

电磁学期末复习 (4-8章)

一、麦克斯韦方程组及介质本构方程

1. 麦克斯韦方程组

积分形式

$$\begin{aligned}\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} &= \sum q_0 \\ \oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} &= -\iint_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S} \\ \oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} &= 0 \\ \oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} &= \sum I_0 + \iint_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}\end{aligned}$$

静电磁场

微分形式

$$\begin{aligned}\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} &= \sum q_0 \\ \oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} &= 0 \\ \oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} &= 0 \\ \oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} &= \sum I_0\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\nabla \cdot \vec{D} &= \rho_0 \\ \nabla \times \vec{E} &= -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \nabla \cdot \vec{B} &= 0 \\ \nabla \times \vec{H} &= \vec{j}_0 + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}\end{aligned}$$

静电磁场

有源

无旋

无源

有旋

用于对称性较好的问题，简单、明确、重要！

- 电场高斯定理：由库仑定律导出，说明存在自由电荷，自由电荷是电场的源，静电场是有源场。 $\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \sum q_0$
- 电场环路定理：“法拉第电磁感应定律+涡旋电场假说”导出，涡旋电场假说指随时间变化的磁场产生涡旋电场，涡旋电场是闭合的。 $\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\iint_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$
- 磁场高斯定理：毕奥-萨伐尔定律的结果，说明没有自由磁荷(磁单极子)存在，磁力线是闭合的。 $\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$
- 磁场环路定理：“安培环路定理+位移电流假说”的结果，位移电流假说是指随时间变化的电场产生磁场。 $\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum I_0 + \iint_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$

2. 介质的本构方程

$$\begin{aligned}\text{磁场强度 } H & \quad \vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{M} & \quad \vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P} \\ \text{磁化强度 } M & \quad \vec{M} = \chi_m \vec{H} & \quad \vec{P} = \chi_e \epsilon_0 \vec{E}\end{aligned}$$

χ_m ：磁化率

线性各向同性均匀介质

$$\begin{cases} \vec{B} = \mu_0 \mu_r \vec{H} = \mu \vec{H} \\ \vec{D} = \epsilon_0 \epsilon_r \vec{E} = \epsilon \vec{E} \\ \vec{j}_0 = \sigma \vec{E} \end{cases} \quad \begin{aligned} \mu_r &\equiv \mu / \mu_0 = 1 + \chi_m \\ \mu_r &: \text{相对磁导率} \\ \mu &: \text{绝对磁导率} \end{aligned}$$

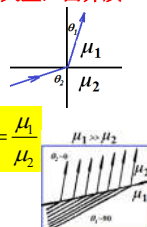
3. 边值关系

$$\begin{cases} \vec{n} \cdot (\vec{D}_2 - \vec{D}_1) = \sigma_0 \\ \vec{n} \times (\vec{E}_2 - \vec{E}_1) = 0 \\ \vec{n} \cdot (\vec{B}_2 - \vec{B}_1) = 0 \\ \vec{n} \times (\vec{H}_2 - \vec{H}_1) = \vec{j}_0 \end{cases}$$

σ_0 是界面上的自由面电荷密度
 \vec{j}_0 是界面上的传导面电流密度
 \vec{n} 为界面单位法向矢量，由介质1指向介质2

若磁介质界面 $\vec{j}_0=0$

$$\begin{aligned}B_{2n} &= B_{1n} \\ H_{1t} &= H_{2t} \\ \vec{B} &= \mu_0 \mu_r \vec{H}\end{aligned}$$



