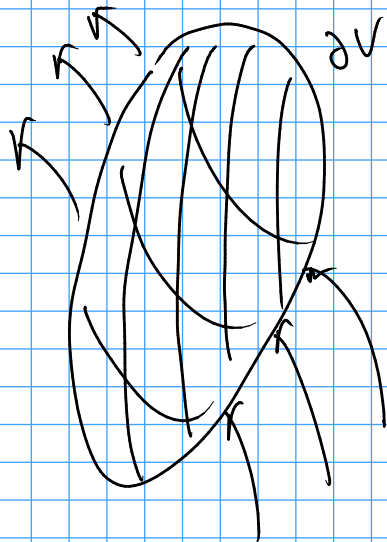


# EM Tutorium - Blatt 10, 5.7.2010

Wiederholung: Ladungserhaltung



$$\iint_{\partial V} \vec{j} d\vec{a} = - \frac{dQ(V)}{dt}$$

Ladungserhaltung  
in integraler  
Form

stationärer Fall:  $\frac{dQ(V)}{dt} = 0$

$$\iint_{\partial V} \vec{j} d\vec{a} = 0$$

Satz v. Gauß:

$$\iint_{\partial V} \vec{j} d\vec{a} = \iiint_V \operatorname{div} \vec{j} dV = 0$$

$$\Rightarrow \operatorname{div} \vec{j} = 0$$

äquivalente  
Aussagen

allgemeine Darstellung:

$$\iint_{\partial V} \vec{j} d\vec{a} = - \frac{dQ(V)}{dt}$$

$$Q(V) = \iiint_V \rho(\vec{r}) dV$$

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} Q(V) &= \frac{d}{dt} \iiint_V \rho(\vec{r}) dV = \\ &= \iiint_V \frac{\partial}{\partial t} \rho(\vec{r}) dV \end{aligned}$$

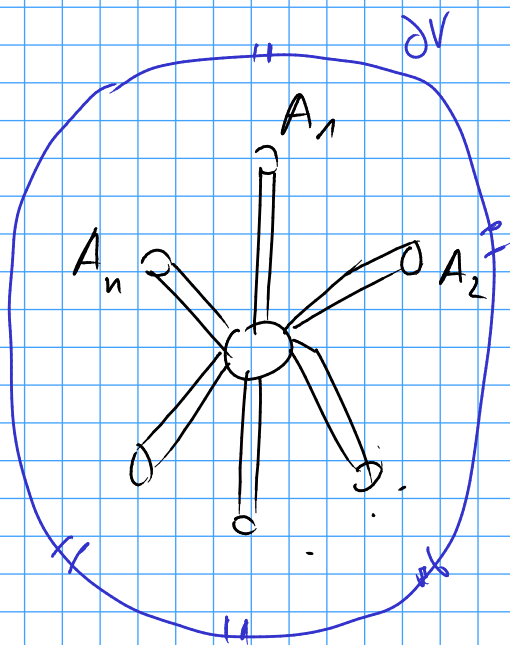
$$\Rightarrow \iiint_V \operatorname{div} \vec{j} dV = - \iiint_V \frac{\partial}{\partial t} \rho(\vec{r}) dV$$

$$\Rightarrow \iiint_V \operatorname{div} \vec{j} + \frac{\partial}{\partial t} \rho(\vec{r}) dV = 0$$

$$\Rightarrow \operatorname{div} \vec{j} + \frac{\partial}{\partial t} \rho(\vec{r}) = 0$$

