

Klassische Experimentalphysik II – Lösungen der 1. Klausur

Aufgabe 1:

a) Ladung q_1 ist am Ort $\vec{r}_1 = (L/2 \ L/2 \ L/2)$. Sein Einheitsvektor ist $\hat{r} = 1/\sqrt{3} \cdot (1 \ 1 \ 1)$. Es werden drei Beiträge unterschieden:

- Nächste Nachbarn mit Abstand $r = L$ und Ladung $-Q$

$$\vec{F}_a = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{Q^2}{L^2} \cdot \sqrt{3} \cdot \hat{r}$$

- Übernächsten Nachbarn mit Abstand $r = \sqrt{2} \cdot L$ und Ladung Q

$$\vec{F}_b = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{Q^2}{L^2} \cdot \frac{\sqrt{6}}{2} \cdot \hat{r}$$

- Ladung $-Q$ im Abstand $r = \sqrt{3} \cdot L$

$$\vec{F}_c = -\frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{Q^2}{L^2} \cdot \frac{1}{3} \cdot \hat{r}$$

Die Gesamtkraft $\vec{F}_{\text{ges}} = \vec{F}_a + \vec{F}_b + \vec{F}_c$ ist dann

$$\vec{F}_{\text{ges}} = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{Q^2}{L^2} \cdot \left(-\sqrt{3} + \frac{\sqrt{6}}{2} - \frac{1}{3} \right) \cdot \hat{r} \cong -\frac{5}{6} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{Q^2}{L^2} \cdot \hat{r}$$

Die Richtung der Kraft zeigt zum Koordinatenursprung.

b) Die Kraft \vec{F}_0 auf q_1 von einer Punktladung q' im Ursprung mit dem Abstand $d = \sqrt{3} \cdot L/2$ ist

$$\vec{F}_0 = \frac{4}{3} \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \cdot \frac{q' Q}{L^2} \cdot \hat{r} \stackrel{!}{=} \vec{F}_{\text{ges}} \Rightarrow q' = -\frac{5}{8} Q$$

Aufgabe 2:

Da durch das Messinstrument kein Strom fließt, gilt mit der Knotenregel $I_v = I_x$ und $I_1 = I_2$. Aufgrund der Maschenregel gilt $U_v = U_1$ und $U_x = U_2$, also

$$R_v I_v = R_1 I_1 \quad ; \quad R_x I_v = R_2 I_1 \quad \Rightarrow \quad \frac{R_v}{R_x} = \frac{R_1}{R_2}$$

Die Schiebewiderstände sind proportional zu ihrer Länge (gleicher Proportionalitätsfaktor)

$$\frac{R_v}{R_x} = \frac{L_1}{L_2} \Rightarrow R_x = \frac{L_2}{L_1} R_v$$

Aufgabe 3:

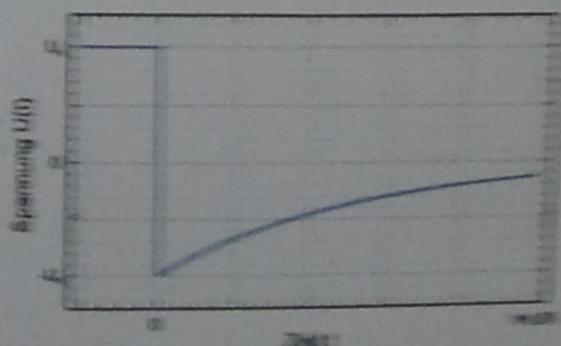
a) Der Spulenstrom ist stetig in der Zeit, da sonst $|\dot{I}| \rightarrow \infty$, daher $I(t=0) = I_0 = \frac{U_0}{R_L}$

b) DGL durch Maschenregel: $L \dot{I} + (R + R_L) I = 0$

$$\begin{aligned} I = A e^{-\gamma t} &\Rightarrow -\gamma L I + (R + R_L) I = 0 \\ &\Rightarrow \gamma = \frac{R + R_L}{L} \end{aligned}$$

Mit Anfangsbedingung $A = I_0$ folgt $I(t) = \frac{U_0}{R_L} e^{-\frac{R+R_L}{L} t}$

c) Mit $R = R_L$ gilt für die Spannung $U(t)$ am Widerstand R für $t \geq 0$: $U(t) = -R I(t) = -U_0 e^{-\frac{2R}{L} t}$. Bei $t = L/R$ wird $U = -U_0/e^2 \approx -U_0/9$.



