

## Magnetostatik

allg:  $\text{rot } \vec{H} = \vec{j} + \cancel{\vec{D}} = 0$

$$\oint \vec{H} \cdot d\vec{s} = \iint \vec{j} \cdot d\vec{A}$$

Vakuum:

$$\vec{B} = \mu_0 \vec{H}$$

Materie:

$$\vec{B} = \mu_0 (\vec{H} + \vec{M})$$

Magnetisierung  
bewegte Ladungen ( $e^-$  in Materie)  
sind Ströme  $\Rightarrow$  erzeugen magn. Moment

lineare Medien

$$\vec{B} = \mu_0 (\vec{H} + \vec{M}) = \mu_0 (\vec{H} + \chi_m \vec{H}) = \mu_0 (1 + \chi_m) \vec{H}$$

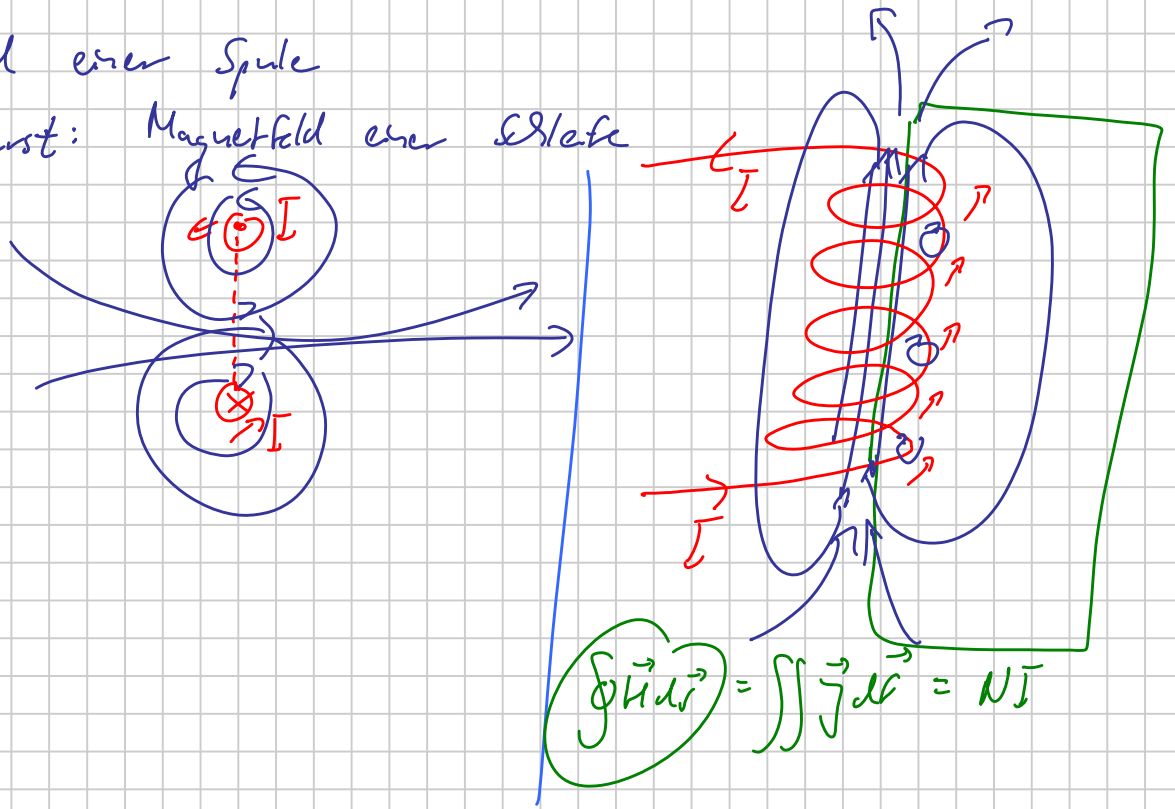
Suszeptibilität  $= \mu_0 \mu_r \vec{H}$

Bedingung an Grenzflächen:

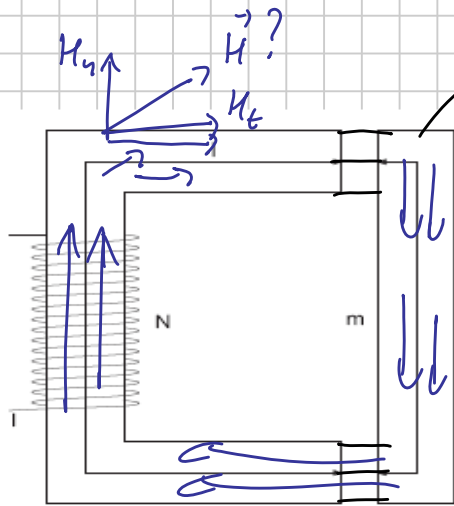
$$B_{n1} = B_{n2}, \quad H_{t1} = H_{t2} \quad (\text{wenn keine Flächenströme})$$

Magnetfeld einer Spule

zuerst: Magnetfeld einer Erdfeder



Materie verändert Form:



„Joch“, z.B. Eisen

$$B_{\text{Eisen}} = B_{\text{Luft}} \mu_{\text{rel Eisen}} = \mu_{\text{Luft}}$$

$$\rightarrow \mu_{\text{rel Eisen}} = \frac{1}{\mu_{\text{rel Eisen}}} \mu_{\text{Luft}} \rightarrow \text{sehr klein}$$

$\sim 1000$

$\rightarrow$  Richtung von  $\vec{H}$  im Joch entlang des Jochs

$$\vec{B} = \mu_0 \mu_{\text{rel}} \vec{H} \rightarrow B \text{ hauptsächlich im Joch}$$

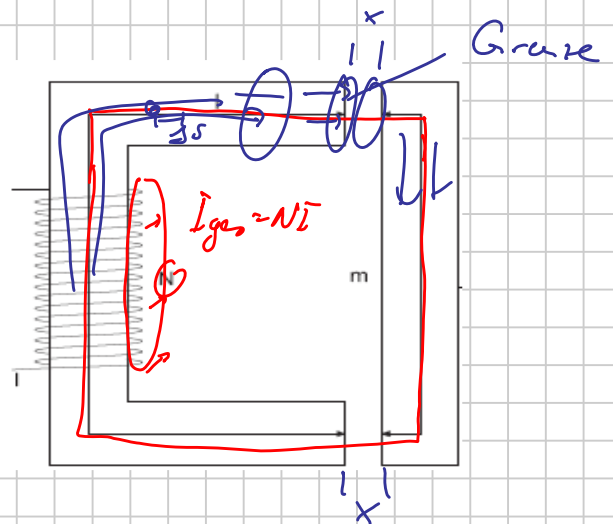
$\rightarrow$  Integrationsweg im Joch wählen

$H$  innerhalb des Jochs konstant, da sich Querschnitt nicht ändert und vor  $H = 0$

A22 | ges:  $\vec{B}, \vec{H}$

$$\oint \vec{H} d\vec{s} = \iint \vec{j} d\vec{a}$$

$\vec{j}_{\text{ges}} = NI$



$$\vec{H} \parallel d\vec{s} \Rightarrow \vec{H} \cdot d\vec{s} = H \cdot ds$$

$$\oint \vec{H} d\vec{s} = \underbrace{H_{\text{Eisen}} \cdot 2m}_{\text{Länge des Wegs im Eisen}} + \underbrace{H_{\text{Luft}} \cdot 2x}_{\text{Länge des Wegs in Luft}} = NI \quad (1)$$

Wie ist das Verhältnis zwischen  $H_{\text{Eisen}}$  und  $H_{\text{Luft}}$ ?

An der Grenze von Eisen und Luft gilt:  $H_{E1} = H_{E2}$

$\rightarrow \vec{H}$  behält die Richtung bei!

