

# 电磁现象的普遍规律

## 1. 真空中的静电场与恒磁场

[库仑定律]  $\vec{F} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q_1 q_2 \vec{r}}{r^3}$ , 真空电容率  $\epsilon_0 = 8.85 \times 10^{-12} F/m$ .

[高斯定理 (电场散度)]  $\oint_S \vec{E} \cdot d\vec{S} = \frac{\int_V \rho dV}{\epsilon_0} = \frac{Q}{\epsilon_0}$ , 微分形式  $\vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0}$ .

[静电场旋度]  $\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = 0$ , 微分形式:  $\vec{\nabla} \times \vec{E} = 0$ .

[电荷守恒定律]  $\vec{\nabla} \cdot \vec{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$ .

[毕奥-萨伐尔定律]  $\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_V \frac{\vec{J}(x') \times \vec{r}}{r^3} dV'$ , 对于闭合回路  $L$  有  $\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_L \frac{I d\vec{l} \times \vec{r}}{r^3} \cdot d\vec{l}$ .

[恒电流磁场环量 (旋度)]  $\oint_L \vec{B} \cdot d\vec{l} = \mu_0 \int_S \vec{J} \cdot d\vec{S} = \mu_0 I$ , 微分形式  $\vec{\nabla} \times \vec{B} = \mu_0 \vec{J}$ .

[磁场散度]  $\vec{\nabla} \times \vec{B} = 0$ .

### 磁场散度和旋度公式证明]

由毕奥-萨伐尔定律  $\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_V \frac{\vec{J}(x') \times \vec{r}}{r^3} dV'$  和  $\vec{\nabla} \frac{1}{r} = -\frac{\vec{r}}{r^3}$  得:  $\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_V \vec{J}(x') \times \vec{\nabla} \left(-\frac{1}{r}\right) dV'$

因  $\vec{\nabla}$  只作用于变量  $x$  上, 所以根据矢量外积的交换率有  $\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_V \vec{\nabla} \times [\vec{J}(x') \frac{1}{r}] dV'$

即:  $\vec{B} = \vec{\nabla} \times \frac{\mu_0}{4\pi} \int_V \vec{J}(x') \frac{1}{r} dV'$

引入磁矢势  $\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_V \vec{J}(x') \frac{1}{r} dV'$  有:  $\vec{B} = \vec{\nabla} \times \vec{A}$

综上所述, 磁场散度  $\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = \vec{\nabla} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{A}) = 0$

$\vec{\nabla} \times \vec{B} = \vec{\nabla} \times (\vec{\nabla} \times \vec{A}) = \vec{\nabla}(\vec{\nabla} \cdot \vec{A}) - \vec{A}(\vec{\nabla} \cdot \vec{\nabla}) = \vec{\nabla}(\vec{\nabla} \cdot \vec{A}) - \vec{\nabla}^2 \vec{A}$

$\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \vec{\nabla} \cdot \int_V \vec{J}(x') \frac{1}{r} dV' = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_V \vec{J}(x') \cdot \vec{\nabla} \frac{1}{r} dV'$

由  $\vec{\nabla} \cdot [\vec{J}(x') \frac{1}{r}] = \frac{1}{r} \vec{\nabla} \cdot \vec{J}(x') + \vec{J}(x') \cdot \nabla \frac{1}{r} = \vec{J}(x') \cdot \nabla \frac{1}{r}$

得:  $\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_V \vec{\nabla} \cdot [\vec{J}(x') \frac{1}{r}] dV' = \frac{\mu_0}{4\pi} \oint_S \vec{J}(x') \frac{1}{r} \cdot d\vec{S}$

因  $V$  内包括所有电流, 所以没有电流通过曲面  $S$ , 即:  $\vec{\nabla} \cdot \vec{A} = 0$

$\vec{\nabla}^2 \vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_V \vec{J}(x') \vec{\nabla}^2 \frac{1}{r} dV' = \frac{\mu_0}{4\pi} \int_V \vec{J}(x') \vec{\nabla} \cdot \left(-\frac{\vec{r}}{r^3}\right) dV' = -\frac{\mu_0}{4\pi} \int_V \vec{J}(x') \vec{\nabla} \cdot \frac{\vec{r}}{r^3} dV'$

