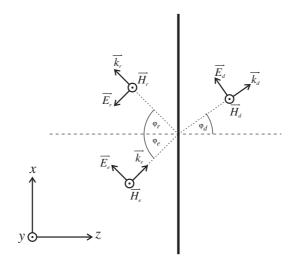
## $\begin{array}{c} \text{Felder und Wellen} \\ \text{ws } \text{\tiny 2011/2012} \\ \textbf{14. } \ddot{\textbf{U}} \textbf{bung} \end{array}$

## 33. Aufgabe



Eine ebene, linear polarisierte Welle trifft unter dem Winkel  $\varphi_e$  bei z=0 auf ein optisch dichteres Medium (s. Skizze). Im Gegensatz zur Aufgabe 31 liegt diesmal das E-Feld in der Einfallsebene und das H-Feld steht orthogonal auf der Einfallsebene. Ein Teil der Welle wird reflektiert, ein Teil wird durchgelassen. Im linken Medium gilt  $\varepsilon=\varepsilon_1$  und im rechten  $\varepsilon=\varepsilon_2$ . Ansonsten gilt überall  $\mu=\mu_0$  und  $\kappa=0$ . Die H-Felder der schräg laufenden Welle lassen sich mit Hilfe des Wellenvektors  $\vec{k}$  und des Ortsvektors  $\vec{r}$  wie folgt beschreiben. (Der Ortsvektor ist hier als Vektor in kartesischen Koordinaten aufzufassen:  $\vec{r}=x\vec{e}_x+y\vec{e}_y+z\vec{e}_z$ )

Hinlaufende Welle:

$$\vec{H}_e = H_e e^{j(\omega t - \vec{k}_e \cdot \vec{r})} \vec{e}_y$$

$$\vec{k}_e = k_1 (\cos \phi_e \vec{e}_z + \sin \phi_e \vec{e}_x)$$

Reflektierte Welle:

$$\vec{H}_r = H_r e^{j(\omega t - \vec{k}_r \cdot \vec{r})} \vec{e}_y$$

$$\vec{k}_r = k_1 \left( -\cos \phi_r \vec{e}_z + \sin \phi_r \vec{e}_x \right)$$

Durchgelassene Welle:

$$\vec{H}_d = H_d e^{j(\omega t - \vec{k}_d \cdot \vec{r})} \vec{e}_y$$
$$\vec{k}_d = k_2 (\cos \phi_d \vec{e}_z + \sin \phi_d \vec{e}_x)$$

Hinweis:  $k = \omega \sqrt{\mu \varepsilon}$  und  $\Gamma = \sqrt{\frac{\mu}{\varepsilon}}$ .

- a) Verwenden Sie für den Fall t = 0 und  $\vec{r} = x\vec{e}_x$  die Stetigkeitsbedingung der Tangentialkomponente des H-Feldes, um die Reflexions- und Transmissionswinkel zu berechnen (Hinweis: Die Gleichung muss für alle x eine Lösung haben).
- b) Berechnen Sie für den Fall t=0 und  $\vec{r}=\vec{0}$  mit folgendem Zusammenhang das E-Feld:

$$\vec{E} = \Gamma \vec{H} \times \vec{e}_k$$

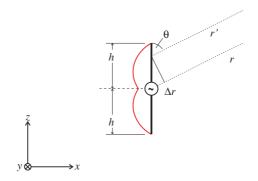
Hinweis: Da  $sin^2 + cos^2 = 1$  ist, gilt z.B.  $\vec{e}_{k_e} = \cos \phi_e \vec{e}_z + \sin \phi_e \vec{e}_x$ .

- c) Stellen Sie nun die Stetigkeitsbedingungen für alle Felder auf  $(t = 0 \text{ und } \vec{r} = \vec{0})$  und berechnen Sie so  $H_d$  und  $H_r$ .
- d) Berechnen sie für den Fall  $\varepsilon_{r2} = 4$  und  $\varepsilon_{r1} = 1$  den Reflexionskoeffizient  $r = \frac{S_r}{S_e} = \frac{E_r^2}{E_e^2} = \frac{H_r^2}{H_e^2}$  für diese Aufgabe und für das Ergebnis aus Aufgabe 31. Zeichnen Sie  $r(\phi_e)$  für beide Fälle in ein Diagramm. Anmerkung: Die relative Dielektrizät von Glas liegt im bereich von 3,5 12. Was passiert also, mit an Fensterglas reflektiertem Licht?

## 34. Aufgabe

Gegeben ist eine lineare Dipolantenne der Höhe 2h, mit folgender von z abhängiger Stromverteilung:

$$I = I_0 \sin\left(\frac{2\pi}{\lambda}(h - |z|)\right)$$



a) Das Fernfeld eines infinitesimal kleinen Dipols ist:

$$dE_{\theta} = \frac{1}{4\pi\varepsilon} I \sin \theta \frac{\omega}{c_0^2 r} e^{j(\omega t - kr)} dl$$

Berechnen Sie das Fernfeld für große r, indem Sie die einzelnen Dipolbeläge über die Höhe aufintegrieren. Beachten Sie, dass die Amplitude des Stroms von z abhängt und dass mit zunehmenden z ein Wegunterschied  $\Delta r$  zu berücksichtigen ist. Hinweis:  $\int_{z=0}^{h} \sin(k(h-z)) \cos(kz \cos\theta) dz = \frac{\cos(kh \cos\theta) - \cos kh}{\sin^2 \theta}$ 

b) Für den Pointingvektor gilt:  $S \sim E^2$ . Skizieren Sie die Richtcharakteristik ( $S(\theta)$ ) der Dipolantenne für  $h = \lambda/4, \ h = \lambda/2, \ h = \lambda 3/4, \ h = \lambda$  in einem Polardiagramm (z.B. mit Maple). Hinweis:  $k = \frac{2\pi}{\lambda}$