Aufgabe 4:

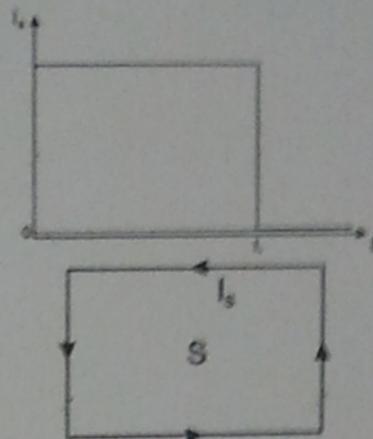
a) Das von I_L erzeugte Magnetfeld ist $H(r) = \frac{I_L}{2\pi r}$. In der Schlaufe S zeigt es in die Papierebene (\otimes). Dort ist $U_{\text{ind}} = -\dot{\Phi}$ und

$$\begin{aligned}\Phi &= \int_A B(r) dA; \quad dA = d dr \\ &= \int_a^{a+b} \frac{\mu_0 I_L}{2\pi r} d dr = \frac{\mu_0 d I_L}{2\pi} \ln\left(1 + \frac{b}{a}\right).\end{aligned}$$

Für $t > t_1$ ist I_L konstant, also $\dot{\Phi} = 0$, damit $U_{\text{ind}} = 0$ und $I_S(t) = 0$.
Für $0 \leq t \leq t_1$ ist $I_L(t) = \beta t$, also

$$U_{\text{ind}} = -\frac{\mu_0 d \beta}{2\pi} \ln\left(1 + \frac{b}{a}\right) \stackrel{!}{=} R_S I_S \Rightarrow |I_S(t)| = \frac{\mu_0 d \beta}{2\pi R_S} \ln\left(1 + \frac{b}{a}\right)$$

Der induzierte Strom erzeugt ein Magnetfeld, das der Änderung von H entgegengesetzt ist (Lenzsche Regel). Da $\dot{H} > 0$ zeigt das induzierte Magnetfeld aus der Papierebene heraus (\odot). I_S verläuft also entgegen der Uhrzeigerichtung.



b) Die Lorentzkraft auf ein Leiterstück l beträgt $F_L = I_S \cdot \vec{l} \times \vec{B}$. Da in den Seitenstücken mit Länge b die Ströme entgegengesetzt sind, der Verlauf von $H(r)$ entlang der Leiter aber gleich ist, heben sich ihre Beiträge auf. Es bleibt

$$|F_L| = |I_S| \cdot d \cdot \left(\frac{\mu_0 |I_L|}{2\pi a} - \frac{\mu_0 |I_L|}{2\pi(a+b)} \right) = \frac{\mu_0}{2\pi} |I_S I_L| \frac{db}{a(a+b)}$$

Die Richtung der resultierenden Kraft zeigt in Richtung der Kraft auf das Leiterstück im Abstand a . Dort ist der Leiterstrom I_S antiparallel zu I_L . Die Kraft ist also entsprechend der Rechten-Hand-Regel vom Leiter weggerichtet.

Aufgabe 5:

Der Betrag des zeitlich gemittelten Poynting-Vektors S entspricht der Intensität I des Lichts, also:

$$S = \langle \vec{S} \rangle_t = \frac{P}{A} = \frac{25 \cdot 10^{-3} \text{ W}}{2 \cdot 10^{-9} \text{ m}^2} = 12.5 \cdot 10^6 \frac{\text{W}}{\text{m}^2}$$

Ferner gilt für elektromagnetische Wellen im Vakuum mit $\omega = ck$:

$$S = \langle \vec{E} \times \vec{H} \rangle_t = \frac{1}{2} E_0 H_0 \quad \text{und} \quad B_0 = \frac{1}{c} E_0,$$

so dass mit der Lichtgeschwindigkeit $c = 1/\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}$ folgt

$$H_0 = \frac{1}{\mu_0} B_0 = \sqrt{\frac{\epsilon_0}{\mu_0}} E_0$$

$$S = \frac{1}{2} \frac{E_0^2}{Z} \quad \text{mit} \quad Z = \sqrt{\frac{\mu_0}{\epsilon_0}}$$

Mit $Z \approx 400 \Omega$ gilt für die Amplituden des elektrischen und magnetischen Feldes im Fokus

$$E_0 = \sqrt{2ZS} = 100000 \frac{\text{V}}{\text{m}}$$

$$B_0 = \frac{1}{c} E_0 = 3.33 \cdot 10^{-4} \text{ T}$$