分区均匀各向同性介质

(1) 介质界面与磁感应线重合(平行)，且介质界面上没有传导电流 $\vec{j}_0=0$ ，则：

$$B_n = 0, H_n = 0 \quad \Rightarrow \quad \vec{B} = B_t \vec{\tau}, \quad \vec{H} = H_t \vec{\tau}$$

$$\vec{j}_0 = 0 \quad \Rightarrow \quad H_{1t} = H_{2t} = H$$

$$\vec{H} \equiv \vec{B}_0 / \mu_0$$

界面两边的H连续(相等)

$$\vec{B}_t = \mu_0 \mu_r \vec{H} = \mu_r \vec{B}_0$$

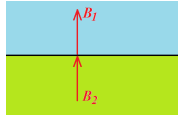
界面两边的B是B₀的μ_r倍

B₀：传导电流在真空中产生的磁感应强度

(2) 介质界面与磁感应线垂直

$$B_t = 0, H_t = 0, M_t = 0$$

$$\vec{B} = B_n \vec{n}, \vec{H} = H_n \vec{n}, \vec{M} = M_n \vec{n}$$



$$B_{1n} = B_{2n} \Rightarrow B_1 = B_2 \quad \text{界面两边的 } B \text{ 连续(相等)}$$

$$\vec{i}' = \vec{n} \times (\vec{M}_2 - \vec{M}_1) = 0 \quad \vec{i}' = \frac{I'}{L} \quad \text{界面无磁化面电流}$$

$$\vec{B} = \alpha \vec{B}_0, \alpha = \Sigma I_0 / \oint_L \frac{\vec{B}_0}{\mu_0 \mu_r} \cdot d\vec{l} \quad B \text{ 和 } B_0 \text{ 具有相同的构形, 大小上差一常数}$$

$$\vec{H}_t = \frac{1}{\mu_0 \mu_r} \vec{B} \quad \text{界面两边的 } H \text{ 不相等}$$

7

二、磁场感应强度 B 和磁场强度 H

1. 用毕奥—萨伐尔定律求磁感应强度

电流元产生的磁感应强度

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

磁感应强度满足叠加原理

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

其中电流元可以是:

$$Id\vec{l}, id\vec{S}, \vec{j}dV$$

8

2. 用安培环路定理求磁感应强度 B 和磁场强度 H

静磁场

传导电流 I_0
磁化电流 I' 真空中 $I' \approx 0$

$$\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I$$

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum I_0$$

$$I = I_0 + I'$$

$$\vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{M}$$

$$\vec{B} = \mu_0 \mu_r \vec{H}$$

$$\vec{M} = \chi_m \vec{H}$$

传导电流 I_0 和磁化电流 I' 激发产生的磁场是等效的, 空间一点的磁场是所有电流产生的磁场

9

时变电磁场

$$\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \sum I_0 + \iint_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

位移电流 I_D 也可激发磁场

$$I_D = \iint_S \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \cdot d\vec{S} = \iint_S \vec{j}_D \cdot d\vec{S}, \vec{j}_D = \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$$

- 位移电流并非自由电荷的定向运动产生, 而是由随时间变化的电场产生;
- 真空和电介质中也存在位移电流(传导电流只存在于导体中);
- 位移电流不伴随焦耳热效应, 不满足欧姆定律;
- 位移电流与外磁场无安培力的关系。

由涡旋电场求磁场

$$\nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

$$\vec{B} = -\int (\nabla \times \vec{E}) dt$$

$$\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = -\nabla \times \vec{E}$$

10

三、磁化强度 M 和磁化电流 I' 由定义求 M

$$\vec{M} = \sum_i \vec{\mu}_i / \Delta V \quad \text{真空中: } M=0$$

由 B, H 求 M

$$\vec{M} = \chi_m \vec{H}$$

$$\vec{M} = \frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{H}$$

$$\vec{M} = \frac{\mu_r - 1}{\mu_r} \frac{\vec{B}}{\mu_0}$$

由 M 求 I', I', j'

$$\sum I' = \oint_L \vec{M} \cdot d\vec{l} \quad \text{真空中: } I'=0$$

$$\vec{i}' = \vec{n} \times (\vec{M}_2 - \vec{M}_1) \quad \vec{j}' = \nabla \times \vec{M}$$

