

**Aufgabe 1**

Die Gewichtskraft, die auf den Draht wirkt, muss durch die LORENTZ-Kraft kompensiert werden:

$$\begin{aligned} F_G &= F_L \\ &= B \cdot I_B \cdot l \end{aligned}$$

Dabei gilt für das Magnetfeld um den Leiter A:

$$\begin{aligned} H &= \frac{I_A}{2\pi \cdot r} \\ B &= \frac{\mu \cdot I_A}{2\pi \cdot r} , \end{aligned}$$

sodass

$$\begin{aligned} F_G &= \mu \cdot \frac{I_A}{2\pi \cdot r} \cdot I_B \cdot l \\ r &= \frac{\mu \cdot I_A \cdot I_B}{2\pi \cdot \frac{F_G}{l}} \\ &= \frac{4\pi \cdot 10^{-7} \frac{\text{N}}{\text{A}^2} \cdot 100 \text{ A} \cdot 20 \text{ A}}{2\pi \cdot 0,073 \frac{\text{N}}{\text{m}}} \\ &= \underline{\underline{5,5 \text{ mm}}} \end{aligned}$$

**Aufgabe 2**

Die LORENTZ-Kraft die vom Leiter 1 auf den auf den Leiter 2 anderen wirkt, beträgt

$$F_{L,1 \rightarrow 2} = B_1 \cdot I_2 \cdot l_2$$

Einsetzen von

$$\begin{aligned} B_1 &= \mu \cdot H_1 \\ &= \frac{\mu \cdot I_1}{2\pi \cdot r} \end{aligned}$$

liefert

$$\begin{aligned} \frac{F_{L,1 \rightarrow 2}}{l_2} &= \frac{\mu \cdot I_1 \cdot I_2}{2\pi \cdot r} \\ &= \frac{4\pi \cdot 10^{-7} \frac{\text{N}}{\text{A}^2} \cdot 1 \text{ A} \cdot 1 \text{ A}}{2\pi \cdot 1 \text{ m}} \\ &= 2 \cdot 10^{-7} \frac{\text{N}}{\text{m}} , \end{aligned}$$

was zu zeigen war.

### Aufgabe 3

Es gilt das AMPÈRESche Gesetz

$$I = \oint \vec{H} \circ d\vec{s},$$

was sich aufgrund der Zylindersymmetrie vereinfacht:

$$I = 2\pi \cdot r \cdot H$$

$$B = \frac{\mu \cdot I}{2\pi \cdot r}$$

unabhängig von der Verteilung der Stromdichte über den zylindersymmetrischen Leiter.

- a) Da die Ströme des inneren und des äußeren Leiters gleich groß sind, aber in entgegengesetzte Richtungen fließen, heben sich ihre Magnetfelder außerhalb des Kabels gegenseitig auf ( $B = 0$  für  $r > R_2$ ).
- b) Der äußere Leiter verursacht innerhalb des Kabels kein Magnetfeld. Der innere Leiter verursacht folgendes Magnetfeld, das eine Rechtschraube um die Stromrichtung beschreibt:

$$B = \frac{\mu \cdot I_i}{2\pi \cdot r} \quad \text{mit} \quad R_1 \leq r < R_2$$

- c) Es gilt

$$\begin{aligned} w &= \frac{1}{2} \cdot B \cdot H \\ &= \frac{\mu \cdot I_i^2}{8\pi^2 \cdot r^2} \end{aligned}$$

Integration über das Volumen des Leiters liefert

$$\begin{aligned} E &= \int_{R_i}^{R_a} \int_0^l \int_0^{2\pi} \frac{\mu \cdot I_i^2}{8\pi^2 \cdot r^2} \cdot r \cdot d\varphi \cdot dl \cdot dr \\ &= \frac{\mu \cdot I_i^2 \cdot l}{4\pi} \cdot \ln r \Big|_{R_i}^{R_a} \\ &= \frac{\mu \cdot I_i^2 \cdot l}{4\pi} \cdot \ln \frac{R_a}{R_i} \\ &= \frac{4\pi \cdot 10^{-7} \frac{\text{N}}{\text{A}^2} \cdot (1 \text{ A})^2 \cdot 1 \text{ m}}{4\pi} \cdot \ln \frac{2 \text{ mm}}{1 \text{ mm}} \\ &= 6,9 \cdot 10^{-8} \text{ J} \end{aligned}$$

- d) Es gilt die folgende Abhängigkeit zwischen der in einem Magnetfeld gespeicherten Energie  $E$  und der Induktivität  $L$  der Spule:

$$\begin{aligned} E &= \frac{1}{2} \cdot L \cdot I^2 \\ L &= \frac{2E}{I^2} \\ \frac{L}{l} &= \frac{2E}{l \cdot I^2} \end{aligned}$$

Da außerhalb des Kabels kein Magnetfeld herrscht, ist die in c) berechnete Energie die gesamte Energie des Kabels. Es können deshalb diese Energie und die verwendete Länge eingesetzt werden.

$$\begin{aligned} \frac{L}{l} &= \frac{2 \cdot 6,9 \cdot 10^{-8} \text{ J}}{1 \text{ m} \cdot (1 \text{ A})^2} \\ &= \underline{\underline{1,4 \cdot 10^{-7} \frac{\text{H}}{\text{m}}}} \end{aligned}$$

#### Aufgabe 4

Die Bewegung des stabförmigen Leiters führt zu einer LORENTZ-Kraft, die seiner Bewegungsgeschwindigkeit  $v$  entgegengesetzt ist:

$$F_L = -B \cdot I \cdot l$$

mit

$$I = \frac{U}{R}$$

und

$$U = U_{ind} = \frac{d(B \cdot A)}{dt},$$

wobei  $B$  konstant ist und  $A$  die in der Leiterschleife eingeschlossene Fläche

$$A = l \cdot x$$

ist, sodass

$$\begin{aligned} I &= \frac{d(B \cdot l \cdot x)}{dt} R \\ &= \frac{B \cdot l}{R} \cdot v(t) \\ F_L &= -\frac{B^2 \cdot l^2}{R} \cdot v(t) \end{aligned}$$

Daraus folgt nach dem 2. NEWTONschen Axiom  $F = m \cdot \frac{dv}{dt}$

$$m \cdot \frac{dv}{dt} = -\frac{B^2 \cdot l^2}{R} \cdot v(t)$$

Trennung der Variablen und beidseitige Integration liefert

$$\begin{aligned} \int_{v_0}^{v(t)} \frac{dv}{v} &= \int_0^t -\frac{B^2 \cdot l^2}{m \cdot R} \cdot dt \\ \ln v \Big|_{v_0}^{v(t)} &= -\frac{B^2 \cdot l^2}{m \cdot R} \cdot t \\ \boxed{v(t) = v_0 \cdot e^{-\frac{B^2 \cdot l^2}{m \cdot R} \cdot t}} \end{aligned}$$