

## 第 14 章 电磁感应

### 一 求感应电动势

#### 1. 法拉第电磁感应定律与楞次定律

##### ① 法拉第电磁感应定律

- 基本内容：回路所包围面积的磁通量  $\Phi$  发生变化时，回路中会产生感应电动势  $\epsilon_i$

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

- 正负与方向：通常规定与原磁感应强度方向成右螺旋关系的回路方向为正方向，使得  $\Phi$  一定为正  
此时若  $\epsilon_i$  为正，说明其方向与回路绕行方向相同，否则相反
- 全磁通  $\Psi$ ：若导体由多个线圈串联而成，每个线圈的磁通量为  $\Phi_1, \dots, \Phi_n$ ，则

$$\epsilon_i = -\frac{d\Psi}{dt}, \text{ 其中 } \Psi = \Phi_1 + \Phi_2 + \dots + \Phi_n$$

##### ② 楞次定律

闭合回路中感应电流的方向，总是使它所激发出的磁场去阻止引起感应电流的原磁通量的变化

#### 用法拉第电磁感应定律求电动势 — 磁通量法

- ① 求出  $\mathbf{B}$  的分布
- ② 求出回路的磁通量  $\Phi_m$  —— 应该是关于  $t$  的函数
- ③ 根据定律求出  $\epsilon_i$  的值
- ④ 用楞次定律确定电动势的方向

#### 2. 求动生电动势

- 动生电动势：导体或回路在（稳恒）磁场中运动产生的电动势

##### ① 用动生电动势定义

- 对于线元  $d\mathbf{l}$ ，其上产生的动生电动势

$$d\epsilon_i = (\mathbf{v} \times \mathbf{B}) \cdot d\mathbf{l}$$

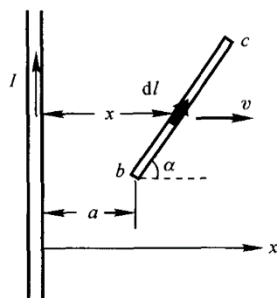
结果的正/负号表明电动势方向与  $d\mathbf{l}$  相同/相反

**例 1**（例题 14.5）如图所示，一长直导线通有电流  $I$ ，有一长  $l$  的金属棒  $bc$  与  $x$  方向成  $\alpha$  角，以速度  $\mathbf{v}$  垂直于长直导线作匀速运动。当棒的  $b$  端距导线为  $a$  时，求金属棒的电动势。

**解** ① 求  $\mathbf{B}$ ：  $B = \frac{\mu_0 I}{2\pi x}$ ，方向垂直纸面向里

② 表示出  $d\epsilon_i = (\mathbf{v} \times \mathbf{B}) \cdot d\mathbf{l}$ ：

$\mathbf{v}$  与  $\mathbf{B}$  垂直，叉乘方向竖直向上，因此与  $d\mathbf{l}$  夹角为  $\frac{\pi}{2} - \alpha$



$$\therefore d\epsilon_i = vB \cos(\frac{\pi}{2} - \alpha) dl \quad \because dx = \cos \alpha dl \quad \therefore d\epsilon_i = vB \sin \alpha \frac{dx}{\cos \alpha} = \frac{v\mu_0 I}{2\pi x} \tan \alpha dx$$

③ 积分

$$\epsilon_i = \int_a^{a+l\cos\alpha} \frac{v\mu_0 I}{2\pi x} \tan \alpha dx = \frac{v\mu_0 I}{2\pi} \tan \alpha \ln \frac{a+l\cos\alpha}{a}$$

