

Ferienkurs Experimentalphysik 2

Sommersemester 2015

Gabriele Semino, Alexander Wolf, Thomas Maier

Probeklausur

Aufgabe 1: Kupfermünze (4 Punkte)

Die alte, von 1793 bis 1837 geprägte Pennymünze in den USA bestand aus reinem Kupfer und hatte eine Masse von $m = 3,10 \text{ g}$ (Moderne 'Kupfermünzen' werden aus einer Kupfer-Zink-Legierung (US-Penny) geprägt oder bestehen aus einem Stahlkern mit Kupferummantelung (Euro-Cent)). Wie groß ist die Gesamtladung aller Elektronen in einer solchen Münze?

Hinweis: Kupfer hat eine Kernladungszahl von $Z = 29$ und eine Molare Masse von $M = 63,55 \text{ g/mol}$. Die Avogadro-Konstante beträgt $N_A = 6,022 \cdot 10^{23} \text{ Atome/mol}$.

Lösung

$$n_{Cu} = m \frac{N_A}{M} = 3,10 \text{ g} \cdot \frac{6,022 \cdot 10^{23} \frac{\text{Atome}}{\text{mol}}}{63,55 \frac{\text{g}}{\text{mol}}} \quad (1)$$

$$= 2,94 \cdot 10^{22} \text{ Atome} \quad (2)$$

$$\Rightarrow n_e = Z \cdot n_{Cu} = 29 \frac{\text{Elektronen}}{\text{Atom}} \cdot 2,94 \cdot 10^{22} \text{ Atome} \quad (3)$$

$$= 8,53 \cdot 10^{23} \text{ Elektronen} \quad (4)$$

$$\Rightarrow Q = (-e) \cdot n_e = \left(-1,60 \cdot 10^{-19} \frac{\text{C}}{\text{Elektron}} \right) \cdot 8,53 \cdot 10^{23} \text{ Elektronen} \quad (5)$$

$$= -1,37 \cdot 10^5 \text{ C} \quad (6)$$

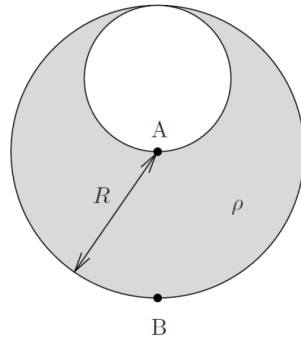
Aufgabe 2: Kugel mit Hohlraum (6 Punkte)

Das Feld einer homogenen geladenen Kugel hat die Form:

$$\vec{E}(\vec{r}) = \begin{cases} \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 R^3} \vec{r} & \text{für } r < R \\ \frac{Q}{4\pi\epsilon_0 r^3} \vec{r} & \text{für } r > R \end{cases} \quad (7)$$

Hierbei ist R der Radius der Kugel und Q ihre Ladung. Benutzen Sie dies, um das folgende Problem zu bearbeiten:

Eine Kugel mit Radius R war positiv geladen mit einer einheitlichen Ladungsdichte ρ . Dann wurde eine kleinere Kugel mit dem Radius $R/2$ ausgeschnitten und entfernt (siehe Skizze). Welche Richtung und welchen Betrag hat das Feld in den Punkten A und B?



Lösung

Dieses Problem lässt sich mit Hilfe des Superpositionsprinzips leicht lösen. Denn die Kugel mit dem Loch lässt sich darstellen als Überlagerung von

- Kugel 1 mit Radius R und Mittelpunkt im Ursprung mit homogener Ladungsdichte ρ .
- Kugel 2 mit Radius $R/2$ und Mittelpunkt bei $(R/2)\vec{e}_z$ mit homogener Ladungsdichte $-\rho$.

Dann gilt das Superpositionsprinzip: Das Feld der kombinierten Ladungsverteilung ist die Summe der Felder der einzelnen Ladungsverteilungen. Also in Punkt A

$$\vec{E}(A) = \vec{E}_1(A) + \vec{E}_2(A) \quad (8)$$

wobei gilt

$$\vec{E}_1(A) = 0 \quad (9)$$

$$\vec{E}_2(A) = \frac{Q_2}{4\pi\epsilon_0(R/2)^3} \left(-\frac{R}{2}\vec{e}_z \right) \quad (10)$$

$$= -\frac{Q_2}{\pi\epsilon_0 R^2} \vec{e}_z \quad (11)$$

mit

$$Q_2 = -\rho \frac{4\pi}{3} \left(\frac{R}{2} \right)^3 = -\frac{\pi\rho R^3}{6} \quad (12)$$

