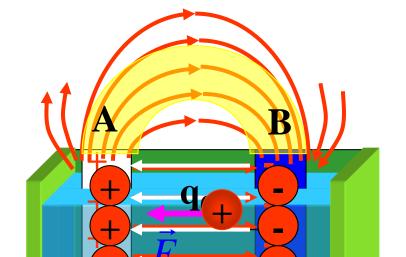
课前热身



- 法拉第电磁感应定律的内容是什么;
- 楞次定律说的是什么?
- 对于电源而言,非静电力的作用是什么?





电动势: 非静电力将单位正电荷从负极拉到正极, 非静电力做的功。

$$\varepsilon = \oint \vec{E}_k \cdot d\vec{l}$$



感应电动势对应的非静电力/场是什么?



通过本次课的学习,您将:

- 动生电动势
- 涡旋(感生)电动势
- 会计算动生电动势和感生电动势



§ 10. 2动生与涡旋电动势

(1) 感应电动势对应的非静电力/场是什么?

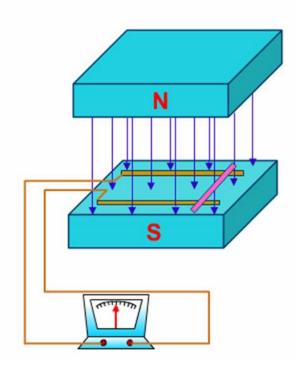
(2) 如果没有闭合环路,是否有感应电动势?

(3) 如果没有导体,是否有感应电动势?

一、动生电动势



导体在磁场中运动产生的电动势

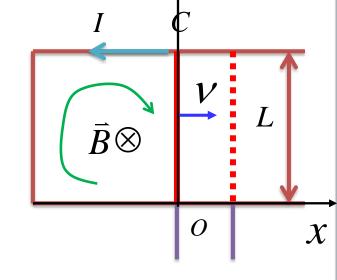


例: 导线在导体轨道上以速度V匀速向右侧运动, 磁场如图所示, 请求出闭合回路产生的电动势。



由法拉第电磁感应定律可得:

$$\phi = \iint \vec{B} \cdot d\vec{S} = B \iint dS = BLx$$



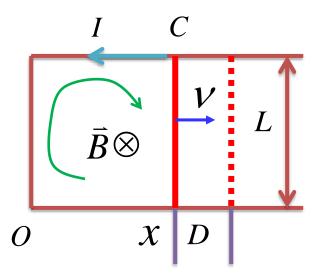
$$\varepsilon = -\frac{d\phi}{dt} = -BL\frac{dx}{dt} = -BLv$$

$$:: \varepsilon < 0, :: \varepsilon$$
方向为逆时针。

问题:



- 这样的动生电动势从微观角度是如何产生的?
- 动生电动势对应的非静电力是什么力?



提出猜想: 洛伦兹力为非静电力

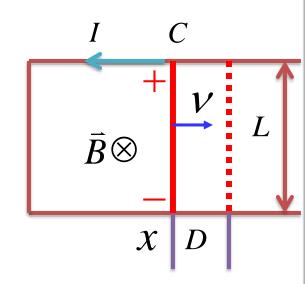
定性分析



非稳态: CD中自由电子随CD运动,受到洛伦兹力的作用。电子在D端积累,C、D两端出现静电场。

稳态: 静电场阻碍这种运动,达到平衡时,静电力与洛伦兹力大小相同。

$$\vec{F} = -e(\vec{v} \times \vec{B})$$



若洛伦兹力为非静电力, C、D端存在稳定的电位差,及CD构成电源,C为正极,D为负极。

定量证明



非静电场:

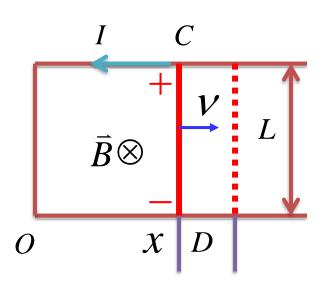
$$\vec{E}_k = \frac{F_k}{q}$$

电源电动势

$$\varepsilon = \oint \vec{E}_k \cdot d\vec{l}$$

由于在外电路中 $\vec{E}_k = 0$

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





非静电力: 洛伦兹力

任务: 根据电动势的原始定义, 求解电动势。

预期目标:

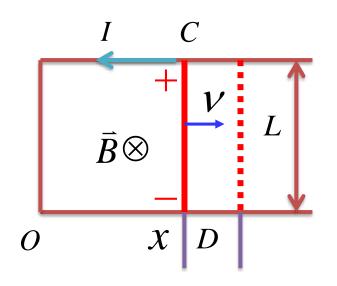
与应用法拉第电磁感应定律求出的结果一致。



• 非静电场:

$$\vec{K} = \frac{\vec{F}}{-e} = \frac{-e(\vec{v} \times \vec{B})}{-e} = \vec{v} \times \vec{B}$$

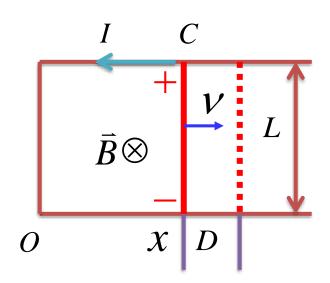
• 根据电源电动势定义:



$$\varepsilon = \int_{-}^{+} \vec{K} \cdot d\vec{l} = \int_{D}^{C} (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} = \int_{D}^{C} Bv dl = BLv$$

其结论与法拉第定律的结论相同,假设成立,即非 静电力是洛伦兹力。

- 动生电动势只分布在运动的导体上,与回路中不运动的部分无关。
- 实际上,即使不存在回路,只要有运动的导体,电 动势就存在,而且大小不变,相当于一个开路电源。





对于动生电动势

- 动生电动势的非静电力是洛伦兹力
- 电动势分布于运动的导体上
- 产生静电场。

动生电动势的计算公式



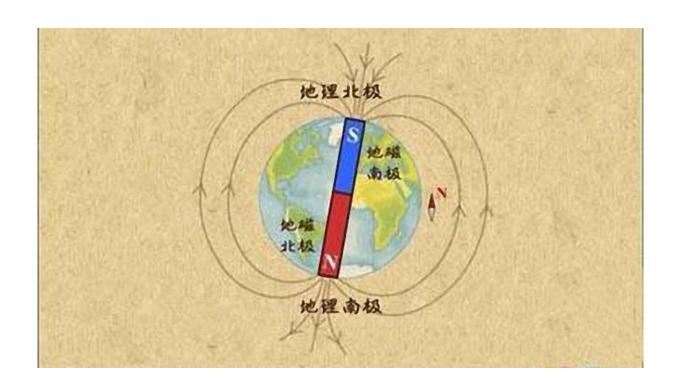
在磁场中任一运动导体L:

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

$$\varepsilon = \int_{L} (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} \quad (正负与d\vec{l} \, 有美)$$

v是导线线元dī相对于磁场B的速度。

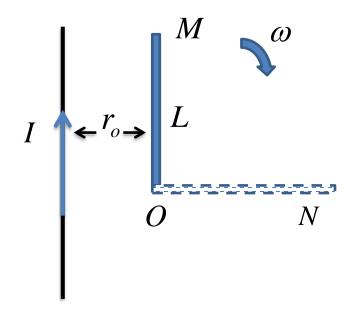
 \bar{v} 、 \bar{B} 可以是不均匀的,L可以是任意形状的。





一架飞机由东向西垂直于磁力线飞行,飞机的机翼两端是否有电势差?

例1、长为L的金属棒,绕0点,以均角速度ω沿顺时针方向旋转。在同一平面内,有一载有稳恒电流I的无限长直导线,试分别求棒旋转到OM和ON位置时,金属棒两端的感应电动势。

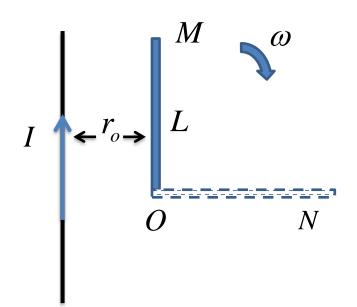


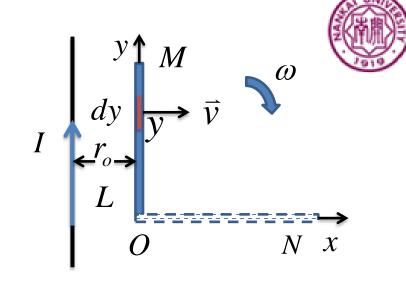
解:可用动生电动势特有方法:

载流直导线产生的磁感矢

量**B**的数值为:
$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$$

$$\varepsilon = \int_{L} (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l}$$





OM位置:

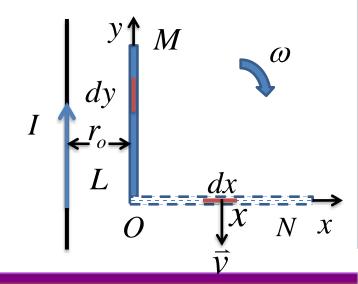
$$\varepsilon = \int_{0}^{M} (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l}$$

$$= \int_{0}^{L} \omega y B dy = \frac{\omega B}{2} L^{2} = \frac{\mu_{o} I}{4\pi r_{o}} \omega L^{2}$$

方向: O→M、

ON位置:

$$\varepsilon = \int_{O}^{N} (\vec{v} \times \overrightarrow{B'}) \cdot d\vec{l} = \int_{O}^{L} \omega x \frac{\mu_{0} I}{2\pi (r_{0} + x)} dx$$
$$= \frac{\mu_{0} \omega I}{2\pi} \int_{O}^{L} \frac{x}{r_{0} + x} dx = \frac{u_{0} \omega I}{2\pi} \left[L - r_{0} \ln(1 + \frac{L}{r_{0}}) \right]$$





作业:

P484 10.9, 10.10, 10.11





洛伦兹力是否做功?

◆ 对于电源,非静电力作功,将其他形式的能量转 换为静电能。

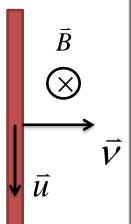
◆ 对于动生电动势的电源来说,非静电力是洛伦兹力。而我们上一章介绍过,洛伦兹力永远不做功,为什么前后矛盾呢?

南开大学

当导体以速度 \vec{v} 运动时,自由电子速度包含两个分量: \vec{v} (随同导体)、定向移动速度 \vec{u} : \vec{u}

:. 洛伦磁力:
$$\vec{F} = -e(\vec{v} + \vec{u}) \times \vec{B} = \vec{F}_1 + \vec{F}_2$$

$$\vec{F}_1 = -e\vec{v} \times \vec{B}, \qquad \vec{F}_2 = -e\vec{u} \times \vec{B}$$





南开大学

• 分量 \overline{r}_1 在dt时间内所做的功:

$$A_{1} = \vec{F}_{1} \cdot (\vec{v} + \vec{u})dt = -e(\vec{v} \times \vec{B}) \cdot (\vec{v} + \vec{u})dt$$
$$= -e(\vec{v} \times \vec{B}) \cdot \vec{u}dt$$

• 分量 F_2 在dt时间内所做的功:

$$\begin{split} A_2 &= \vec{F}_2 \cdot (\vec{v} + \vec{u})dt = -e(\vec{u} \times \vec{B}) \cdot (\vec{v} + \vec{u})dt \\ &= -e(\vec{u} \times \vec{B}) \cdot \vec{v}dt \end{split}$$

::由矢量运算公式: $(\vec{v} \times \vec{B}) \cdot \vec{u} = -(\vec{u} \times \vec{B}) \cdot \vec{v}$

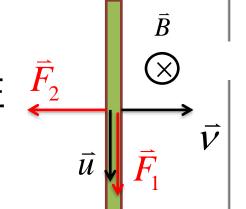
$$A_1 = -A_2$$
, $\mathbb{P}A_1 + A_2 = 0$

即:洛伦兹力做功为0。



南开大学

◆ 洛伦兹力的一个分量对自由电子做正功,产生动生电动势



◆洛伦兹力的另一分量与导体运动的方向 相反,构成导体运动的阻力,做负功。

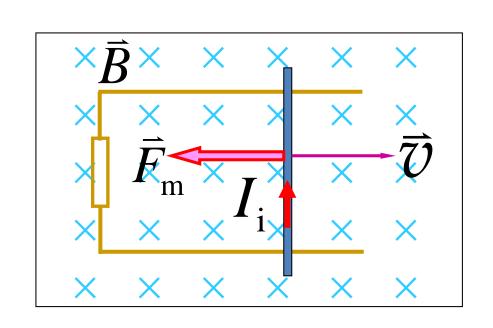


◆对于这样的电源,磁场本身不提供能量,只是起 能量传递的作用。



机械能 🗪 电能

维持滑杆运动必 须外加一力.