Ladungserhaltung in  
differenzieller

→ Herleitung KCL auf feldtheoretische Weise



$$\sum_k I_k = 0$$

$$0 = \operatorname{div} \vec{j} = \iiint_V \operatorname{div} \vec{j} dV = \iint_{\partial V} \vec{j} d\vec{a}$$

$$= \sum_k \iint_{A_k} \vec{j} d\vec{a} = \underline{\underline{\sum_k I_k}}$$

Magnetostatik

$$\vec{F}_L = q \cdot (\vec{v} \times \vec{B})$$

$$\Phi = \iint_A \vec{B} d\vec{a}$$

$$U_{\text{ind}} = - \frac{d\Phi}{dt}$$

## Zusatzaufgabe (DVP 1997)

$$\text{geg: } \sigma(T) = \sigma_0 \frac{T - T_1}{T_0 - T_1}$$

$$\vec{E}(r) = E(r) \cdot \vec{e}_2$$

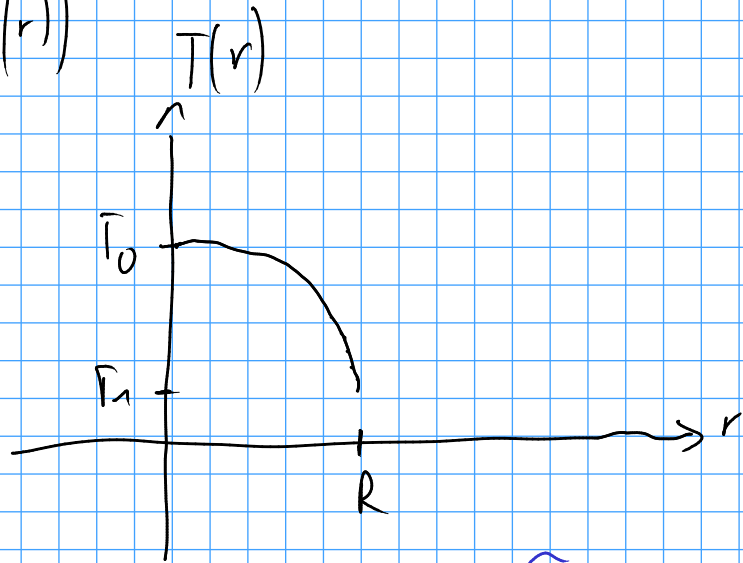
$$T(r) = T_1 + (T_0 - T_1) \left(1 - \frac{r^2}{R^2}\right)$$

$$\vec{j}(r) = j(r) \vec{e}_2$$

a) ges: Skizze  $T(r)$ ,  $\sigma(T(r))$

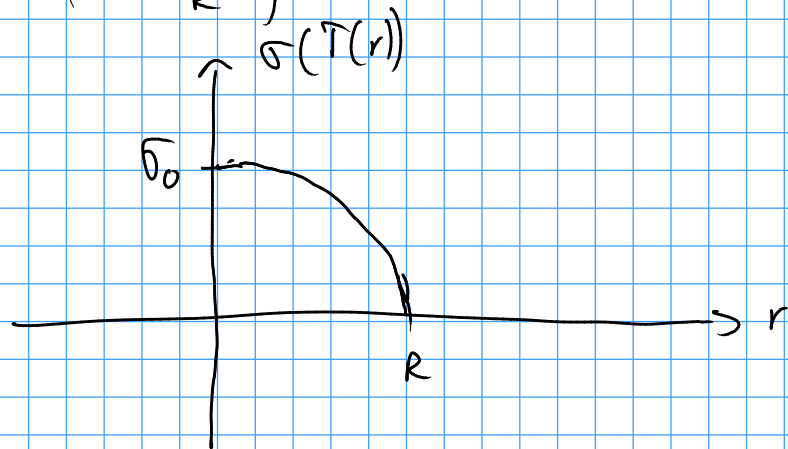
$$\text{Lös: } T(0) = T_0$$

$$T(R) = T_1$$



$$\sigma(T(r)) = \sigma_0 \frac{\widehat{T_1 + (T_0 - T_1) \left(1 - \frac{r^2}{R^2}\right) - \widehat{T_1}}{T_0 - T_1} =$$

