# Nachklausur in Experimentalphysik 2

Prof. Dr. C. Pfleiderer Sommersemester 2016 13.10.2016

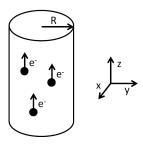
Zugelassene Hilfsmittel:

- 1 Doppelseitig handbeschriebenes DIN A4 Blatt
- 1 nichtprogrammierbarer Taschenrechner

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

# Aufgabe 1 (7 Punkte)

Gegeben sei ein zylindrischer Elektronenstrahl mit Radius R. Innerhalb des Elektronenstrahls sei die Ladungsdichte gegeben durch  $\rho(r) = \rho_0 \left(1 + \frac{r^2}{R^2}\right)$ , wobei  $r = \sqrt{x^2 + y^2}$  den Abstand von der Zylinderachse in der x-y-Ebene bezeichnet. Außerhalb des Zylinders sei die Ladungsdichte gleich null.



- (a) Berechnen Sie Betrag und Richtung des elektrischen Feldes innerhalb und außerhalb des Elektronenstrahles in Abhängigkeit des Ortes.
- (b) Die Elektronen bewegen sich innerhalb des Strahles mit einer Geschwindigkeit  $v_0$  in positive z-Richtung.

Berechnen Sie Betrag und Richtung des Magnetfeldes innerhalb und außerhalb des Elektronenstrahles in Abhängigkeit des Ortes.

*Hinweis*:Das Volumenelement in Zylinderkoordinaten ist  $dV = rdrd\phi dz$ .

#### Lösung

(a) Aus Symmetriegründen wird die Aufgabe in Zylinderkoordinaten gelöst. Man erkennt zunächst, dass das elektrische Feld in  $\vec{e}_r$ -Richtung zeigt und nur vom Betrag des Abstandes

r zur Zylinderachse abhängt  $(\vec{E}(\vec{r}) = E(r)\vec{e}_r)$ . Für die Berechnung des elektrischen Feldes wendet man den Satz von Gauß auf ein Teilstück des Strahls mit Länge l an:

$$\int \vec{E}(r) \cdot d\vec{A} = \frac{1}{\epsilon_0} \int \rho \cdot dV \tag{1}$$

Die linke Seite ergibt:

$$\int \vec{E}(r) \cdot d\vec{A} = 2\pi r l E(r) \tag{2}$$

[1]

Für die rechte Seite ist eine Fallunterscheidung notwendig. Für r < R erhält man:

$$\frac{1}{\epsilon_0} \int \rho(r) \cdot dV = \frac{\rho_0}{\epsilon_0} \int_0^l \int_0^{2\pi} \int_0^r \left( 1 + \frac{r'^2}{R^2} \right) r' dr' d\phi dz \tag{3}$$

$$=\frac{2\pi l \rho_0}{\epsilon_0} \left(\frac{r^2}{2} + \frac{r^4}{4R^2}\right) \tag{4}$$

$$\to E(r) = \frac{\rho_0}{\epsilon_0} \left( \frac{r}{2} + \frac{r^3}{4R^4} \right) \tag{5}$$

Für r > R erhält man:

$$\frac{1}{\epsilon_0} \int \rho(r) \cdot dV = \frac{\rho_0}{\epsilon_0} \int_0^l \int_0^{2\pi} \int_0^R \left( 1 + \frac{r'^2}{R^2} \right) r' dr' d\phi dz \tag{6}$$

$$= \frac{2\pi l \rho_0}{\epsilon_0} \left( \frac{R^2}{2} + \frac{R^4}{4R^2} \right) = \frac{2\pi l \rho_0}{\epsilon_0} \frac{3}{4} R^2 \tag{7}$$

$$\rightarrow E\left(r\right) = \frac{\rho_0}{\epsilon_0} \frac{3}{4} \frac{R^2}{r} \tag{8}$$

[1,5]

Das Feld zeigt in r Richtung.

