

电磁学期末复习

黄晨

初稿完成于 2020 年 1 月 4 日
更新于 2021 年 10 月 11 日

$$\begin{aligned}\nabla \cdot \mathbf{D} &= \rho_f & \oint\!\oint \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} &= \iiint \rho_f dV \\ \nabla \times \mathbf{E} &= -\frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} & \oint \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} &= - \iint_{S_C} \frac{\partial \mathbf{B}}{\partial t} \cdot d\mathbf{S} \\ \nabla \cdot \mathbf{B} &= 0 & \oint\!\oint \mathbf{B} \cdot d\mathbf{S} &= 0 \\ \nabla \times \mathbf{H} &= \vec{i}_f + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} & \oint \mathbf{H} \cdot d\mathbf{l} &= \iint_{S_C} \left(\vec{i}_f + \frac{\partial \mathbf{D}}{\partial t} \right) \cdot d\mathbf{S}\end{aligned}$$

目录

第一部分 知识点集合	3
1 真空中的静电场与静磁场	3
2 磁感应生电	3
3 物质中的静电场与静磁场、边界条件	4
4 静电与静磁能量和力的作用	4
5 稳恒电路、似稳电路（暂态和交流电）	5
5.1 稳恒电路	5
5.2 暂态电路	5
5.3 交流电	6
5.3.1 交流电路	7
6 电磁场动力学和电磁波	7
第二部分 模型	8
7 求电场的方法	8
7.1 库仑定律 + 叠加原理 (适用于只有少量电荷或矢量积分法容易求的带电体)	8
7.2 高斯定理 (适用于电场分布高度对称情形)	9

7.3 用电势求场强	9
7.4 几种特殊的电场	9
8 求力	9
9 大 boss 偶极子	9
9.1 电偶极子	9
9.2 磁偶极子	9
10 求磁场的方法	10
10.1 毕奥萨法尔定律	10
10.2 安培定理	11
11 求磁能	11
12 求自感系数的方法	11

第一部分 知识点集合

1 真空中的静电场与静磁场

1.1 静电场

- 电场力

$$F = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Qq}{r^2}$$

- 电场

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2}$$

$$\vec{E} = -\nabla U$$

- 电势

$$U = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \sum_i \frac{q_i}{|\vec{r} - \vec{r}_i|}$$

$$U_{ab} = \int_a^b \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

$$U_P = \int_P^\infty \vec{E} \cdot d\vec{l} = - \int_\infty^P \vec{E} \cdot d\vec{l}$$

毕奥-萨法尔定律

- 线

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

- 面

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \iint \frac{\vec{i} \times \vec{r}}{r^3} dS$$

- 体

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \frac{\vec{j} \times \vec{r}}{r^3} dV$$

2 磁感应生电

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = - \frac{d}{dt} \iint \vec{B} \cdot d\vec{S} = - \frac{d\Phi}{dt}$$

$$\Psi = \sum_{i=1}^n \Phi_i$$

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

互感：线圈 1 的电流为 I_1 ，由它产生的磁场通过线圈 2 的全磁通为 Ψ_2

$$\Psi_2 = MI_1$$

线圈 2 的互感电动势为

$$\varepsilon_2 = -\frac{d\Psi_2}{dt} = -M \frac{dI_1}{dt}$$

自感

$$\Psi = LI$$

自感电动势

$$\varepsilon = -\frac{d\Psi}{dt} = -L \frac{dI}{dt}$$

变压器

$$\frac{N_1}{N_2} = \frac{V_1}{V_2} = \frac{I_2}{I_1}$$

3 物质中的静电场与静磁场、边界条件

静电场	静磁场
$\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$	$\vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{M}$
$\vec{D} = \epsilon \vec{E}$	$\vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu}$
$\rho' = -\nabla \cdot \vec{P}$	$\vec{j}' = \nabla \times \vec{M}$
$\sigma' = \vec{P} \cdot \hat{n}$	$\vec{i}' = \vec{M} \times \hat{n}$
$\hat{n} \times (\vec{E}_2 - \vec{E}_1) = 0$	$\hat{n} \cdot (\vec{B}_2 - \vec{B}_1) = 0$
$\hat{n} \cdot (\vec{D}_2 - \vec{D}_1) = \sigma_f$	$\hat{n} \times (\vec{H}_2 - \vec{H}_1) = \vec{i}_f$

