
Nachklausur zur Experimentalphysik 2

Prof. Dr. M. Rief

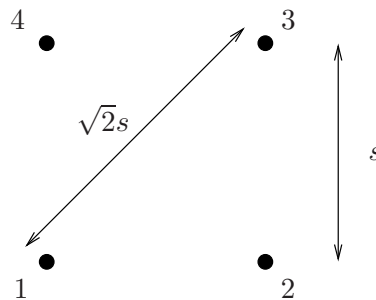
Sommersemester 2010

1.10.2010

Musterlösung

Aufgabe 1:

Die betrachtete Anordnung sieht folgendermaßen aus:



Die Arbeit um Teilchen 1 heranzuführen ist

$$W_1 = 0 \quad (1)$$

da noch keine anderen Ladungen, die auf 1 Kräfte ausüben könnten, vorhanden sind. Die Arbeit für Teilchen 2 bei Anwesenheit von Teilchen 1 ist

$$W_2 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{s} \quad (2)$$

[1]

Die Arbeit für Teilchen 3 bei Anwesenheit von 1 und 2 ist

$$W_3 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{\sqrt{2}s} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{s} \quad (3)$$

[1]

Die Arbeit für Teilchen 4 bei Anwesenheit von 1, 2 und 3 ist schließlich

$$W_4 = \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{s} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{\sqrt{2}s} + \frac{1}{4\pi\epsilon_0} \frac{q^2}{s} \quad (4)$$

[1]

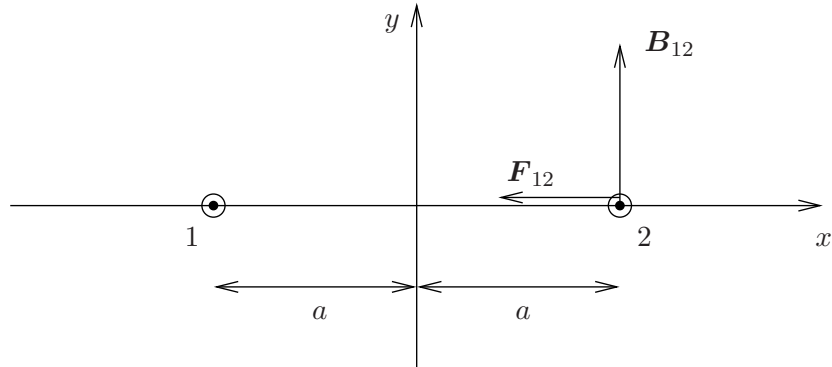
Die gesuchte Gesamtarbeit ist also

$$W = W_1 + W_2 + W_3 + W_4 = (4 + \sqrt{2}) \frac{q^2}{4\pi\epsilon_0 s} = 4 \cdot 10^{-7} \text{ J} \quad (5)$$

[1]

Aufgabe 2:

(a) Die Situation ist in der folgenden Abbildung dargestellt, wobei o.B.d.A. angenommen wird, dass die beiden Ströme in positive z -Richtung fließen.



Gemäß der Rechten-Hand-Regel für das Biot-Savart-Gesetz erzeugt der Strom in Draht 1 am Ort des Drahtes 2 ein B-Feld, das in die positive y -Richtung zeigt: \mathbf{B}_{12} . Gemäß der Rechten-Hand-Regel für die Lorentz-Kraft wirkt dann auf den Strom in Draht 2 eine Kraft in negative x -Richtung: \mathbf{F}_{12} . Also zieht Draht 1 den Draht 2 an u.u. [2]

(b) Das vom Strom in Draht 1 auf der x -Achse erzeugte \mathbf{B} -Feld ist

$$\mathbf{B}_1(x) = \frac{\mu_0 I}{2\pi} \frac{\mathbf{e}_y}{x + a} \quad (6)$$

und das von Draht 2 erzeugte entsprechend

$$\mathbf{B}_2(x) = \frac{\mu_0 I}{2\pi} \frac{\mathbf{e}_y}{x - a} \quad (7)$$

[1]

Das Gesamtfeld ist die Summe

$$\mathbf{B}(x) = \frac{\mu_0 I}{2\pi} \left(\frac{1}{x + a} + \frac{1}{x - a} \right) \mathbf{e}_y \quad (8)$$

[1]

