

Übungsserie VII

Abgabe: 27. April 2009

Aufgabe 1 [*Lineare Antenne*]: Eine dünne lineare Antenne der Länge d wird durch einen sinusförmigen Strom der Form

$$\mathbf{j}(z, t) = J_0 \sin\left(\frac{2\pi z}{d}\right) \cos(\omega t) \mathbf{e}_z \quad z \in \left[-\frac{d}{2}, \frac{d}{2}\right]$$

angeregt.

- (i) Berechne direkt das erzeugte elektrische und magnetische Feld in der Wellenzone, sowie die Energiestromdichte im Zeitmittel (als Funktion der Richtung). Was ist die gesamte abgestrahlte Leistung in Einheiten von $Z_0 J_0^2 \cdot (d/\lambda)^4$, wenn $Z_0 = 4\pi k/c$ die Wellenimpedanz und $\lambda = 2\pi c/\omega$ die Wellenlänge ist?

Hinweise: Bestimme zuerst $\mathbf{A}(r, \theta, t)$ und betrachte dann separat die Fälle $d = \lambda$ und $d \ll \lambda$ um den Ausdruck zu vereinfachen und weiterzurechnen. Um die gesamte abgestrahlte Leistung bei $d = \lambda$ abzuschätzen, benutze

$$\int_{-1}^1 \frac{dx \sin(\pi x)}{1 - x^2} \approx 1.557.$$

- (ii) Behandle nun dieses Problem mit Hilfe der Multipolentwicklung aus dem Skript, d.h. berechne die elektrische Dipolstrahlung, die magnetische Dipolstrahlung sowie die elektrische Quadrupolstrahlung.
- (iii) Vergleiche die Winkelabhängigkeit der Energiestromdichte in beiden Fällen von (i) mit der Winkelabhängigkeit der ersten nichtverschwindenden Multipolstrahlung aus (ii). Vergleiche ausserdem die gesamte abgestrahlte Leistung. Interpretiere!

Hinweis: Welche Approximationen für die Beziehungen zwischen d , λ und r fließen in die jeweiligen Rechnungen ein?

Aufgabe 2 [*Wasserstoffstrahlung*]: Wir beschreiben den Übergang des Elektrons vom 2p-Zustand mit $m = 0$ eines Wasserstoffatoms in seinen 1s-Grundzustand durch die Ladungsdichte

$$\rho(r, \theta, \phi, t) = \frac{2e}{\sqrt{6} a_0^4} r e^{-\frac{3r}{2a_0}} Y_{00}(\theta, \phi) Y_{10}(\theta, \phi) \cos(\omega_0 t),$$

wobei $a_0 = \hbar^2/(mke^2)$ der Bohrradius und $\omega_0 = 3ke^2/(8\hbar a_0)$ die Frequenz des Übergangs ist.

- (i) Berechne die elektrische Dipolstrahlung sowie die elektrische Quadrupolstrahlung. Was ist die gesamte abgestrahlte Energie in der elektrischen Dipolnäherung? Drücke

deine Antwort in Einheiten von $\hbar\omega_0 \alpha^4 c/a_0$ aus, wobei $\alpha = ke^2/(\hbar c)$ die Feinstrukturkonstante ist.

Hinweis: Berechne zuerst die sphärischen Multipolmomente (vgl. Serie 4) unter Benutzung der Orthogonalitätseigenschaften der Kugeloberflächenfunktionen.

$$\int d\Omega Y_{lm}(\theta, \phi) Y_{l'm'}(\theta, \phi) = \delta_{ll'} \delta_{mm'}, \quad Y_{00}(\theta, \phi) = \frac{1}{\sqrt{4\pi}}, \quad Y_{10}(\theta, \phi) = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \cos(\theta).$$

- (ii) Statt der obigen quasiklassischen Ladungsdichte, betrachte nun das Bohr-Modell, bei dem sich das Elektron (im 2p-Zustand) auf einem Kreis mit Radius $2a_0$ mit der Frequenz ω_0 um den Kern bewegt. Berechne nun die elektrische Dipolstrahlung sowie die elektrische Quadrupolstrahlung. Vergleiche die abgestrahlte Leistung mit der Antwort aus (i).

Aufgabe 3 [*Idealer Hohlleiter*]: Betrachte einen unendlich langen Zylinder, dessen Längsachse entlang der z -Achse liegt, und der einen rechteckigen Querschnitt $0 \leq x \leq L_x$ und $0 \leq y \leq L_y$ hat. Die Wände des Zylinders sind ideale Leiter.

- (i) Mit dem Ansatz $\mathbf{E}(\mathbf{x}, t) = \mathbf{E}(x, y) e^{i(\kappa z - \omega t)}$ und entsprechend für \mathbf{B} , bestimme die Feldgleichungen im Innern, sowie die Randbedingungen. Zeige, dass die Feldgleichungen implizieren, dass

$$(\Delta_2 + \lambda) \mathbf{E} = (\Delta_2 + \lambda) \mathbf{B} = 0,$$

wobei $\lambda = (\frac{\omega}{c})^2 - \kappa^2$ und Δ_2 der 2-dimensionale Laplace-Operator in der x - y -Ebene ist.

Hinweis: Drücke die x - und y -Komponenten der Felder durch die z -Komponenten aus. Die Randbedingungen können ebenfalls in den z -Komponenten geschrieben werden.

- (ii) Bestimme die Lösungen für den sogenannten TM-Fall, für den $B_z = 0$ gilt.

Hinweis: Du kannst annehmen, dass $\lambda \neq 0$ — Warum?

- (iii) Im TE-Fall ist $E_z = 0$. Finde zunächst die Lösung falls $\lambda \neq 0$. Schliesslich studiere den Fall $\lambda = 0$. Zeige, dass in diesem Fall $E_z = B_z = 0$ (TEM-Fall), und dass die Randbedingungen implizieren, dass es nur die triviale Lösung $\mathbf{E} = \mathbf{B} = 0$ gibt.

Hinweis: Zeige, dass $\int_{\Gamma} \mathbf{E} \cdot d\mathbf{l} = 0$ gilt für jeden geschlossenen Weg Γ im Hohlraum falls $\lambda = 0$. Führe das Problem auf eines der Elektrostatik zurück, so dass nur $\mathbf{E} = -\text{grad } \Phi$ und $\Delta_2 \Phi = 0$ gelöst werden muss.

- (iv) Wie verändert sich die Analyse des TEM-Falls wenn der Querschnitt kein Rechteck, sondern ein Kreisring $a \leq r \leq b$ (Koaxialkabel) ist? Finde für diese Geometrie die allgemeine TEM-Lösung.

Hinweis: Löse $\Delta_2 \Phi = 0$ in der Ebene mit der Randbedingung, dass Φ auf den beiden Kreisen jeweils konstant sein muss. Berechne daraus die Felder.