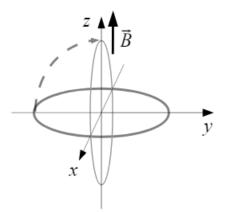
# Ferienkurs Experimentalphysik 2

# Lösung Übungsblatt 3

Tutoren: Elena Kaiser und Matthias Golibrzuch

#### 4 Zeitlich veränderliche Felder

#### 4.1 Wechselstromgenerator



Ein gewöhnlicher Wechselstromgenerator besteht aus einer rotierenden Spule in einem Magnetfeld. Im einfachsten Fall rotiert eine kreisförmige Leiterschleife in einem homogenen Magnetfeld. Dessen Stärke sei  $|\vec{B}| = 1,25$  T und es zeige in die z-Richtung. Die Schleife rotiere mit der Frequenz f = 50, 0 Hz um die x-Achse und erzeuge eine maximale Spannung von  $U_0 = 250$  V.

- a) Welchen Radius R hat die Schleife?
- b) Bei welchen Winkeln 'zwischen dem Flächenvektor  $\vec{A}$  der Schleife und der z-Achse liegen die maximalen Werte von |U(t)| vor? (Vernachlässigen Sie die Anschlussdrähte und betrachten Sie die Fläche der Schleife so, als sei sie geschlossen.)

## Lösung

a) Wir benutzen das Induktionsgesetz

$$U_{ind} = -\dot{\phi} \tag{1}$$

Der Magnetische Fluss ist das Vektorprodukt aus Magnetischer Flussdichte und durchflossener Fläche. Damit vereinfacht sich unser Problem zu

$$U(t) = -\frac{d}{dt}BA\cos(\omega t) = \omega BA\sin(\omega t) = U_0\sin(\omega t)$$
 (2)

Daraus ergibt sich für  $U_0$ 

$$U_0 = \omega B A = \omega B \pi R^2 \tag{3}$$

Und somit für R

$$R = \sqrt{\frac{U_0}{\omega B\pi}} = 0,45\text{m} \tag{4}$$

b) Die maximalen Werte ergeben sich wenn die Schleife senkrecht zum Magnetfeld liegt, dass heißt in der xy-Ebene. Und damit wenn der Vektor der Flächennormalen parallel oder anti-parallel zur z-Achse ist.

$$\varphi = n\pi \; , \quad n = 0, 1, 2, 3, \dots$$
 (5)

## 4.2 Induktion durch Zug

- a) Welche Spannung U wird zwischen den Schienen eines Eisenbahngleises mit der Spurweite l=1435 mm induziert, wenn ein Zug (m=100 Tonnen) mit der Geschwindigkeitv=100 km/h darüber hinwegfährt und die Vertikalkomponente des Erdmagnetfeldes  $B_v=45$   $\mu$ T beträgt? Nehmen Sie an, dass die Schienen voneinander elektrisch isoliert sind und durch die Achsen der Wagen kurzgeschlossen werden. Der elektrische Widerstand des Zuges sei 0,1  $\Omega$ .
- b) Berechnen Sie die Kraft, die durch die Induzierte Spannung auf den Zug ausgeübt wird. In welche Richtung zeigt diese?
- c) Welche Arbeit muss der Zug insgesamt aufbringen um seine Geschwindigkeit zu halten, wenn er eine Strecke von  $x=300~\mathrm{km}$  zurücklegt.

