

**13. Übung (Abgabe Di. 08. Februar 2011 zu Beginn der Vorlesung oder spätestens bis 16:00 im Briefkasten im Sekretariat bei Frau Badow)**

**43. UV-Transparenz von Metallen**

Beweisen Sie mithilfe der in der Vorlesung hergeleiteten dielektrischen Funktion

$$\tilde{\epsilon}(\omega) = 1 - \frac{\omega_p^2}{\omega(\omega^2 + \gamma^2)}$$

und anhand der allgemeinen Formel für die Reflektivität  $R = \frac{|\tilde{n} - 1|^2}{|\tilde{n} + 1|^2}$  sowie

der Beziehung zwischen dielektrischer Funktion und komplexem Brechungsindex  $\tilde{\epsilon} = \tilde{n}^2$ , wobei  $\tilde{\epsilon} = \epsilon_1 - i\epsilon_2$  und  $\tilde{n} = n - ik$  ist, die Formel für die Reflektivität im Grenzfall  $\gamma \ll \omega_p \ll \omega$ :

$$R = 1 - 2 \frac{1}{1 + \frac{1}{2}\sqrt{\epsilon_\infty} + \frac{1}{2\sqrt{\epsilon_\infty}}}$$

Zeigen, Sie dass dies für typische Werte von  $\epsilon_\infty \leq 10$  bedeutet, dass Metalle im ultravioletten Spektralbereich transparent werden, d.h.  $R$  klein wird. Überlegen Sie, für welchen Wert von  $\epsilon_\infty$  die Reflektivität null wird. Warum muss  $\epsilon_\infty$  diesen Wert annehmen, wenn  $\omega$  immer größer wird?

(2 Punkte)

**44. Oberflächenplasmon**

Betrachten Sie eine metallische Halbebene, die sich entlang der positiven  $z$ -Achse ausbreitet und bei der die  $xy$ -Ebene die Grenzfläche zum Vakuum bildet. Eine Lösung der Laplace-Gleichung  $\Delta\varphi = 0$  im Metall ist  $\varphi(x, z) = A \cos(kx) e^{-kz}$ . Daraus folgt:  $E_z(x, z) = kA \cos(kx) e^{-kz}$  und  $E_x(x, z) = kA \sin(kx) e^{-kz}$ , wobei der Index „i“ für innerhalb und „o“ für außerhalb des Metalls steht.

- (a) Zeigen Sie, dass im Vakuum, also für  $z < 0$ , der Ansatz  $\varphi_0(x, z) = A \cos(kx) e^{kz}$  die Randbedingung erfüllt, dass die Tangentialkomponente von  $\vec{E}$  stetig an der Grenzfläche ist.
- (b) Zeigen Sie weiter, dass aus der Randbedingung, dass die senkrecht zur Grenzfläche stehende Komponente von  $\vec{D}$  stetig an der Grenzfläche sein muss, die Bedingung  $\epsilon(\omega) = -1$  folgt. Beachten Sie, dass folgende Beziehungen gelten:  $\vec{D}_i = \tilde{\epsilon}(\omega)\epsilon_0\vec{E}_i$  und  $\vec{D}_o = \epsilon_0\vec{E}_o$ .
- (c) Leiten Sie daraus mithilfe der Näherung  $\gamma \ll \omega$  und  $\gamma \ll \omega_p$  sowie  $\epsilon_\infty = 1$  die Stern-Ferrel-Relation her:

$$\omega_s = \frac{1}{\sqrt{2}} \omega_p$$

(3 Punkte)

**45. Plasmon einer Metallkugel**

In einer metallischen Kugel gilt für die induzierte Polarisation:  $\frac{1}{3}\vec{P} = -\epsilon_0\vec{E}$ . Leiten Sie damit die Resonanzfrequenz  $\omega_{\text{kugel}}$  für das Plasmon im langwelligen Grenzfall  $k_p = 0$  her. Es folgt

$$\omega_{\text{kugel}} = \frac{1}{\sqrt{3}} \omega_p$$

(2 Punkte)