[0,5]

(b) Zuerst erhält man die Stromdichte des Elektronenstrahles über die Ladungsdichte und die Geschwindigkeit der Elektronen als:

$$\vec{j}(r) = \rho \cdot \vec{v} = \rho_0 v_0 \left( 1 + \frac{r^2}{R^2} \right) \vec{e}_z \tag{9}$$

Aus Symmetrieüberlegungen analog zur vorherigen Teilaufgabe und der rechte-Hand-Regel erfährt man, dass auch das Magnetfeld nur vom Betrag r abhängt und in positive  $\vec{e}_{\phi}$ -Richtung zeigt  $(\vec{B}(\vec{r}) = B(r) \vec{e}_{\phi})$ . Durch Anwendung des Ampereschen Gesetzes auf einen Querschnitt durch den Strahl erhält man:

$$\int \vec{B}(r) \cdot d\vec{s} = \mu_0 \int \vec{j} \cdot d\vec{(A)}$$
(10)

Die linke Seite ergibt:

$$\int \vec{B}(r) \cdot d\vec{s} = 2\pi r B(r) \tag{11}$$

Für die rechte Seite ist wieder eine Fallunterscheidung notwendig. Für r < R erhält man:

$$\mu_0 \int \vec{j} \cdot d\vec{(A)} = \mu_0 \rho_0 v_0 \int_0^{2\pi} \int_0^r \left( 1 + \frac{r'^2}{R^2} \right) r' dr' d\phi \tag{12}$$

$$=2\pi\mu_0\rho_0v_0\left(\frac{r^2}{2} + \frac{r^4}{4R^2}\right) \tag{13}$$

$$\to B(r) = \mu_0 \rho_0 v_0 \left(\frac{r}{2} + \frac{r^3}{4R^4}\right)$$
 (14)

Für r > R erhält man:

$$\mu_0 \int \vec{j} \cdot d\vec{A} = \mu_0 \rho_0 v_0 \int_0^{2\pi} \int_0^R \left( 1 + \frac{r'^2}{R^2} \right) r' dr' d\phi$$
 (15)

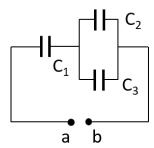
$$= 2\pi\mu_0 \rho_0 v_0 \left(\frac{R^2}{2} + \frac{R^4}{4R^2}\right) = 2\pi\mu_0 \rho_0 v_0 \frac{3}{4} R^2$$
 (16)

$$\rightarrow B(r) = \mu_0 \rho_0 v_0 \frac{3}{4} \frac{R^2}{r} \tag{17}$$

[2]

## Aufgabe 2 (7 Punkte)

Gegeben sei die folgende Schaltung:



- (a) Berechnen Sie die äquivalente Kapazität der Schaltung, d.h. die Kapazität zwischen den Punkten a und b. Dabei soll gelten:  $C_1=6\mu {\rm F},~C_2=4\mu {\rm F}$  und  $C_3=8\mu {\rm F}.$
- (b) Die Kondensatoren werden durch eine 12V Batterie (zwischen a und b platziert) aufgeladen. Berechnen Sie jeweils die Ladung auf den Kondensatoren und die an ihnen abfallende Potentialdifferenz.
- (c) Nun wird die Batterie getrennt und zwischen dem Punkt a und  $C_1$  ein Widerstand mit  $R=5\mathrm{M}\Omega$  eingebaut. Anschließend wird der Schaltkreis zwischen a und b kurzgeschlossen. Stellen Sie die Differentialgleichung für das gegebene Problem auf und berechnen Sie die Zeit nach der die äquivalente Kapazität zur Hälfte entladen ist.

## Lösung

(a) Die beiden Kondensatoren  $C_2$  und  $C_3$  sind parallel geschalten, daher gilt:

$$C_{23} = C_2 + C_3 \tag{18}$$

Die Kondensatoren  $C_1$  und  $C_{23}$  sind dagegen in Reihe geschalten, daher gilt:

$$C_{123} = \left(\frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_{23}}\right)^{-1} = \frac{C_1 C_{23}}{C_1 + C_{23}} = \frac{C_1 (C_2 + C_3)}{C_1 + C_2 + C_3} = 4\mu F \tag{19}$$

[1,5]

(b) Die Gesamtladung beträgt:

$$Q_{123} = C_{123}U = 4,8 \cdot 10^{-5}$$
 (20)

Da die Kondensatoren  $C_1$  und  $C_{23}$  in Reihe geschalten sind, tragen beide diese Ladung. Die Spannung, die an beiden abfällt ergibt sich damit zu:

$$U_1 = \frac{Q_{123}}{C_1} = 8V \tag{21}$$

$$U_{23} = \frac{Q_{123}}{C_{23}} = 4V \tag{22}$$

Da die Kondensatoren  $C_2$  und  $C_3$  parallel geschalten sind fällt an ihnen die gleiche Spannung  $U_{23}$  ab. Die Ladungen auf den Kondensatoren ergeben sich damit zu:

$$Q_2 = C_2 U_{23} = 1, 6 \cdot 10^{-5}$$
 (23)

$$Q_3 = C_3 U_{23} = 3, 2 \cdot 10^{-5}$$
 (24)

