
Probeklausur zur Experimentalphysik 3

Prof. Dr. L. Oberauer, Prof. Dr. L. Fabbietti

Wintersemester 2013/2014

9. Dezember 2013

Zugelassene Hilfsmittel:

- 1 beidseitig handbeschriebenes DIN A4 Blatt
- 1 nichtprogrammierbarer Taschenrechner

Bearbeitungszeit 90 Minuten. Es müssen nicht alle Aufgaben vollständig gelöst sein, um die Note 1,0 zu erhalten.

Aufgabe 1 (3 Punkte)

Berechnen Sie die Fouriertransformierte $E(\omega)$ einer Gaußschen Funktion $E(t) = e^{(-\frac{t^2}{2\sigma^2})}$.

Hinweis: $\int_0^\infty e^{-at^2} \cos(xt) dt = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{\pi}{a}} e^{-\frac{x^2}{4a}}$

Lösung:

$$\begin{aligned} E(\omega) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-i\omega t} e^{-\frac{t^2}{2\sigma^2}} dt = \\ &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{t^2}{2\sigma^2}} \cos(\omega t) dt - \frac{i}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{t^2}{2\sigma^2}} \sin(\omega t) dt \end{aligned}$$

[1,5]

Der zweite Ausdruck entfällt, da die Integration über den gesamten Bereich bei einer ungeraden Funktion 0 ist. Also:

$$\begin{aligned} E(\omega) &= \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} e^{-\frac{t^2}{2\sigma^2}} \cos(\omega t) dt = \sqrt{\frac{2}{\pi}} \int_0^{\infty} e^{-\frac{t^2}{2\sigma^2}} \cos(\omega t) dt = \\ &= \sqrt{\frac{2}{\pi}} \frac{1}{2} \sqrt{2\sigma^2\pi} e^{-\frac{\omega^2 2\sigma^2}{4}} = \\ &= \sigma e^{-\frac{\omega^2 \sigma^2}{2}} \end{aligned}$$

[1,5]

Aufgabe 2 (4 Punkte)

Eine Lichtwelle hat die Frequenz $\nu = 4 \cdot 10^{14} \text{Hz}$ und die Wellenlänge $\lambda = 500 \text{nm}$.

- (a) Wie groß ist die Phasengeschwindigkeit der Welle?
- (b) Welchen Wert hat der Brechungsindex n des Mediums, in dem sich die Welle ausbreitet?
- (c) Wie groß wären die Frequenz ν_0 und die Wellenlänge λ_0 im Vakuum?
- (d) Erklären Sie anschaulich den Unterschied zwischen Phasengeschwindigkeit und Gruppengeschwindigkeit.

Lösung

- (a) Die Phasengeschwindigkeit v einer Welle lässt sich mithilfe der Wellenlänge λ und der Frequenz ν ausdrücken als $v = \lambda \cdot \nu = 500 \text{nm} \cdot 400 \text{THz} = 2 \cdot 10^8 \text{m/s}$.

[1]

- (b) Die Phasengeschwindigkeit einer Welle in einem Medium ist mit der Vakuumlichtgeschwindigkeit c_0 über den Brechungsindex verknüpft als

$$v = \frac{c_0}{n} \Rightarrow n = \frac{c_0}{v} = \frac{3 \cdot 10^8 \text{m/s}}{2 \cdot 10^8 \text{m/s}} = 1,5$$

[1]

- (c) Die Frequenz der Welle ist unabhängig vom Medium, in dem sich die Welle ausbreitete, also $\nu_0 = \nu = 400 \text{THz}$. Die Wellenlänge ergibt sich aus $c_0 = \lambda_0 \nu_0$ zu

$$\lambda_0 = \frac{c_0}{\nu_0} = 750 \text{nm}$$

[1]

- (d) Die Phasengeschwindigkeit beschreibt die Ausbreitungsgeschwindigkeit einer Wellenfront einer ebenen Welle. Die Gruppengeschwindigkeit hingegen beschreibt die Ausbreitungsgeschwindigkeit des Maximums eines Wellenpakets.

[1]

Aufgabe 3 (7 Punkte)

Gelbes Licht hat in Luft die Wellenlänge 600nm . Ein Strahl dieses Lichts trifft unter einem Einfallswinkel $\alpha = 64,15^\circ$ auf eine planparallele Glasplatte der Dicke $d = 3,0 \text{cm}$. Der Brechungswinkel im Glas ist $\beta = 36,87^\circ$.