## Lösung

a) Um die Spannung zu errechnen benutzen wir das Induktionsgesetz.

$$U(t) = -\dot{\phi} = -B\frac{dA}{dt} = -Bl\frac{dx}{dt} = -Blv = -1,8 \text{ mV}$$
(6)

b) Bei der auftretenden Kraft handelt es sich um die Lorentzkraft.

$$F_l = IlB = \frac{UlB}{R} = -\frac{B^2 l^2 v}{R} = -1,16 \times 10^{-6} \text{ N}$$
 (7)

c) Um die aufzubringende Arbeit zu errechnen integrieren wir die Lorentzkraft über die gefahrene Strecke.

$$W = -\int F_l dx = -F_l x = 0,35 \text{ J}$$
 (8)

## 4.3 Induktivität einer Spule

Eine Spule habe 1000 Windungen auf einem Kern der relativen Permeabilität  $\mu=1000$ . Länge und Durchmesser der Spule seien l=30 cm bzw. d=6 mm. Berechnen Sie die Induktivität L der Spule!

#### Lösung

Zunächst bestimmen wir das Magnetfeld dieser langen Spule.

$$B = \mu \mu_0 \frac{n}{l} I \tag{9}$$

Dies ergibt für jede Wickelung einen magnetischen Fluss von

$$\phi = \mu \mu_0 \frac{n}{l} I \frac{\pi}{4} d^2 \tag{10}$$

Und damit eine Induktivität von

$$\phi = \frac{n\phi}{I} = \mu \mu_0 \frac{n^2 \pi}{l^2} d^2 = 118 \text{ mH}$$
 (11)

## 5 Wechselstromkreise

## 5.1 Differentialgleichungen von Schaltungen

Eine Wechselspannungsquelle liefert die Effektivspannung U=6 V mit der Frequenz  $\nu=50$ Hz ( $\omega=2\pi\nu$ ). Zunächst wird ein Kondensator der Kapazität C angeschlossen und es fließt ein Effektivstrom  $I_1=96$  mA. Dann wird statt des Kondensators eine Spule mit Induktivität L und Ohmschen Widerstand R angeschlossen, der Effektivstrom beträgt dann  $I_2=34$  mA. Schließlich werden Kondensator und Spule hintereinandergeschaltet und es fließen  $I_3=46$  mA.

- 1. Setzen Sie die Spannung der Stromquelle in komplexer Form als  $U(t) = \hat{U}e^{i\omega t}$  an und leiten Sie aus den Differentialgleichungen allgemein den Scheinwiderstand (d.h. den Absolutbetrag des komplexen Widerstandes) her von:
  - (a) einer Kapazität C,
  - (b) einer reinen Induktivität L,
  - (c) einer Spule mit L und R,
  - (d) einer Reihenschaltung aus einer Kapazität C und einer Spule mit L und R.
- 2. Berechnen Sie die Kapazität des Kondensators sowie die Induktivität und den Ohmschen Widerstand der Spule aus den oben angegebenen experimentellen Werten.

## Lösung

1. (a) Für die reine Kapazität gilt die Gleichung

$$\frac{1}{C}Q = U(t) \tag{12}$$

U(t) ist nun eine Oszillation  $U(t)=\hat{U}e^{i\omega t}$  und für I(t) machen wir den Ansatz  $I(t)=\hat{I}e^{i\omega t}$ . Ableiten der Gleichung nach t führt dann auf

$$\frac{1}{C}\hat{I}e^{i\omega t} = \hat{U}i\omega e^{i\omega t} \tag{13}$$

also

$$\hat{I} = i\omega C\hat{U} \tag{14}$$

Somit ist der komplexe Widerstand

$$Z_C = \frac{\hat{U}}{\hat{I}} = \frac{1}{i\omega C} \tag{15}$$

und der Scheinwiderstand

$$|Z_C| = \frac{1}{\omega C} \tag{16}$$

(b) Für die reine Induktivität gilt die Differentialgleichung

$$L\dot{I} = U(t) \tag{17}$$

U(t) ist nun eine Oszillation  $U(t)=\hat{U}e^{i\omega t}$  und für I(t) machen wir den Ansatz  $I(t)=\hat{I}e^{i\omega t}$ . Das führt auf