[2]

(c) Wir wenden die Maschenregel an:

$$U_C + U_R = 0 \qquad \Rightarrow \qquad U_R = -U_C \tag{25}$$

Daraus erhält man eine homogene Differentialgleichung erster Ordnung:

$$R\frac{dQ}{dt} = -\frac{Q}{C} \tag{26}$$

$$\Rightarrow \frac{dQ}{dt} = -\frac{1}{RC}Q\tag{27}$$

mit  $C_{123} =: C$ . Diese DGL lässt sich mit dem Ansatz  $Q(t) = A \cdot e^{\lambda t}$  lösen. Einsetzen des Ansatzes ergibt:

$$\lambda \cdot A \cdot e^{\lambda t} = -\frac{1}{RC} \cdot A \cdot e^{\lambda t}$$

$$\Rightarrow \lambda = -\frac{1}{RC}$$
(28)

$$\Rightarrow \lambda = -\frac{1}{RC} \tag{29}$$

[2]

Die Konstante A entspricht der Ladung auf dem Kondensator zum Zeitpunkt t=0, welche gegeben ist als die Gesamtladung  $Q_{123}$  aus Teilaufgabe b).

$$Q(t=0) = A := Q_{123} \tag{30}$$

Damit ergibt sich als Lösung der Differentialgleichung:

$$Q(t) = Q_{123} \cdot e^{-\frac{t}{RC}} \tag{31}$$

Die Zeit  $t_{1/2}$ , zu der die äquivalente Kapazität entladen ist, ergibt sich durch:

$$Q(t = t_{1/2}) = \frac{1}{2}Q_{123} \tag{32}$$

$$\Rightarrow \frac{1}{2} = e^{-\frac{t_{1/2}}{RC}} \tag{33}$$

$$\Rightarrow -\ln(2) = -\frac{t_{1/2}}{RC} \tag{34}$$

$$\Rightarrow t_{1/2} = RC \ln(2) = 13,9s \tag{35}$$

# Aufgabe 3 (3 Punkte)

Die beiden natürlich vorkommenden Chlorisotope  $^{37}{\rm Cl}~(m=37u=37\cdot 1,66\cdot 10^{-27}{\rm kg})$  und  $^{35}{\rm Cl}~(m=35u=35\cdot 1,66\cdot 10^{-27}{\rm kg})$  sollen voneinander getrennt werden. Dazu wird zunächst eine natürliche Mischung dieser einfach ionisierte Chloratome (eine negative Ladung) durch Anlegen einer elektrischen Spannung U beschleunigt.

- (a) Leiten Sie einen Ausdruck für die Endgeschwindigkeit der Ionen in Abhängigkeit der angelegten Spannung her (klassisch).
- (b) Anschließend werden die Ionen durch ein senkrecht zur Flugbahn der Ionen ausgerichtetes Magnetfeld gelenkt. Bestimmen Sie den Radius r der Kreisbahn.
- (c) Die Ionen treffen nach dem Durchlaufen des Halbkreises auf einen Detektor. Wie groß muss die Beschleunigungsspannung U mindestens sein, damit der Abstand zwischen den beiden Isotopen auf dem Detektor mindestens 2 cm ist, wenn ein Magnetfeld von B=2T anliegt?

#### Lösung

(a)

$$\frac{mv^2}{2} = qU \tag{36}$$

$$v = \sqrt{\frac{2qU}{m}} \tag{37}$$

 $[0,\!5]$ 

(b)

$$\vec{F_L} = q \cdot \vec{v} \times \vec{B}$$

$$\frac{mv^2}{r} = qvB \Rightarrow r = \frac{mv}{qB}$$

[1]

(c)

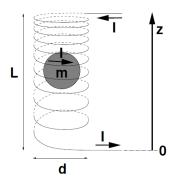
$$d = 2(r_{37} - r_{35}) (38)$$

$$=2\left(\sqrt{\frac{2m_{37}U}{qB^2}} - \sqrt{\frac{2m_{35}U}{qB^2}}\right) \tag{39}$$

$$U = \frac{qB^2(d/2)^2}{2(\sqrt{m_{37}} - \sqrt{m_{35}})^2} = 115 \text{kV}$$

## Aufgabe 4 (4 Punkte)

Eine magnetisierte Kugel mit Masse  $m=50 \mathrm{kg}$  soll in einem Magnetfeld zum Schweben gebracht werden. Das Magnetfeld wird durch eine senkrecht stehende Spule mit Länge  $L=10 \mathrm{cm}$  und Durchmesser  $d=2 \mathrm{cm}$  erzeugt, welche von einem Strom I durchflossen wird. Die Spule ist inhomogen gewickelt und hat eine Windungsdichte von  $\mathrm{d}N/\mathrm{d}z=2N_0z/L^2$ , wobei  $N_0=100$  die Gesamtanzahl der Windungen beschreibt.