4 静电与静磁能量和力的作用

自能互能

$U_i(\mathbf{r})$ 表示除第 i 个带电体外其余带电体在 \mathbf{r} 处产生的电势

$U^{(i)}(\mathbf{r})$ 表示第 i 个带电体在 \mathbf{r} 处产生的电势

$$W_{\text{自}} = \sum_{i=1}^N \iiint_{V_i} \rho(\mathbf{r}) U^{(i)} \mathbf{r} dV$$

$$W_{\text{互}} = \frac{1}{2} \sum_{i=1}^N \iiint_{V_i} \rho(\mathbf{r}) U_i(\mathbf{r}) dV$$

电场

$$w_e = \frac{1}{2} \vec{E} \cdot \vec{D}$$

$$W_e = \frac{1}{2} \iiint \vec{E} \cdot \vec{D} dV$$

磁场

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

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

电容器

$$W = \frac{1}{C} \int_0^Q q dq = \frac{Q^2}{2C} = \frac{1}{2} CV^2 = \frac{1}{2} QV$$

建立电流过程中电源做得功

$$\begin{aligned}\varepsilon &= iR + L \frac{di}{dt} \\ W &= \int_0^T i^2 R dt + \frac{1}{2} LI^2\end{aligned}$$

5 稳恒电路、似稳电路（暂态和交流电）

$$\text{电路} \left\{ \begin{array}{l} \text{稳恒电路} \\ \text{似稳电路} (l \ll \lambda) \left\{ \begin{array}{l} \text{暂态电路} \\ \text{交流电路} \end{array} \right. \end{array} \right.$$

5.1 稳恒电路

$$\vec{j} = nq\vec{u}$$

欧姆定律的微观形式

$$\vec{j} = \sigma \vec{E}$$

焦耳定律的微观形式

$$p = \frac{\vec{j}^2}{\sigma} = \vec{j} \cdot \vec{E}$$

电流连续性方程

$$\iint \vec{j} \cdot d\vec{S} = -\frac{dq}{dt}$$

5.2 暂态电路

似稳电路 $l \ll \lambda$

似稳电路方程出发点为电荷守恒定律、电磁感应定律和欧姆定律

单一回路似稳方程

$$\varepsilon = iR + \frac{1}{C} \int idt + L \frac{di}{dt} + M \frac{di'}{dt}$$

- R-L 电路

 - 充电

$$iR + L \frac{di}{dt} = \varepsilon$$

 - 放电

$$iR + L \frac{di}{dt} = 0$$

- R-C 电路

 - 充电

$$iR + \frac{q}{C} = \varepsilon \Rightarrow R \frac{dq}{dt} + \frac{1}{C} q = \varepsilon$$

 - 放电

$$iR + \frac{q}{C} = 0 \Rightarrow R \frac{dq}{dt} + \frac{1}{C} q = 0$$

- R-L-C 电路

– 充电

$$iR + \frac{q}{C} + L \frac{di}{dt} = \varepsilon$$

$$\frac{d^2q}{dt^2} + \frac{R}{L} \frac{dq}{dt} + \frac{q}{LC} = \frac{\varepsilon_0}{L}$$

	时间常数 τ
LR 电路	$\frac{L}{R}$
RC 电路	RC

5.3 交流电

- 函数描述

$$u(t) = U_0 \cos(\omega t + \phi_u)$$

$$i(t) = I_0 \cos(\omega t + \phi_i)$$

$$e(t) = \varepsilon_0 \cos(\omega t + \phi_e)$$

- 矢量描述

- 复数描述

$$\tilde{V} = V_m e^{j(\omega t + \phi_u)}$$

$$\tilde{I} = I_m e^{j(\omega t + \phi_i)}$$

$$\tilde{\varepsilon} = \varepsilon_m e^{j(\omega t + \phi_e)}$$

$$u(t) = \operatorname{Re}(\tilde{V})$$

$$i(t) = \operatorname{Re}(\tilde{I})$$

$$e(t) = \operatorname{Re}(\tilde{\varepsilon})$$

$$\varepsilon = iR + \frac{1}{C} \int i dt + L \frac{di}{dt} + M \frac{di'}{dt}$$

复阻抗

$$\dot{Z} = \dot{Z}_R + \dot{Z}_C + \dot{Z}_L + \dot{Z}_M$$

$$\dot{Z} = R + \frac{1}{j\omega C} + j\omega L + j\omega M$$

元件	电阻	电容	自感	互感
复阻抗 \dot{Z}	R	$\frac{1}{j\omega C}$	$j\omega L$	$j\omega M$
阻抗 Z	R	$\frac{1}{\omega C}$	ωL	ωM
辐角 ϕ	0	$-\frac{\pi}{2}$	$\frac{\pi}{2}$	$\frac{\pi}{2}$