Stärke?  $B_{\text{Kern}} = B_{\text{Luft}}$

$$\mu_0 \mu_{\text{Kern}} H_{\text{Kern}} = \mu_0 H_{\text{Luft}} \rightarrow H_{\text{Luft}} = \mu_{\text{Kern}} H_{\text{Kern}} \quad (2)$$

(2) in (1)

$$\rightarrow H_{\text{Kern}} \cdot l + 2x \mu_{\text{Kern}} H_{\text{Kern}} = NI \Rightarrow$$

$$H_{\text{Kern}} = \frac{NI}{l + 2\mu_{\text{Kern}} x}$$

$$(2): H_{\text{Luft}} = \frac{\mu_{\text{Kern}} NI}{l + 2\mu_{\text{Kern}} x}$$

$$B_{\text{Kern}} = B_{\text{Luft}} = \mu_0 H_{\text{Luft}} = \mu_0 \mu_{\text{Kern}} H_{\text{Kern}} = \frac{\mu_0 \mu_{\text{Kern}} NI}{l + 2\mu_{\text{Kern}} x}$$

b) ges: 1.)  $W_{\text{m}}(I, x)$ , 2.)  $W_{\text{m}}(\bar{I}, x)$   
magn. Fluss

$$W_{\text{m}} = \iiint w_{\text{m}} dV = w_{\text{m, Kern}} \cdot V_{\text{Kern}} + w_{\text{m, Luft}} \cdot V_{\text{Luft}}$$

Energiedichte  $\times$  Volumen Spalt

$$w_{\text{m, Kern}} = \frac{1}{2} B H_{\text{Kern}}$$

$$V_{\text{Kern}} = \underline{l} \cdot A$$

Querschnittsfläche

$$w_{\text{m, Luft}} = \frac{1}{2} B H_{\text{Luft}}$$

$$V_{\text{Luft}} = 2x \cdot A$$

$$\underline{W_{\text{m}}} = \frac{1}{2} B \left( H_{\text{Kern}} V_{\text{Kern}} + H_{\text{Luft}} V_{\text{Luft}} \right) = \frac{1}{2} B A H_{\text{Kern}} (l + \mu_{\text{Kern}} 2x)$$

$$= \frac{1}{2} A \mu_0 \mu_{\text{Kern}} \left( \frac{NI}{l + 2\mu_{\text{Kern}} x} \right)^2 (l + \mu_{\text{Kern}} 2x) = \frac{1}{2} A \mu_0 \mu_{\text{Kern}} \frac{(NI)^2}{l + 2\mu_{\text{Kern}} x} \quad (*)$$

$$= W_{\text{m}}(I, x)$$

Bei konstantem Strom  $I$  nimmt die Energie im Feld ab, wenn  $x$  steigt.

$W_m(\Phi, x)$  ?

$$\Phi = \iint \vec{B} \cdot d\vec{L} = B \cdot A = \frac{\mu_0 \mu_r N I}{l + 2\mu_r x} \cdot A \Rightarrow I = \frac{\Phi \cdot (l + 2\mu_r x)}{\mu_0 \mu_r N A}$$

I in (\*) einsetzen:  $W_m = \frac{1}{2} A \mu_0 \mu_r \frac{\Phi^2 (l + 2\mu_r x)^2}{\mu_0^2 \mu_r^2 N^2 A^2}$

$$= \frac{1}{2} \frac{1}{A \mu_0 \mu_r} (l + 2\mu_r x) \Phi^2$$

Bei konstantem Fluss nimmt die magn. Feldenergie zu, wenn  $x$  steigt!

c) ges: Kraft auf Last

Last Aufgabe:

konst. Strom

$$F = \frac{\partial W_m}{\partial x}$$

$$F = \frac{\partial W_m(I, x)}{\partial x} = - \frac{1}{2} A \mu_0 \mu_r^2 \frac{(N I)^2}{(l + 2\mu_r x)^2}$$

konst. Fluss

$$F = - \frac{\partial W_m}{\partial x}$$

$$F = - \frac{\partial W_m(\Phi, x)}{\partial x} = - \frac{1}{2} \frac{1}{A \mu_0 \mu_r} \cdot \mu_r \Phi^2$$

$$= - \frac{1}{\mu_0 A} \left( \frac{\mu_0 \mu_r A N I}{l + 2\mu_r x} \right)^2$$

$$= - A \mu_0 \mu_r^2 \frac{(N I)^2}{(l + 2\mu_r x)^2}$$

← →  
identisch!