$$i\omega L\hat{I}e^{i\omega t} = \hat{U}e^{i\omega t} \tag{18}$$

also

$$\hat{I} = \frac{\hat{U}}{i\omega L} \tag{19}$$

Somit ist der komplexe Widerstand

$$Z_L = \frac{\hat{U}}{\hat{I}} = i\omega L \tag{20}$$

und der Scheinwiderstand

$$|Z_L| = \omega L \tag{21}$$

(c) Für L und R gilt die Differentialgleichung

$$L\dot{I} + RI = U(t) \tag{22}$$

U(t) ist nun eine Oszillation  $U(t)=\hat{U}e^{i\omega t}$  und für I(t) machen wir (im eingeschwungenen Zustand) den Ansatz  $I(t)=\hat{I}e^{i\omega't}$ . Das führt dann auf

$$Li\omega'\hat{I}e^{i\omega't} + R\hat{I}e^{i\omega't} = \hat{U}e^{i\omega t}$$
(23)

Division durch  $e^{i\omega't}$  ergibt

$$Li\omega'\hat{I} + R\hat{I} = \hat{U}e^{i(\omega - \omega')t}$$
(24)

Da auf der linken Seite eine Konstante steht, kann diese Gleichung für alle t nur dann gelten, wenn die rechte Seite auch konstant ist, d.h. wenn  $\omega = \omega'$ . Damit folgt

$$\hat{I} = \frac{\hat{U}}{i\omega L + R} \tag{25}$$

Somit ist der komplexe Widerstand

$$Z_{LR} = \frac{\hat{U}}{\hat{I}} = i\omega L + R \tag{26}$$

und der Scheinwiderstand

$$|Z_{LR}| = \sqrt{\omega^2 L^2 + R^2} \tag{27}$$

#### (d) Für L, R und C in Reihe gilt die Differentialgleichung

$$L\dot{I} + RI + \frac{1}{C}Q = U(t) \tag{28}$$

U(t) ist nun eine Oszillation  $U(t)=\hat{U}e^{i\omega t}$  und für I(t) machen wir (im eingeschwungenen Zustand) den Ansatz  $I(t)=\hat{I}e^{i\omega' t}$ . Ableiten der Differentialgleichung nach t und Einsetzen des Ansatzes führt dann auf

$$-L\omega^{\prime 2}\hat{I}e^{i\omega^{\prime}t} + Ri\omega^{\prime}\hat{I}e^{i\omega^{\prime}t} + \frac{1}{C}\hat{I}e^{i\omega^{\prime}t} = \hat{U}i\omega e^{i\omega t}$$
(29)

Division durch  $e^{i\omega't}$  ergibt

$$-L\omega^{\prime 2}\hat{I} + Ri\omega^{\prime}\hat{I} + \frac{1}{C}\hat{I} = \hat{U}i\omega e^{i(\omega - \omega^{\prime})t}$$
(30)

Da auf der linken Seite eine Konstante steht, kann diese Gleichung für alle t nur dann gelten, wenn die rechte Seite auch konstant ist, d.h. wenn  $\omega' = \omega$ . Damit folgt:

$$\hat{I} = \frac{\hat{U}}{R + i\left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)} \tag{31}$$

Somit ist der komplexe Widerstand

$$Z_{LRC} = \frac{\hat{U}}{\hat{I}} = R + i\left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right) \tag{32}$$

und der Scheinwiderstand

$$|Z_{LRC}| = \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2} \tag{33}$$

#### 2. Es gilt

$$I_{eff} = \frac{1}{\sqrt{2}} |\hat{I}| = \frac{1}{\sqrt{2}} \frac{1}{|Z_C|} |\hat{U}| = \frac{1}{|Z_C|} U_{eff}$$
 (34)

also

$$|Z_C| = \frac{U_{eff}}{I_{eff}} \tag{35}$$

Da andererseits

$$|Z_C| = \frac{1}{\omega C} \tag{36}$$

folgt also

$$C = \frac{1}{\omega} \frac{I_{eff}}{U_{eff}} = \frac{1}{\omega} \frac{I_1}{U} = 50.9 \mu F$$
 (37)

