

Übungen zur Kursvorlesung Physik II (Elektrodynamik) Sommersemester 2008

Übungsblatt Nr. 9

Aufgabe 36: Hall-Effekt – Teil 2

a) Wir betrachten nun den Strom I :

$$I = \frac{dq}{dt} = \frac{nq dV}{dt} = \frac{nq A ds}{dt} = \frac{nq A v_D}{dt} = nq A v_D = ne A v_D$$

$$\rightarrow \frac{1}{ne} = \frac{A v_D}{I} = \frac{d^2 v_D}{I} = A_H \quad (I)$$

Wir können aus der Hallspannung nun die Driftgeschwindigkeit gewinnen:

$$F_L = q v_D B = \frac{q U_H}{d} = q E = F_{el}$$

$$\rightarrow v_D = \frac{U_H}{d B}$$

Einsetzen in (I) führt uns zu:

$$A_H = \frac{1}{ne} = \frac{d^2 v_D}{I} = \frac{U_H d}{I B} = 9,524 \cdot 10^{-3} \frac{m^3}{C}$$

b) Daraus folgt für n :

$$n = \frac{I B}{U_H d e} = 6,55 \cdot 10^{20} \frac{1}{m^3}$$

c) Das allgemeine Gasgesetz besagt:

$$P = \frac{T n[mol] R}{V}$$

Wir müssen nun $n[m^{-3}]$ in $n[mol]$ ausdrücken. Daraus folgt:

$$n[mol] = \frac{n[m^{-3}] \cdot V}{N_A}$$

$$\rightarrow P = \frac{T n[mol] R}{V} = \frac{T n[m^{-3}] R}{N_A} = 2,98 Pa$$

A 37: Ampere oder Biot-Savart

a) Wir nutzen für diese Aufgabe Biot-Savart:

$$\vec{B} = \int_P \frac{\mu_0}{4\pi} I \cdot \frac{d\vec{l} \times \vec{r}}{r^3}$$

Wir betrachten im folgenden nun zunächst ein kleines Linienelement:

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} I \cdot \frac{d\vec{l} \times (\vec{R} + \vec{z})}{r^3} \quad \text{mit } r = |\vec{R} + \vec{z}|$$

$$d\vec{B} = \frac{\mu_0}{4\pi} I \cdot \frac{d\vec{l} \times (\vec{R} + \vec{z})}{|\vec{R} + \vec{z}|^3} = \frac{\mu_0}{4\pi} I \cdot \frac{d\vec{l} \times \vec{e}_r}{|\vec{R} + \vec{z}|^2}$$

wobei $\vec{e}_r = \frac{\vec{R} + \vec{z}}{|\vec{R} + \vec{z}|} \perp d\vec{l}$, da $\vec{R} \perp d\vec{l}$ und $\vec{z} \perp dl$.

$$\rightarrow dB = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{dl}{|\vec{R} + \vec{z}|^2} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{dl}{R^2 + z^2}$$

Bei der Summation heben sich alle Komponenten des Magnetfeldes außer der in der z-Achse auf. Damit folgt für diese Kraftkomponente:

$$dB_z = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{dl}{R^2 + z^2} \cdot \sin \theta$$

Nun können wir $\sin \theta$ ausdrücken durch:

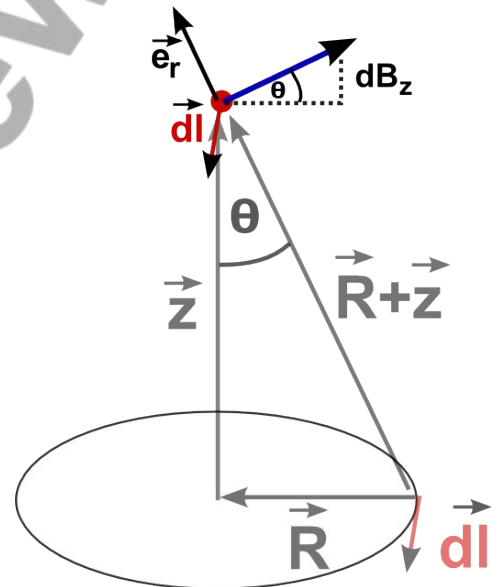
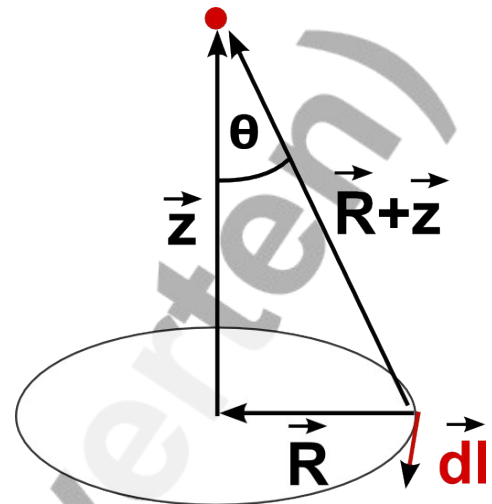
$$\sin \theta = \frac{R}{\sqrt{R^2 + z^2}}$$

