

Übungsserie 11

Abgabe: 29. Mai 2009

Aufgabe 1 [Spiegelladungen und Dielektrika]:

Man betrachte die folgende Konfiguration. Der Raum $V = \mathbb{R}^3$ sei durch die Ebene $x = 0$ in zwei Halbräume zerlegt. Im Volumen $x > 0$ befinde sich ein Medium mit einer Dielektrizitätskonstanten ϵ_1 und im Volumen $x < 0$ sei ein Medium mit Dielektrizitätskonstante ϵ_2 . Im Punkt $(l > 0, 0, 0)$ befinde sich ferner eine Punktladung q .

Man berechne (in kartesischen Koordinaten) das elektrische Feld im ganzen Raum und bestimme die Polarisationsladung an der Grenzfläche $x = 0$.

Hinweis: Die Aufgabe lässt sich in Analogie zur Situation im Vakuum lösen.

Aufgabe 2 [Oberflächen- und Polarisationsladungen]: Gegeben seien zwei konzentrische leitende Kugeln vom inneren (äusseren) Radius a (b) die die Ladungen Q ($-Q$) tragen. Der Raum zwischen den Kugeln sei ferner zur Hälfte mit einem Dielektrikum (Dielektrizitätskonstante ϵ) gefüllt (vergleich Skizze).

- (i) Man bestimme das elektrische Feld zwischen den Kugeln.
- (ii) Man berechne die Flächenladung auf der inneren Kugel.
- (iii) Man berechne die Dichte der auf der Oberfläche des Dielektrikums bei $r = a$ induzierten Polarisationsladung.

Hinweise:

- Wähle ein geeignetes Koordinatensystem.
- Setze nun die allgemeine Lösung als Summe über Kugelfunktionen an und verwende die Symmetrien des Problems.
- Alternativ könnte man einen (einfachen) Ansatz für Φ machen und beweisen, dass dieser die zu fordernden Randbedingungen erfüllt.

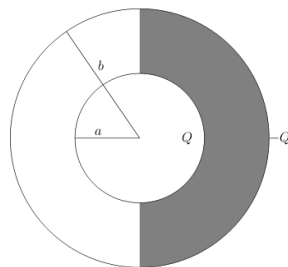


Abbildung 1: Aufgabe 2

Aufgabe 3 [Gruppengeschwindigkeit]:

In Medien ist der Brechungsindex manchmal frequenzabhängig, und die ebenen Wellenlösungen sind dann von der Form

$$\mathbf{E}(\mathbf{x}, t) = \mathbf{E}_0 e^{i\mathbf{k}\cdot\mathbf{x} - i\omega(\mathbf{k})t},$$

wobei $\omega(\mathbf{k})$ die Dispersionsrelation beschreibt. (Im Vakuum gilt einfach $\omega(\mathbf{k}) = c|\mathbf{k}|$.)

Wir beschränken uns auf eine Komponente des elektrischen oder magnetischen Feldes und auf die Abhängigkeit von einer Raumvariablen x . Durch Superposition lässt sich die allgemeine Wellenlösung dann als

$$u(x, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} dk A(k) e^{ikx - i\omega(k)t}$$

schreiben, wobei $A(k)$ die Frequenzverteilung beschreibt.

- (i) Bestimme die Gruppengeschwindigkeit der Welle, d.h. die Geschwindigkeit mit der sich das Profil der Welle (abgesehen von einem Phasenfaktor) bewegt. Nimm dazu an, dass die Funktion $A(k)$ ein scharfes Maximum bei k_0 hat und betrachte die Entwicklung

$$\omega(k) = \omega_0 + \frac{d\omega}{dk}(k_0)(k - k_0)$$

wobei $\omega_0 = \omega(k_0)$.

- (ii) Wir definieren die Mittelwerte

$$\langle x \rangle = \int dx x |u(x, 0)|^2, \quad \langle k \rangle = \int dk k |A(k)|^2$$

sowie die Varianz

$$(\Delta x)^2 = \int dx (x - \langle x \rangle)^2 |u(x, 0)|^2, \quad (\Delta k)^2 = \int dk (k - \langle k \rangle)^2 |A(k)|^2.$$

Zeige, dass

$$\Delta x \cdot \Delta k \geq \frac{1}{2}.$$

Hinweis Benütze die Ungleichung $2|X||Y| \geq X\bar{Y} + \bar{X}Y$ und die Cauchy - Schwarz Ungleichung.

- (iii) Die Gruppengeschwindigkeit v_g aus (i) hängt von k_0 ab. Falls die Frequenzverteilung Varianz Δk hat, berechne die 'Varianz' der Gruppengeschwindigkeit durch

$$\Delta v_g = \frac{dv_g}{dk_0} \cdot \Delta k.$$

Während einer Zeit t läuft daher die Welle um $\Delta x(t) = t\Delta v_g$ auseinander. Wie hängt $\Delta x(t)$ von der ursprünglichen Varianz Δx ab?