



12. Übung

1. Einfache elektromagnetische Strahlungsquellen:

Die einfachsten strahlenden Quellen lassen sich durch (räumlich) lokalisierte, oszillierende Ladungs- und Stromdichten modellieren: $\rho(\vec{r}, t) = \rho(\vec{r}) e^{-i\omega t}$ und $\vec{j}(\vec{r}, t) = \vec{j}(\vec{r}) e^{-i\omega t}$.

Zeigen Sie, dass für diese harmonisch schwingenden Quellen die Gesamtladung verschwindet.

2. Elektromagnetische Felder einer uniform bewegten Punktladung:

Eine Punktladung q bewege sich bezüglich eines Inertialsystems I gleichförmig mit der Geschwindigkeit v entlang der x -Achse. Berechnen Sie die Felder $\vec{E}(\vec{r}, t)$ und $\vec{B}(\vec{r}, t)$ mittels einer geeigneten Lorentz-Transformation. Was resultiert für den Poynting-Vektor $\vec{S}(\vec{r}, t)$?

3. Elektromagnetische Felder einer bewegten Punktladung:

Leiten Sie ausgehend von den Liénard-Wiechert Potentialen $\Phi(\vec{r}, t)$ und $\vec{A}(\vec{r}, t)$ die dazugehörigen elektromagnetischen Felder her:

$$\vec{E}(\vec{r}, t) = \frac{q}{4\pi\epsilon_0 |\vec{r} - \vec{r}_0| (1 - \vec{n} \cdot \vec{v}/c)^3} \left\{ \frac{\vec{n} \times [(\vec{n} - \vec{v}/c) \times \dot{\vec{v}}]}{c^2} + \left(1 - \frac{v^2}{c^2}\right) \frac{\vec{n} - \vec{v}/c}{|\vec{r} - \vec{r}_0|} \right\} \Bigg|_{t_{\text{ret}}},$$

$$\vec{B}(\vec{r}, t) = \frac{1}{c} (\vec{n} \times \vec{E}) \Big|_{t_{\text{ret}}}$$

mit $\vec{v}(t') = \dot{\vec{r}}_0(t')$, $\dot{\vec{v}}(t') = \ddot{\vec{r}}_0(t')$ und $\vec{n}(t') = \frac{\vec{r} - \vec{r}_0(t')}{|\vec{r} - \vec{r}_0(t')|}$ jeweils ausgewertet bei der "retardierten" Zeit $t_{\text{ret}} \equiv t'(\vec{r}, t) = t - |\vec{r} - \vec{r}_0(t')|/c$.

Schreiben Sie ferner den Poynting-Vektor $\vec{S}(\vec{r}, t) = \frac{1}{\mu_0} \vec{E}(\vec{r}, t) \times \vec{B}(\vec{r}, t)$ auf und zeigen Sie, dass für kleine Geschwindigkeiten $|\vec{v}| \ll c$ dieser durch

$$\vec{S}(\vec{r}, t) = \frac{1}{\mu_0 c} \left| \vec{E}(\vec{r}, t) \right|^2 \vec{n}(\vec{r}, t) \quad \text{mit} \quad \vec{E}(\vec{r}, t) \simeq \frac{q}{4\pi\epsilon_0 c^2} \frac{\vec{n} \times (\vec{n} \times \dot{\vec{v}})}{|\vec{r} - \vec{r}_0|} \Bigg|_{t_{\text{ret}}}$$

gegeben ist.