磁化电流的性质: 1) 没有宏观的电荷定向移动; 2) 没有焦耳热效应; 3) 磁化电流只会出现在介质内非均匀磁化处及介质界面上, 均匀介质内部磁化电流密度为零。

11

四、感应电动势和涡旋电场

总感应电动势(通用)

$$\varepsilon = -\frac{d\Phi}{dt}, \Phi = \vec{B} \cdot \vec{S} = BS \cos \theta$$

动生电动势(导体运动产生)

$$\varepsilon_{\text{动}} = \int_a^b (\vec{v} \times \vec{B}) \cdot d\vec{l} \quad \vec{K}_{\text{动-非}} = \vec{v} \times \vec{B}$$

感生电动势(磁场变化产生)

$$\varepsilon_{\text{感}} = -\iint_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S} = \oint \vec{E}_{\text{感}} \cdot d\vec{l} \quad \vec{K}_{\text{感-非}} = \vec{E}_{\text{感}}$$

自感电动势(自身电流变化产生)

$$\varepsilon_{\text{自}} = -\frac{d\Phi}{dt} = -L \frac{dI}{dt}$$

互感电动势(其他线圈电流变化产生)

$$\varepsilon_{\text{互1}} = -\frac{d\Phi_{12}}{dt} = -M \frac{dI_2}{dt}$$

12

涡旋电场

$$\oint_L \vec{E}_{\text{旋}} \cdot d\vec{l} = - \iint_S \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \cdot d\vec{S}$$

$$\oint_S \vec{E}_{\text{旋}} \cdot d\vec{S} = 0$$

$$\nabla \times \vec{E}_{\text{旋}} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

$$\nabla \cdot \vec{E}_{\text{旋}} = 0$$

$\vec{F} = q\vec{E}$ $\vec{E} = \vec{E}_{\text{静}} + \vec{E}_{\text{旋}}$ 涡旋电场和静电场对电荷都能施加力的作用

$\oint_L \vec{E}_{\text{旋}} \cdot d\vec{l} \neq 0$ $\nabla \times \vec{E}_{\text{旋}} \neq 0$ $E_{\text{旋}}$ 由变化的磁场激发, 不是由 q 产生。电力线是闭合曲线, 环量不为零, 不是保守力场或有势场, 称为有旋场

$\oint_L \vec{E}_{\text{静}} \cdot d\vec{l} = 0$ $\nabla \times \vec{E}_{\text{静}} = 0$ 静电场是由电荷产生, 电力线不闭合, 是保守力场, 即有势场