外界的能量——磁场(洛伦兹力)静电能



机械能转化为电能

http://open.163.com/movie/2002/5/D/B/M72UIB0K0_M72UN7NDB.html

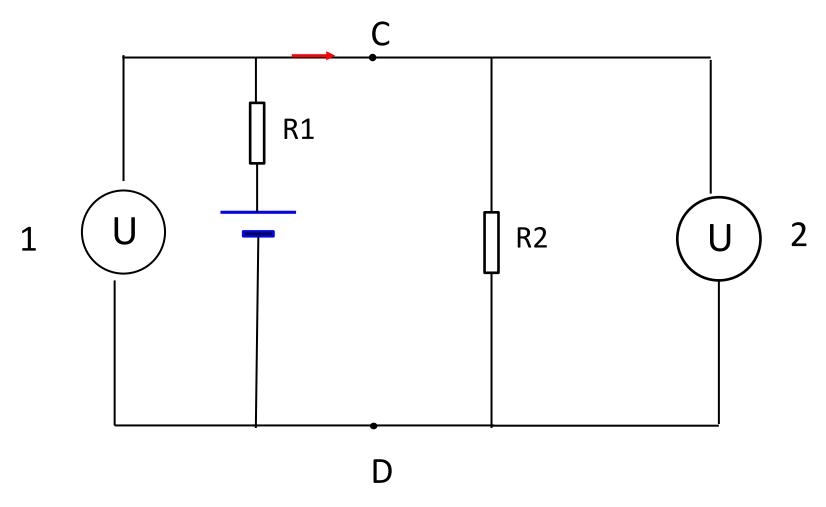
24'30''----27'20''



二、涡旋/感生电动势

磁场随时间变化产生的电动势, 叫涡旋/感生电动势。

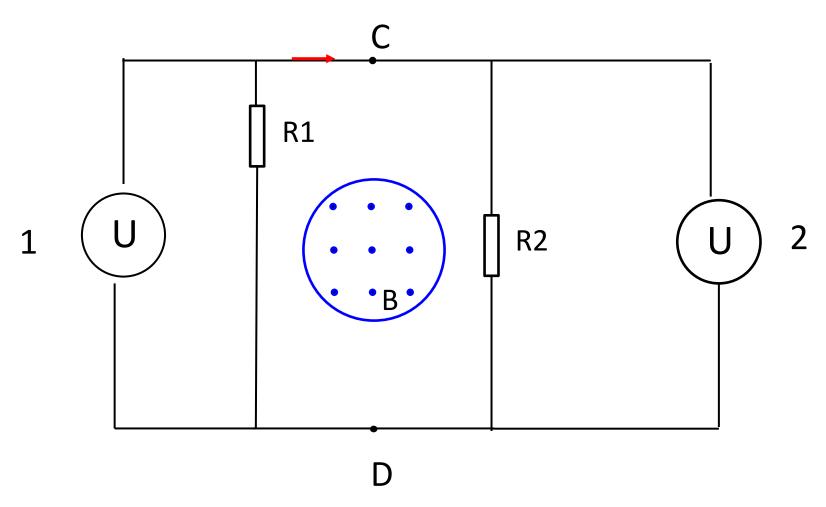




电压表1和2的读数相同

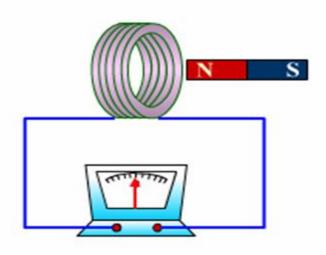
磁场增加





电压表1和2的读数不同!!!