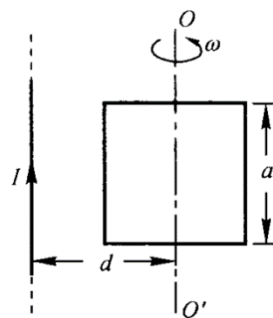
结果  $> 0$  因此电动势由  $b$  指向  $c$

## ② 磁通量法 —— 补全

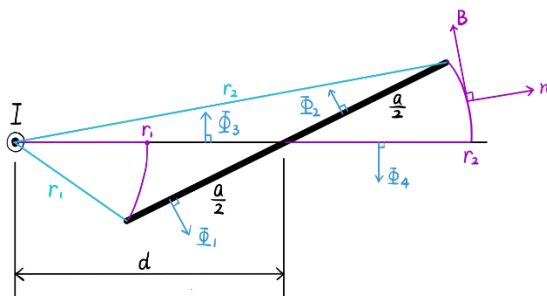
- 将要求电动势的导体与其它不切割磁感线的假想导体组成回路，此时回路的电动势就是所求
- 若要求的就是回路电动势，且回路作转动，则一般来说用磁通量法更加便捷

**例 2** (习题 14.10) 在长直导线附近，有一边长为  $a$  的正方形线圈，绕其中心线  $oo'$  以角速度  $\omega$  旋转，转轴  $oo'$  与长直导线间的距离为  $d$ ，如导线中通有电流  $I$ ，求线圈中的感应电动势。

**解** 设  $t=0$  时处于线圈平面位于纸面，则  $t$  时刻线圈转过的角度  $\theta = \omega t$  俯视图如图所示，由于不同位置  $\mathbf{B}$  和  $\mathbf{n}$  夹角不同，直接求磁通量很麻烦 此处巧妙地用一个方法来转换：



构建如图所示的 2 个闭合曲面，根据 12 章的结论，闭合曲面磁通量为 0



平行于水平面的两个底面自然没有磁通量，两个扇形圆柱面的  $\mathbf{n}$  与  $\mathbf{B}$  垂直，因此  $\Phi_m = 0$

只有如图所示的 4 个面有磁通量，记为  $\Phi_1$  至  $\Phi_4$ ，因此有

$$\Phi_1 + \Phi_3 = \Phi_2 + \Phi_4 = 0$$

则我们就要求的斜面磁通量  $\Phi_2 - \Phi_1$  转化为新的平面的磁通量  $\Phi_3 - \Phi_4$  了，将  $\Phi_4$  的  $\mathbf{n}$  反向，变成  $\Phi_3 + \Phi_4$ ，实际上是同一平面，且这个面上  $\mathbf{B}$  与  $\mathbf{n}$  同向，求解方便很多！

$$\Phi = \int_{r_1}^{r_2} a \frac{\mu_0 I}{2\pi r} dr = a \frac{\mu_0 I}{2\pi} \ln \frac{r_2}{r_1}$$

这里的  $r_2$  和  $r_1$  都是与  $t$  有关的变量，由几何关系：

$$r_1 = \sqrt{(d - \frac{a}{2} \cos \omega t)^2 + (\frac{a}{2} \sin \omega t)^2}, \quad r_2 = \sqrt{(d + \frac{a}{2} \cos \omega t)^2 + (\frac{a}{2} \sin \omega t)^2}$$

代入后，用  $\epsilon_i = -\frac{d\Phi}{dt}$  即可得到感应电动势

本题当然可以用动生电动势来求（好像会更简便），求的时候需要搞清楚夹角，因此画图很重要

### ③ 磁通量法 —— 转化

- 将要求电动势的导体与其它假想导体组成回路使得回路磁通量不变, 此时假想导体电动势为所求  
此法可将求复杂形状导体的电动势转化为简单导体(直导线)的电动势
- 均匀磁场  $\mathbf{B}$  中的常用结论

长  $L$  的直线导体(与磁场垂直)作平动:  $\epsilon_i = (\mathbf{v} \times \mathbf{B}) \cdot \mathbf{L}$  绕一端作转动:  $\epsilon_i = \frac{1}{2} \omega L^2$

**例 3** (习题 14.6) 在磁感应强度为  $\mathbf{B}$  的均匀磁场中, 有一长为  $L$  的导体棒以匀角速度  $\omega$  绕轴  $oo'$  轴旋转。 $oo'$  轴与磁场方向平行, 棒与磁场方向夹角为  $\theta$ , 求导线棒中的动生电动势。