$$\rightarrow dB_z = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{dl}{R^2 + z^2} \cdot \frac{R}{\sqrt{R^2 + z^2}} = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{R}{\sqrt{R^2 + z^2}^3} dl$$

Summieren über alle Linienelemente bringt uns zu:

$$B = B_z = \int_P dB_z = \int_P \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{R}{\sqrt{R^2 + z^2}^3} dl = \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{R}{\sqrt{R^2 + z^2}^3} \int_P dl$$

$$= \frac{\mu_0 I}{4\pi} \frac{R}{\sqrt{R^2 + z^2}^3} 2\pi R = \frac{\mu_0 I}{2} \frac{R^2}{\sqrt{R^2 + z^2}^3}$$



Wir berechnen diese Aufgabe mit dem Ampere-Gesetz, da hier praktischerweise einfach ein Kreisintegral um den Strom I durchführen können:

Für $r < r_1$:

$$\oint \vec{B} d\vec{l} = I \cdot \mu_0$$

$$B 2 \pi r = I \cdot \mu_0 \quad \rightarrow \text{kein Strom umflossen} \quad \rightarrow B = 0$$

Für $r_1 < r < r_1 + d$:

$$B = \frac{\mu_0}{2 \pi r} \cdot I(r)$$

Nun benötigen wir den Strom $I(r)$. Der Gesamtstrom durch die gesamte Fläche betrage $I = I_0$. Somit ist der eingeschlossene Teilstrom:

$$\begin{aligned} I(r) &= \frac{I_0}{A_{Ges}} \cdot A = \frac{I_0}{\pi[(r_1+d)^2 - r_1^2]} \cdot \pi[r^2 - r_1^2] = \frac{I_0}{2d r_1 + d^2} \cdot (r^2 - r_1^2) \\ \rightarrow B &= \frac{\mu_0}{2 \pi r} \cdot I(r) = \frac{\mu_0}{2 \pi r} \frac{I_0}{2d r_1 + d^2} (r^2 - r_1^2) = \frac{I_0 \mu_0}{2 \pi (2d r_1 + d^2)} \cdot \left(r - \frac{r_1^2}{r} \right) \\ &= K_1 \cdot \left(r - \frac{r_1^2}{r} \right) \end{aligned}$$

Für $r_1 + d < r < r_2$:

Der umschlossene Strom ist nun wieder einfach $I = I_0$:

$$\rightarrow B = \frac{\mu_0}{2 \pi r} \cdot I(r) = \frac{I_0 \mu_0}{2 \pi} \frac{1}{r}$$

Für $r_2 < r < r_2 + d$:

$$\begin{aligned} I(r) &= I_0 - \frac{I_0}{A_{Ges}} \cdot A = I_0 - \frac{I_0}{\pi[(r_2+d)^2 - r_2^2]} \cdot \pi[r^2 - r_2^2] = I_0 - \frac{I_0}{2d r_2 + d^2} \cdot (r^2 - r_2^2) \\ &= I_0 \cdot \left(1 - \frac{r^2 - r_2^2}{2d r_2 + d^2} \right) = I_0 \cdot \left(\frac{r_2^2 + 2d r_2 + d^2 - r^2}{2d r_2 + d^2} \right) = I_0 \cdot \left(\frac{(r_2 + d)^2 - r^2}{2d r_2 + d^2} \right) \\ &= \frac{I_0}{2d r_2 + d^2} \cdot [(r_2 + d)^2 - r^2] \end{aligned}$$

