$
(物理意义?)

例: \vec{B} 均匀, 则在打开过程中回路里的电动势是多少?

回路是边长为 a 的正方形, 磁场与回路垂直。

解: 在转动的三段导线中, 对长度为 $a/2$ 的两段, 始终有 $(\vec{v} \times \vec{B}) \perp d\vec{l}$

$$\therefore (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} = 0 \quad (\text{不切割磁力线})$$

故只需考虑以上三段导线中长为 a 一段。

显然, $(\vec{v} \times \vec{B}) \parallel d\vec{l}$

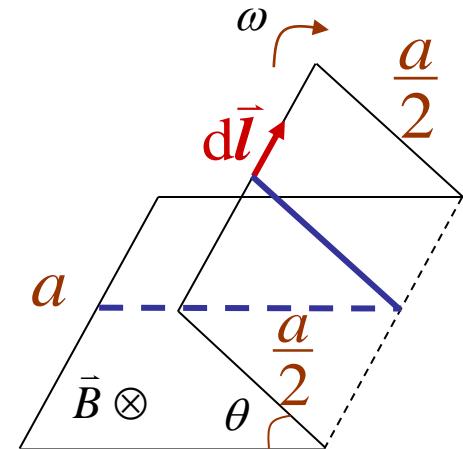
$$\therefore (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} = |\vec{v} \times \vec{B}| \cdot dl \cdot \cos 0$$

$$= |\vec{v} \times \vec{B}| \cdot dl = |vB \sin(\frac{\pi}{2} + \frac{\pi}{2} - \theta)| \cdot dl$$

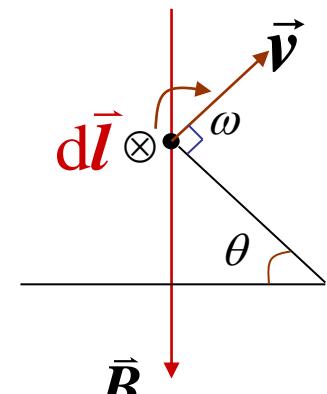
$$= \frac{a}{2} \omega \cdot B \sin \theta \cdot dl$$

$$\therefore \mathcal{E}_i = \int_L (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} = \int_0^a \frac{a}{2} \omega \cdot B \sin \theta \cdot dl$$

$$= \frac{a}{2} \omega \cdot B \sin \theta \int_0^a dl = \frac{\omega B a^2}{2} \sin \theta$$



$$\boxed{\mathcal{E}_i = \int_L (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l}}$$



例: \vec{B} 均匀, 则在打开过程中回路里的电动势是多少?

回路是边长为 a 的正方形, 磁场与回路垂直。

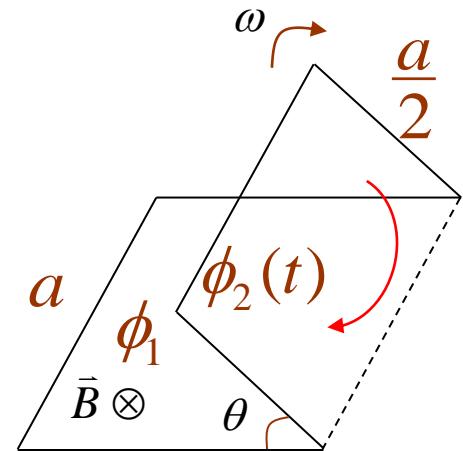
解:
$$\phi = \phi_1 + \phi_2(t)$$

$$= \phi_1 + B \cdot a \cdot \frac{a}{2} \cos \theta$$

$$\varepsilon = -\frac{d\phi}{dt} = -\frac{d}{dt}(\phi_1 + B \cdot a \cdot \frac{a}{2} \cos \theta)$$

$$= -B \frac{a^2}{2} \frac{dcos\theta}{dt} = B \frac{a^2}{2} sin\theta \frac{d\theta}{dt}$$

$$= \frac{\omega B a^2}{2} sin\theta \quad \text{方向如何?}$$



$$\frac{a}{2}$$

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

例:在真空中，有一无限长直导线电流 I 旁，有一半圆弧导线以 v 向右运动。已知 r, R 。
求 E_k, ε_{QP} , P 与 Q 哪点电势高？

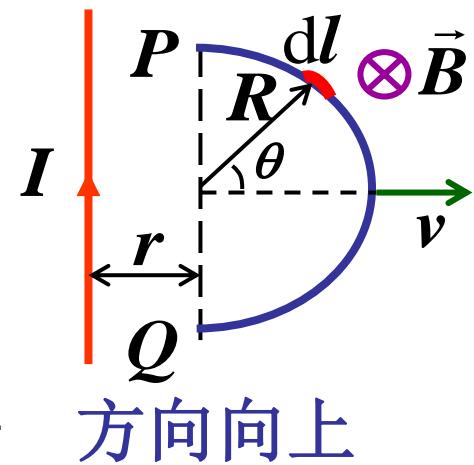
解: 1) 在导线上任意 dl 处的 E_k
距电流为 r' : $r' = r + R\cos\theta$

$$E_k = |\vec{v} \times \vec{B}| = vB = v \frac{\mu_0 I}{2\pi r'} = \frac{\mu_0 Iv}{2\pi(r + R\cos\theta)}$$

$$\begin{aligned} 2) \quad \varepsilon_{QP} &= \int \vec{E}_k \cdot d\vec{l} = \int \frac{\mu_0 Iv}{2\pi(r + R\cos\theta)} \cdot \cos\theta \cdot dl \\ &= \frac{\mu_0 Iv}{2} \left(1 - \frac{4r}{\pi\sqrt{r^2 - R^2}} \operatorname{tg}^{-1} \sqrt{\frac{r - R}{r + R}} \right). \end{aligned}$$