Grund: Kraft natürlich nur von aktuellem Strom  $I$  bzw. dazugehörigen Fluss  $\Phi$  abh., nicht abh. davon, ob nach einer kleinen Änderung  $\partial x$  der Fluss oder Strom konstant bleiben!

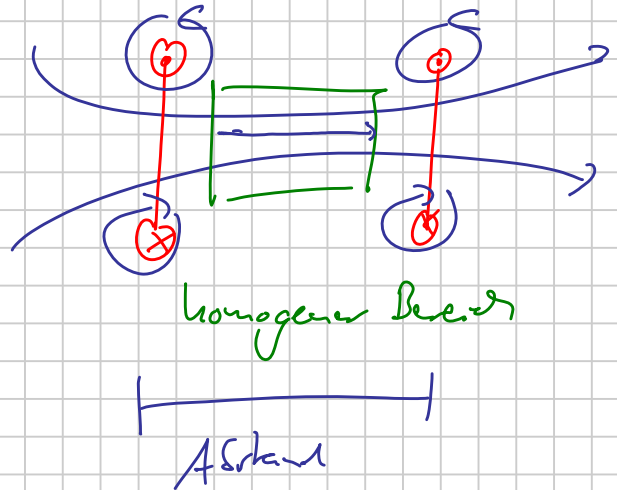
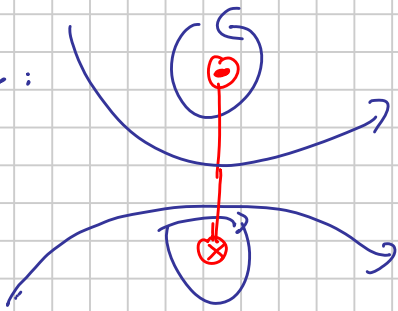
Richtung der Kraft: entlang der neg.  $x$ -Achse → Last wird angezogen!

Bei konst. Fluss: med. Energie  $\leftrightarrow$  magnetische Feldenergie

Bei konst. Strom: zusätzl. Energ.austausch mit Quelle, s. nächste Lösung

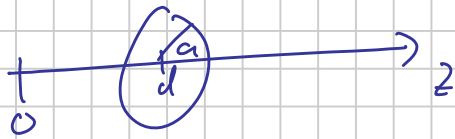
A23

Vorüberlegung:



Frage: wie groß sollte der Abstand für ein möglichst homogenes Feld sein?

a) Berechnung von  $\vec{B}$  auf z-Achse einer einzelnen Spule bei  $z=d$



Wie kann man  $\vec{B}$  berechnen?

•  $\oint \vec{H} \cdot d\vec{s} = \iint \vec{j} \cdot d\vec{e}$  Nun sinnvoller Integrationsweg

• Gesetz von Biot-Savart

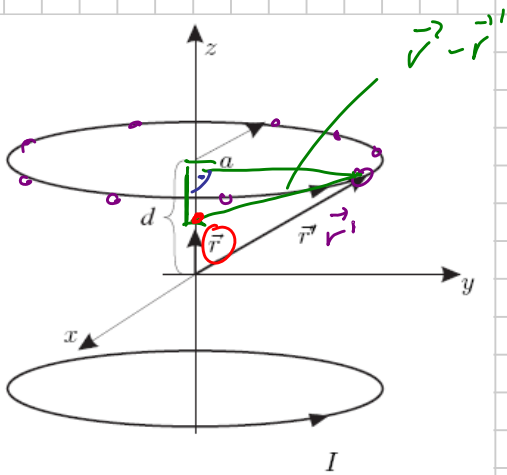
$$\vec{B}(\vec{r}) = \frac{\mu}{4\pi} \iiint \frac{\vec{j}(\vec{r}') \times (\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3} dV'$$

Im Prinzip möglich - einfacher:

• Gesetz von Biot-Savart für Linienleiter

$$\vec{B}(\vec{r}) = \frac{\mu I}{4\pi} \int \frac{d\vec{s}' \times (\vec{r} - \vec{r}')}{|\vec{r} - \vec{r}'|^3}$$

Ort des Flussdichte Ort des Stroms  
→ alle benötigten Größen bekannt



$$\vec{r} = z \vec{e}_z$$

$$\vec{r}' = d \vec{e}_z + a \vec{e}_\rho + \varphi' \vec{e}_\varphi$$

$$\Rightarrow \vec{r} - \vec{r}' = (z-d) \vec{e}_z - a \vec{e}_\rho - \varphi' \vec{e}_\varphi$$

$$|\vec{r} - \vec{r}'| = \sqrt{(z-d)^2 + a^2}$$

$$\vec{B}(\vec{r}) = \frac{\mu I}{4\pi} \int_{\varphi'=0}^{2\pi} \frac{a \cdot d\varphi' \cdot \vec{e}_\varphi \times ((z-d) \vec{e}_z - a \vec{e}_\rho - \varphi' \vec{e}_\varphi)}{((z-d)^2 + a^2)^{3/2}}$$

$$|d\vec{s}' = a d\varphi' \vec{e}_\varphi|$$

$$\int_{\varphi'=0}^{2\pi} \vec{e}_\rho d\varphi' = \vec{0}$$

$$= \frac{\mu I}{4\pi} \int_{\varphi'=0}^{2\pi} \frac{a(z-d) \vec{e}_\rho + a^2 \vec{e}_z}{((z-d)^2 + a^2)^{3/2}} d\varphi'$$

$$= \frac{\mu I}{4\pi} \int_{\varphi'=0}^{2\pi} \frac{a^2 \vec{e}_z}{((z-d)^2 + a^2)^{3/2}} d\varphi' = \frac{2\pi \cdot \frac{\mu I}{4\pi} \cdot a^2 \vec{e}_z}{((z-d)^2 + a^2)^{3/2}}$$

$$= \vec{B}_{z1}(z)$$

b) Feld des Spulenpaars:  $\vec{B}_z(z) = \vec{B}_{z1}(z) + \vec{B}_{z2}(z)$  B<sub>z2</sub> = B<sub>z1</sub>, aber "d" → "a-d"

$$= \left( \frac{\mu I a^2}{2} \frac{1}{((z-d)^2 + a^2)^{3/2}} + \frac{\mu I a^2}{2} \frac{1}{((z+d)^2 + a^2)^{3/2}} \right) \vec{e}_z$$

$$= \frac{\mu I a^2}{2} \left( \frac{1}{((z-d)^2 + a^2)^{3/2}} + \frac{1}{((z+d)^2 + a^2)^{3/2}} \right) \vec{e}_z$$

c) ges: Ableitung (Änderungsrate) von B entlang der z-Achse

$$\frac{\partial B(z)}{\partial z} = ? \quad \left( \frac{1}{((z-d)^2 + a^2)^{3/2}} \right)' = \left( ((z-d)^2 + a^2)^{-3/2} \right)' = -\frac{3}{2} \frac{2(z-d)}{((z-d)^2 + a^2)^{5/2}}$$

$$= \frac{1}{2} \mu I a^2 \left( \frac{-3(z-d)}{((z-d)^2 + a^2)^{5/2}} - \frac{3(z+d)}{((z+d)^2 + a^2)^{5/2}} \right)$$

Ableitung an  $z=0$

$$\frac{\partial B}{\partial z} (z=0) = \frac{1}{2} \mu I a^2 \left( \frac{+3d}{(d^2 + a^2)^{5/2}} - \frac{3d}{(-)^{5/2}} \right)$$

$= 0$

$$= 0$$

→ erste Ableitung immer null!

→  $d$  kann so eingestellt werden, dass zudem noch  $\frac{\partial^2 B}{\partial z^2} (z=0) = 0$

d) ...

$$\Rightarrow d = \frac{1}{2} a$$