- (a) Skizzieren Sie den Verlauf eines Lichtstrahls, der die Glasplatte durchsetzt und auf der anderen Seite austritt. Bezeichnen Sie die auftretenden Winkel.
- (b) Bestimmen Sie die Frequenz und die Wellenlänge des gelben Lichtes in Glas.
- (c) Bestimmen Sie die Ablenkung s , um die ein Lichtstrahl nach Durchgang durch die Glasplatte gegen seine geradlinige Ausbreitung verschoben ist.

- Skizzieren Sie in einem zweiten Diagramm den Verlauf eines Lichtstrahls und berechnen Sie den Brechungswinkel γ beim Übergang von Glas nach Wasser.

Da sich die Frequenz f des Lichts beim Übergang zwischen zwei Medien nicht ändert, gilt für die Lichtgeschwindigkeit in Luft (näherungsweise Vakuum) und Glas $c_{\text{Luft}} = \lambda_{\text{Luft}} f$

und $c_{\text{Glas}} = \lambda_{\text{Glas}} f$. Gleichsetzen liefert

$$\frac{\lambda_{\text{Luft}}}{c_{\text{Luft}}} = \frac{\lambda_{\text{Glas}}}{c_{\text{Glas}}} \Leftrightarrow \lambda_{\text{Glas}} = \frac{c_{\text{Glas}}}{c_{\text{Luft}}} \lambda_{\text{Luft}} = \frac{\lambda_{\text{Luft}}}{n_{\text{Glas}}}$$

Damit erhält man für die Wellenlänge in Glas $\lambda_{\text{Glas}} = \frac{\lambda_0}{n_{\text{Glas}}} = \frac{600\text{nm}}{1,50} = 400\text{nm}$.

[1,5]

(c) Nach der Skizze ergeben sich für den Laufweg L im Glas die Winkelbeziehungen

$$\cos \beta = \frac{d}{L} \Leftrightarrow L = \frac{d}{\cos \beta}$$

für den Ablenkungswinkel $(\alpha - \beta)$ im Glas ergibt sich die Winkelbeziehung

$$\sin(\alpha - \beta) = \frac{s}{L}$$

Zusammen ergibt sich

$$s = \frac{d}{\cos \beta} \sin(\alpha - \beta) = \frac{3\text{cm}}{0,8} \cdot 0,4585 = 1,72\text{cm}$$

[1,5]

(d) Hier erhält man

$$\begin{aligned} \frac{c_{\text{Wasser}}}{c_{\text{Glas}}} &= \frac{n_{\text{Glas}}}{n_{\text{W}}} = n_{\text{GW}} \\ \frac{\sin \gamma}{\sin \beta} &= n_{\text{GW}} = \frac{15}{13} \\ \sin \gamma &= \frac{15}{13} \cdot 0,6 = 0,692 \\ \gamma &= 43,82^\circ \end{aligned}$$

[1]

Aufgabe 4 (4 Punkte)

Unpolarisiertes Licht der Intensität $I_0 = I_{0\parallel} + I_{0\perp}$ fällt unter dem Brewster-Winkel auf eine Grenzfläche. Das Reflexionsvermögen R_{\perp} , also der Anteil der reflektierten, senkrecht zur Einfallsebene polarisierten Intensität betrage $R_{\perp} = 0,2$.

Wie groß sind die Polarisationsgrade des reflektierten (P_r) und des gebrochenen Lichts (P_t), in Abhängigkeit des Polarisationsgrads des eingestrahnten Lichts (P_0)?

Lösung

Für den Reflexionskoeffizienten für parallele Polarisation gilt im Brewsterwinkel $R_{\parallel} = 0$.