Um die Induktivität und den Widerstand der Spule zu berechnen, bestimmt man zuerst aus den experimentellen Werten die Scheinwiderstände:

$$|Z_{LR}| = \frac{U}{I_2} = 176.5\Omega \tag{38}$$

$$|Z_{LRC}| = \frac{U}{I_3} = 130.4\Omega$$
 (39)

Damit werden nun

$$|Z_{LR}| = \sqrt{\omega^2 L^2 + R^2} \tag{40}$$

$$|Z_{LRC}| = \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2} \tag{41}$$

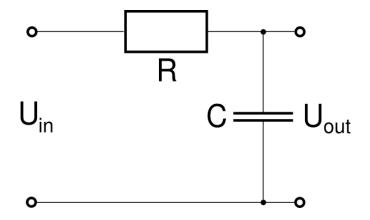
zu zwei Gleichungen für die zwei Unbekannten R, L. Quadrieren und Subtraktion ergibt eine Gleichung für L mit der Lösung

$$L = \frac{C}{2} \left( |Z_{LR}|^2 - |Z_{LRC}|^2 + \frac{1}{\omega^2 C^2} \right) = 0.46H$$
 (42)

R folgt dann mit

$$R = \sqrt{|Z_{LR}|^2 - \omega^2 L^2} = 101.4\Omega \tag{43}$$

#### 5.2 Hoch- oder Tiefpass



Betrachten Sie das obige Schaltbild! Es ist am Eingang eine Wechselspannung  $U_{\rm in}(t) = U_0\cos{(\omega t)}$  angelegt. Berechnen Sie das Verhältnis der Beträge von Ein- und Ausgangsspannung  $\frac{|U_{\rm out}|}{|U_{\rm in}|}$ . Handelt es sich bei der Schaltung um einen Hoch- oder um einen Tiefpass?

## Lösung

Die Kirchhoffsche Knotenregel in einem der beiden Knotenpunkte liefert die Beziehung:

$$\frac{U_{\rm in}}{Z_C + R} = \frac{U_{\rm out}}{Z_C} \implies U_{\rm out} = \frac{\frac{1}{i\omega C}}{\frac{1}{i\omega C} + R} U_{\rm in} = \frac{1}{1 + i \cdot R\omega C} U_{\rm in}$$
(44)

Erweiterung mit dem komplex Konjugierten des Nenners führt zu einer Aufspaltung in Real- und Imaginärteil. Dies ermöglicht die einfache Betragsbildung:

$$|U_{\text{out}}| = \sqrt{U_{\text{out}} \cdot U_{\text{out}}^*} = \frac{1}{\sqrt{1 + (R\omega C)^2}} \cdot |U_{\text{in}}|$$
(45)

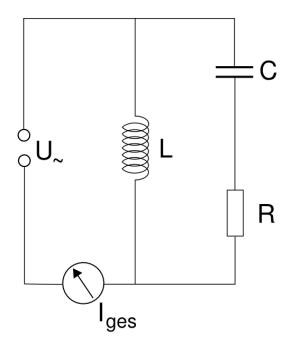
Daraus folgt:

$$\lim_{\omega \to 0} \frac{|U_{\text{out}}|}{|U_{\text{in}}|} = 1$$

$$\lim_{\omega \to \infty} \frac{|U_{\text{out}}|}{|U_{\text{in}}|} = 0$$
(46)

Es handelt sich also um einen Tiefpass.