**解** 构建如图所示的回路  $OAC$

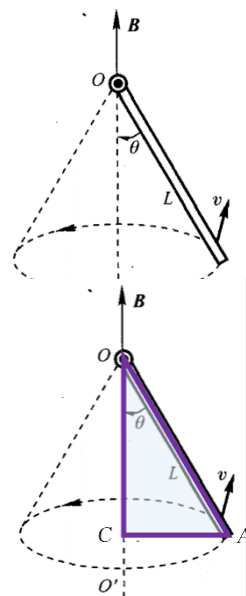
该回路平面与  $\mathbf{B}$  平行, 因此磁通量恒为 0, 从而整个回路的感应电动势为 0

而  $OC$  段实际上没有运动, 因此其上无动生电动势

由以上两个结论可知  $OA$  的电动势即为  $CA$  的电动势

由于  $CA$  在垂直  $\mathbf{B}$  的平面内绕  $C$  转动, 因此感应电动势

$$\epsilon_{OA} = \epsilon_{CA} = \frac{1}{2} \omega B (\overline{CA})^2 = \frac{1}{2} \omega B L^2 \sin^2 \theta, \text{ 方向由 } O \rightarrow A$$



### 3. 求感生电动势

- 感生电动势: 导体所处磁场发生变化所产生的电动势(通过在周围激发涡旋电场)

#### ① 求涡旋电场(除非题目有要求, 一般不推荐该方法)

- 涡旋电场与变化磁场的关系

$$\oint_L \mathbf{E}_i \cdot d\mathbf{l} = - \int_S \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot d\mathbf{S} \quad (\text{涡旋电场线与 } \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \text{ 呈左螺旋关系})$$

- 磁场分布及变化处于高度对称性时, 上式的左边可以简化, 从而求出  $\mathbf{E}_i$

最常见的是圆柱磁场(题目会直接说明, 也会隐含在载流螺线管当中)

$$\begin{cases} 2\pi r \mathbf{E}_i = -\frac{dB}{dt} \pi r^2, & r < R \\ 2\pi r \mathbf{E}_i = -\frac{dB}{dt} \pi R^2, & r > R \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} \mathbf{E}_i = -\frac{r}{2} \frac{dB}{dt}, & r < R \\ \mathbf{E}_i = -\frac{R^2}{2r} \frac{dB}{dt}, & r > R \end{cases}$$

- 感生电动势等于单位正电荷绕闭合回路一周涡旋电场力所做的功

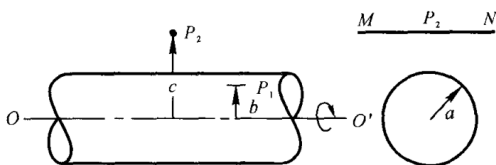
$$\epsilon_i = \oint_L \mathbf{E}_i \cdot d\mathbf{l}$$

#### ② 磁通量法

- 将要求电动势的导体与其它不产生感生电动势的假想导体组成回路, 此时回路的电动势就是所求
- 位于径向的直导线因为处处垂直于涡旋电场, 因此不产生感生电动势

**例 4** (习题 14.17) 一半径为  $a$  的无限长均匀带电圆筒面, 单位长度上的电荷为  $\lambda$ , 圆筒绕  $oo'$  以匀角加速度  $\beta$  转动, 试求: (1) 圆筒内与轴相距为  $b$  的  $P_1$  点的电场强度; (2) 若有一长为  $l$  的金属棒

$MN$  与圆筒轴线相垂直,  $P_2$  点在金属棒正上方且为  $MN$  中点, 垂直距离  $oP_2 = c$ , 求金属棒  $MN$  两端的电势差。



**解** (1) 根据 12 章的知识, 旋转带电圆筒产生的磁场类似载流螺线圈:

① 单位长度等效电流  $\frac{\omega\lambda}{2\pi}$

② 由安培环路定理,  $B = \mu_0 \frac{\omega\lambda}{2\pi} = \mu_0 \frac{\beta\lambda t}{2\pi}$