Für den Polarisationsgrad des reflektierten Lichts gilt also

$$P_r = \frac{I_{0\perp} R_{\perp} - I_{0\parallel} R_{\parallel}}{I_{0\perp} R_{\perp} + I_{0\parallel} R_{\parallel}} = \frac{I_{0\perp} \cdot 0,2}{I_{0\perp} \cdot 0,2} = 1$$

[1,5]

Für den Polarisationsgrad des transmittierten Lichts erhält man

$$P_t = \frac{I_{0\perp}(1 - R_{\perp}) - I_{0\parallel}(1 - R_{\parallel})}{I_{0\perp}(1 - R_{\perp}) + I_{0\parallel}(1 - R_{\parallel})} = \frac{I_{0\perp} \cdot 0,8 - I_{0\parallel}}{I_{0\perp} \cdot 0,8 + I_{0\parallel}}$$

[1]

Zusammen mit der Gleichung für den Polarisationsgrad des einfallenden Lichts

$$P_0 = \frac{I_{0\perp} - I_{0\parallel}}{I_{0\perp} + I_{0\parallel}} \Rightarrow I_{0\perp} = -\frac{I_{0\parallel} \cdot (P_0 + 1)}{P_0 - 1}$$

ergibt sich nach Umformung

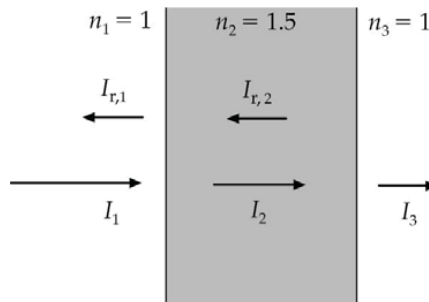
$$P_t = \frac{0,8 \cdot \frac{P_0+1}{P_0-1} + 1}{0,8 \cdot \frac{P_0+1}{P_0-1} - 1} = \frac{1,8P_0 - 0,2}{0,2P_0 - 1,8}$$

[1,5]

Aufgabe 5 (3 Punkte)

Licht fällt senkrecht auf eine Glasplatte mit dem Brechungsindex $n = 1,5$. Der Lichtstrahl wird an beiden Oberflächen gebrochen. Wieviel Prozent der eingestrahnten Energie wird durch die Glasplatte transmittiert? *Hinweis:* Vernachlässigen Sie Mehrfachreflektionen.

Lösung



Stelle die Intensität des transmittierten Lichts im zweiten Medium dar als

$$I_2 = I_1 - I_{r,1} = I_1 - \left(\frac{n_1 - n_2}{n_1 + n_2} \right)^2 I_1$$

[1]

Erhalte nun die Intensität des transmittierten Licht im dritten Medium zu

$$I_3 = I_2 - I_{r,2} = I_2 - \left(\frac{n_2 - n_3}{n_2 + n_3} \right)^2 I_2 = I_2 \left(1 - \left(\frac{n_2 - n_3}{n_2 + n_3} \right)^2 \right)$$

Setze die erste in die zweite Gleichung ein und erhalte

$$I_3 = I_1 \left(1 - \left(\frac{n_1 - n_2}{n_1 + n_2} \right)^2 \right) \left(1 - \left(\frac{n_2 - n_3}{n_2 + n_3} \right)^2 \right)$$

[1]

Durch Umstellen erhält man

$$\begin{aligned} \frac{I_3}{I_1} &= \left(1 - \left(\frac{n_1 - n_2}{n_1 + n_2} \right)^2 \right) \left(1 - \left(\frac{n_2 - n_3}{n_2 + n_3} \right)^2 \right) \\ &= \left(1 - \left(\frac{1 - 1,5}{1 + 1,5} \right)^2 \right) \left(1 - \left(\frac{1,5 - 1}{1,5 + 1} \right)^2 \right) = 0,922 = 92,2\% \end{aligned}$$

[1]

Aufgabe 6 (4 Punkte)

Ein Lichtstrahl in Flintglas ($n = 1,655$) trifft auf die Glasoberfläche. Außen auf der Glasoberfläche hat eine unbekannte, durchsichtige Flüssigkeit kondensiert. Der Winkel der Totalreflektion an der Glas-Flüssigkeits-Oberfläche beträgt $53,7^\circ$.

- Was ist der Brechungsindex der Flüssigkeit?
- Wenn die Flüssigkeit entfernt wird, welchen minimalen Wert hat dann der Winkel der Totalreflektion an der Glas-Luft Fläche?
- Berechnen Sie, ob mit dem Einfallswinkel aus b) in der Konfiguration mit der Flüssigkeit (wie in Aufgabenteil a)) ein Anteil des Strahls transmittiert wird.

Lösung

Wir wenden das *Snelliussche* Gesetz an den Glas-Flüssigkeit- und Flüssigkeit-Luft-Grenzflächen an, um den Brechungsindex der unbekannten Flüssigkeiten zu bestimmen.

