

设一粒子沿  $z$  轴运动, 其速度  $\vec{v} = v\vec{e}_z, v \ll c,$

$$v = v(t) = \begin{cases} \Delta v & , t < 0 \\ \Delta v(1 + \omega_0 t)e^{-\omega_0 t} & , t \geq 0 \end{cases}$$

求其  $\frac{dW_\omega}{d\Omega}$

$$\dot{\vec{v}}(t) = \begin{cases} \vec{0} & , t < 0 \\ \vec{e}_z [-\omega_0^2 (\Delta v) t e^{-\omega_0 t}] & , t \geq 0 \end{cases}$$

带电粒子产生的辐射场为:

$$\vec{E}_{\text{rad}} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{1}{r} \frac{\hat{r} \times [(\hat{r} - \vec{v}/c) \times \dot{\vec{v}}]}{c^2 (1 - \hat{r} \cdot \vec{v}/c)^3}$$

这里粒子沿直线运动,  $\vec{v} \parallel \dot{\vec{v}}$ , 因此:

$$\vec{v} \times \dot{\vec{v}} = \vec{0}$$

且粒子低速运动, 因此:

$$1 - \hat{r} \cdot \vec{v}/c \approx 1$$

于是, 带电粒子的辐射场为:

$$\vec{E} = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times (\hat{r} \times \dot{\vec{v}})$$

粒子低速运动,  $t = t' + r/c, dt/dt' \approx 1, dt \approx dt'$

其频谱为:

$$\begin{aligned}
\vec{E}_\omega &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \vec{E} e^{i\omega t} dt \\
&= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} \frac{q}{4\pi\epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times (\hat{r} \times \dot{\vec{v}}) e^{i\omega t} dt \\
&\approx \frac{q}{8\pi^2 \epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times \left( \hat{r} \times \int_{t=-\infty}^{t=+\infty} \dot{\vec{v}} e^{i\omega t} dt \right) \\
&\approx \frac{q}{8\pi^2 \epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times \left( \hat{r} \times \int_{t'=-\infty}^{t'=+\infty} \dot{\vec{v}} e^{i\omega(t'+r/c)} dt' \right) \\
&\approx \frac{q e^{i\omega r/c}}{8\pi^2 \epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times \left( \hat{r} \times \int_{t'=-\infty}^{t'=+\infty} \dot{\vec{v}} e^{i\omega t'} dt' \right) \\
&= \frac{q e^{i\omega r/c}}{8\pi^2 \epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times \left( \hat{r} \times \int_{t'=0}^{t'=+\infty} \dot{\vec{v}} e^{i\omega t'} dt' \right) \\
&= \frac{q e^{i\omega r/c}}{8\pi^2 \epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times (\hat{r} \times \vec{e}_z) \int_{t'=0}^{t'=+\infty} -\omega_0^2 (\Delta v) t' e^{-\omega_0 t'} \cdot e^{i\omega t'} dt' \\
&= \frac{-\omega_0^2 (\Delta v) q e^{i\omega r/c}}{8\pi^2 \epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times (\hat{r} \times \vec{e}_z) \int_{t'=0}^{t'=+\infty} t' e^{(-\omega_0 + i\omega)t'} dt' \\
&= \frac{-\omega_0^2 (\Delta v) q e^{i\omega r/c}}{8\pi^2 \epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times (\hat{r} \times \vec{e}_z) \int_{t'=0}^{t'=+\infty} \frac{\partial}{\partial (-\omega_0 + i\omega)} e^{(-\omega_0 + i\omega)t'} dt' \\
&= \frac{-\omega_0^2 (\Delta v) q e^{i\omega r/c}}{8\pi^2 \epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times (\hat{r} \times \vec{e}_z) \frac{d}{d(-\omega_0 + i\omega)} \int_{t'=0}^{t'=+\infty} e^{(-\omega_0 + i\omega)t'} dt' \\
&= \frac{-\omega_0^2 (\Delta v) q e^{i\omega r/c}}{8\pi^2 \epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times (\hat{r} \times \vec{e}_z) \frac{d}{d(-\omega_0 + i\omega)} \left[ \frac{1}{-\omega_0 + i\omega} \cdot e^{(-\omega_0 + i\omega)t'} \right]_{t'=0}^{t'=+\infty} \\
&= \frac{-\omega_0^2 (\Delta v) q e^{i\omega r/c}}{8\pi^2 \epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times (\hat{r} \times \vec{e}_z) \frac{d}{d(-\omega_0 + i\omega)} \left[ \frac{-1}{(-\omega_0 + i\omega)} \right] \\
&= \frac{-\omega_0^2 (\Delta v) q e^{i\omega r/c}}{8\pi^2 \epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times (\hat{r} \times \vec{e}_z) \frac{1}{(-\omega_0 + i\omega)^2}
\end{aligned}$$

设  $\hat{r}$  与  $\vec{e}_z$  的夹角为  $\theta$ ，辐射能量密度角分布为：

$$\begin{aligned}
\frac{dW_\omega}{d\Omega} &= 4\pi\epsilon_0 c \left| \vec{E}_\omega \right|^2 r^2 \\
&= 4\pi\epsilon_0 c r^2 \times \left| \frac{-\omega_0^2 (\Delta v) q e^{i\omega r/c}}{8\pi^2 \epsilon_0 c^2 r} \hat{r} \times (\hat{r} \times \vec{e}_z) \frac{1}{(-\omega_0 + i\omega)^2} \right|^2 \\
&= 4\pi\epsilon_0 c \cdot \left| \frac{\omega_0^2 (\Delta v) q}{8\pi^2 \epsilon_0 c^2} \right|^2 \cdot \sin^2 \theta \cdot \frac{1}{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + 4\omega_0^2 \omega^2}
\end{aligned}$$