磁场变化产生电动势

磁场变化产生电动势,其非静电场是什么?

实验研究表明: 感生电动势完全与导体的种类和性质无关, 仅由变化的磁场产生。

麦克斯韦敏锐地感觉到: 感生电动势现象预示着电磁场的新效应。

麦克斯韦的假设一:

变化的磁场在其周围激发会激发一种电场,这个电场是涡旋电场。



涡旋电场与静电场的共同点:

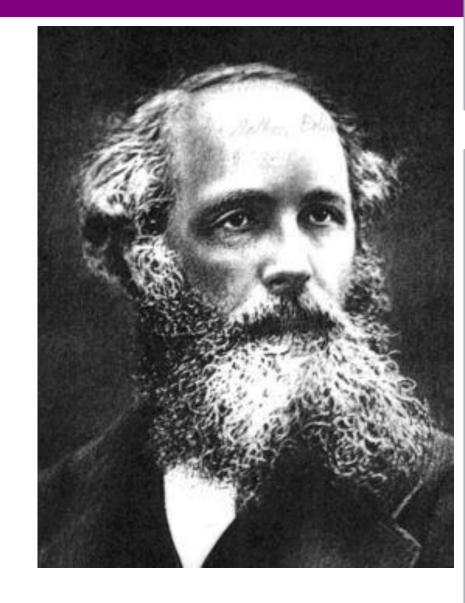
● 对电荷有力的作用

涡旋电场与静电场的不同点:

- 涡旋电场不是由电荷激发的,而是由变化的磁场激发。
- 涡旋电场的电场线闭合,不是保守场

物理学家,数学家。经典电动力学的创始人,统计物理学的 奠基人之一。

1865年提出了麦克斯韦方程组



詹姆斯·克拉克·麦克斯韦 英国 1831~1879

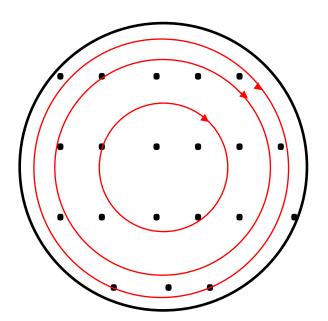


根据麦克斯韦的理论

- lacksquare 变化的磁场要产生涡旋电场 $ec{E}_{v}$ ——是一种非静电场。
- 非静电场的线积分就是感应电动势;
- 这种电动势的存在,不依赖于导体的存在。

磁场增大

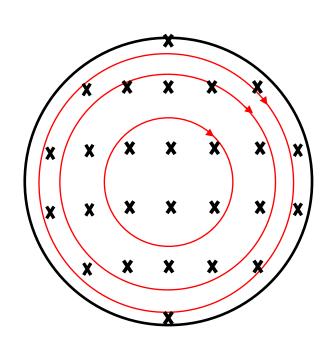
$$\frac{\partial B}{\partial t} > 0$$



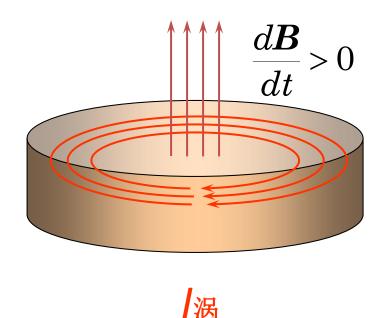
磁场减小





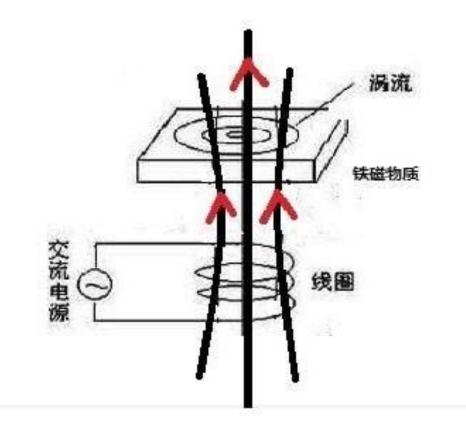






将导体放入变化的磁场中时,由于在变化的磁场周围存在着涡旋的感生电场,感生电场作用在导体内的自由电荷上,使电荷运动,形成涡电流。





电磁炉

电源电动势定义

$$\varepsilon = \oint_L \vec{E}_v \cdot d\vec{l}$$



L:沿闭合回路的积分

法拉第电磁感应定律

$$\varepsilon_{i} = -\frac{d\Phi}{dt} = -\frac{d}{dt} \int_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S}$$