五、自感 L 和互感 M

$$L = \frac{\Phi}{I}$$

$$L = - \frac{\varepsilon}{dl/dt}$$

$$L = \frac{2W_m}{I^2}$$

由定义求

由自/互感电动势求

由能量求

$$M_{21} = \frac{\Phi_{21}}{I_1}$$

$$M_{21} = - \frac{\varepsilon_{21}}{dI_1/dt}$$

M 可正可负, L 总取正值

串联

$$L_{\text{顺}} = L_1 + L_2 + 2M$$

$$L_{\text{反}} = L_1 + L_2 - 2M$$

并联

$$L_{\text{同}} = \frac{L_1 L_2 - M^2}{L_1 + L_2 - 2M}$$

$$L_{\text{异}} = \frac{L_1 L_2 - M^2}{L_1 + L_2 + 2M}$$

六、磁能 W_m

由磁场求磁能

$$W_m = \frac{1}{2} \iiint_V \vec{B} \cdot \vec{H} dV$$

通用

由磁能密度求磁能

$$W_m = \iiint_V \omega_m dV$$

$$\omega_m = \frac{W_m}{V} = \frac{1}{2} \vec{B} \cdot \vec{H}$$

由磁通量求线圈系统的磁能

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

由 L/M 求线圈系统的磁能

$$W_m = \frac{1}{2} L I^2$$

自感磁能 互感磁能 两个线圈系统的磁能

$$W_m = \frac{1}{2} L I_1^2 + \frac{1}{2} L_2 I_2^2 \pm M I_1 I_2$$

线圈在外磁场中的磁能

$$W_m = \vec{m} \cdot \vec{B}$$

$$\vec{m} = I \vec{S}, \quad \vec{m}_i = \sum_i \vec{m}_i$$

m_i 为所有线圈磁矩的矢量和

七、能量密度、能流密度、动量密度、光压

能量密度(单位体积内的能量 J/m^3) $\omega = \frac{W}{V} = \omega_e + \omega_m = \frac{1}{2} (\vec{D} \cdot \vec{E} + \vec{B} \cdot \vec{H}) = \frac{1}{2} \left(\varepsilon E^2 + \frac{1}{\mu} B^2 \right)$

能流密度(单位时间、单位面积流出的能量, 或单位面积流出的功率, W/m^2) $S_{\text{能流密度}} = \frac{W_{\text{流出}}}{t \cdot S_{\text{面积}}} = \frac{P_{\text{辐射功率}}}{S_{\text{面积}}} = \omega v$

又叫坡印廷矢量 $\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$ 真空中 $v = c$

总电磁能量守恒方程 $-\oint_V \vec{S} \cdot d\vec{s} = \frac{\partial W}{\partial t} + \iiint_V \vec{j} \cdot \vec{E} dV$ $-\nabla \cdot \vec{S} = \frac{\partial \omega}{\partial t} + \vec{j} \cdot \vec{E}$

通过闭合边界曲面 S 流入 V 内的电磁能量 V 内电磁场能量的增加 V 内导体上消耗的功率(焦耳热) $\vec{j} = \sigma \vec{E}$

动量 = $\frac{\text{能量}}{c}$

动量密度(单位体积内的动量) $\vec{g} = \frac{\omega}{c} = \frac{S}{c^2} = \frac{|\vec{E} \times \vec{H}|}{c^2}$ 真空中 $\omega = \frac{S}{c}$

光压: 光施加在物体表面压强 $p = (1+R)\omega$ R 为反射系数 $\begin{cases} \text{全反射: } R=1 \\ \text{全吸收: } R=0 \end{cases}$

平面电磁波按时间的平均值: $\bar{\omega} = \frac{1}{T} \int_0^T \omega(t) dt = \frac{1}{2} \varepsilon_0 E_0^2 = \frac{1}{2} \mu_0 H_0^2$

八、力和力矩

洛伦兹力 $\vec{F} = q(\vec{E} + \vec{v} \times \vec{B})$ $i = \frac{I}{L}, j = \frac{I}{S}$

安培力 $\vec{F} = \int d\vec{F} = \begin{cases} \int_L I d\vec{l} \times \vec{B} \\ \iint_S \vec{j} dS \times \vec{B} \\ \iiint_V \vec{j} dV \times \vec{B} \end{cases}$ $\vec{B} = \vec{B}_t - d\vec{B}$ 面电流元 $\vec{B} \approx \vec{B}_t$ 体电流元

力矩 $\vec{L} = \int d\vec{L} = \int \vec{r} \times d\vec{F}$ $\vec{L} = \vec{m} \times \vec{B}$ $\vec{m} = I \vec{S}$ m 为载流线圈的磁矩

九、平面电磁波

自由空间($\rho_0=0, j=0$)
定态平面电磁波

$$\begin{cases} \vec{E} = \vec{E}_0 e^{-i(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})} \\ \vec{H} = \vec{H}_0 e^{-i(\omega t - \vec{k} \cdot \vec{r})} \end{cases}$$

$$\begin{aligned} k &= 2\pi / \lambda \\ \nabla &= i\vec{k} \\ \frac{\partial}{\partial t} &= -i\omega \\ \omega &= 2\pi f \end{aligned}$$