(c) Das Feld des mittleren Drahtes 0 auf der x -Achse ist

$$\mathbf{B}_0(x) = \frac{\mu_0 I_0}{2\pi} \frac{\mathbf{e}_y}{x} \quad (9)$$

Aus Symmetriegründen genügt es, das von 0 und 1 erzeugte Feld am Ort von Draht 2 zu betrachten:

$$\mathbf{B}_1(a) + \mathbf{B}_0(a) = \frac{\mu_0}{2\pi} \left(\frac{I_1}{2a} + \frac{I_0}{a} \right) \mathbf{e}_y \stackrel{!}{=} 0 \quad (10)$$

[1]

Diese Bedingung ist genau dann erfüllt, wenn

$$I_0 = -\frac{I_1}{2} \quad (11)$$

Der Betrag des Stromes im Draht 0 ist also halb so groß wie die Ströme in 1 und 2, und seine Richtung ist entgegengesetzt zu diesen. [1]

Aufgabe 3:

Wir legen das Koordinatensystem so, dass sich die Anordnung in der xz -Ebene befindet, mit der Spule im positiven x -Bereich und dem Draht entlang der z -Achse. Nach Biot-Savart oder dem Ampereschen Durchflutungsgesetz ist das zeitabhängige B -Feld des Drahtes ($r := \sqrt{x^2 + y^2}$)

$$\mathbf{B}(t, \mathbf{r}) = B(t, r) \mathbf{e}_\varphi \quad , \quad B(t, r) = \frac{\mu_0 I(t)}{2\pi r} \quad (12)$$

[1]

Die induzierte Spannung $U(t)$ ist nach dem Induktionsgesetz betragsmäßig gegeben durch

$$U = N \frac{d}{dt} \int d\mathbf{A} \cdot \mathbf{B} \quad (13)$$

Also:

[1]

$$U(t) = N \frac{d}{dt} \int_a^{2a} dx \int_{-a/2}^{a/2} dz B(t, x, 0, z) \quad (14)$$

$$= N \frac{d}{dt} \int_a^{2a} dx \int_{-a/2}^{a/2} dz \frac{\mu_0 I(t)}{2\pi x} \quad (15)$$

$$= \frac{Na\mu_0 \dot{I}(t)}{2\pi} \int_a^{2a} \frac{dx}{x} \quad (16)$$

$$= \frac{Na\mu_0 \dot{I}(t)}{2\pi} [\ln x]_a^{2a} \quad (17)$$

$$= \frac{Na\mu_0 \ln 2}{2\pi} \dot{I}(t) \quad (18)$$

[2]

Mit $I(t) = I_0 \sin \omega t$ folgt

$$U(t) = \frac{Na\mu_0 \ln 2}{2\pi} I_0 \omega \cos \omega t \quad (19)$$

[1]

Einsetzen der Zahlenwerte ergibt:

$$U(t) = 0.0196 \text{ V} \cdot \cos(314 \text{ s}^{-1} t) \quad (20)$$

[1]

Aufgabe 4:

(a) Aus der Differentialgleichung

$$\frac{1}{C} Q = U(t) = \hat{U} e^{i\omega t} \quad (21)$$

[1]

folgt durch Ableiten nach t :

$$\frac{1}{C} I = i\omega \hat{U} e^{i\omega t} \quad (22)$$

Also ist

$$\hat{I} = i\omega C \hat{U} \quad (23)$$

und der komplexe Widerstand des Kondensators ist

$$Z = \frac{\hat{U}}{\hat{I}} = \frac{1}{i\omega C} \quad (24)$$

[1]

(b) Der komplexe Widerstand der Reihenschaltung ist

$$Z = R + \frac{1}{i\omega C} \quad (25)$$

[1]

also ist

$$\hat{I} = \frac{\hat{U}}{Z} = \frac{\hat{U}}{R + \frac{1}{i\omega C}} \quad (26)$$

Die Übertragungsfunktion $Y(\omega)$ ist definitionsgemäß der Proportionalitätsfaktor zwischen \hat{I} und \hat{U} , also einfach der Kehrwert des komplexen Widerstandes:

$$Y(\omega) = \frac{1}{R + \frac{1}{i\omega C}} = \frac{i\omega C}{1 + i\omega RC} = \frac{i\omega C + \omega^2 RC^2}{1 + \omega^2 R^2 C^2} \quad (27)$$

[1]

(c) Die Wärmeerzeugungsrate im Widerstand ist

$$P(t) = RI^2(t) \quad (28)$$

und ihr zeitliches Mittel

$$\overline{P} = R\overline{I^2} \quad (29)$$

[1]

