

Klassische Physik 2

Elektrodynamik

SS2013

Johannes Blümer

v18 09. Juli

KIT-Centrum Elementarteilchen- und Astroteilchenphysik KCETA



Schwingkreis Forts.

$$Q(t) = Q_0 \cdot e^{i \left(\frac{iR}{2L} \pm \sqrt{\frac{1}{LC} - \frac{R^2}{4L^2}} \right) t}$$

$$= Q_0 \cdot e^{-\frac{R}{2L} t} \cdot e^{\pm i \omega t}$$

mit $\omega = \sqrt{\frac{1}{LC} - \frac{R^2}{4L^2}}$

Aufangs-
ladung

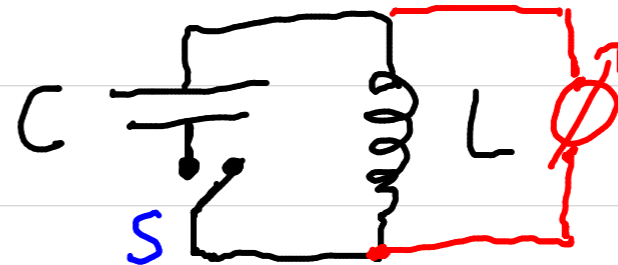
expon.
Dämpfung

Schwingungssystem

phys. Abkürzung
 $e^{i \omega t} \rightarrow \cos \omega t$

Resultat vom letzten Do...

„langsame Schwingkreis“:



C aufladen
S schließen


$C = 40 \mu F$ $L = 630 \text{ H}$ $R = 280 \Omega$

Kurven A, B, C : A = "Schwache Dämpfung" : $\omega > 0$

$$\sqrt{\frac{1}{LC} - \frac{R^2}{4L^2}} \text{ reell}$$

B = kritischer Grenzfall $\sqrt{\dots} = 0$, d.h. $\frac{1}{LC} = \frac{R^2}{4L^2}$

C "Kriechfall" : auch ohne Schwingung, aber langsamer als im B

5  Stand 12⁰⁰

Erzwungene Schwingungen

RCL-Kreis mit externer Spannungsquelle (Generator)

$$U_G = U_{G0} \cdot \cos \omega t \quad \text{Phase} \equiv 0$$

↑
variabel

Maschenregel ! Dgl ! Ansatz ...

$$L\ddot{Q} + R\dot{Q} + \frac{Q}{C} = U_{G0} \cos \omega t \quad \text{inhomogene Dgl.}$$

Einschaltvorgang: t klein, wenige Schwingungen als Überlagerung der „freien“ und erzwungenen Schwingung ... \rightarrow ignorieren

betr. stationäres Verhalten \rightarrow „stationäre Lösung“ $I = I_{\max} \cos(\omega t - \delta)$

$$\text{Lösung: } \tan \delta = \frac{X_L - X_C}{R}$$

$$I_{\max} = \frac{U_{G0}}{Z} = \frac{U_{G0}}{\sqrt{R^2 + (X_L - X_C)^2}}$$

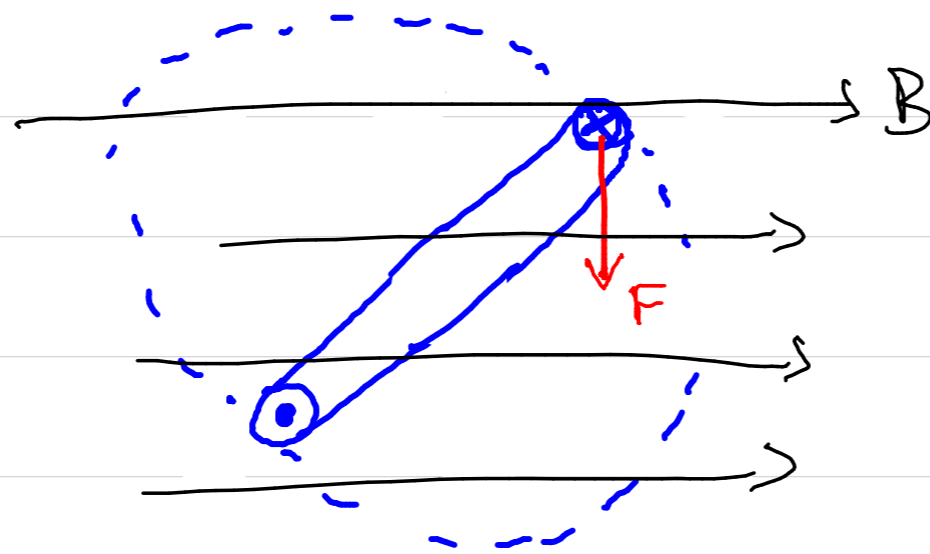
Phase richtig, Strom im Schwingkreis kann gegen I_G verschoben sein