- (a) Wie lautet die Formel für das Magnetfeld  $\vec{B}(z)$  im Spuleninneren in Abhängigkeit von z? Hinweis: Statt N/L bei einer homogen gewickelten Spule ist hier  $\mathrm{d}N/\mathrm{d}z$  zu verwenden.
- (b) Berechnen Sie in Abhängigkeit des Stroms I die Kraft  $\vec{F}_B = (\vec{\mu}_M \cdot \vec{\nabla}) \vec{B}$ , die das Magnetfeld auf die Kugel ausübt. Gehen Sie dabei davon aus, dass das magnetische Moment der Kugel  $\vec{\mu}_M$  in Magnetfeldrichtung zeigt und einen Betrag von  $|\vec{\mu}_M| = 5, 5 \text{J/T}$  hat.
- (c) Welcher Strom I muss in der Spule fließen, damit die Kugel in der Spule schwebt?

#### Lösung

(a) Für eine homogen gewickelte Spule in obiger Anordnung lautet die Formel für das Magnetfeld:

$$\vec{B}(z) = \mu_0 \frac{N}{L} I \vec{e}_z \tag{40}$$

Die Richtung erhält man dabei aus der Wicklungsrichtung und der "Rechte-Hand-Regel". Für eine inhomogen gewickelte Spule erhält man daher:

$$\vec{B}(z) = \mu_0 \frac{\mathrm{d}N}{\mathrm{d}z} I \vec{e}_z = \frac{2\mu_0 N_0 I}{L^2} z \vec{e}_z \tag{41}$$

[1]

(b) Mit  $\vec{\mu}_M = \mu_M \vec{e}_z$  ergibt sich die Kraft auf die Kugel als:

$$\vec{F}_B = (\vec{\mu}_M \cdot \vec{\nabla}) \vec{B} = \mu_M \cdot \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}z} \frac{2\mu_0 N_0 I}{L^2} z \vec{e}_z = \mu_M \frac{2\mu_0 N_0 I}{L^2} \vec{e}_z$$
 (42)

(c) Damit die Kugel schwebt, ist ein Kräftegleichgewicht zwischen der Gewichtskraft der Kugel und der magnetischen Kraft der Spule notwendig:

$$|F_G| = |F_B| \tag{43}$$

$$mg = \mu_M \frac{2\mu_0 N_0 I}{L^2} \tag{44}$$

(45)

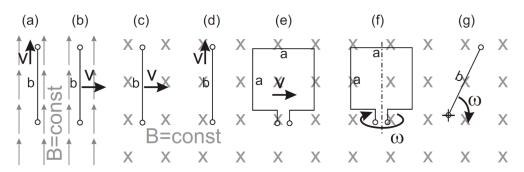
Durch Auflösen erhält man schließlich die gesuchte Stromstärke als:

$$I = \frac{mgL^2}{2\mu_0\mu_M N_0} = 3,55\text{kA}$$
 (46)

[1,5]

# Aufgabe 5 (5 Punkte)

Die Abbildung zeigt verschiedene Situationen, in denen Leiter (a-d,g) oder Leiterschleifen (e,f) in unterschiedlich orientierten homogenen Magnetfeldern der Flussdichte  $B=50\,\mathrm{mT}$  bewegt werden. Geben Sie jeweils die induzierte Spannung U(t) zwischen den Leiterenden an! Die Länge der geraden Leiter beträgt  $b=10\,\mathrm{cm}$ , die Kantenlänge der quadratischen Leiterschleifen ist  $a=8\,\mathrm{cm}$ . Der Geschwindigkeitsbetrag der Translationsbewegungen (a-e) beträgt jeweils  $v=0.5\,\mathrm{m/s}$  und die Winkelgeschwindigkeit der Rotationsbewegungen ist  $\omega=0.3\,\mathrm{rad/s}$  (f,g).