以闭合回路L为边界的曲面

电场和磁场的关系

$$\oint_{L} \vec{E}_{v} \cdot d\vec{l} = -\frac{d}{dt} \int_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S}$$

电动势的方向: 积分环路的方向

任意电场都可以看作是静电场与涡旋电场的叠加



$$\vec{E} = \vec{E}_{\text{fi}} + \vec{E}_{\text{Ki}}$$

$$ext{ } ext{ } e$$

∴ 涡旋电动势可表示为:
$$ε = \oint \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

由法拉第定律知:
$$\varepsilon = -\frac{d\phi}{dt} = -\frac{d}{dt} \iint_{S} \vec{B} \cdot d\vec{S}$$

电场和磁场的关系 为边界的曲面不变,则:

$$\oint_{L} \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\iint_{S} \frac{\partial B}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$



考虑涡旋电场后, 电场的环路定理

$$\oint_{L} \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\iint_{S} \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

涡旋电场是非静电场:

南开大学

- 涡旋(感生)电场的电力线是闭合曲线;
- 涡旋电场沿闭合回路的线积分不等于零,实际上等于闭合回路的感应电动势,即涡旋(感生)电动势;
- 对与涡旋电场,闭合曲面的电通量恒等于零;
- 之所以称其为电场,是因为具有电场的基本性质: 对处于其中的电荷具有力的作用。







产生涡旋电动势的能量从哪里来的呢?

磁场的能量转化为电能!!

南开大学

我们对各种电源的电动势有了更为充分的理解:

电池: 化学作用, 化学能→电能;

温差电效应: 热扩散作用, 热能→电能;

动生电动势: 洛伦兹力, 机械能→电能;

涡旋电动势:涡旋电场力,磁能→电能。

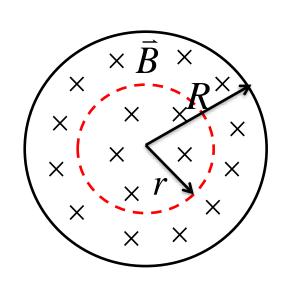
可见: 各种形式的能量都可以转化为电能。



感生电场与静电场的区别

	静电场 $ec{E}$	感生电场 $\vec{E}_{\mathbb{R}}$
起源	由静止电荷激发	由变化的磁场激发
电力	电力线为非闭合曲线	电力线为闭合曲线
线形状	静电场为无旋场	$\vec{E}_{\mathbb{S}}$ 。 $\frac{d\mathbf{B}}{dt} > 0$ 。 感生电场为有旋场
电场的性质	为保守场作功与路径无关	为非保守场作功与路径有关
	$\oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$	$arepsilon_i = \oint \vec{E}_{\mathbb{R}} \cdot d\vec{l} = -rac{d\phi_m}{dt}$
	静电场为有源场	感生电场为无源场
	$ \oint \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\sum q}{\varepsilon_0} $	$ \iint \vec{E}_{\mathbb{R}} \cdot d\vec{S} = 0 $

例1、如图,长直螺线管半径为R,管内均匀磁感矢量B垂直纸面向里,已知 $\frac{\partial B}{\partial t}$ 是常数,求管内外的涡旋电场分布。



思路:由法拉第定律求 ϵ ,

由
$$\varepsilon = \oint \vec{E}_{\text{涡旋}} \cdot d\vec{l}$$
,则可求出 $\vec{E}_{\text{涡旋}}$