also erhält man als Gesamtfeld in A

$$\vec{E}(A) = \frac{\rho R}{6\epsilon_0} \vec{e}_z \quad (13)$$

Entsprechend in Punkt B:

$$\vec{E}_1(B) = \frac{Q_1}{4\pi\epsilon_0 R^3} (-R\vec{e}_z) \quad \text{mit } Q_1 = \rho \frac{4}{3}\pi R^3 \quad (14)$$

$$\vec{E}_2(B) = \frac{Q_2}{4\pi\epsilon_0 (3R/2)^3} \left(-\frac{3R}{2}\vec{e}_z \right) \quad \text{mit } Q_2 = -\frac{\pi\rho R^3}{6} \quad (15)$$

also

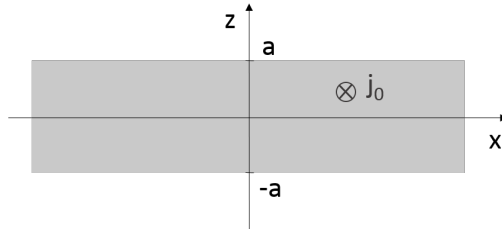
$$\vec{E}(B) = \vec{E}_1(B) + \vec{E}_2(B) \quad (16)$$

$$= -\frac{\rho R}{3\epsilon_0} \vec{e}_z + \frac{\rho R}{54\epsilon_0} \vec{e}_z = -\frac{17\rho R}{54\epsilon_0} \vec{e}_z \quad (17)$$

D.h. das Feld zeigt also im Punkt A nach oben und im Punkt B nach unten, in beiden Fällen also von der Ladungsverteilung weg, was klar ist, da es sich ja um eine positive Ladung handelt. Die Feldstärke im Punkt B ist etwa doppelt so groß wie die in Punkt A, was ebenfalls anschaulich ist, da in Punkt B die gesamte abstoßende Kraft der gelöcherten Kugel nach unten zeigt, während in Punkt A die nach oben gerichtete Abstoßung durch die untere Halbkugel teilweise von der nach unten gerichteten Abstoßung durch den Rest der oberen Halbkugel kompensiert wird.

Aufgabe 3: Magnetfeld einer Stromschicht (5 Punkte)

Gegeben sei eine unendlich breite Schicht der Höhe $2a$, welche von einer konstanten Stromdichte $\vec{j} = j_0 \vec{e}_y$ durchflossen wird (siehe Skizze). Berechnen Sie das magnetische Feld $\vec{B}(\vec{r})$ ober, unter und in der Schicht mithilfe des Ampere'schen Gesetzes.



Lösung

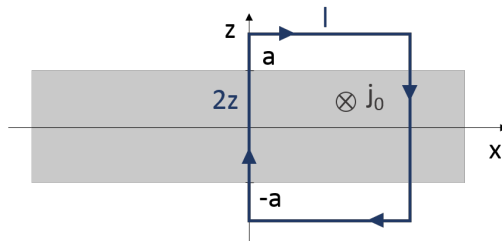
Aufgrund der Symmetrie gilt

$$\vec{B}(\vec{r}) = \begin{cases} B(z)\vec{e}_x & \text{für } z > 0 \\ -B(z)\vec{e}_x & \text{für } z < 0 \end{cases} \quad (18)$$

Das Ampere'sche Gesetz lautet

$$\oint_{\partial A} \vec{B} \cdot d\vec{s} = \mu_0 \int_A \vec{j} \cdot d\vec{A} \quad (19)$$

Wir wählen als Integrationsfläche A ein Rechteck der Höhe $2z$ und Breite l . Das Linienintegral auf



der rechten Seite über den Rand der Oberfläche (Umlaufrichtung mit dem Uhrzeigersinn, sodass die Rechte-Hand-Regel mit der Flächennormalen erfüllt ist) ergibt sich zu:

$$\oint_{\partial A} \vec{B} \cdot d\vec{s} = \int_0^l B(z) dx + \int_l^0 -B(z) dx \quad (20)$$

$$= B(z)l + (-B(z))(-l) = 2lB(z) \quad (21)$$

Für das Oberflächenintegral auf der linken Seite ergibt sich wegen $d\vec{A} = \vec{e}_y dA$ zu:

