

11. Übung

Rares Sahleanu

Email

rsahleanu@gmail.com



Discord

[raresbares](#)



6.1 Induktion & Induktionsgesetz

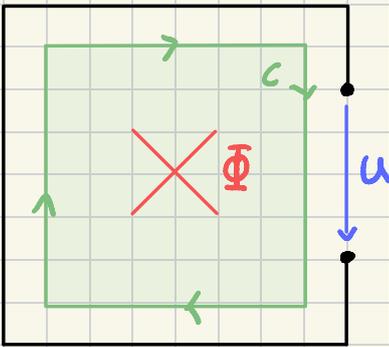
! Super **wichtig** bei Induktion (Kapitel 6 generell) ist es immer den Überblick über die **Richtungen** zu wahren

Generell gilt die Formel:

$$U_c = \oint_c E = - \frac{d\Phi}{dt}$$



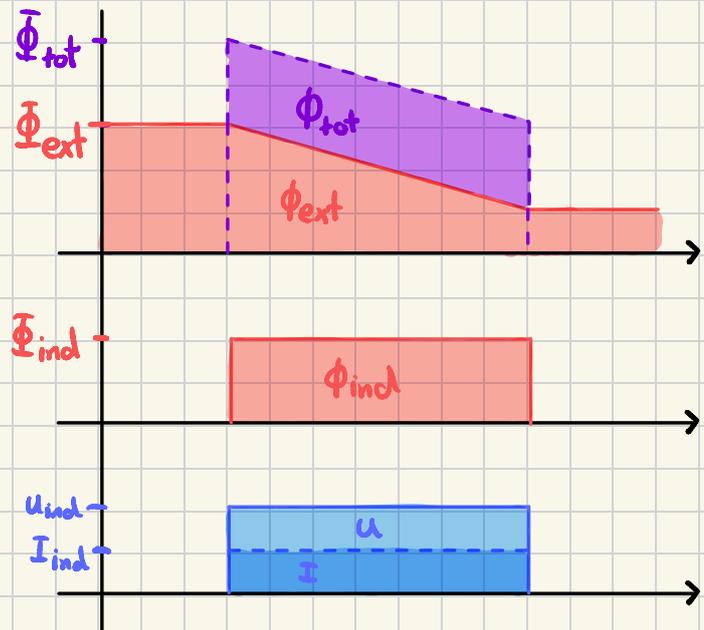
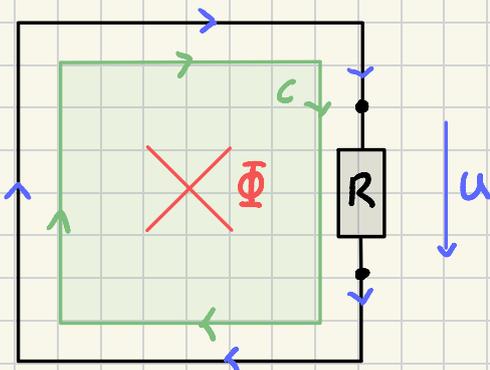
Achtung!



- Φ und c hängen über der rechten-Hand-Regel zusammen

$$\frac{d\Phi}{dt} = \frac{d}{dt} (A(t) \cdot B(t)) = A' \cdot B + A \cdot B'$$

Schließen wir die Schlinge mit einem **Widerstand**, so fließt ein Strom und erzeugt einen **mag. Fluss**:



Lenz'sche Regel



"Der durch eine Änderung des **Flusses** herbeigerufenen **Strom** (durch Spannung) erzeugt einen **Fluss** welcher der Ursache entgegenwirkt"

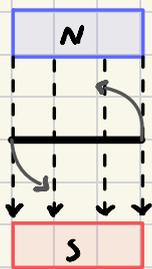
Mit anderen Worten:

"Mehr Φ " \longrightarrow Φ_{ind} ist entgegengerichtet

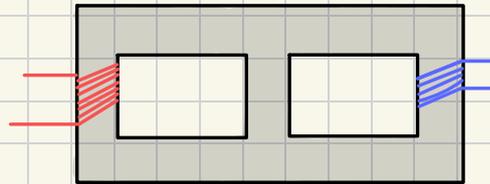
"Weniger Φ " \longrightarrow Φ_{ind} ist gleichgerichtet