Impedanz des Schwingkreises

Resonanzkurven für Q, I, U, \dots, P als Fkt. v. ω skizze + „f“

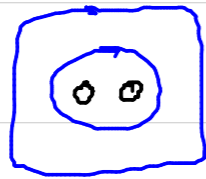
Steuerung von Schwingungsvorgängen

- Diode: Gleichrichtung, Stromschalter
- Triode: Strommodulation, Kennlinie



F stets \downarrow , nicht tangential
 \hookrightarrow ungl. Verlauf von
- Drehmoment in Motoren
- induz. Spannung in Generatoren

„Steckdose“



2 Anschlüsse

\rightarrow 2-Phasen-Strom

\Rightarrow Dreiphasenstrom

„Drehstrom“

3 Leiter mit I, U um 120° versetzt

Math. Einschub \rightarrow „fit-4-Maxwell“

$$\operatorname{div} \vec{a}, \operatorname{rot} \vec{a}; \quad \operatorname{rot} \left(\frac{a \vec{r}}{r^3} \right) = 0$$

„radiales $1/r^2$ -Feld“

vgl. E-Feld
linearer Punktladung

wichtig:

Rotation eines Gradientenfeldes = 0

Divergenz eines Wirbelfeldes = 0

Gauß'scher Satz:
$$\int_V \operatorname{div} \vec{A} \, dV = \int_A \vec{A} \, d\vec{A}$$

Stokes' Satz:
$$\int_A \operatorname{rot} \vec{A} \, d\vec{A} = \oint_C \vec{A} \, d\vec{l}$$

Amperesches Gesetz: $\oint_C \vec{B} d\vec{l} = \mu_0 I$ ← integrale Form

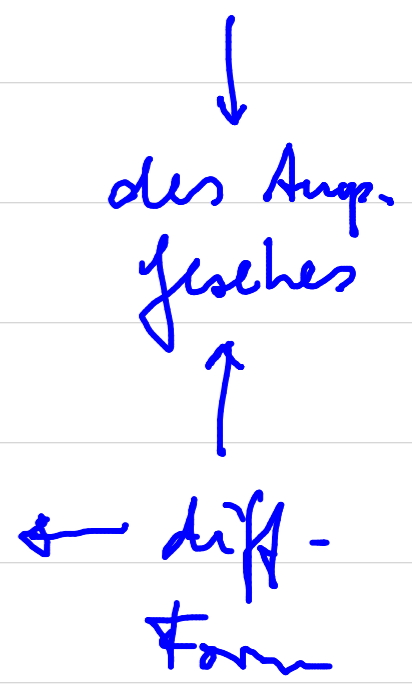
Gesamtstrom $I = \int_A \vec{j} d\vec{A}$

↳ $\oint_C \vec{B} d\vec{l} = \int_A \mu_0 \vec{j} d\vec{A}$

regel re. Seite von 'Stokes'

regel li. Seite v. Stokes

→ $\mu_0 \vec{j} = \text{rot } \vec{B}$



"Die Wirbel von Magnetfeldern haben ihre Ursache in Stromdichten"

"Induktion vertieft" → $U_{\text{ind}} = \oint_C \vec{E} d\vec{s} = - \frac{d\Phi_{\text{m}}}{dt} = - \frac{d}{dt} \int_{A(C)} \vec{B} d\vec{A}$

geschl. Kurve

Fläche, die von C umrandet wird

Bem.: 1) Möglichkeiten, U ind zu "erhalten" $\Delta A, \Delta N, \Delta \text{Orient.}$
 $\Delta B \Rightarrow \dot{B}$

2) Lenz'sche Regel!

3) Stokes!
$$\int_{A(c)} \text{rot } \vec{A} d\vec{A} = \oint_c \vec{A} d\vec{e}$$

hier:
$$\oint_c \vec{E} d\vec{s} = \int_{A(c)} \text{rot } \vec{E} d\vec{A}$$

$$= - \frac{d}{dt} \int_{A(c)} \vec{B} d\vec{A}$$

↳ Vgl der Terme

$$\text{rot } \vec{E} = - \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$$

bei festem Ort \vec{r}

↳ verknüpft elekt. Wirbelfeld mit der zeitl. Änderung eines Magnetfeldes

„2. Maxwell-Gl.“

$$[\text{Erinn. 1. Maxwell-Gl } \text{div } \vec{E} = \rho / \epsilon_0]$$