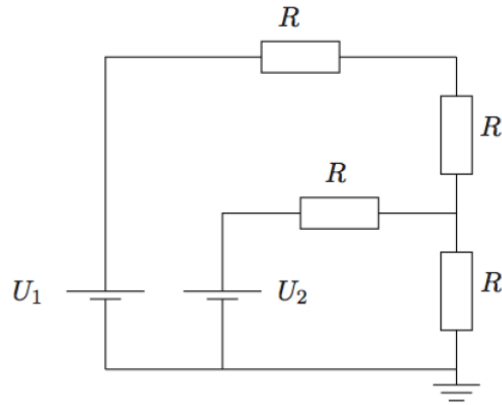
$$\mu_0 \int_A \vec{j} \cdot d\vec{A} = \mu_0 \int_A j dA = \mu_0 \begin{cases} j_0 2al & \text{für } 2z > 2a \\ j_0 2zl & \text{für } 2z < 2a \end{cases} \quad (22)$$

Nach Gleichsetzen erhält man also:

$$B(z) = \begin{cases} \mu_0 j_0 z & \text{für } z < a \\ \mu_0 j_0 a & \text{für } a < z \end{cases} \quad (23)$$

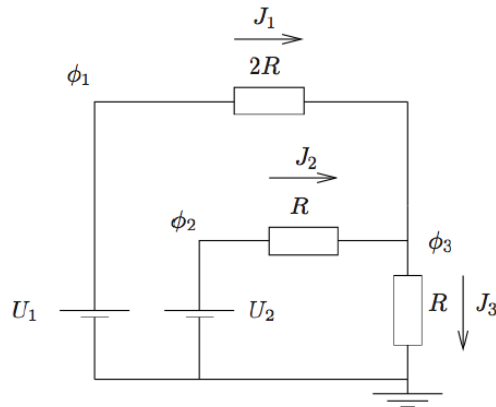
Aufgabe 4: Widerstandsnetzwerk (7 Punkte)

Betrachten Sie das abgebildete Widerstandsnetzwerk. Bestimmen Sie das Verhältnis der beiden Eingangsspannungen U_1 und U_2 , sodass durch den oberen Widerstand kein Strom fließt.



Lösung

Die beiden oberen Widerstände lassen sich zu $2R$ zusammenfassen. Zunächst definiert man eine positive Stromrichtung und zeichnet relevante Potentialpunkte ein und erhält folgende Abbildung: Für die äußere Masche gilt:



$$\phi_1 - \phi_3 = 2RJ_1 \quad (24)$$

$$\phi_3 - 0 = RJ_3 \quad (25)$$

$$0 - \phi_1 = -U_1 \quad (26)$$

$$\Rightarrow 0 = 2RJ_1 + RJ_3 - U_1 \quad (27)$$

Für die innere Masche gilt:

$$\phi_3 - \phi_2 = RJ_2 \quad (28)$$

$$\phi_3 - 0 = RJ_3 \quad (29)$$

$$0 - \phi_2 = -U_2 \quad (30)$$

$$\Rightarrow 0 = RJ_2 + RJ_3 - U_2 \quad (31)$$

Zusätzlich gilt die Knotenregel am Verzweigungspunkt:

$$J_1 + J_2 = J_3 \quad (32)$$

Zusammen erhält man 3 Gleichungen für 3 Unbekannte. Jedoch ist man an der Bedingung interessiert, dass $J_1 = 0$. Eingesetzt in die Gleichungen erhält man:

$$J_2 = J_3 \quad (33)$$

$$RJ_3 = U_1 \quad (34)$$

$$RJ_2 + RJ_3 = U_2 \quad (35)$$

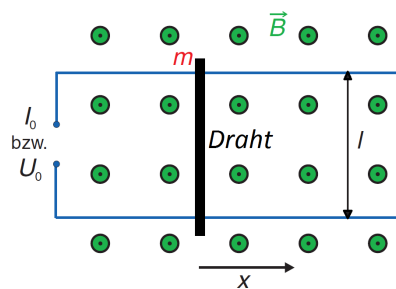
Woraus folgt:

$$\frac{U_2}{U_1} = 2 \quad (36)$$

Aufgabe 5: Lenz Beschleunigung (6 Punkte)

Ein Metalldraht mit der Masse m und dem Widerstand R liegt auf zwei parallelen leitenden Schienen mit dem Abstand l . Der Draht kann auf den Schienen reibungsfrei gleiten. Senkrecht zur Schienenebene liegt ein homogenes Magnetfeld \vec{B} .

- Zwischen beiden Schienen liefert ein Stromgenerator einen konstanten Strom I_0 . Bestimmen Sie die Geschwindigkeit v des Metalldrahts als Funktion der Zeit, wenn er zum Zeitpunkt $t = 0$ am Ort $x = 0$ ruht.
- Welchen Endwert erreicht die Geschwindigkeit des Metalldrahts, wenn der Stromgenerator durch eine Batterie mit konstanter Spannung U_0 ersetzt wird?