Aus

$$I(t) = \frac{1}{2}\hat{I}e^{i\omega t} + \frac{1}{2}\hat{I}^*e^{-i\omega t} \quad (30)$$

folgt

$$\overline{I^2} = \frac{1}{4}\hat{I}\hat{I}^* + \frac{1}{4}\hat{I}^*\hat{I} = \frac{1}{2}|\hat{I}|^2 \quad (31)$$

Also:

$$\overline{P} = \frac{1}{2}R|\hat{I}|^2 \quad (32)$$

[1]

Wegen $|\hat{I}|^2 = |Y(\omega)|^2|\hat{U}|^2$ folgt dann mit dem Ergebnis von Teil (b):

$$\overline{P} = \frac{1}{2}R\frac{\omega^2 C^2 + \omega^4 R^2 C^4}{(1 + \omega^2 R^2 C^2)^2}|\hat{U}|^2 \quad (33)$$

[1]

Dies lässt sich vereinfachen zu

$$\overline{P} = \frac{1}{2R}\frac{\omega^2 R^2 C^2 + \omega^4 R^4 C^4}{(1 + \omega^2 R^2 C^2)^2}|\hat{U}|^2 = \frac{\omega^2 R^2 C^2}{1 + \omega^2 R^2 C^2}\frac{|\hat{U}|^2}{2R} \quad (34)$$

Aufgabe 5:

(a) Es bietet sich an, von der 3. Maxwell-Gleichung (= Faradaysches Induktionsgesetz) auszugehen:

$$\dot{\mathbf{B}} = -\nabla \times \mathbf{E} \quad (35)$$

[1]

Die Rotation von \mathbf{E} ist:

$$\nabla \times \mathbf{E} = \begin{pmatrix} \partial_y E_z - \partial_z E_y \\ \partial_z E_x - \partial_x E_z \\ \partial_x E_y - \partial_y E_x \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -\partial_z E_y \\ \partial_z E_x \\ 0 \end{pmatrix} \quad (36)$$

Wegen ($2\pi/\lambda =: k$, $2\pi c/\lambda =: \omega$)

$$\partial_z \sin(kz - \omega t) = k \cos(kz - \omega t) \quad (37)$$

folgt

$$\dot{\mathbf{B}} = -\frac{kE_0}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} -\cos(kz - \omega t) \\ \cos(kz - \omega t) \\ 0 \end{pmatrix} \quad (38)$$

[1]

Integration nach t liefert

$$\mathbf{B} = -\frac{kE_0}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} \frac{1}{\omega} \sin(kz - \omega t) \\ -\frac{1}{\omega} \sin(kz - \omega t) \\ 0 \end{pmatrix} \quad (39)$$

Also:

$$\mathbf{B} = \frac{1}{\sqrt{2}}(-\mathbf{e}_x + \mathbf{e}_y) \frac{E_0}{c} \sin \left[\frac{2\pi}{\lambda}(z - ct) \right] \quad (40)$$

[1]

(b) Die Strahlungsintensität im Abstand r von einem isotropen Radiosender der Leistung P ist

$$J_R = \frac{P}{4\pi r^2} \quad (41)$$

[1]

Die Strahlungsintensität der kosmischen Hintergrundstrahlung ist andererseits

$$J_H = cu \quad (42)$$

[1]

Durch Gleichsetzen von S_R und S_H findet man r :

$$r = \sqrt{\frac{P}{4\pi cu}} = 2.58 \text{ km} \quad (43)$$

[1]

Aufgabe 6:

(a) Die Strahlungsintensität J_P auf dem Planeten ergibt sich aus der vom Stern emittierten Gesamtstrahlungsleistung P_S durch „quadratische Verdünnung“ über die Entfernung r :

$$J_P = \frac{P_S}{4\pi r^2} \quad (44)$$

Die Gesamtstrahlungsleistung des Sterns ergibt sich aus seiner Intensität (= Strahlungsleistung pro Flächeneinheit) J_S per

$$P_S = 4\pi R^2 J_S \quad (45)$$

also

$$J_P = \frac{R^2}{r^2} J_S \quad (46)$$

[1]

J_S ergibt sich nun aus der Oberflächentemperatur mit Hilfe des Stefan-Boltzmann-Gesetzes

$$J = \sigma T^4 \quad (47)$$

[1]

Also insgesamt:

$$J_P = \frac{R^2}{r^2} \sigma T^4 = 381 \text{ W/m}^2 \quad (48)$$

Dies sind 38% der Helligkeit auf der Erde.