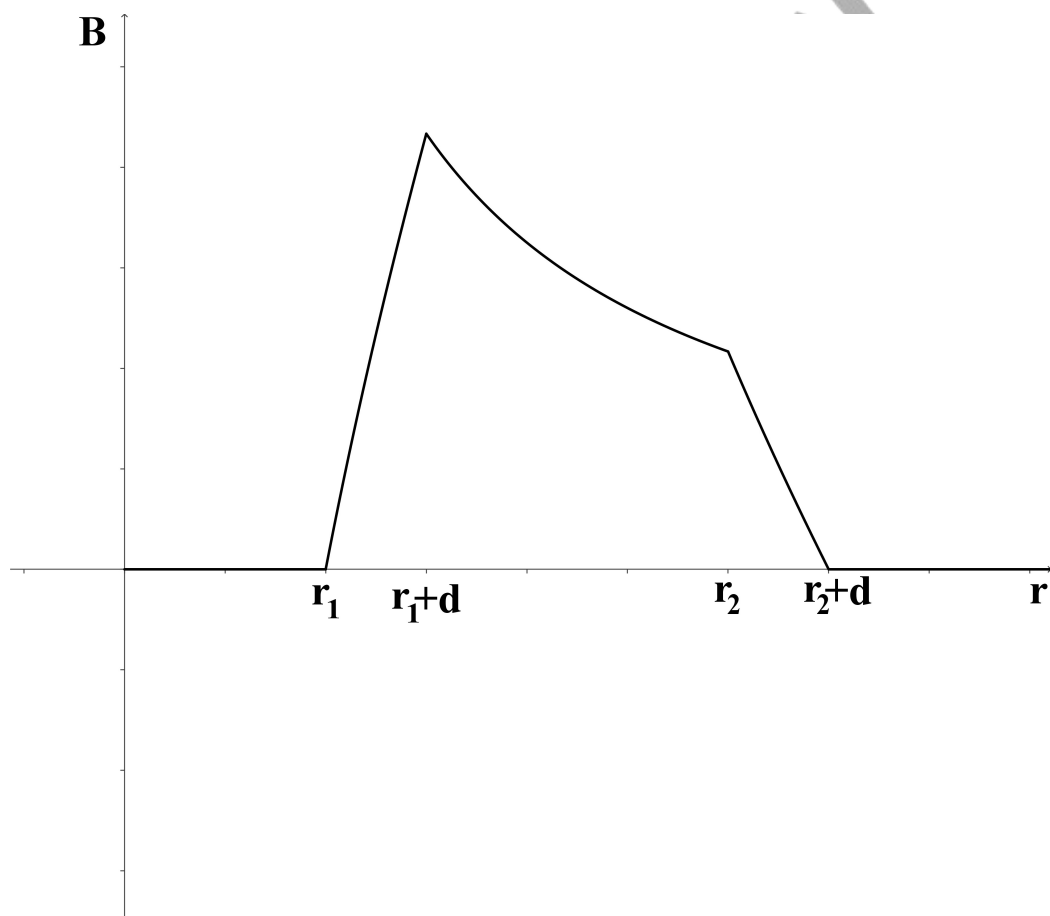
Daraus folgt für $B(r)$:

$$\begin{aligned} \rightarrow B &= \frac{\mu_0}{2\pi r} \cdot I(r) = \frac{\mu_0}{2\pi r} \cdot \frac{I_0}{2d r_2 + d^2} \cdot [(r_2 + d)^2 - r^2] = \frac{\mu_0 I_0}{2\pi (2d r_2 + d^2)} \left(\frac{(r_2 + d)^2}{r} - r \right) \\ &= K_2 \cdot \left(\frac{(r_2 + d)^2}{r} - r \right) \end{aligned}$$

$$r_2 + d < r < \infty :$$

Der umschlossene Strom ist hier $I = I_0 - I_0 = 0$, daher wirkt hier kein B -Feld .

Skizze:



A 40: Ringmagnet mit Eisenkern

a) Für die magnetische Flußdichte \vec{B} gilt das Ampersche Gesetz. Das Magnetfeld \vec{B} ist in sehr guter Näherung senkrecht auf dem stromdurchflossenen Draht, sodass $\vec{B} \cdot d\vec{l} \approx B dl$. Somit folgt:

$$\int_P \vec{B} d\vec{l} = \int_P B dl = \mu_0 \mu_r \cdot N \cdot I$$

$$B \cdot 2\pi R = \mu_0 \mu_r \cdot N \cdot I$$

$$B = \frac{\mu_0 \mu_r \cdot N \cdot I}{2\pi R} = 4 T$$

Damit folgt für die magnetische Feldstärke H :

$$\vec{H} = \frac{\vec{B}}{\mu}$$

$$H = \frac{B}{\mu} = \frac{B}{\mu_0 \mu_r} = 1,59 \cdot 10^3 \frac{A}{m}$$

Für die Magnetisierung M nutze ich den Zusammenhang zwischen M, B, H :