- Es gilt

$$\sin \theta_c = \frac{n_{\text{Flüssigkeit}}}{n_{\text{Glas}}} \Leftrightarrow n_{\text{Flüssigkeit}} = n_{\text{Glas}} \sin \theta_c = (1,655) \sin(53,7^\circ) = 1,33$$

[1]

- Nach Entfernung der Flüssigkeit erhält man

$$\theta_c = \arcsin \frac{1}{n_{\text{Glas}}} = 37,2^\circ$$

[1]

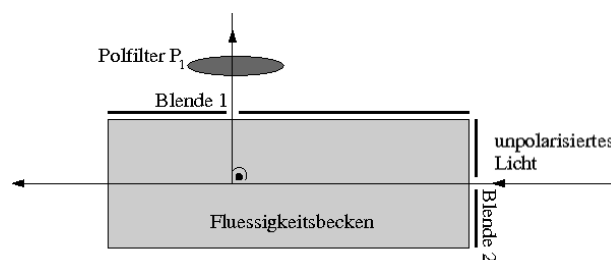
(c) Wende nun das *Snelliussche* Gesetz an der Glas-Flüssigkeits-Grenzfläche an:

$$n_{\text{Glas}} \sin \theta_1 = n_{\text{Flüssigkeit}} \sin \theta_2 \Leftrightarrow \theta_2 = \sin^{-1} \left(\frac{n_{\text{Glas}}}{n_{\text{Flüssigkeit}}} \sin \theta_1 \right) = 48,8^\circ$$

Da θ_2 auch der Auftreffwinkel auf der Flüssigkeit-Luft-Grenzfläche ist und es größer als der kritische Winkel für totale interne Reflexion an dieser Grenzfläche ist, wird kein Licht austreten.

[2]

Aufgabe 7 (6 Punkte)



In einem Experiment wird unpolarisiertes Licht durch eine Blende auf ein mit Flüssigkeit gefülltes Becken geworfen. Senkrecht zu der Einfallsrichtung wird das Streulicht durch einen Polarisationsfilter P_1 beobachtet. Die Durchlassrichtung des Polarisationsfilters P_1 sei θ_1 (gemessen zur positiven z -Achse in der yz -Ebene) und ist veränderbar.

- Bestimmen Sie die Abhängigkeit der beobachteten Intensität vom Winkel θ_1 nach Durchgang durch den Polarisationsfilter P_1 .
- Nun wird ein weiterer Polarisationsfilter P_2 bei Blende 2 vor das Becken eingebracht. Seine Durchlassrichtung sei zunächst festgehalten bei $\theta_2 = \pi/2$ (relativ zur positiven z -Achse in der xz -Ebene). Bestimmen Sie für diese Anordnung erneut die Abhängigkeit der beobachteten Intensität vom Winkel θ_1 nach Durchgang durch den Polarisationsfilter P_1 .
- Am Ende wird nun auch der Polarisationsfilter P_2 freigeschaltet, so dass θ_2 variabel ist. Bestimmen Sie mit den allgemeinen Einstellungen für θ_1 und θ_2 die Abhängigkeit der beobachteten Intensität vom Winkel θ_1 nach Durchgang durch den Polarisationsfilter P_1 .

Geben Sie für alle Ihre Antworten eine kurze, nachvollziehbare Begründung an!

Lösung

- In der Flüssigkeit werden Herz'sche Dipole zum Schwingen angeregt. Der Strahl der senkrecht zur Ausbreitungsrichtung ausgekoppelt wird, hat demnach nur noch eine Komponente die parallel zur z -Richtung schwingt. Demnach erhält man nach Durchgang durch den Polarisationsfilter maximale Intensität für $\theta_1 = 0^\circ$ bzw $\theta_1 = 180^\circ$ und minimale Intensität

für $\theta_1 = 90^\circ$ bzw. $\theta_1 = 270^\circ$. Die Amplitude verhält sich demnach $\sim |\cos \theta_1|$. Für die Intensität gilt damit:

$$I(\theta_1) \propto I_0 \cos^2 \theta_1 \quad [2]$$

- (b) Da nun die Herz'schen Dipole nur noch in x -Richtung schwingen, wird kein Licht mehr senkrecht zur Ausbreitungsrichtung ausgekoppelt. Die Beobachtbare Intensität nach P_1 ist somit für alle Winkel θ_1 gleich Null.