[1]

(b) Die Oberflächentemperatur T_P des Planeten ist die Gleichgewichtstemperatur die nötig ist, um die von seinem Stern empfangene Strahlungsenergie wieder komplett abzustrahlen. Also:

$$P_{in} = \frac{R^2}{r^2} \sigma T^4 \cdot \pi r^2 = \pi \sigma R^2 T^4 \quad (49)$$

[1]

und

$$P_{out} = \sigma T_P^4 \cdot 4\pi r^2 = 4\pi \sigma r^2 T_P^4 \quad (50)$$

[1]

Gleichsetzen ergibt

$$\pi \sigma R^2 T^4 = 4\pi \sigma r^2 T_P^4 \quad (51)$$

also

$$T_P = \sqrt{\frac{R}{2r}} T = 202 \text{ K} \quad (52)$$

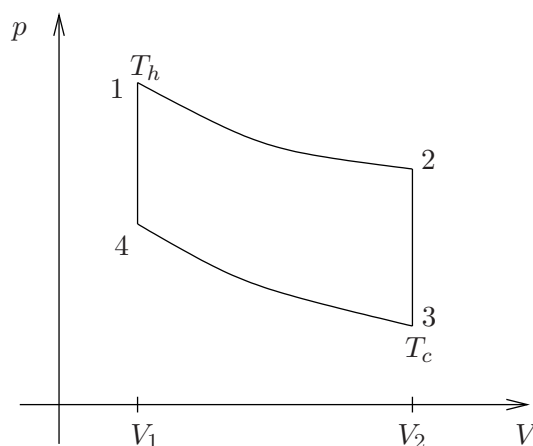
Das sind ca. -70°C , also liegt der Planet deutlich außerhalb der habitablen Zone.

[1]

(In der Realität geht man allerdings davon aus, dass die Temperatur des Planeten aufgrund von Treibhauseffekten in der Atmosphäre deutlich höher liegt.)

Aufgabe 7:

(a)



[2]

(b) Wir bezeichnen mit W die Nettoarbeit, die die Maschine während eines Zyklus verrichtet und mit Q_{ij} die Wärmemenge, die beim Schritt von Zustand i nach Zustand j in die Maschine hineinfließt. Der Energieerhaltungssatz für einen vollständigen Zyklus lautet dann

$$W = Q_{23} + Q_{41} \quad (53)$$

[1]

Dabei ist schon berücksichtigt, dass $Q_{12} = Q_{34} = 0$ ist. Vorzeichenmäßig gilt:

$$W > 0 \quad , \quad Q_{23} < 0 \quad , \quad Q_{41} > 0 \quad (54)$$

Der Wirkungsgrad ist nun der Quotient aus Nettoarbeit und der im Schritt $4 \rightarrow 1$ hineinsteckten Wärme:

$$\eta = \frac{W}{Q_{41}} \quad (55)$$

[1]

Wegen der obigen Energieerhaltungsgleichung ist dies

$$\eta = \frac{Q_{23} + Q_{41}}{Q_{41}} = 1 + \frac{Q_{23}}{Q_{41}} \quad (56)$$

Es sind also Q_{23} und Q_{41} zu berechnen:

$$Q_{23} = \frac{f}{2} R (T_3 - T_2) = \frac{f}{2} R (T_c - T_2) \quad (57)$$

[1]

$$Q_{41} = \frac{f}{2} R (T_1 - T_4) = \frac{f}{2} R (T_h - T_4) \quad (58)$$

[1]

Damit ergibt sich

$$\eta = 1 - \frac{T_2 - T_c}{T_h - T_4} \quad (59)$$

Da der Prozess vollständig durch T_h, T_c, V_1, V_2 definiert ist, kann man T_2, T_4 und damit η durch

T_h, T_c und V_1, V_2 ausdrücken: Wegen der Adiabaticität der Schritte $1 \rightarrow 2$ und $3 \rightarrow 4$ gilt

$$T_2 = T_h \left(\frac{V_1}{V_2} \right)^{\kappa-1}, \quad T_4 = T_c \left(\frac{V_2}{V_1} \right)^{\kappa-1} \quad (60)$$

[1]

Setzt man dies in η ein, dann erhält man in wenigen Schritten

$$\eta = 1 - \left(\frac{V_1}{V_2} \right)^{\kappa-1} \quad (61)$$

[1]

q.e.d

(c) Der Wirkungsgrad der Carnot-Maschine ist der größtmögliche zwischen den Temperaturen T_h und T_c . Also ist der Wirkungsgrad des hier betrachteten Prozesses auf jeden Fall kleiner oder gleich dem Carnot-Wirkungsgrad zwischen T_h und T_c .

[1]