串联

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

并联

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

功率因子

5.3.1 交流电路

- 串联谐振电路

品质因素

$$Q = \frac{1}{R} \sqrt{\frac{L}{C}}$$

- 并联谐振电路

- 变压器电路 (理想变压器)

– 无漏磁, 即 $M^2 = L_1 L_2$ 或 $\frac{L_1}{L_2} = \frac{N_1^2}{N_2^2}$

– 线圈无损耗, 即 $R_1 = R_2 = 0$

6 电磁场动力学和电磁波

平面电磁波

$$\frac{\partial^2 \mathbf{E}}{\partial t^2} = \frac{1}{\mu\epsilon} \nabla^2 \mathbf{E}$$

$$\frac{\partial^2 \mathbf{H}}{\partial t^2} = \frac{1}{\mu\epsilon} \nabla^2 \mathbf{H}$$

第二部分 模型

7 求电场的方法

7.1 库仑定律 + 叠加原理 (适用于只有少量电荷或矢量积分法容易求的带电体)

- 点电荷

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{Q}{r^2} \hat{r}$$

- 体电荷

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{\rho}{r^2} dV \cdot \hat{r}$$

- 面电荷

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{\sigma}{r^2} dS \cdot \hat{r}$$

- 线电荷

$$\vec{E} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \iiint \frac{\lambda}{r^2} dl \cdot \hat{r}$$

Examples:

- 电偶极子

$$\vec{E} = \vec{E}_+ + \vec{E}_-$$

$$\vec{p} = ql$$

在远处，有

$$U(r) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{r^3}$$

$$\vec{E} = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{p}}{r^3} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{3(\vec{p} \cdot \vec{r})}{r^5} \cdot \vec{r}$$

- 圆环

$$dq = \lambda dl = \lambda R d\phi$$

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r^2} \cos\theta$$

$$\vec{E} = \frac{\lambda R \hat{z}}{2\epsilon_0 (R^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

- 圆盘

$$dq = \sigma dS = \sigma dr \cdot r d\phi = \sigma r dr d\phi$$

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r^2} \cos\theta = \frac{\sigma}{2\epsilon_0} \left[1 - \frac{z}{\sqrt{R^2 + z^2}} \right]$$

$$\text{当 } z \gg R \text{ 时, } E = \frac{\sigma}{2\epsilon_0}$$

- 半球面

$$dq = \sigma R^2 \sin\theta d\phi d\theta$$

$$E = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{dq}{r^2} \cos\theta = \frac{\sigma}{4\epsilon_0}$$

7.2 高斯定理 (适用于电场分布高度对称情形)

$$\oint \mathbf{D} \cdot d\mathbf{S} = Q_f$$

- 球对称 (如点电荷、均匀带电球面或球体)
- 轴对称 (如无限长直导线、圆柱面、圆柱体)
- 面对称 (如无限大平面、平板、均匀带电平板)

7.3 用电势求场强

$$\vec{E} = -\nabla U$$

7.4 几种特殊的电场

- 板 $\propto \frac{\sigma}{\epsilon_0}$
- 线 $\propto \frac{1}{r}$
- 点电荷 $\propto \frac{1}{r^2}$
- 电偶极子 $\propto \frac{1}{r^3}$

8 求力

$$\begin{aligned}\vec{F} &= (\nabla W_e)_U = -(\nabla W_e)_Q \\ \vec{F} &= (\nabla W_m)_I = -(\nabla W_m)_\Phi = (\nabla W_m)_m\end{aligned}$$

9 大 boss 偶极子

9.1 电偶极子

$$\begin{aligned}U(r) &= \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{p} \cdot \vec{r}}{r^3} \\ \vec{E} &= -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{\vec{p}}{r^3} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{3(\vec{p} \cdot \vec{r})}{r^5} \cdot \vec{r} \\ \vec{L} &= \vec{p} \times \vec{E} \\ W_e &= -\vec{p} \cdot \vec{E}\end{aligned}$$