③ 涡旋电场  $2\pi r E_i = -\pi r^2 \frac{\partial B}{\partial t} = -\pi r^2 \frac{\mu_0 \beta \lambda}{2\pi} \rightarrow E_i = -\frac{\mu_0 \beta \lambda}{4\pi} r$

因此  $P_1$  点  $E_i = \frac{\mu_0 \beta \lambda}{4\pi} b$ , 方向与圆筒旋转方向相反

(2) 连接  $OM$  和  $ON$ , 因为这两段为径向, 恒与涡旋电场垂直, 因此没有感生电动势  
则  $MN$  上电动势就是回路  $OMN$  的电动势:

$$\Phi = BS = \theta a^2 \frac{\mu_0 \beta \lambda t}{2\pi} \quad \text{其中} \quad \tan \theta = \frac{l}{2c}$$

$$\therefore \epsilon_{MN} = \frac{\mu_0 a^2 \beta \lambda}{2\pi} \arctan \frac{l}{2c} \quad (\text{本题题干不清, 无法辨别具体方向})$$

**例 5** (习题 14.13) 高度为  $D$  的铜质圆环, 内半径为  $R_1$ , 外半径为  $R_2$ , 放置在垂直于环面的磁场中。

若磁场局限在圆环范围内 (如图), 且磁感应强度按  $B = \frac{t}{r}$  规律变化, 式中  $t$  为时间,  $r$  为环上任意一点与圆环中心的距离。已知铜的电阻率为  $\rho$ , 求圆环上的电流。

**解** 取半径为  $r$ , 宽  $dr$  的圆环, 规定顺时针为正方向则该圆环的磁通量

$$\Phi = \int B \cdot dS = \int_{R_1}^r B \cdot 2\pi r dr = 2\pi \int_{R_1}^r t dr = 2\pi t(r - R_1)$$

由此得到圆环上的感应电动势

$$d\epsilon_i = -\frac{d\Phi}{dt} = -2\pi(r - R_1) \quad \text{方向为逆时针}$$

圆环的电阻

$$R = \rho \frac{l}{S} = \rho \frac{2\pi r}{D dr}$$

因此感应电流

$$dI = \frac{d\epsilon_i}{R} = \frac{-2\pi(r - R_1)}{2\pi r \rho} D dr = -\frac{D}{\rho} \left(1 - \frac{R_1}{r}\right) dr$$

$$I = \int_{R_1}^{R_2} -\frac{D}{\rho} \left(1 - \frac{R_1}{r}\right) dr = -\frac{D}{\rho} \left[ (R_2 - R_1) - R_1 \ln \frac{R_2}{R_1} \right] \quad \text{负号说明方向为逆时针}$$

### 圆盘的感应电流

· 将圆盘分割为微元圆环，半径  $r$ ，宽  $dr$

求出该圆环的磁通量  $\rightarrow$  感应电动势  $\rightarrow$  电阻  $\rightarrow$  感应电流

将所有感应电流叠加（积分）

**例 6** (18-19 大题 6) 如图所示，两根平行放置相距  $2a$  的无限长载流直导线，其中一根通稳恒电流  $I_0$ ，另一根通交变电流  $i = I_0 \cos \omega t$ 。两导线间有一与其共面的矩形线圈，线圈的边长分别为  $l$  和  $2b (b > a)$ ， $l$  边与长直导线平行，且线圈以速度  $v$  垂直于导线向右运动。当线圈运动到两导线的中心位置（即线圈中心线与距两导线均为  $a$  的中心线重合）时，右侧导线中的电流恰好为零，求此时线圈中的（1）动生电动势；（2）感生电动势；（3）感应电动势

**解** (1) 将磁场分布固定为所求时刻的分布，则此时右侧导线电流为 0，不产生磁场

线圈中，只有与导线平行的部分  $AB$  和  $CD$  才产生电动势，因此

$$\epsilon_{\text{动}} = \epsilon_{\text{动}AB} - \epsilon_{\text{动}DC} = B_1 vl - B_2 vl = \frac{vl\mu_0 I_0}{2\pi(a-b)} - \frac{\mu_0 I_0 vl}{2\pi(a+b)} = \frac{\mu_0 I_0 vl}{2\pi} \left[ \frac{1}{a-b} - \frac{1}{a+b} \right] \quad \text{方向顺时针}$$

