

第五章 电磁波的辐射

3.1 定域源的多极势展开

1. 静电推迟解

$$\varphi(\vec{r}, t) = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \int \frac{\rho(\vec{r}', t - \frac{R}{c})}{R} dV'$$

$$\vec{A}(\vec{r}, t) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\vec{J}(\vec{r}', t - \frac{R}{c})}{R} dV'$$

小推论：无源区 $\rho=0, \vec{J}=0$, \vec{E} 和 \vec{B} 仅由源决定，
对于时谐场、定域源

$$\vec{\rho}(\vec{r}', t) = \rho(\vec{r}') e^{-i\omega t}$$

$$\vec{J}(\vec{r}', t) = \vec{J}(\vec{r}') e^{-i\omega t}, \text{ 时变势化为}$$

$$\vec{A}(\vec{r}, t) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\vec{J}(\vec{r}') e^{-i\omega t} e^{ikR}}{R} dV'$$

$$= \vec{A}(\vec{r}) e^{-i\omega t}, \text{ 其中}$$

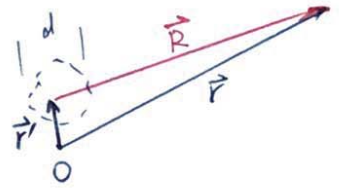
$$\vec{A}(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\vec{J}(\vec{r}') e^{ikR}}{R} dV'$$

$$\text{从而 } \vec{B} = \nabla \times \vec{A}, \quad \vec{E} = i \frac{c}{k} \nabla \times \vec{B}$$

$$\vec{B}_{\text{ret}} = \vec{B}(\vec{r}) e^{-i\omega t}, \quad \vec{E}(\vec{r}, t) = \vec{E}(\vec{r}) e^{-i\omega t}$$

2. 势的多极展开

中 近场 (静电) $d \ll r \ll \lambda$
中 中场 (感应区) $d \ll \lambda \sim r$
远 远场 (辐射区) $d \ll d \ll r$



$$R = r - \vec{r}' \cdot \hat{e}_r$$

① 近: $\lambda \rightarrow \infty, e^{ikR} \rightarrow 1$, 静电解

$$\vec{A} = \frac{\mu_0}{4\pi} \int \frac{\vec{J}(\vec{r}')}{R} dV', \text{ 静电解}$$

② 中: 展开 $\frac{1}{R}$, 利用球谐函数加法定理

$$\frac{1}{|\vec{r} - \vec{r}'|} = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^l \frac{4\pi}{2l+1} \frac{r'^l}{r^{l+1}} Y_{lm}^*(\theta', \phi') Y_{lm}(\theta, \phi)$$

$$A(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \sum_{lm} \frac{4\pi}{2l+1} \frac{Y_{lm}(\theta, \phi)}{r^{l+1}} \int r'^l J(\vec{r}') Y_{lm}(\theta', \phi') dV'$$

③ 中: 展开 $\frac{e^{ikR}}{R}$, 利用 8.98 式

$$A(\vec{r}) = \mu_0 i k \sum_{l,m} h_l^{(1)}(kr) Y_{lm}(\theta, \phi) \int \vec{J}(\vec{r}') j_l(kr') Y_{lm}^*(\theta', \phi') dV'$$

④ 远: 分母 $R \approx r$, 分子 $R \approx r - \vec{r}' \cdot \hat{e}_r$

$$A(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{e^{ikr}}{r} \int \vec{J}(\vec{r}') e^{-ik\hat{e}_r \cdot \vec{r}'} dV'$$

但注意 $k\hat{e}_r \neq \vec{k}$

$$\text{展 } e^{-ik \hat{e}_r \cdot \vec{r}'} = \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-ik)^n}{n!} (\hat{e}_r \cdot \vec{r}')^n, \text{ 由}$$

$$\vec{A}(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{e^{ikr}}{r} \sum_{n=0}^{\infty} \frac{(-ik)^n}{n!} \int \vec{J}(\vec{r}') (\hat{e}_r \cdot \vec{r}')^n dV'$$

$$\approx \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{e^{ikr}}{r} \left[\int \vec{J}(\vec{r}') dV' - ik \int \vec{J}(\vec{r}') \hat{e}_r \cdot \vec{r}' dV' + \dots \right]$$

其中第一项 $\int \vec{J}(\vec{r}') dV' = \frac{d\vec{p}}{dt}$

证: $\int \rho(\vec{r}') \vec{v}(\vec{r}') dV' = \int \rho(\vec{r}') \frac{d\vec{r}'(t)}{dt} dV'$

$$= \frac{d}{dt} \int \rho(\vec{r}') \vec{r}'(t) dV' = \frac{d\vec{p}}{dt}$$

$$\therefore A^{(0)}(\vec{r}) = \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{e^{ikr}}{r} \dot{\vec{p}}$$