Lösung

- Es wirkt eine Lorentzkraft:

$$\vec{F}_L = l\vec{I} \times \vec{B} \quad \text{mit } \vec{I} \perp \vec{B} \quad (37)$$

$$\Rightarrow F_L = lIB = m\ddot{x} \quad (38)$$

$$\Rightarrow \ddot{x} = \frac{lIB}{m} \quad (39)$$

$$\Rightarrow \dot{x} = v(t) = \frac{lIB}{m}t \quad (40)$$

- Mit den Formeln zur Induktion:

$$U_{\text{ind}} = -\frac{d\Phi}{dt} = -\frac{d}{dt} \int \vec{B} \cdot d\vec{A} = -Bl\frac{dx}{dt} = -Blv \quad (41)$$

$$I(t) = \frac{U(t)}{R} = \frac{U_0 - Blv(t)}{R} \quad (42)$$

$$F_L = lIB = l\frac{U_0 - Blv(t)}{R}B = m\ddot{x} \quad (43)$$

Damit ist

$$\ddot{x} + \frac{l^2B^2}{Rm}\dot{x} - \frac{lBU_0}{Rm} = 0 \quad (44)$$

die Bewegungsgleichung des Systems. Dies hat einen stationären Zustand $\ddot{x}(t) = a = 0$.
Damit ergibt sich

$$\frac{l^2B^2}{Rm}\dot{x} - \frac{lBU_0}{Rm} = 0 \quad (45)$$

$$\Rightarrow \dot{x} = v_{\text{End}} = \frac{U_0}{lB} \quad (46)$$

Dies geht auch einfacher: Für den stationären Zustand gilt:

$$U_{\text{ind}} = -U_0 = -Blv_{\text{End}} \quad (47)$$

$$\Rightarrow v_{\text{End}} = \frac{U_0}{lB} \quad (48)$$

Aufgabe 6: Komplexe Widerstände (6 Punkte)

Gegeben sei eine Parallelschaltung einer Induktivität $L = 4 \text{ H}$ und einer Kapazität $C = 25 \mu\text{F}$, die mit der Generatorspannung $U = U_0 \cdot \cos(\omega t)$ mit $U_0 = 100 \text{ V}$ betrieben wird.

- Wie groß sind in jedem Zweig der Schaltung die maximale Amplitude des Stromes und der Phasenwinkel zwischen Strom und Spannung?
- Berechnen sie die Kreisfrequenz ω , bei der die Generatorstromstärke gleich null ist.
- Wie groß sind bei diesem Resonanzfall die maximale Stromstärke in der Spule und im Kondensator?
- Zeichnen Sie ein Zeigerdiagramm, aus dem die Beziehung zwischen angelegter Spannung, Generatorstrom, Kondensatorstrom und Spulenstrom hervorgeht. Hierbei sei der induktive Blindwiderstand größer als der kapazitive.

Lösung

- a) Bei der Parallelschaltung ist die Spannung am Kondensator und der Spule gleich der Generatorspannung.

Für den Blindwiderstand des Kondensators gilt $Z_C = \frac{1}{\omega C}$. Daraus ergibt sich für den Strom durch den Kondensator

$$I_C = \frac{U_0}{Z_C} = U_0 \omega C. \quad (49)$$

Der Strom eilt der Spannung um 90° voraus.

Für den Blindwiderstand der Spule gilt $Z_L = \omega L$. Daraus ergibt sich für den Strom durch die Spule

$$I_L = \frac{U_0}{Z_L} = \frac{U_0}{\omega L} \quad (50)$$

Der Strom eilt der Spannung um 90° nach.

- b) I_C und I_L sind 180° phasenverschoben, d.h. der Generatorstrom ist null, wenn die beiden Ströme gleich groß sind, also

$$U_0 \omega C = \frac{U_0}{\omega L} \quad (51)$$

Dies bedeutet

$$\omega = \sqrt{\frac{1}{LC}} = 100 \text{ Hz} \quad (52)$$

- c) Die Blindwiderstände bei Resonanzfrequenz sind

$$Z_C = \frac{1}{\omega C} = \frac{1}{100 \text{ Hz} \cdot 25 \cdot 10^{-6} \text{ F}} = 400 \Omega \quad (53)$$

$$Z_L = \omega L = 100 \text{ Hz} \cdot 4 \text{ H} = 400 \Omega \quad (54)$$

Damit

$$I = 100 \text{ V} \cdot 100 \text{ Hz} \cdot 25 \cdot 10^{-6} \text{ F} = 0,25 \text{ A} \quad (55)$$

- d) Da der induktive Blindwiderstand größer ist als der kapazitive, ist der Strom durch die Spule kleiner.