Es existieren 2 Arten der Induktion

Bewegungs-



Ruheinduktion



Die allgemeine **Regel** (Faraday'sche Induktionsgesetz) lautet:

$$\oint \mathbf{E} + (\mathbf{v} \times \mathbf{B}) \, ds = - \frac{d}{dt} \iint \vec{B} \, d\vec{A}$$

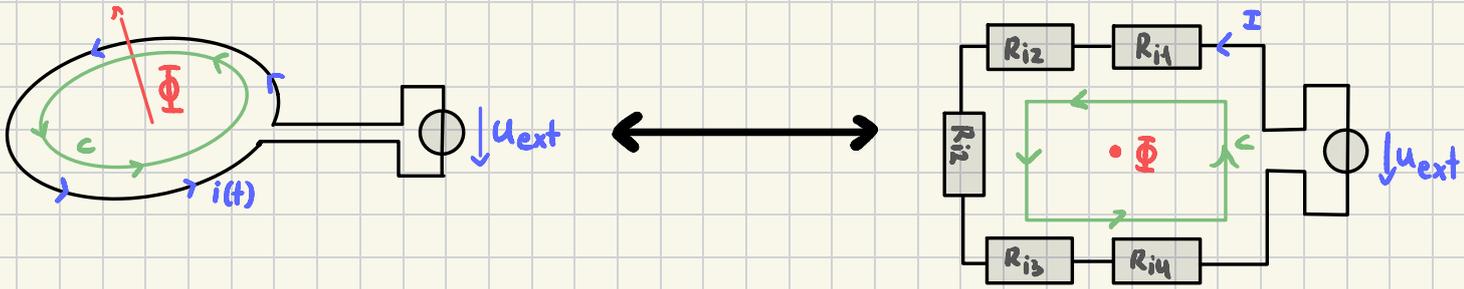
In der **Ruheinduktion** ist $\mathbf{v} \times \mathbf{B} = 0$, aber was genau ist dieser Term?

\Rightarrow Durch **Bewegung** eines **Leiter** (mit freien Ladungsträgern) durch ein **Magnetfeld** entsteht durch die **Lorentz-Kraft**

ein inneres **Ladungsungleichgewicht** (\Rightarrow elektrost. Feld)

6.2 Selbstinduktion

Kann der **Fluss** einer Spule in dieser (selbst) eine **Spannung** induzieren?



$$L \frac{\partial}{\partial t} i(t)$$

||

Definition Induktivität

$$-\frac{\partial}{\partial t} \Phi$$

||

Faraday'sche Induktionsgesetz

$$\oint_c \vec{E} \cdot d\vec{s}$$

||

Kirchhof'sche Maschengleichung

$$i(t) \cdot R - u_o(t)$$

$$\Rightarrow u_o(t) = \underbrace{L \frac{\partial}{\partial t} i(t)}_{u_L} + \underbrace{R \cdot i(t)}_{u_R} = u_L + u_R$$

Eine **Stromänderung** durch eine **Spule** führt dazu, dass der, dadurch erzeugte mag. Fluss, in der selben **Spule** eine

Spannung:

$$u_L(t) = L \cdot \frac{\partial}{\partial t} i \text{ induziert}$$

6.3 Induktivitätsnetzwerke

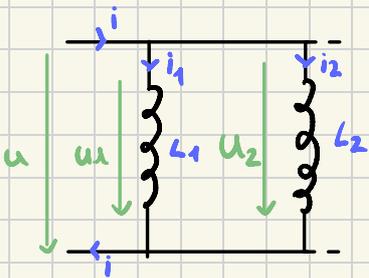


$$L_1 \quad u_1 \quad U_{\text{ges}} = \sum U_k$$

$$L_{\text{ges}} i' = \sum L_k i'$$

$$L_{\text{ges}} = \sum L_k$$

Bei einer Serieschaltung von Induktivitäten entspricht die Gesamtinduktivität der Summe der Teilinduktivitäten