对于  $|\vec{r}| \neq 0$  (即  $\vec{x} \neq \vec{x}'$ ) 有  $\vec{\nabla} \cdot \frac{\vec{r}}{r^3} = -\frac{3\vec{r}}{r^5} \cdot \vec{r} + 3\frac{1}{r^3} = 0$

因此  $\vec{\nabla}^2 \vec{A}$  除在源点  $\vec{x} = \vec{x}'$  外均为零, 可以直接取  $\vec{J}(x') = \vec{J}(\vec{x})$

且  $\vec{r} = \vec{x} - \vec{x}'$  有  $\vec{\nabla} = -\vec{\nabla}'$

即有:  $\vec{\nabla}^2 \vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \vec{J}(\vec{x}) \int_V \vec{\nabla}' \cdot \frac{\vec{r}}{r^3} dV' = \frac{\mu_0}{4\pi} \vec{J}(\vec{x}) \oint_S \frac{\vec{r}}{r^3} \cdot d\vec{S}$

因源-场失径  $\vec{r}$  与场区面元  $d\vec{S}$  方向相反

所以  $\vec{\nabla}^2 \vec{A} = -\frac{\mu_0}{4\pi} \vec{J}(\vec{x}) \oint_S \frac{dS}{r^2} = -\frac{\mu_0}{4\pi} \vec{J}(\vec{x}) \oint_S d\Omega = -\mu_0 \vec{J}(\vec{x})$

综上所述, 磁场旋度  $\vec{\nabla} \times \vec{B} = -(-\mu_0 \vec{J}) = \mu_0 \vec{J}$

## 2. 真空中的电磁场

[电磁感应定律]  $\mathcal{E} = -\frac{d}{dt} \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S}$ .

[电场旋度 (闭合回路电势)]  $\mathcal{E} = \oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l}$ , 微分形式  $\vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$ .

[位移电流]  $\vec{J}_D = \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$ .

[电流的连续性方程]  $\vec{\nabla} \cdot (\vec{J} + \vec{J}_D) = 0$ .

[磁场旋度]  $\vec{\nabla} \times \vec{B} = \mu_0 \vec{J} + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}$ .

[电荷系统力密度]  $\vec{f} = \rho \vec{E} + \rho \vec{v} \times \vec{B}$ .

[洛伦兹力]  $\vec{F} = q \vec{E} + q \vec{v} \times \vec{B}$ .

[真空中的麦克斯韦方程组]

$$\begin{cases} \vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \vec{\nabla} \times \vec{B} = \mu_0 \vec{J} + \mu_0 \epsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} \\ \vec{\nabla} \cdot \vec{E} = \frac{\rho}{\epsilon_0} \\ \vec{\nabla} \times \vec{B} = \vec{0} \end{cases}$$

## 3. 介质中的电磁场

[电偶极矩]  $\vec{p} = q \vec{l}$ .

[极化强度]  $\vec{P} = \frac{\sum_i \vec{p}_i}{\Delta V}$ .

[束缚电荷密度]  $\int_V \rho_p dV = -\oint_S \vec{P} \cdot d\vec{S}$ , 微分形式  $\rho_p = -\vec{\nabla} \cdot \vec{P}$ .

[束缚电荷面密度 (两介质界面)]  $\sigma_p = -\vec{e}_n \cdot (\vec{P}_2 - \vec{P}_1)$ .

[电位移矢量]  $\vec{D} = \epsilon_0 \vec{E} + \vec{P}$ .

[各项同性线性介质极化强度]  $\vec{P} = \chi_e \epsilon_0 \vec{E}$ .

[相对电容率]  $\epsilon_r = 1 + \chi_e$ .

[介质中的电场散度]  $\vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \rho_f$ .

[磁矩]  $\vec{m} = i \vec{a}$ .