3) 显然: ε_i 从 $Q \rightarrow P$, $U_P > U_Q$ 。

能否用直线 \overline{PQ} 来代替 \widehat{PQ} ? 否! $\varepsilon_{\overline{PQ}} = \frac{\mu_0 Iv}{2\pi r} 2R \neq \varepsilon_{\widehat{PQ}}$



方向向上

$$dl = R d\theta$$

3. 回路中产生动生电动势时谁为回路提供电能?

运动导体上的电动势 $\varepsilon_i = \int_L (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l}$

但是: $\vec{f}_{\text{洛}} = -e\vec{v} \times \vec{B} \perp \vec{v}$ 不做功

$\varepsilon_{\text{动}}$ 的出现是什么力做功呢?

电子同时参与两个方向的运动:

\vec{v} 方向, 随导体运动;

\vec{u} 方向, 在导体内的漂移形成电流。

电子受到的总洛伦兹力: $\vec{F} = \vec{f}_1 + \vec{f}_2$,

$$\vec{F} \perp \vec{V} \quad \therefore \vec{F} \cdot \vec{V} = 0,$$

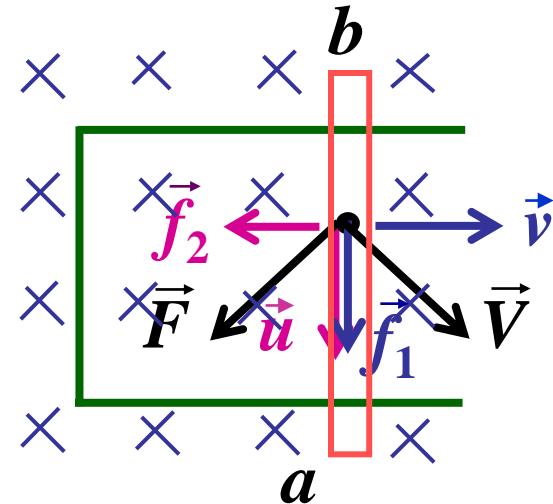
即: $(\vec{f}_1 + \vec{f}_2) \cdot (\vec{v} + \vec{u}) = \vec{f}_1 \cdot \vec{u} + \vec{f}_2 \cdot \vec{v} = 0$

显然: $\vec{f}_1 \parallel \vec{u}, \vec{f}_1 \cdot \vec{u} > 0$, \vec{f}_1 做正功, 即非静电力 \vec{E}_k 做功。

$$\vec{f}_2 \cdot \vec{v} = -\vec{f}_1 \cdot \vec{u}, \vec{f}_2 \cdot \vec{v} < 0, \quad \vec{f}_2 \text{ 做负功}$$

要使棒 ab 保持 \vec{v} 运动, 则必有外力做功: $\vec{f}_{\text{外}} = -\vec{f}_2$

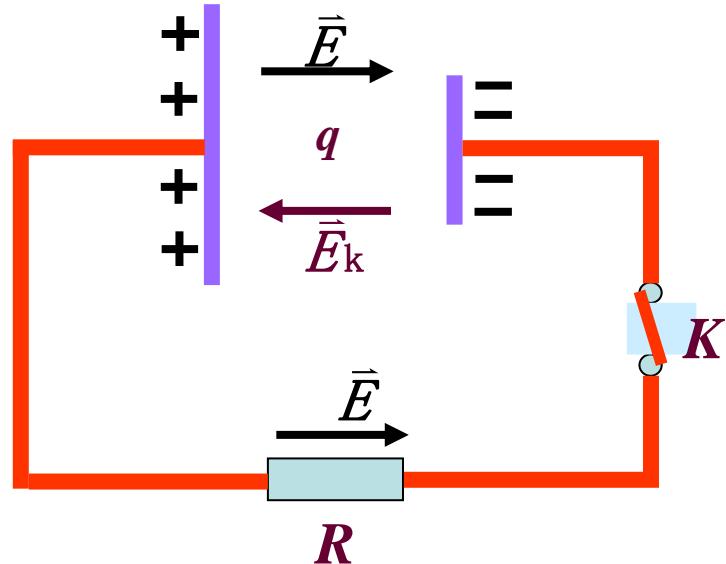
即: $\vec{f}_{\text{外}} \cdot \vec{v} = \vec{f}_1 \cdot \vec{u}$



●电源及电动势

\vec{E} ：静电场场强，单位正电荷所受的静电力。电源内外都存在。

\vec{E}_k ：非静电场场强，单位正电荷所受的非静电力。只存在于电源内部。



要维持电流，必须使正电荷经电源内部从负极不断补充到正极。显然，这个力不是静电力，而是一种不同于静电力的所谓**非静电力**。

电源的**电动势 ϵ** 的定义：把单位正电荷从负极经过电源内部移到正极，**非静电力**所做的功。

$$\text{即: } \epsilon = A = \int_{-}^{+} \vec{E}_k \cdot d\vec{l}$$

$$\text{对闭合回路, } \epsilon = A = \oint \vec{E}_k \cdot d\vec{l}$$