$$i' = \sum i_k'$$

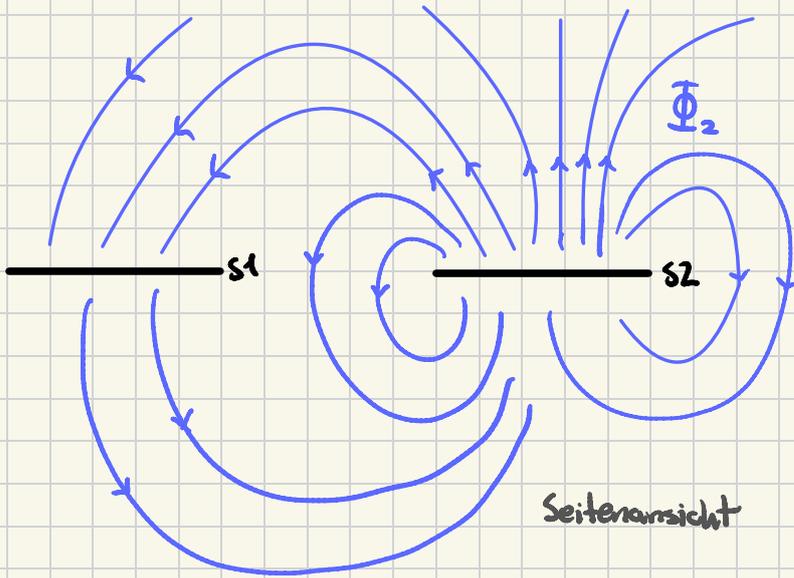
$$\frac{1}{L_{\text{ges}}} u = \sum \frac{1}{L_k} u_k$$

$$\frac{1}{L_{\text{ges}}} = \sum \frac{1}{L_k}$$

Bei einer Parallelschaltung von Induktivitäten entspricht die Gesamtinduktivität der Summe der Kehrwerte der Teilinduktivitäten

6.4. Gegeninduktion

Teile des Flusses können auch eine andere Spule durchfluten



Hier durchsetzt ein Bruchteil von Φ_2 die Spule 1. Dieser Fluss wird notiert mit:

Φ_{ij}
 Von welcher Spule erzeugt (blau)
 Welche Spule durchsetzt (rot)

Damit ist der gesamte Fluss die Superposition des Eigenflusses und der Gegenflüsse



$$\bar{\Phi}_{\text{ges}} = \sum_j \bar{\Phi}_{ij}$$

Wichtig ist: Flusszählrichtung beachten

Die gesamte Spannung in der Masche ist somit gegeben als:

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = - \frac{d\Phi}{dt} \stackrel{\text{Superposition}}{=} - \frac{d}{dt} (\bar{\Phi}_{11} \pm \bar{\Phi}_{12})$$

$$= - \frac{d}{dt} (L i_1 \pm \Phi_{12}) \quad *$$

Folgt aus der Definition der Induktivität

Damit wären wir schon so gut wie fertig
jedoch kann man Φ_{12} auffassen als

K ist einfach eine
Proportionalitätskonst.
wie 10% oder $\frac{2}{5}$

$$\Phi_{12} = K_{12} \Phi_{22}$$

k_{ij} = "Wieviel von dem
erzeugten Fluss von
Spule j durchdringt
Spule i"

$$\Phi_{12} = \underbrace{K_{12} L_2}_{\text{hypothetisch}} i_2$$

hypothetisch könnte man eine
Gegeninduktivität erfinden

$\Rightarrow L_{12} = K_{12} L_{22} \hat{=} \text{"Wieviel der gesamten Induktivität erzeugt
den Fluss, der die Spule 1 durchsetzt"}$

Idee: Anstatt dass wir sagen, dass ^{"Bsp"} 10% des Flusses von
Spule 2 durch Spule 1 geht, sagen wir, dass
10% der Spule (der Induktivität) einen
Fluss erzeugt, der vollständig
Spule 1 durchsetzt