Aufgabe 7: Protonenstrom (6 Punkte)

Eine Astronomin beobachtet, dass ein Protonenstrom (Teil des Sonnenwinds) die Erde zum Zeitpunkt t_1 passiert. Später entdeckt sie, dass Jupiter zum Zeitpunkt $t_2 = t_1 + \Delta t$ ($\Delta t = 900\text{s}$) einen Ausbruch hochfrequenten Rauschens emittiert. Eine zweite Astronomin S' reist in einem Raumschiff von der Erde zum Jupiter. Das Raumschiff hat die Geschwindigkeit $v = 0,5c$. Diese Astronomin beobachtet dieselben zwei Ereignisse. Nehmen Sie an, dass sich die Erde direkt zwischen der Sonne und Jupiter befindet und dass die Entfernung zwischen der Erde und dem Jupiter $6,3 \cdot 10^8\text{km}$ beträgt.

- Berechnen Sie das von Beobachterin S' im Raumschiff gemessene Zeitintervall $\Delta t'$ zwischen den zwei Ereignissen.
- Mit welcher Geschwindigkeit (und in welche Richtung) müsste ein Raumschiff fliegen, damit die zwei Ereignisse für ein Besatzungsmitglied zeitgleich erschienen?
- Angenommen das Rauschen wird vom Protonenstrom verursacht, berechnen Sie die Begrenzung, die sich aus dieser Bedingung für Δt ergibt.

Lösung

- Ereignis E_1 ist das Eintreffen des Protonenstroms bei der Erde zum Zeitpunkt t_1 . Ereignis E_2 ist der Ausbruch des hochfrequenten Rauschens. Der zeitliche Abstand der beiden Ereignisse ist Δt . Der räumliche Abstand der beiden Ereignisse ist

$$\Delta x \equiv x_2 - x_1 \quad (56)$$

Um vom Zeitintervall Δt in S zum Zeitintervall $\Delta t'$ in S' zu kommen, verwendet man die Lorentz-Transformation

$$\Delta t' \equiv t'_2 - t'_1 \quad (57)$$

$$= \gamma \left(\Delta t - \beta \frac{\Delta x}{c} \right) \quad (58)$$

mit

$$\beta = \frac{v}{c} = \frac{1}{2}, \quad \gamma = \frac{2}{\sqrt{3}} \quad (59)$$

Daraus ergibt sich

$$\Delta t' = \frac{2}{\sqrt{3}} \left(900\text{s} - \frac{1}{2} \frac{6,3 \cdot 10^{11}\text{m}}{3 \cdot 10^8\text{m/s}} \right) = -173\text{s} \quad (60)$$

- Die beiden Ereignisse sind zeitgleich für einen mit Geschwindigkeit v^* reisenden Beobachter, wenn

$$\Delta t^* = \gamma^* \left(\Delta t - \beta^* \frac{\Delta x}{c} \right) = 0 \quad (61)$$

Mit den gegebenen Zahlenwerten für Δx und Δt ergibt sich daraus

$$\frac{v^*}{c} = \frac{c\Delta t}{\Delta x} = \frac{3}{7} \quad (62)$$

Also sind die Ereignisse zeitgleich für einen Beobachter, der mit einer Geschwindigkeit $v^* = \frac{3}{7}c$ von der Erde zum Jupiter reist.

- Damit der Protonenstrom das Rauschen des Jupiters überhaupt verursachen kann, darf das Zeitintervall zwischen den Ereignissen E_1 und E_2 in allen bewegten Bezugssystemen mit $v < c$ nicht negativ sein. Also

$$\Delta t' = \gamma \left(\Delta t - \beta \frac{\Delta x}{c} \right) \geq 0 \quad \forall v < c \quad (63)$$

Im Grenzfall $v = c$ erhält man

$$\Delta t - \frac{\Delta x}{c} \geq 0 \quad (64)$$

$$\Rightarrow \Delta t \geq \frac{\Delta x}{c} = 2,1 \cdot 10^3 \text{ s} \quad (65)$$

Falls der Protonenstrom also das Rauschen verursacht haben kann, muss das Rauschen im ruhenden Bezugssystem mindestens 2100 s nachdem die Protonen die Erde passiert haben, emittiert werden.