

6.5 磁场的能量

- 1 载流线圈系统的磁能
- 2 载流线圈在外磁场中的磁能
- 3 磁场的能量和磁能密度

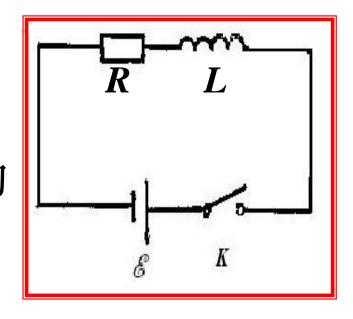


本节阐述的方式与电场能量部分几乎相同,读者可以通过对比去学习和掌握本节的内容。

§ 6.5.1 载流线圈系统的磁能

一、一个载流线圈的磁能

在6.4节中,我们研究了如右图所示的电路。当接通开关后,自感为L的线圈中的电流从零开始,增大到I,而达到稳定。这是一个暂态过程,描述它的方程为:



$$\mathcal{E} - L \frac{dI}{dt} = IR, \ \vec{\boxtimes} \mathcal{E} + \mathcal{E}_i = IR$$

 \mathcal{E}_i 是线圈L的感应电动势。于是立即可得:

$\mathcal{E}Idt = LIdI + I^2 Rdt \qquad (6.5.1)$



$$\varepsilon Idt = -\varepsilon_i Idt + I^2 Rdt \quad (6.5.2)$$

- 三式(6.5.1)说明,电源在时间 dt 内作功并消耗能量 $\mathcal{E}Idt$,其中除一部分转变为电阻 R的焦耳热 I^2Rdt 之外,另一部分用来反抗线圈的感应电动势作功,其值为 LIdI 或 $-\varepsilon_i Idt$ 。
- ■我们知道,在开关接通以前线圈中的电流为零,其磁场为零,作为零能态; 开关接通后,电流逐渐增大,线圈内磁场逐渐增强,这正是电源消耗一部分能量反抗线圈的感应电动势作功的结果,该能量转变为线圈的磁能(即磁场能) W :

$$W_m = \int_0^I LIdI = \frac{1}{2}LI^2,$$
 (6.5.3)

$$W_m = \frac{1}{2} I \Phi_m$$
 (6.5.4)

式中 $\Phi_m = LI$ 为穿过线圈的全磁通,式(6.5.3) 或式(6.5.4)为线圈的自感磁能表达式。

二、N个载流线圈系统的磁能

为了简化讨论,我们假定所给的线圈的电阻很小可以忽略,即焦耳热损耗的能量可以忽略。各线圈电流由零逐渐增加到给定值 I_i ,将各线圈 $I_i = 0$ 取为零能态。

- 在某一瞬间,在第i个线圈中,感应电动势 \mathcal{E}_i 由下式确定:
 - $\mathcal{E}_{i} = -L_{i} \frac{dI_{i}}{dt} \sum_{\substack{k=1\\k\neq i}}^{N} M_{ki} \frac{dI_{k}}{dt}$ (6.5.5)
- L_i 是第i个线圈的自感, M_{ki} 是第k个线圈和第i个线圈之间的互感。
- 因此,在第i个线圈中,电源反抗感应电动势 \mathcal{E}_i 在 dt 时间内所作的功是:

$$dA'_{i} = -\underbrace{\sum_{i=1}^{N} I_{i} dt}_{i} = L_{i}I_{i} dI_{i} + \sum_{\substack{k=1\\k \neq i}}^{N} M_{ki}I_{i} dI_{k}$$
 (6.5.6)

 \mathbf{L} \mathbf{L}

$$dA' = \sum_{i=1}^{N} dA'_{i} = \sum_{i=1}^{N} L_{i}I_{i}dI_{i} + \sum_{\substack{i,k=1\\k \neq i}}^{N} M_{ki}I_{i}dI_{k}$$
 (6.5.7)

=由 $M_{ki} = M_{ik}$ 以及上式右边第二项互换求和指标i和k结果不变,得:

$$\sum_{\substack{i,k=1\\k\neq i}}^{N} M_{ki}I_{i}dI_{k} = \frac{1}{2} \left(\sum_{\substack{i,k=1\\k\neq i}}^{N} M_{ki}I_{i}dI_{k} + \sum_{\substack{i,k=1\\i\neq k}}^{N} M_{ik}I_{k}dI_{i} \right) = \frac{1}{2} \sum_{\substack{i,k=1\\i\neq k}}^{N} M_{ik}d(I_{i}I_{k})$$
于是,可将式(6.5.7)写成:

$$dA' = \frac{1}{2} \sum_{\substack{i,k=1\\i \neq k}}^{N} M_{ik} d(I_i I_k) + \sum_{i=1}^{N} L_i I_i dI_i$$