$$\vec{B} = \vec{B}_0 + \mu_0 \cdot \vec{M} = \frac{\mu_0 \cdot N \cdot I}{2\pi R} \vec{e}_B + \mu_0 \cdot \vec{M}$$

wobei $\vec{B} \parallel \vec{H} \rightarrow \vec{B} \parallel \vec{M}$:

$$\rightarrow M = \frac{B - \frac{B}{\mu_r}}{\mu_0} = 3,18 \cdot 10^6 \frac{A}{m}$$

b) $\mu_r = 1$:

$$B = \frac{\mu_0 \mu_r \cdot N \cdot I}{2\pi R} = 0,002 T$$

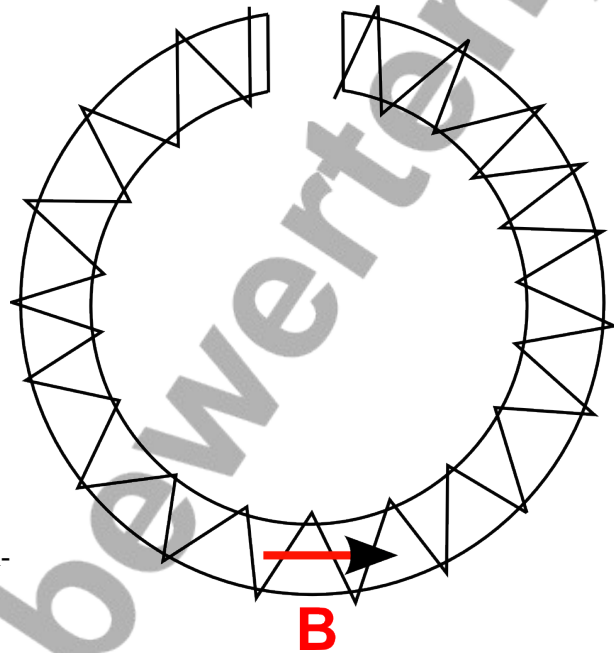
$$H = \frac{B}{\mu} = \frac{B}{\mu_0 \mu_r} = \frac{B}{\mu_0} = 1,59 \cdot 10^3 \frac{A}{m}$$

Wir nutzen nun wieder das Ampersche Gesetz:

$$\int_P \frac{B}{\mu} dl = \int_P H dl = N \cdot I$$

$$H_{Metall} \cdot (2\pi R - d) + H_{Luft} \cdot (d) = N \cdot I$$

In guter Näherung gilt, dass die elektrische Flußdichte B_{Metall} im Spalt gleich der elektrischen Flußdichte B_{Luft} im Spalt ist. Somit gilt:



$$H_{\text{Metall}} = \frac{B_{\text{Metall}}}{\mu_0 \mu_r} \stackrel{!}{=} \frac{B_{\text{Luft}}}{\mu_0 \mu_r} = \frac{H_{\text{Luft}}}{\mu_r}$$

Daraus folgt:

$$H_{\text{Metall}} \cdot (2\pi R - d) + H_{\text{Luft}} \cdot d = N \cdot I$$

$$\frac{H_{\text{Luft}}}{\mu_r} \cdot (2\pi R - d) + H_{\text{Luft}} \cdot d = N \cdot I$$

$$H_{\text{Luft}} = \frac{N \cdot I}{\frac{2\pi R - d}{\mu_r} + d} = 1,88 \cdot 10^5 \frac{\text{A}}{\text{m}}$$

$$H_{\text{Metall}} = \frac{H_{\text{Luft}}}{\mu_r} = 94 \frac{\text{A}}{\text{m}}$$

$$B_{\text{Metall}} = B_{\text{Luft}} = H_{\text{Metall}} \cdot \mu_0 \cdot \mu_r = 0,2366 \text{ T}$$

d) Mit Biot-Savart können wir das Magnetfeld im Inneren berechnen:

$$\vec{B} = \int_P \frac{\mu_0}{4\pi} I \cdot \frac{d\vec{l} \times \vec{r}}{r^3} \quad d\vec{l} \perp \vec{r}$$

$$B = \int_P \frac{\mu_0}{4\pi} \frac{I \cdot dl}{R^2} = \frac{\mu_0 I 2\pi R}{4\pi R^2} = \frac{\mu_0 I}{2R} = 31 \text{ mT}$$