$$= \sigma_0 \left(1 - \frac{r^2}{R^2}\right)$$



$$b) U = \int \vec{E} \cdot d\vec{r} = \int_0^L E(r) \cdot \vec{e}_2 \cdot (-\vec{e}_2) dr$$

$$U = L \cdot E(r) \Rightarrow E(r) = \frac{U}{L} = \text{const.} \Rightarrow E(r) = E$$

$$\vec{E} = -\frac{U}{L} \vec{e}_2$$

↑ ergibt sich aufgrund des geg. KOST

$$c) \vec{j} = \sigma \cdot \vec{E} = -\sigma_0 \left(1 - \frac{r^2}{R^2}\right) \frac{U}{L} \vec{e}_2$$

$$d) I = \iint_A \vec{j} \cdot d\vec{a} = - \int_0^{2\pi} \int_0^R \sigma_0 \left(1 - \frac{r^2}{R^2}\right) \frac{U}{L} \vec{e}_2 \cdot \boxed{\vec{e}_2 r dr d\varphi} =$$

$$= -\sigma_0 \frac{U}{L} \cdot 2\pi \int_0^R r - \frac{r^3}{R^2} dr = -\sigma_0 \frac{U}{L} \cdot 2\pi \left[ \frac{1}{2} r^2 - \frac{1}{4} \frac{r^4}{R^2} \right]_0^R =$$

$$= \underline{\underline{-\frac{1}{2} \pi \sigma_0 \frac{U}{L} R^2}}$$

$$e) p_{el} = \vec{j} \cdot \vec{E} = \sigma_0 \left(1 - \frac{r^2}{R^2}\right) \frac{U^2}{L^2}$$

$$f) P_{dis} = \iiint p_{el} dV = \int_0^L \int_0^{2\pi} \int_0^R \sigma_0 \frac{U^2}{L^2} \left(1 - \frac{r^2}{R^2}\right) r dr d\varphi dz =$$

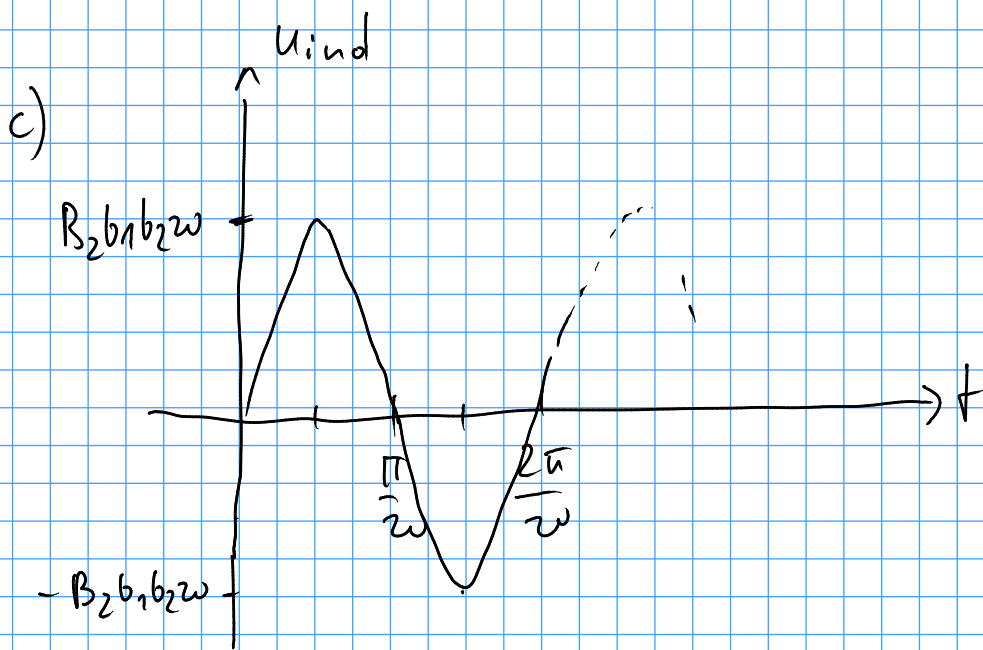
$$= \sigma_0 \frac{U^2}{L^2} \cdot 2\pi \cdot L \int_0^R r - \frac{r^3}{R^2} dr = \sigma_0 \frac{U^2}{L} \frac{\pi}{2} R^2$$

$$P_{el} = UI = U \cdot \left( -\frac{1}{2} \bar{u} \sigma_0 \frac{U}{L} \right) R^2$$