■将上式自始态(全部 $I_i = 0$)至末态积分便得:

$$A' = \frac{1}{2} \sum_{\substack{i,k=1\\i\neq k}}^{N} M_{ik} I_i I_k + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^{N} L_i I_i^2$$

 \blacksquare 该功转换为系统的磁能 W_m :

$$W_{m} = A' = \frac{1}{2} \sum_{\substack{i,k=1\\i\neq k}}^{N} M_{ik} I_{i} I_{k} + \frac{1}{2} \sum_{i=1}^{N} L_{i} I_{i}^{2}$$
 (6.5.8)

■如果记 $M_{ii} = L_i$,则式(6.5.8)可表为:



$$W_m = \frac{1}{2} \sum_{i,k=1}^{N} M_{ik} I_i I_k$$

(6.5.9)

$$\Phi_i = \sum_{k=1}^N \Phi_{ki} = \sum_{k=1}^N M_{ik} I_k$$

(6.5.10)

于是式(6.5.9)又可写成:

$$W_m = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N I_i \Phi_i$$

(6.5.11)

式(6.5.9)与式(6.5.11)只不过是式(6.5.8)的另一种表述方式,便于记忆。

§ 6.5.2 载流线圈在外磁场中的磁能

■ 对两个载流线圈的系统,我们应用式(6.5.9) 求得磁能的表达式如下:

$$W_m = \frac{1}{2}L_1I_1^2 + \frac{1}{2}L_2I_2^2 + M_{12}I_1I_2.$$
 (6.5.12)

上式右边第一、第二项分别是两个载流线圈的自感磁能,第三项是两个载流线圈的互感磁能。

当我们只对两个载流线圈的相互作用感兴趣时,同样地只研究它们的互感磁能,也就是互能,把它记为 W_{12} ,其表达式为:

$$W_{12} = M_{12}I_1I_2 = \Phi_{12}I_2,$$
 (6.5.13)

式 (6.5.13) 可进一步写成:

$$W_{12} = I_2 \iint_{S_2} \boldsymbol{B}_1(\boldsymbol{r}_2) \cdot d\boldsymbol{S},$$
 (6.5.14)

我们可将该系统的互能看成为载流线圈2在外磁场 B_1 中所具有的磁能。

■对均匀外磁场中的载流线圈或非均匀外磁场中的小载流线圈,式(6.5.14)右边的 $B(r_2)$ 可从积分号中提出,简记为B,以至:

$$W_{12} = B \cdot (I_2 S) = m \cdot B.$$
 (6.5.15)

这是磁矩m在外磁场B中的磁能表达式,与2.9节例4中对应的电偶极子p在外电场中的能量表达式 $W_e = -\mathbf{p} \bullet \mathbf{E}$ 相比差一负号。

■ 如果有一外场B(r),N个载流线圈处于该场中,这系统在外场中的磁能容易求得,只需推广式(6.5.14)便可得:

$$W_{m} = \sum_{k=1}^{N} I_{k} \iint_{S_{k}} B(r) \cdot dS$$
 (6.5.16)

当外场均匀,式(6.5.16)可写成:

$$W_{m} = \mathbf{B} \cdot \left(\sum_{k=1}^{N} I_{k} \mathbf{S}_{k} \right) = \mathbf{m}_{t} \cdot \mathbf{B}$$
 (6.5.17)

式中 m_t 是整个系统的磁矩。

§ 6.5.3 磁场的能量和磁能密度

- 磁能贮存在哪里?
- **美同第2.9节的解释,磁能贮存在磁场中。**
 - 从螺绕环入手导出磁场的能量和磁能密度。设螺绕环的磁导率为 μ ,长为l,截面积为S,线圈匝数为N,电流强度为I,则环内磁场为 $B = \mu n I$,螺绕环的自感系数为:

$$L = \frac{NSB}{I} = \frac{NS \, \mu nI}{I} = \mu n^2 V \qquad (6.5.3.1)$$

其中,V = Sl 为是螺绕环的体积。由此,螺绕环的磁能 W_m 为:

$$W_m = \frac{1}{2}LI^2 = \frac{1}{2}V\mu n^2I^2 = \frac{1}{2}VBH$$
 (6.5.3.2)

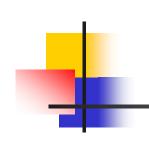
■ 定义:

$$w_m = \frac{W_m}{V}$$

它表示螺绕环内单位体积的磁能,称为<mark>磁能密度。由式(6.5.3.2)将 BH 代之以一般形式 $B\cdot H$,可得:</mark>

$$w_m = \frac{1}{2} B \cdot H \tag{6.5.3.3}$$

式(6.5.3.3)表明,磁能以磁能密度 $W_m = B \cdot H/2$ 贮存于磁场之中。当空间磁场不均匀时,总磁能应当是磁能密度的体积分,即:



$$W_m = \iiint_V w_m dV = \frac{1}{2} \iiint_V B \cdot H dV$$
 (6.5.3.4)