[磁化强度]  $\vec{M} = \frac{\sum_i \vec{m}_i}{\Delta V}$ .

[磁化电流密度]  $\int_S \vec{J}_M \cdot d\vec{S} = \oint_L \vec{M} \cdot d\vec{l}$ , 微分形式  $\vec{J}_M = \vec{\nabla} \times \vec{M}$ .

[极化电流]  $\vec{J}_p = \frac{\partial \vec{P}}{\partial t} = \frac{\sum_i e_i \vec{v}_i}{\Delta V} = \frac{\partial \sum_i e_i \vec{x}_i}{\Delta V \partial t}$ .

[诱导电流] 磁化电流和极化电流统称为诱导电流  $\vec{J}_M + \vec{J}_p$ , 诱导电流不能被直接测量.

[磁场强度]  $\vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu_0} - \vec{M}$ .

[磁场旋度]  $\vec{\nabla} \times \vec{H} = \mu_0 \vec{J}_f + \mu_0 \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$ .

$$\vec{\nabla} \times \vec{B} = \mu_0 \vec{J} = \mu_0 (\vec{J}_f + \vec{J}_M + \vec{J}_p + \vec{J}_D) = \mu_0 (\vec{J}_f + \vec{\nabla} \times \vec{M} + \frac{\partial \vec{P}}{\partial t} + \varepsilon_0 \frac{\partial \vec{E}}{\partial t}) = \mu_0 (\vec{J}_f + \vec{\nabla} \times \vec{M} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}).$$

[各向同性线性介质磁化率]  $\vec{M} = \chi_M \vec{H}$ .

[相对磁导率]  $\mu_r = 1 + \chi_M$ .

[介质中的麦克斯韦方程组]

$$\begin{cases} \vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t} \\ \vec{\nabla} \times \vec{H} = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \\ \vec{\nabla} \cdot \vec{D} = \rho \\ \vec{\nabla} \cdot \vec{B} = 0 \end{cases} \quad \text{对于各向同性线性介质有} \quad \begin{cases} \vec{D} = \varepsilon \vec{E} \\ \vec{B} = \mu \vec{H} \\ \vec{J} = \sigma \vec{E} \end{cases}$$

#### 4. 介质面上的电磁场

[介质中麦克斯韦方程组的积分形式]

$$\begin{cases} \oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\frac{d}{dt} \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S} \\ \oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = I_f + \frac{d}{dt} \int_S \vec{D} \cdot d\vec{S} \\ \oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = Q_f \\ \oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0 \end{cases}$$

[界面处的法向电场跃变]  $\vec{D}_{2n} - \vec{D}_{1n} = \sigma_f$ , ( $\oint_S \vec{D} \cdot d\vec{S} = \int_S \sigma_f dS$ ).

[界面处的法向磁场跃变]  $\vec{B}_{2n} - \vec{B}_{1n} = 0$ , ( $\oint_S \vec{B} \cdot d\vec{S} = 0$ ).

[界面处的切向电场跃变]  $\vec{E}_{2n} - \vec{E}_{1n} = \vec{0}$ , ( $\oint_L \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\frac{d}{dt} \int_S \vec{B} \cdot d\vec{S}$ , 其中  $\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$  有限).

[界面处的切向磁场跃变]  $\vec{H}_{2n} - \vec{H}_{1n} = \vec{\alpha}_f$ , ( $\oint_L \vec{H} \cdot d\vec{l} = \int_L \vec{\alpha}_f \cdot d\vec{l} + \frac{d}{dt} \int_S \vec{D} \cdot d\vec{S}$ , 其中  $\frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$  有限).