(2) 将线圈位置固定为所求时刻的位置，由于左侧导线产生的是稳恒磁场，无感生电动势因此只考虑右侧导线，则

$$\Phi = - \int_{a-b}^{a+b} \frac{\mu_0 i}{2\pi(2a-r)} l dr = - \frac{\mu_0 li}{2\pi} \ln \frac{a+b}{a-b}$$
$$\epsilon_{\text{感}} = \frac{d\Phi}{dt} = - \frac{\mu_0 l}{2\pi} \ln \frac{a+b}{a-b} \frac{di}{dt}$$

由于  $i = I_0 \cos \omega t$ ，因此  $\frac{di}{dt} = -\omega I_0 \sin \omega t$ ，又由于此时  $\cos \omega t = 0$ ，因此  $\sin \omega t = \pm 1$

$$\therefore \epsilon_{\text{感}} = - \frac{d\Phi}{dt} = \pm \frac{\mu_0 l \omega I_0}{2\pi} \ln \frac{a+b}{a-b}, \quad \omega t = \frac{\pi}{2} + 2k\pi$$

$$(3) \quad \epsilon = \epsilon_{\text{动}} + \epsilon_{\text{感}} = \frac{\mu_0 I_0 vl}{\pi} \frac{b}{a^2 - b^2} \pm \frac{\mu_0 l \omega I_0}{2\pi} \ln \frac{a+b}{a-b}$$

顺时针为正，逆时针为负

**感生电动势与动生电动势同时存在  $\rightarrow$  求  $t$  时刻的感应电动势（考试大题必考）**

- ① 假定磁场分布恒为  $t$  时刻的磁场，求出动生电动势
- ② 假定导体位置固定于  $t$  时刻的位置，求出感生电动势
- ③ 两者相加，得到感应电动势

## 二 求自感和互感系数与电动势

### 1. 自感

### ① 基本概念

- **自感现象**: 由于回路中电流变化而在回路自身中产生感应电动势 (**自感电动势**)
- 此时通过回路的全磁通  $\Psi$  与电流  $I$  成正比,  $L$  称为**自感系数**

$$\Psi = LI$$

- 自感电动势  $\epsilon_i = -L \frac{di}{dt}$ , 负号表示  $\epsilon_i$  与  $I$  方向相反

### ② 求回路的自感系数与自感电动势

- 假设回路中通有电流  $I$ , 算出磁场分布, 然后算出全磁通  $\Psi$ , 用  $\Psi = LI$  求出自感系数
- 若通有随时间变化的电流  $i$ , 按照  $\epsilon_i = -L \frac{di}{dt}$  计算自感电动势

**例 7** 两根半径为  $a$  的平行长直传输线, 相距为  $d$ , 且  $a \ll d$ , 求单位长度传输线的自感。

**解** 假设传输线中通电流  $I$ , 则离  $AB$  为  $r$  处的磁感应强度

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r} + \frac{\mu_0 I}{2\pi(d-r)}$$

由于  $a \ll d$ , 因此可忽略导线内部的磁通量:

$$\Phi = \int_a^{d-a} l \left[ \frac{\mu_0 I}{2\pi r} + \frac{\mu_0 I}{2\pi(d-r)} \right] dr = \frac{\mu_0 I l}{\pi} \ln \frac{d-a}{a} \quad \text{单位长度的磁通量 } \frac{\mu_0 I}{\pi} \ln \frac{d-a}{a}$$

$$\text{因此自感系数 } L = \frac{\mu_0 I}{\pi} \ln \frac{d-a}{a}$$

## 2. 互感

### ① 基本概念

- **互感现象**: 一个回路中的电流变化而在另一个回路中产生感应电动势 (**互感电动势**)
- **互感系数**  $M_{12} = M_{21} = M$ , 使得  $\Psi_{21} = MI_1$ ,  $\Psi_{12} = MI_2$