Zurück zu oben*:

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = - \frac{d}{dt} (\Phi_{11} \pm \Phi_{12})$$

$$= - \frac{d}{dt} (L_{11} i_1 \pm K_{12} \Phi_{22})$$

$$= - \frac{d}{dt} (L_{11} i_1 \pm L_{12} i_2)$$

Def. Ind. und
prop. von Φ_{12} und Φ_{22}

Def. Induktivität
& Substitution

Formalitäten

i) $K_{ii} = 1$

iii) $L_{ij} = L_{ji} = \mu$

folgt aus Symmetrie

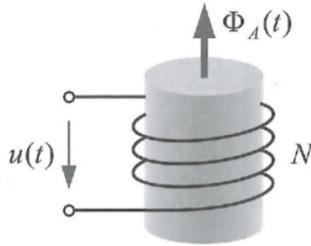
ii) $K_{ij} = K_{ji} = k$

iv) $K = \frac{\mu}{\sqrt{L_{ii} L_{jj}}}$

folgt aus ii

Aufgabe 1

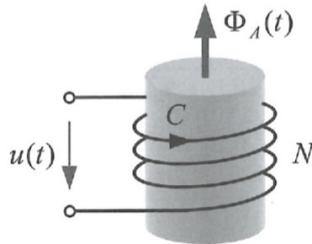
2. Eine Spule mit $N = 4$ Windungen ist, wie in der Abb. dargestellt, von einem magnetischen Fluss $\Phi_A(t) = 0,6 \text{ t/s Vs}$ durchsetzt. Wie groß ist die an den Klemmen auftretende Spannung $u(t)$?



Lösung zur Aufgabe 2:

Wir bilden das Umlaufintegral der elektrischen Feldstärke entlang der eingetragenen Kontur C und erhalten mit dem Induktionsgesetz den Zusammenhang

$$\oint_C \vec{E} \cdot d\vec{s} = u(t) = -\frac{d}{dt} \iint_A \vec{B} \cdot d\vec{A} = -\frac{d\Phi}{dt} = -N \frac{d\Phi_A}{dt}.$$



Einsetzen der Zahlenwerte liefert das Ergebnis $u(t) = -4 \cdot 0,6 \text{ V} = -2,4 \text{ V}$.

Aufgabe 2

Beispiel 6.1: Auswertung des Linienintegrals

Um den Zusammenhang zwischen den beiden Bezugssystemen noch einmal zu verdeutlichen, wollen wir das Ringintegral auf der linken Seite der Gl. (6.16) für das Beispiel der teilweise bewegten Leiterschleife in Abb. 6.2 auswerten.

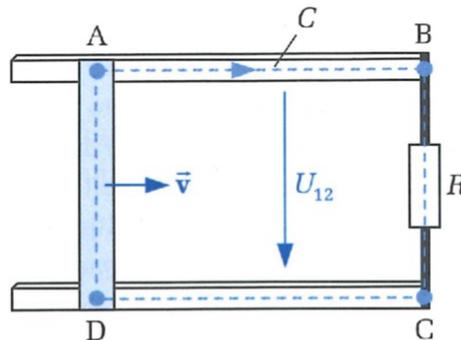


Abbildung 6.8: Auswertung des Linienintegrals

Lösung:

Zu diesem Zweck unterteilen wir den Integrationsweg gemäß ►Abb. 6.8 in vier Teilabschnitte

$$\oint_C \vec{E}' \cdot d\vec{s} = \int_A^B \vec{E}' \cdot d\vec{s} + \int_B^C \vec{E}' \cdot d\vec{s} + \int_C^D \vec{E}' \cdot d\vec{s} + \int_D^A \vec{E}' \cdot d\vec{s} = \underbrace{\int_A^B \vec{E} \cdot d\vec{s}}_0 + \underbrace{\int_B^C \vec{E} \cdot d\vec{s}}_{U_{12}=U} + \underbrace{\int_C^D \vec{E} \cdot d\vec{s}}_0 + \int_D^A \vec{E}' \cdot d\vec{s}. \quad (6.17)$$