[界面上的电磁场变化]

$$\begin{cases} \vec{e}_n \cdot (\vec{D}_{2n} - \vec{D}_{1n}) = \sigma_f \\ \vec{e}_n \cdot (\vec{B}_{2n} - \vec{B}_{1n}) = 0 \\ \vec{e}_n \times (\vec{E}_{2n} - \vec{E}_{1n}) = \vec{0} \\ \vec{e}_n \times (\vec{H}_{2n} - \vec{H}_{1n}) = \vec{\alpha}_f \end{cases}$$

## 5. 电磁场的能量

[电磁场能量守恒定律]  $-\oint_S \vec{S} \cdot d\vec{\sigma} = \frac{d}{dt} \int_V w dV + \int_V \vec{f} \cdot \vec{v} dV.$

流入能量:  $-\oint_S \vec{S} \cdot d\vec{\sigma};$

电磁能增量:  $\frac{d}{dt} \int_V w dV;$

场对电荷做功:  $\int_V \vec{f} \cdot \vec{v} dV.$

[电磁场能量密度]  $\frac{\partial w}{\partial t} = \vec{E} \cdot \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} + \vec{H} \cdot \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}.$

[电磁场能流密度 (坡印廷矢量)]  $\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}.$

[电磁场能量密度和能流密度公式证明]

由电磁场能量守恒定律:  $-\oint_S \vec{S} \cdot d\vec{\sigma} = \frac{d}{dt} \int_V w dV + \int_V \vec{f} \cdot \vec{v} dV$

得微分形式:  $-\vec{\nabla} \cdot \vec{S} = \frac{\partial w}{\partial t} + \vec{f} \cdot \vec{v}$ , 即  $-\vec{f} \cdot \vec{v} = \vec{\nabla} \cdot \vec{S} + \frac{\partial w}{\partial t}$

由电荷在磁场中受力的洛伦兹力密度表达式  $\vec{f} = \rho \vec{E} + \rho \vec{v} \times \vec{B}$

得:  $-\vec{f} \cdot \vec{v} = -\rho \vec{v} \cdot \vec{E} = -\vec{J} \cdot \vec{E}$

由磁场旋度的麦克斯韦方程  $\vec{\nabla} \times \vec{H} = \vec{J} + \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$

得:  $\vec{J} = \vec{\nabla} \times \vec{H} - \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$

$-\vec{f} \cdot \vec{v} = -\vec{J} \cdot \vec{E} = -\vec{E} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{H}) + \vec{E} \cdot \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$

因为  $\vec{\nabla} \cdot (\vec{E} \times \vec{H}) = (\vec{\nabla} \times \vec{E}) \cdot \vec{H} - (\vec{\nabla} \times \vec{H}) \cdot \vec{E}$

所以  $-\vec{f} \cdot \vec{v} = -\vec{H} \cdot (\vec{\nabla} \times \vec{E}) + \vec{\nabla} \cdot (\vec{E} \times \vec{H}) + \vec{E} \cdot \frac{\partial \vec{D}}{\partial t}$

由电场旋度的麦克斯韦方程  $\vec{\nabla} \times \vec{E} = -\frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$

得  $-\vec{f} \cdot \vec{v} = \vec{\nabla} \cdot (\vec{E} \times \vec{H}) + \vec{H} \cdot \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} + \vec{E} \cdot \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$

根据电磁场能量守恒定律的微分形式

得:  $\vec{\nabla} \cdot (\vec{E} \times \vec{H}) + \vec{H} \cdot \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} + \vec{E} \cdot \frac{\partial \vec{B}}{\partial t} = \vec{\nabla} \times \vec{S} + \frac{\partial w}{\partial t}$

两边对比得:

电磁场能流密度 (坡印廷矢量) 的可能形式:  $\vec{S} = \vec{E} \times \vec{H}$

电磁场能量密度的可能形式:  $\frac{\partial w}{\partial t} = \vec{E} \cdot \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} + \vec{H} \cdot \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$

[真空中的电磁场能量]

能量密度:  $w = \frac{1}{2}(\epsilon_0 E^2 + \frac{1}{\mu_0} B^2)$  能流密度:  $\vec{S} = \frac{1}{\mu_0} \vec{E} \times \vec{B}$

[线性介质中的电磁场能量]

能量密度:  $w = \frac{1}{2}(\vec{E} \cdot \vec{D} + \vec{H} \cdot \vec{B})$