## Lösung

- (a) U=0 Da  $\vec{v}$  parallel zu  $\vec{B}$  ist, ist  $F_L=0$  und es wird keine Spannung induziert.
- (b) U = 0 ( $\vec{B}$  parallel Leiter).
- (c)  $\left|\vec{F}_L\right| = evB$  und  $E = \frac{F}{e} = vB$ Daraus folgt:  $U = \int_0^d Edl = vBd = 0, 5\,\frac{\mathrm{m}}{\mathrm{s}}\cdot 0, 05\,\mathrm{T}\cdot 0, 1\,\mathrm{m} = 2, 5\,\mathrm{mV}$
- (d) U = 0 ( $\vec{v}$  parallel Leiter)

(e) 
$$U=0,$$
 da  $\Phi=B\cdot A={\rm const.} \Rightarrow U=-\frac{d\Phi}{dt}=0$ 

(f)

$$\Phi = B \cdot A \cos(\omega t + \phi)$$
 
$$U = -\frac{d\Phi}{dt} = B \cdot A\omega \sin(\omega t + \phi)$$

Die Amplitude berechnet sich zu:  $BA\omega=0,05\,\mathrm{T}\cdot(0,08\,\mathrm{m})^2\cdot0,3\,\mathrm{Hz}=96\,\mu\mathrm{V}$ 

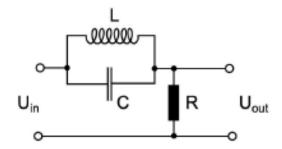
(g) F(r) = evB mit  $v = \omega r$  ergibt sich:  $F(r) = e\omega rB$ 

$$\begin{split} E(r) &= \frac{F(r)}{e} = r\omega B \\ U &= \int_0^l E(r) dr = \int_0^l \omega B r dr = \frac{1}{2} \omega B l^2 = 0, 5 \cdot 0, 3 \, \mathrm{Hz} \cdot 0, 05 \, \mathrm{T} \cdot (0, 1 \, \mathrm{m})^2 \\ U &= 75 \, \mu \mathrm{V} \end{split}$$

## Aufgabe 6 (6 Punkte)

Gegeben sei ein Widerstand R, ein Kondensator mit Kapazität C und eine Spule mit Induktivität L in der skizzierten Anordnung.

- (a) Berechnen Sie den komplexen Widerstand Z der Schaltung.
- (b) Berechnen Sie das Verhältnis von Ausgangs- zu Eingangsspannung  $U_{out}/U_{in}$  und zwar sowohl den Betrag  $|U_{out}/U_{in}|$  als auch die Phase  $\phi$  als Funktion der Kreisfrequenz  $\omega$ .
- (c) Skizzieren Sie den Betrag  $|U_{out}/U_{in}|$  als Funktion der Frequenz f. Wozu kann man diese Schaltung verwenden?



## Lösung

(a) L und C parallel:

$$\frac{1}{Z_p} = \frac{1}{i\omega L} + i\omega C = \frac{i\omega^2 LC - i}{\omega L} = i\left(\frac{1}{\omega L}(\omega^2 LC - 1)\right)$$

$$Z_{Ges} = R + Z_p = R - i\frac{\omega L}{\omega^2 LC - 1}$$
[2]

(b)

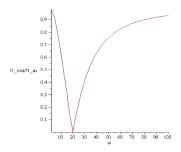
$$\frac{U_{out}}{U_{in}} = \frac{R}{Z_{ges}} = \frac{R}{R - i\frac{\omega L}{\omega^2 LC - 1}} = \frac{R\left(R + i\frac{\omega L}{\omega^2 LC - 1}\right)}{R^2 + \frac{\omega^2 L^2}{(\omega^2 LC - 1)^2}} = \left(\frac{R}{R^2 + \frac{\omega^2 L^2}{(\omega^2 LC - 1)^2}}\right) \cdot \left(R + i\frac{\omega L}{\omega^2 LC - 1}\right)$$

$$\left|\frac{U_{out}}{U_{in}}\right| = \left(\frac{R}{R^2 + \frac{\omega^2 L^2}{(\omega^2 LC - 1)^2}}\right) \cdot \sqrt{\left(R^2 + \frac{\omega^2 L^2}{\omega^2 LC - 1}\right)} = \frac{R}{\sqrt{R^2 + \frac{\omega^2 L^2}{(\omega^2 LC - 1)^2}}} = \frac{R}{\sqrt{R^2 + \frac{\omega^2 L^2}{(\omega^2 LC - 1)^2}}} = \frac{R}{\sqrt{R^2 + \frac{\omega^2 L^2}{(\omega^2 LC - 1)^2}}}$$

$$\phi = \arctan\frac{\omega L}{(\omega^2 LC - 1) \cdot R} = \arctan\frac{\omega L}{(\frac{\omega^2}{\omega^2_{res}} - 1) \cdot R} \qquad \omega_{Res} = \sqrt{LC}$$

$$[2,5]$$

(c) Es handelt sich um einen Bandfilter.