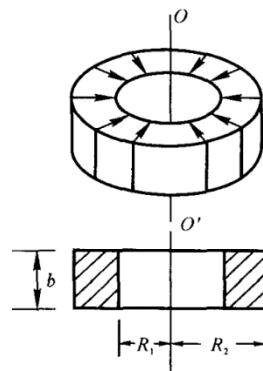
- 互感电动势  $\epsilon_{21} = -M \frac{dI_1}{dt}$

### ② 求回路的互感系数与互感电动势

- 假设回路 1 通有电流  $I_1$ , 算出磁场分布, 然后算出回路 2 全磁通  $\Psi_{21}$ , 用  $\Psi_{21} = MI_1$  求出系数
- 若通有随时间变化的电流  $i_1$ , 按照  $\epsilon_{21} = -M \frac{di_1}{dt}$  计算自感电动势

**例 8** (习题 14.26) 一矩形截面螺绕环 ( $\mu_r = 1$ ), 由细导线均匀密绕而成, 内半径为  $R_1$ , 外半径为  $R_2$ , 高为  $b$ , 共  $N$  匝。在螺绕环的轴线上, 另有一无限长直导线  $oo'$ , 如图所示, 在螺绕环内通交变电流  $I = I_0 \cos \omega t$ , 求无限长直导线中的感应电动势

**解** 本题涉及了两个回路, 因此是互感问题。由互感电动势的求法, 任务在于求出互感系数  $M$ , 既可以假设  $I_1$  求  $\Psi_2$ , 也可假设  $I_2$  求  $\Psi_1$ , 由于载流



长直导线不好求磁通量，所以我们假设直导线通  $I$ ，求螺绕环的磁通量

① 载流直导线的  $B = \frac{\mu_0 I}{2\pi r}$ ，由于螺绕环内  $\mu_r = 1$ ，因此按真空做

$$\text{螺绕环的全磁通 } \Psi = N\Phi = N \int_{R_1}^{R_2} \frac{\mu_0 I}{2\pi r} b dr = \frac{\mu_0 N I b}{2\pi} \ln \frac{R_2}{R_1}$$

② 互感系数  $M = \Psi / I = \frac{\mu_0 N b}{2\pi} \ln \frac{R_2}{R_1}$

③ 互感电动势  $\epsilon_{21} = -M \frac{dI_2}{dt} = -\frac{\mu_0 N b \omega I_0}{2\pi} \ln \frac{R_2}{R_1} \sin \omega t$

### 三 求磁场能量

#### 1. 自感磁能

· 自感系数  $L$  的线圈建立稳定电流  $I_0$  时，线圈中的磁能为  $W_m = \frac{1}{2} L I_0^2$

#### 2. 磁能密度

· 磁场中某点处的磁能密度  $w_m = \frac{1}{2} \mathbf{B} \cdot \mathbf{H}$ ，积分得到  $V$  内的磁场能量

#### 磁场能量求解

① 求出  $\mathbf{H}$  和  $\mathbf{B}$  的分布

② 表示出磁能密度  $w_m$

③ 在指定的体积范围内对  $w_m$  进行积分，得到磁场能量  $W_m$

**例 9**（习题 14.26）同轴电缆由半径为  $R_1$  的铜芯线和半径  $R_2$  的同轴圆筒所组成（如图），其间充满磁导率为  $\mu$  的绝缘介质。电流  $I$  从芯线的一端流出经外层圆筒返回，且电流在芯线内均匀分布。求“无限长”同轴电缆上长为  $l$  的一段的磁场能量

**解** 根据安培环路定理： $H = \frac{I}{2\pi r}$  则  $B = \frac{\mu I}{2\pi r}$ ，因此磁能密度为  $w_m = \frac{1}{2} BH = \frac{\mu I^2}{8\pi^2 r^2}$

$$\text{在该段的磁场能量 } W_m = \int w_m dV = 2\pi l \int_{R_1}^{R_2} \frac{\mu I^2}{8\pi^2 r^2} r dr = \frac{\mu I^2 l}{4\pi} \ln \frac{R_2}{R_1}$$