$$I(\theta_1) = 0 \quad [2]$$

- (c) Der Ausgekoppelte Strahl verhält sich zu θ_2 wie der in Aufgabe (a) beschriebene Strahl zu θ_1 . Er hat somit eine Intensität $\sim \cos^2 \theta_2$. Der Polarisationsfilter P_1 wurde schon in Aufgabenteil (a) behandelt, und muss nun noch auf die ausgekoppelte Strahlintensität angewendet werden. Man erhält

$$I(\theta_1, \theta_2) \propto I_0 \cos^2 \theta_1 \cos^2 \theta_2. \quad [2]$$

Aufgabe 8 (5 Punkte)

- a) Ausgehend von der Gleichung

$$\sin\left(\frac{\alpha + \delta_{min}}{2}\right) = n \sin\left(\frac{\alpha}{2}\right)$$

aus der Vorlesung für die symmetrische Durchstrahlung eines Prismas zeigen Sie, dass für kleine Winkel α folgt, dass $\delta \approx (n - 1)\alpha$.

Lösung:

Wenn α sehr klein ist, ist auch δ_{min} sehr klein. Daher wird die angegebene Gleichung durch die Kleinwinkelnäherung zu:

$$\frac{\alpha + \delta_{min}}{2} \approx n \frac{\alpha}{2} \quad (1)$$

und dies ist

$$\delta_{min} \approx (n - 1)\alpha \quad [1]$$

- b) Ein Prisma hat einen Brechungsindex von $n=1.60$ und ist so positioniert, dass einfallendes Licht minimal abgelenkt wird. Finden Sie den minimalen Ablenkwinkel δ_{min} für einen Scheitelwinkel $\alpha = 45^\circ$.

Lösung:

$$\sin\left(\frac{\alpha + \delta_{min}}{2}\right) = n \sin\left(\frac{\alpha}{2}\right) \quad (3)$$

$$\sin\left(\frac{\alpha + \delta_{min}}{2}\right) = 0.61 \quad (4)$$

$$\rightarrow \delta_{min} = 30.51^\circ \quad (5)$$

[1]

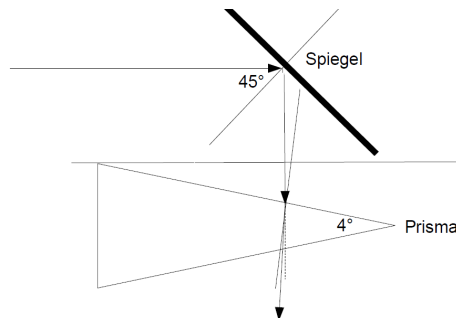
- c) Ein Lichtstrahl fällt durch ein Prisma mit Scheitelwinkel $\alpha = 50^\circ$. Durch Drehen des Prismas wird der Strahl unterschiedlich stark abgelenkt; das Minimum liegt hier bei 30° . Bestimmen Sie den Brechungsindex des Prismas.

Lösung:

$$n = \frac{\sin\left(\frac{\alpha + \delta_{min}}{2}\right)}{\sin\left(\frac{\alpha}{2}\right)} = 1.52 \quad (6)$$

[1]

- d) Ein Lichtstrahl trifft auf einen ebenen Spiegel mit einem Winkel von 45° (siehe Abbildung). Nach der Spiegelung verläuft der Strahl durch ein Prisma mit Brechungsindex $n=1.50$ und Scheitelwinkel $\alpha = 4^\circ$. Um welchen Winkel muss der Spiegel gedreht werden, wenn die Gesamtablenkung 90° betragen soll?



Lösung:

Weil α klein ist, kann man das Prisma auch als Keilplatte sehen. Die Ablenkung ist dann gegeben durch

$$\delta = (n - 1)\alpha = 2^\circ \quad (7)$$

[1]

Der Spiegel selbst bewirkt bereits eine Ablenkung des Strahls um 90° , also muss er gedreht werden, um die 2° Ablenkung auszugleichen. In diesem Fall muss der Spiegel also um $\frac{1}{2}(2^\circ) = 1^\circ$ gedreht werden; für die Anordnung in der Abbildung gegen den Uhrzeigersinn.

[1]