# Aufgabe 7 (5 Punkte)

Eine sich in x-Richtung ausbreitende elektromagnetische Welle kann man durch ein elektrisches und ein magnetisches Feld der Form  $\vec{E}(\vec{r},t)=\vec{E}_0\cos\left(2\pi\left(ft-\frac{x}{\lambda}\right)\right)$  und  $\vec{B}(\vec{r},t)=\vec{B}_0\cos\left(2\pi\left(ft-\frac{x}{\lambda}\right)\right)$  darstellen.  $\lambda$  ist dabei die Wellenlänge, die mit der Frequenz über  $\lambda=c/f$  zusammenhängt.  $\vec{E}$  besitzte ohne Beschränkung der Allgemeinheit nur eine Komponente in z-Richtung. Verwenden Sie im Weiteren die differentielle Darstellung des Faraday'schen Induktionsgesetztes  $\nabla \times \vec{E}=-\frac{\partial}{\partial t}\vec{B}$ .

- a) Zeigen Sie mit dem Faradayschen Gesetz, dass  $\vec{B}$  senkrecht auf  $\vec{E}$  und ebenso senkrecht auf der Ausbreitungsrichtung steht.
- b) Zeigen Sie, dass  $|\vec{E}| = c|\vec{B}|$  gilt.

# Lösung:

a) 
$$\vec{E}(\vec{r},t) = E_0 \cos\left(2\pi \left(ft - \frac{x}{\lambda}\right)\right) \hat{e}_z$$
 [1]

Linke Seite Faraday:

$$\nabla \times \vec{E} = -\frac{\partial}{\partial x} \left[ E_0 \cos \left( 2\pi \left( ft - \frac{x}{\lambda} \right) \right) \right] \hat{e}_y \tag{48}$$

$$\Rightarrow -\frac{\partial}{\partial t} \vec{B} = -E_0 \cdot \left[ -\sin \left( 2\pi \left( ft - \frac{x}{\lambda} \right) \right) \cdot \left( -\frac{2\pi}{\lambda} \right) \right] \hat{e}_y = -\frac{2\pi}{\lambda} E_0 \sin \left( 2\pi \left( ft - \frac{x}{\lambda} \right) \right) \hat{e}_y \tag{49}$$

$$\vec{B} = \int \frac{2\pi}{\lambda} E_0 \sin\left(2\pi \left(ft - \frac{x}{\lambda}\right)\right) dt \hat{e}_y$$

$$= \frac{2\pi E_0}{\lambda} \frac{1}{2\pi f} \cos\left(2\pi \left(ft - \frac{x}{\lambda}\right)\right) \hat{e}_y = \frac{E}{c} \cos\left(2\pi \left(ft - \frac{x}{\lambda}\right)\right) \hat{e}_y$$
(50)

[1]

$$\Rightarrow \vec{E} \parallel \hat{e}_z, \vec{B} \parallel \hat{e}_y, \vec{k} \parallel \hat{e}_x \tag{51}$$

$$\Rightarrow \vec{B} \cdot \vec{E} = 0, \vec{B} \cdot \vec{k} = 0 \tag{52}$$

$$\Rightarrow \vec{B} \perp \vec{E}, \vec{B} \perp \vec{k} \tag{53}$$

Mit dem Propagationsvektor der Welle k.

[1]

b)

$$\frac{|\vec{E}|}{|\vec{B}|} = \frac{E_0}{E_0/c} = c \tag{54}$$

$$\Rightarrow |\vec{E}| = c|\vec{B}| \tag{55}$$

[1]

# Konstanten

$$\begin{split} \epsilon_0 &= 8.85 \cdot 10^{-12} \text{CV}^{-1} \text{m}^{-1} & \mu_0 &= 1, 26 \cdot 10^{-6} \text{mkgs}^{-2} \text{A}^{-2} \\ e &= 1.60 \cdot 10^{-19} \text{C} & c &= 3 \cdot 10^8 \text{m/s} \\ m_e &= 9.11 \cdot 10^{-31} \text{kg} \end{split}$$