选定绕行方向: 顺时针

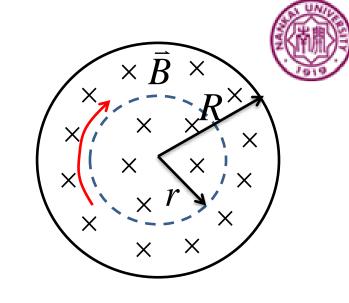
磁通量:
$$\phi = \pi r^2 B$$
 $(r < R)$

$$\phi = \pi R^2 B \quad (r > R)$$

电动势:

$$\dot{\varepsilon}_{1} = -\frac{d\phi}{dt} = -\pi r^{2} \frac{dB}{dt} \qquad (r < R)$$

$$\varepsilon_2 = -\frac{d\phi}{dt} = -\pi R^2 \frac{dB}{dt} \qquad (r > R)$$





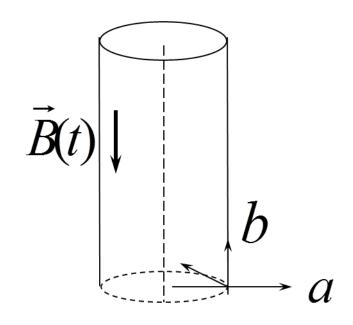
$$arepsilon = \oint ec{E}_{ ext{ iny R}} \cdot dec{l} = 2\pi r E_{ ext{ iny R}}$$

涡旋电场:

$$E_{ ext{Rik}} = rac{\mathcal{E}_1}{2\pi r} = -rac{r}{2}rac{\partial B}{\partial t} \qquad (r < R)$$
 $E_{ ext{Rik}} = rac{\mathcal{E}_2}{2\pi r} = -rac{R^2}{2r}rac{\partial B}{\partial t} \qquad (r > R)$

方向:
$$\frac{\partial B}{\partial t} > 0$$
, 逆时针; $\frac{\partial B}{\partial t} < 0$, 顺时针。

例2、半径为a、高为b的金属圆柱的电导率 σ ,今沿 沿轴线方向施加均匀磁场,其方向竖直向下,已知 $\frac{\partial B}{\partial t} = K$ 为大于零的常量,试求圆柱内总涡流I。

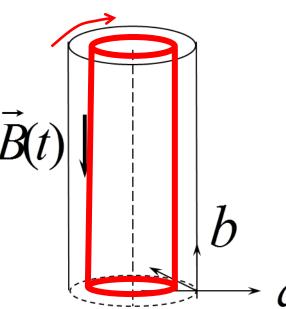




解:先考虑半径为r,厚度为dr,高 度为b的同轴圆筒构成的导体回路。

选环绕方向为顺时针方向,则回路所围的磁通为:

$$\phi = B\pi r^2$$



感应电动势
$$\varepsilon = -\frac{d\varphi}{dt} = -\pi r^2 \frac{dB}{dt} = -\pi r^2 K$$

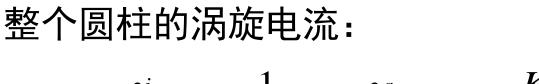


电动势小于零,因此感应电动势的方向为逆时针方向

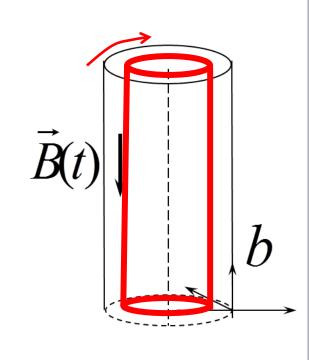
方法一:

电阻: $dR = \frac{1}{\sigma} \frac{2\pi r}{bdr}$ 圆筒内的电流:

$$di = \frac{\varepsilon}{dR} = -\pi r^2 K \sigma \frac{bdr}{2\pi r} = -\frac{1}{2} b\sigma K r dr$$



$$I = \int_0^i di = -\frac{1}{2}b\sigma K \int_0^a r dr = -\frac{K}{4}\sigma ba^2$$



方法二:



感应电动势: $\varepsilon = -\frac{d\varphi}{dt} = -\pi r^2 \frac{dB}{dt} = -\pi r^2 K$