$$\begin{cases} \vec{k} \cdot \vec{E} = 0 \\ \vec{k} \cdot \vec{H} = 0 \\ \vec{k} \times \vec{E} = \mu_0 \mu_r \omega \vec{H} \\ \vec{k} \times \vec{H} = -\varepsilon_0 \varepsilon_r \omega \vec{E} \end{cases}$$

$$\vec{k} \perp \vec{E}, \vec{k} \perp \vec{H}, \vec{E} \perp \vec{H}$$

$$\begin{aligned} \vec{H} &\Rightarrow \vec{E} \\ \vec{E} &\Rightarrow \vec{H} \end{aligned} \quad \begin{array}{l} k \text{ 是波矢, 方向为} \\ \text{电磁波的传播方向} \end{array}$$

$$\frac{E_0}{B_0} = \sqrt{\frac{1}{\varepsilon_0 \varepsilon_r \mu_0 \mu_r}} = \frac{c}{n}$$

$$v = \frac{\omega}{k} = \frac{c}{\sqrt{\varepsilon_r \mu_r}} = \frac{c}{n}$$

$$c = \frac{1}{\sqrt{\varepsilon_0 \mu_0}}, n = \sqrt{\varepsilon_r \mu_r}$$

19

十、磁路定理

基尔霍夫
第一定律

$$\sum_i \Phi_i = 0$$

$$\sum_i I_i = 0$$

基尔霍夫
第二定律

$$\sum U_m = \sum \varepsilon_m$$

$$U_m = Hl \quad \text{磁位差}$$

$$\varepsilon_m = NI \quad \text{磁动势}$$

欧姆定律

$$U_m = \Phi_m R_m$$

$$U = IR$$

$$\varepsilon_m = \Phi_m (R_m + r_m)$$

$$\varepsilon = I(R + r)$$

$$R_m = \int \frac{dl}{\mu_0 \mu_r S}$$

20

十一、交流电路

电路中的电流和电压

似稳
条件

$$l \ll \frac{c}{f} = \lambda$$

$$\begin{cases} i(t) = I_m \cos(\omega t + \varphi_i) \\ u(t) = U_m \cos(\omega t + \varphi_u) \end{cases}$$

$$\begin{cases} \tilde{I}(t) = I_m e^{j(\omega t + \varphi_i)} \\ \tilde{U}(t) = U_m e^{j(\omega t + \varphi_u)} \end{cases}$$

$$\begin{cases} I_e = I_m / \sqrt{2} \\ U_e = U_m / \sqrt{2} \end{cases}$$

有效值

阻抗
相位差
或幅角

$$Z = \frac{U_m}{I_m}$$

$$Z_R = R, \varphi = 0$$

$$\tilde{Z}_R = R$$

$$Z_C = \frac{1}{\omega C}, \varphi = -\frac{\pi}{2}$$

$$\tilde{Z}_C = \frac{1}{j\omega C}$$

$$Z_L = \omega L, \varphi = \frac{\pi}{2}$$

$$\tilde{Z}_L = j\omega L$$

$$\tilde{Z} = \frac{\tilde{U}}{\tilde{I}} = Z e^{j\varphi}$$

21

交流电路的欧姆定律

$$\tilde{Z} = \frac{\tilde{U}}{\tilde{I}} = Z e^{j\varphi}$$

串联电路

$$\tilde{Z} = \tilde{Z}_1 + \tilde{Z}_2$$

$$\frac{1}{\tilde{Z}} = \frac{1}{\tilde{Z}_1} + \frac{1}{\tilde{Z}_2}$$

RCL串联, RCL并联,

当 $Z=R, \varphi=0$, 称为共
振, 共振频率为:

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}, f_0 = \frac{1}{2\pi\sqrt{LC}}$$

交流电路的基
尔霍夫定律

$$\sum \tilde{I}_{km} = 0$$

$$\sum \tilde{I}_{nm} \tilde{Z}_m = \sum \tilde{\varepsilon}_{km}$$

22