#### 5.3 Schwingkreis



Betrachten Sie den elektrischen Schwingkreis in der obigen Abbildung! Angegeben sind die angelegte Wechselspannung  $U_{\sim} = U_0 \cos(\omega t)$  mit Grundspannung  $U_0$  und Frequenz  $\omega$ , die Induktivität der Spule L, die Kapazität des Kondensators C sowie der ohmsche Widerstand R. An der eingezeichneten Stelle wird der Gesamtstrom  $I_{\rm ges}$  gemessen. Geben Sie diesen in Abhängigkeit der gegebenen Größen an! Führen Sie zusätzlich, wo sinnvoll, den "Grundstrom"  $I_0 := \frac{U_0}{R}$  ein.

## Lösung

Die Kirchhoffsche Knotenregel liefert zunächst die triviale Beziehung, dass der Strom sich bei Eintritt in die beiden Zweige des Stromkreises in zwei Anteile aufteilt:

$$I_{\text{ges}} = I_1 + I_2 \tag{47}$$

Die Kirchhoffsche Maschenregel besagt weiterhin, dass für die beiden Maschen

$$U_0 \cos(\omega t) - L \cdot \dot{I}_1 = 0 \tag{48}$$

und

$$U_0 \cos(\omega t) - R \cdot I_2 - \frac{Q_C}{C} = 0 \tag{49}$$

gelten, wobei  $Q_C$  die Ladung am Kondensator darstellt, welche durch  $I_2 = Q_C$  gegeben ist. Durch Integration der ersten Gleichung kommt man auf

$$I_1(t) = \frac{U_0}{\omega L} \sin(\omega t). \tag{50}$$

Da bei t=0 eine Gleichspannung herrscht und die Spule wie die Verbindungsdrähte als widerstandslos angenommen wird, fließt der Strom bei t=0 nur durch den anderen Zweig und  $I_1(0) = 0$ . Die Integrationskonstante wurde demnach als 0 gewählt. Die zweite Gleichung lässt sich lösen, wenn man statt des Stroms die Kondensatorladung betrachtet:

$$R\dot{Q_C} + \frac{1}{C}Q_C = U_0\cos(\omega t) \tag{51}$$

Ein sinnvoller Ansatz ist, wie im Hinweis beschrieben, eine reelle Ladungsoszillation, denn ein Imaginärteil würde Energieverlust bedeuten, der hier nicht auftritt:

$$Q_C(t) = A\sin(\Omega t) + B\cos(\Omega t) \tag{52}$$

Es gibt keinen Grund, weshalb die Frequenz der Oszillation eine andere sein könnte als die der Wechselspannung, daher kann man von vornherein  $\Omega=\omega$  setzen. Nun gilt es, durch Einsetzen in die Gleichung die Konstanten A und B zu bestimmen. Einsetzen führt zunächst zu:

$$\left[RA\omega + \frac{B}{C} - U_0\right]\cos(\omega t) + \left[-RB\omega + \frac{A}{C}\right]\sin(\omega t) = 0$$
 (53)

Die Koeffizienten der Kosinus- und der Sinusfunktion müssen, da sie zeitunabhängig sind, beide Null sein. Daraus erhält man:

$$A = RC\omega \cdot B, \ B = \frac{U_0C}{1 + (RC\omega)^2}$$
 (54)

Einsetzen in den Lösungsansatz und anschließende Ableitung führt zu

$$I_2(t) = \dot{Q_C}(t) = \frac{\frac{U_0}{R} \cdot (RC\omega)^2}{1 + (RC\omega)^2} \cos(\omega t) - \frac{\frac{U_0}{R} \cdot RC\omega}{1 + (RC\omega)^2} \sin(\omega t)$$
 (55)

Setzt man in  $I_2$  noch die vorgeschlagene Ersetzung  $I_0=\frac{U_0}{R}$  ein, ergibt sich als Gesamtergebnis:

$$I_{\text{ges}}(t) = \frac{I_0 \cdot (RC\omega)^2}{1 + (RC\omega)^2} \cos(\omega t) + \left(\frac{U_0}{\omega L} - \frac{I_0 \cdot RC\omega}{1 + (RC\omega)^2}\right) \sin(\omega t)$$
 (56)