9.2 磁偶极子

$$\begin{aligned}\vec{B} &= -\frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\vec{m}}{r^3} + \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{3(\vec{m} \cdot \vec{r})}{r^5} \cdot \vec{r} \\ \vec{L} &= \vec{m} \times \vec{B} \\ W_m &= \vec{m} \cdot \vec{B} \\ \vec{F} &= (\vec{m} \cdot \nabla) \vec{B} = [\nabla(\vec{m} \cdot \vec{B})]_m\end{aligned}$$

$$W_m = -\frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\vec{m}_1 \cdot \vec{m}_2}{r^3} + \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{3}{r^5} (\vec{m}_1 \cdot \vec{r})(\vec{m}_2 \cdot \vec{r})$$

两个磁偶极子间的相互作用力

$$\vec{F} = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{3\hat{e}_r}{r^4} (\vec{m}_1 \cdot \vec{m}_2 - 5m_{1r}m_{2r}) + \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{3}{r^4} (m_{2r}\vec{m}_1 + m_{1r}\vec{m}_2)$$

10 求磁场的方法

10.1 毕奥萨法尔定律

- 线

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

- 面

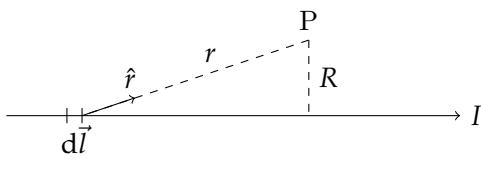
$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \iint \frac{\vec{i} \times \vec{r}}{r^3} dS$$

- 体

$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \iiint \frac{\vec{j} \times \vec{r}}{r^3} dV$$

Examples:

- 直导线



$$\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{I d\vec{l} \times \vec{r}}{r^3} = \frac{\mu_0 I}{4\pi R} (\cos \theta_1 - \cos \theta_2)$$

无限长直导线, $\cos \theta_1 = 1$ $\cos \theta_2 = -1$

$$B = \frac{\mu_0 I}{2\pi R}$$

- 磁矩

$$\vec{m} = I \vec{S}$$

面积矢量

$$\vec{S} = \frac{1}{2} \oint \vec{R} \times d\vec{R}$$

当 P 位于 z 轴上时,

$$B_x = 0 \quad B_z = \frac{\mu_0 I R^2}{2(R^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}}$$

当 P 远离线圈时

$$B_x = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{3m}{r^3} \sin \theta \cos \theta \quad B_z = -\frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\vec{m}}{r^3} + \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{3m}{r^3} \cos^2 \theta$$

$$\vec{B} = -\frac{\mu_0}{4\pi} \frac{\vec{m}}{r^3} + \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{3(\vec{m} \cdot \vec{r})}{r^5} \cdot \vec{r}$$

类比电偶极子

$$\vec{E} = -\frac{1}{4\pi \epsilon_0} \frac{\vec{p}}{r^3} + \frac{1}{4\pi \epsilon_0} \frac{3(\vec{p} \cdot \vec{r})}{r^5} \cdot \vec{r}$$

- 螺线管

$$\begin{aligned} dB_z &= \frac{\mu_0 I R^2}{2(R^2 + z^2)^{\frac{3}{2}}} n dz \\ B_z &= \int_{z_1}^{z_2} dB_z = \frac{\mu_0 n I}{2} (\cos \beta_2 - \cos \beta_1) \end{aligned}$$

无限长螺线管

$$B_z = \mu_0 n I$$

半无限长螺线管的一段

$$B_z = \frac{1}{2} \mu_0 n I$$

10.2 安培定理

$$\nabla \times \vec{B} = \mu_0 \vec{J} \quad (1)$$

利用 Stokes 定理将其转化为积分形式

$$\int (\nabla \times \vec{B}) \cdot d\vec{a} = \oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \int \vec{J} \cdot d\vec{a} = \mu_0 \sum I \quad (2)$$

即有

$$\oint \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \sum I \quad (3)$$

- 无限长螺线管

$$B \cdot L = \mu_0 N I \Rightarrow B = \frac{\mu_0 N I}{L} = \mu_0 n I$$

- 螺绕环

$$B \cdot 2\pi r = \mu_0 N I \Rightarrow B = \frac{\mu_0 N I}{2\pi r}$$

11 求磁能

一个载流线圈的磁能

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

N 个载流线圈系统的磁能

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

载流线圈在外场中的磁能

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

12 求自感系数的方法

- $\varepsilon = -L \frac{dI}{dt}$

- $\Psi = LI$

$$\bullet \quad W = \frac{1}{2}LI^2$$