## Aufgabe 25

$$a) \phi = \iint_A \vec{B} \cdot d\vec{a} = \iint_A B_2 \cdot \vec{e}_2 \cdot \vec{e}_2 \, dx \, dy = B_2 b_1 b_2 \cos(\omega t)$$

$$b) U_{ind} = -\frac{d\phi}{dt} = +B_2 b_1 b_2 \omega \sin(\omega t)$$



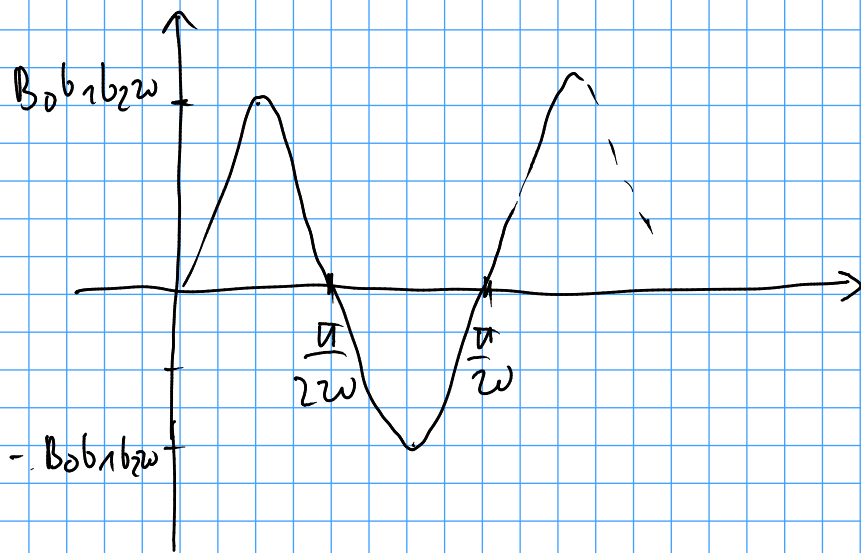
$$d) B_2(t) = B_0 \cos(\omega t - \varphi_0)$$

$$\tilde{\phi}(t) = \iint_A \vec{B} \cdot d\vec{a} = B_0 b_1 b_2 \cos(\omega t - \varphi_0) \cos(\omega t)$$

$$\begin{aligned}\tilde{u}_{\text{ind}} &= -\frac{d\tilde{\Phi}}{dt} = -B_0 b_1 b_2 \frac{d}{dt} \left( \cos(\omega t - \varphi_0) \cos(\omega t) \right) = \\ &= B_0 b_1 b_2 \omega \left[ \sin(\omega t) \cos(\omega t - \varphi_0) + \cos(\omega t) \sin(\omega t - \varphi_0) \right]\end{aligned}$$

e)  $\varphi_0 = 0$

$$\tilde{u}_{\text{ind}} = 2 B_0 b_1 b_2 \omega \underbrace{\sin(\omega t) \cos(\omega t)}_{\frac{1}{2} \sin(2\omega t)} = B_0 b_1 b_2 \omega \sin(2\omega t)$$