式中积分遍及磁场所在的全部空间Ⅴ。

- ■需说明的是,按式(6.5.3.3)和式(6.5.3.4) 定义的磁能密度和磁能,计入了介质的磁化能, 它要求介质是线性无损耗的。
- 将式 (6.5.3.3) 与电能密度 $w_e = D \cdot E/2$ 比较,所定义的 w_m 与 w_e 对应,它反映了磁能储存于磁场之中的观点,即磁场具有能量,其能量密度为 $w_m = B \cdot H/2$ 。

[例1] 一同轴电缆,中心是半径为a的圆柱形的导线,外部是内半径为b、外半径为c的导体圆筒,在内、外导

体之间充满磁导率为μ的介质,电流在内、外导体中的 方向如右下图所示。设电流沿截面均匀分布,求这电缆

单位长度的自感系数。

[解] 原来我们从计算磁场和磁通量出发求自感, 这种方法在此处不便使用。

下面换一种方法,即从式(6.5.3.2)出发,先求 W_m ,再根据 $W_m = LI^2/2$ 计算自感L。为计算 W_m ,

考虑长度为l的一段电缆,将其按图划分为为四个区域, 分别计算各区的磁场、磁能密度和磁能。 1区: $0 \le r \le a$, $\mu = \mu_0$ (对一般导体成立)。由环路定理可得:

$$H_{1} = \frac{1}{2\pi r} \frac{I}{\pi a^{2}} \pi r^{2} = \frac{Ir}{2\pi a^{2}}, \quad B_{1} = \mu_{0} H_{1} = \frac{\mu_{0} Ir}{2\pi a^{2}}, \quad w_{m1} = \frac{\mu_{0} I^{2} r^{2}}{8\pi^{2} a^{4}}$$

$$W_{m1} = \int_{0}^{a} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{l} w_{m1} r dr d\phi dz = \frac{\mu_{0} l I^{2}}{16\pi}$$

2区: $a \le r \le b$, 磁导率为 μ , 可求得:

$$H_2 = \frac{I}{2\pi r}, \qquad B_2 = \frac{\mu I}{2\pi r}, \qquad w_{m2} = \frac{\mu I^2}{8\pi^2 r^2}$$

$$W_{m2} = \int_{a}^{b} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{l} w_{m2} r dr d\phi dz = \frac{\mu l I^2}{4\pi} \ln\left(\frac{b}{a}\right)$$

 $3 \times b \le r \le c$ $\mu = \mu_0$ 。穿过半径为r环路的总电流为

$$\Sigma I = I - \frac{I\pi(r^2 - b^2)}{\pi(c^2 - b^2)} = \frac{I(c^2 - r^2)}{c^2 - b^2},$$

故有:

$$H_3 = \frac{I}{2\pi(c^2 - b^2)} \left(\frac{c^2}{r} - r\right), \qquad B_3 = \mu_0 H_3,$$

$$w_{m3} = \frac{\mu_0 I^2}{8\pi^2 (c^2 - b^2)^2} \left(\frac{c^4}{r^2} - 2c^2 + r^2\right)$$

$$W_{m3} = \int_{b}^{c} \int_{0}^{2\pi} \int_{0}^{l} w_{m3} r dr d\phi dz$$

$$= \frac{\mu_0 I I^2}{4\pi (c^2 - b^2)^2} \left[c^4 \ln \left(\frac{c}{b} \right) - \frac{1}{4} (c^2 - b^2) (3c^2 - b^2) \right]_{8}$$

 $4 \times r \geq c$, 穿过半径为r的环路的总电流为

$$\Sigma I = I - I = 0$$
, 于是有 $H_4 = 0$, $B_4 = 0$, $W_{m4} = 0$ 和

$$W_{m4}=0$$

■由上述结果计算长度为1的电缆的总磁能:

$$W_m = W_{m1} + W_{m2} + W_{m3} + W_{m4}$$

然后由 $L=2W_m/I^2$ 和 $L_0=L/I$ 求得电缆单位长度的自感 L_0

$$L_{0} = \frac{L}{l} = \frac{2W_{m}}{lI^{2}} = \frac{1}{2\pi} \left\{ \frac{\mu_{0}}{4} + \mu \ln\left(\frac{b}{a}\right) + \frac{\mu_{0}}{(c^{2} - b^{2})^{2}} \left[c^{4} \ln\left(\frac{c}{b}\right) - \frac{1}{4}(c^{2} - b^{2})(3c^{2} - b^{2}) \right] \right\}.$$