感应电动势: $\varepsilon = \oint \vec{E}_{v} \cdot d\vec{l} = 2\pi r E_{v}$

涡旋电场: $E_{\nu} = -\frac{1}{2}Kr$

对于一个确定的面,其电流线密度为:

$$j = \sigma E_{v} = -\frac{1}{2}K\sigma r$$

对于一个确定的圆面,其电流为:

$$dI_1 = \vec{j} \cdot d\vec{r} = -\frac{1}{2}Krdr$$



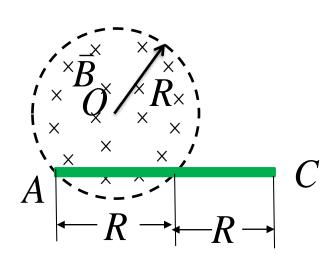
$$I_{1} = \int_{0}^{a} \vec{j} \cdot d\vec{r} = \int_{0}^{a} -\frac{1}{2} K \sigma r dr = -\frac{1}{4} K \sigma a^{2}$$

整个圆柱体的电流为:

$$I == \int_0^b I_1 dl = \int_0^b -\frac{1}{4} K \sigma a^2 dl = -\frac{1}{4} K \sigma a^2 b$$



例2、均匀磁感矢量B被限定在半径为R的圆柱形空间中,且随时间变化,变化率为 $\frac{dB}{dt}=k$,K为正常数,B的方向垂直纸面向里。在纸面内有一长为2R的金属棒,有一半在磁场区域内,另一半在磁场区域外,求:棒AC间的涡旋电动势的大小和方向。

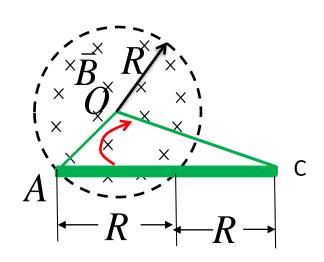


南开大学

解: 构建如图所示的闭合环路;

利用Faraday定律求环路电动势;

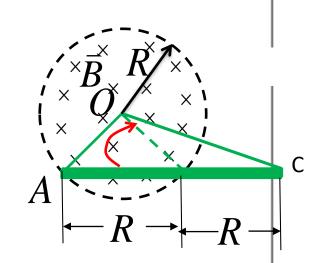
选定绕行方向: 顺时针;





南开大学

磁通量为等腰三角形与30度的扇形的磁通量,等腰三角形面积: $\frac{\sqrt{3}}{4}R^2$,扇形面积: $\frac{\pi}{12}R^2$



环路电动势:

$$\varepsilon = -\frac{d}{dt} \left[\left(\frac{\sqrt{3}}{4} + \frac{\pi}{12} \right) R^2 B \right] = -\left(\frac{\sqrt{3}}{4} + \frac{\pi}{12} \right) R^2 \frac{\partial B}{\partial t} = -\left(\frac{\sqrt{3}}{4} + \frac{\pi}{12} \right) R^2 K$$





A0段的电动势

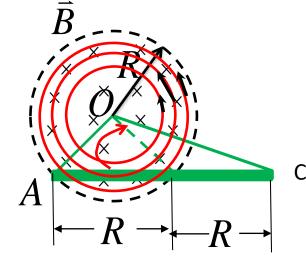
$$\varepsilon_{AO} = \int_{A}^{O} \vec{E}_{v} \cdot d\vec{l} = \int_{A}^{O} E_{v} \cdot dl \cos(\frac{\pi}{2}) = 0$$

OD段的电动势

$$\varepsilon_{OC} = \int_{O}^{C} \vec{E}_{v} \cdot d\vec{l} = \int_{O}^{C} E_{v} \cdot dl \cos(\frac{\pi}{2}) = 0$$

DA段的电动势

$$\varepsilon_{CA} = \varepsilon - \varepsilon_{AO} - \varepsilon_{OC} = \varepsilon = -\left(\frac{\sqrt{3}}{4} + \frac{\pi}{12}\right)R^2K$$



电动势的方向: $A \rightarrow C$

这几个问题的答案是:



- (1) 感应电动势对应的非静电力/场是什么?
- (2) 如果没有闭合环路,是否有感应电动势?
- (3) 如果没有导体,是否有感应电动势?



• 作业: P484 T10.13 T10.14 T10.20(电感)





本次课的学习目标,您掌握了吗?

- 动生电动势
- 涡旋(感生)电动势
- 会计算动生电动势和感生电动势