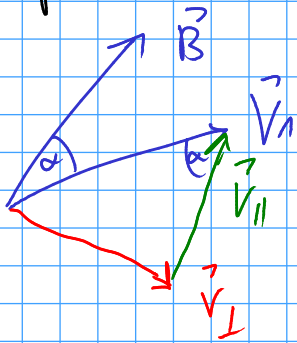
f) Leiterschleife nicht mehr rechteckig, sondern kreisförmig + doppelt so hohe induzierte Spannung

$$\Rightarrow 2b_1 b_2 = r^2 \alpha$$

$$\Rightarrow r = \sqrt{\frac{2b_1 b_2}{\alpha}}$$

## Aufgabe 24

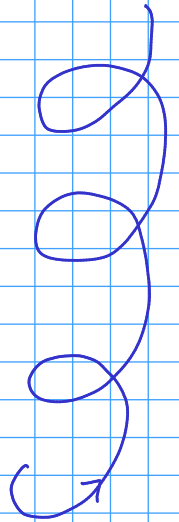
geg: magnetische Flussdichte  $\vec{B}$ ,  $\vec{v}_1, \alpha$



$$|\vec{v}_\perp| = |\vec{v}_1| \sin \alpha$$

$$|\vec{v}_\parallel| = |\vec{v}_1| \cos \alpha$$

a) Trajektorie besitzt Form einer Schraubenlinie (vgl. Vorlesung)



b) ges:  $r, s$  (Steigung d. Trajektorie)

Kräftegleichgewicht:  $\vec{F}_L = \vec{F}_{ZP}$

mit  $\vec{F}_L = q \cdot (\vec{v} \times \vec{B}) =$   
 $= q \cdot v \cdot B \sin \alpha$

$$\vec{F}_{ZP} = m \cdot \frac{v_\perp^2}{r} = m \frac{v_1^2 \sin^2 \alpha}{r}$$

$$\Rightarrow q \cdot v \cdot B \sin \alpha = m \frac{v_1^2 \sin^2 \alpha}{r}$$

$$\Rightarrow r = \frac{m v_1 \sin \alpha}{q B}$$

Warum  $v_\perp$ ? Dies ist die Komponente von  $\vec{v}_1$ , die das Elektron auf eine Kreisbahn zwingt.

Berechnung der Steigung: hierfür ist die Komponente  $v_\parallel$  essentiell, da diese für die Bewegung nach "oben" verantwortlich ist;

Also:  $v_{||} = \frac{s}{T}$   $T$ : Periodendauer: wie lange brauche ich für einen Umlauf

$$\text{mit } T = \frac{2\pi r}{v_{\perp}} = \frac{2\pi m v_{\perp} \sin \alpha}{q \cdot B \cdot \underbrace{v_{\perp} \sin \alpha}}$$

$$\Rightarrow s = v_{\perp} \cos \alpha \cdot \frac{2\pi m}{q B}$$

d) Bedingung für gegenseitiges Treffen der Elektronen:

- \*  $\rightarrow$  sie müssen sich in gleicher Höhe befinden
- $\rightarrow$  sie müssen sich auf dem gleichen Punkt der Kreisbahn befinden

Ansatz:  $x_1(t) = v_{||1} t + v_{||1} t_0$

$$x_2(t) = v_{||2} t \quad \text{mit } v_{||1} = v_1 \cos \alpha = v \cos \alpha$$
$$v_{||2} = v_2 \cos \beta = v \cos \beta$$

$$x_1(t_k) = x_2(t_k) \quad (*)$$

$$v_{||1} t_k + v_{||1} t_0 = v_{||2} t_k$$

$$\Rightarrow t_0 = \frac{v_{||2} t_k - v_{||1} t_k}{v_{||1}} = t_k \left( \frac{\cos \beta}{\cos \alpha} - 1 \right) = \frac{t_k}{2}$$



(\*)

$$\frac{t_k}{2} = nT = \frac{n \cdot 2\pi m}{qB} = t_0$$

↳ vielfaches der Periodendauer  $T$ , da sie nur dann am gleichen Ort sind (unter den geg. Voraussetzungen)