In den ortsfesten Leiterabschnitten (Schienen und Widerstand) gilt $\vec{E}' = \vec{E}$. Eine Unterscheidung zwischen bewegtem und nicht bewegtem Bezugssystem gibt es hier nicht. Die als widerstandslos angenommenen Schienen liefern keinen Beitrag zur Spannung und die am Widerstand R abfallende Spannung U_{12} wurde bereits in Gl. (6.4) angegeben. Besondere Aufmerksamkeit verdient aber der Integrationsweg zwischen den Punkten D und A. Hier gilt nämlich die Beziehung

$$\vec{E}' = \vec{E} + \vec{v} \times \vec{B} \quad (6.18)$$

zwischen den Feldgrößen in den beiden Bezugssystemen. Wir haben bereits im Zusammenhang mit der Abb. 6.1 festgestellt, dass sich die Ladungsträger in dem bewegten Stab so verteilen, dass sie keine Kraft mehr erfahren. Diese Aussage ist aber gleichbedeutend mit der bereits ebenfalls festgestellten Tatsache, dass das mitbewegte Ladungsteilchen oder ein mit dem Stab bewegter Beobachter das Innere des Stabes als feldfrei erkennt. Wegen $\vec{E}' = \vec{0}$ liefert der Integrationsweg zwischen den Punkten D und A keinen Beitrag und aus dem Ringintegral (6.17) erhalten wir als Ergebnis wieder die Spannung U bzw. bei beliebig zeitabhängiger U bzw. bei beliebig zeitabhängiger Geschwindigkeit die dann ebenfalls zeitabhängige Spannung $u(t)$ entsprechend Gl. (6.15).

Aufgabe 3

Der in Abb. 1 dargestellte Schleifkontakt aus Metall rotiert mit der konstanten Winkelgeschwindigkeit ω um den Ursprung. Der Zeiger gleitet dabei auf einem Metallring mit dem Radius a . Ein homogenes Magnetfeld mit der Flussdichte $\vec{B} = \vec{e}_z B_0$ durchflutet den gesamten Metallring senkrecht zur Ringebene. Alle Betrachtungen sollen für $0 < \omega t < 2\pi$ erfolgen.

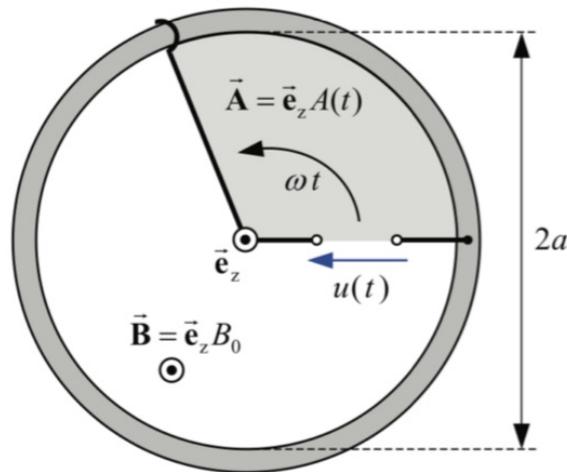


Abbildung 1: Rotierender Zeiger im homogenen Magnetfeld

Berechnen Sie die in Abb. 1 eingetragene induzierte Spannung $u(t)$, die sich infolge der Bewegung zwischen dem Drehpunkt des Zeigers und dem Metallring einstellt.

Lösung

Wird das Umlaufintegral der elektrischen Feldstärke um die markierte Fläche $A(t)$ in Richtung der eingetragenen Spannung gebildet, dann zeigt der rechtshändig verknüpfte Fluss $\Phi(t)$ in die Zeichenebene hinein, also in $-z$ -Richtung. Aus dem Induktionsgesetz

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = u(t) = -\frac{d}{dt} \Phi(t)$$

ergibt sich mit dem magnetischen Fluss

$$\Phi(t) = - \int_{\varphi=0}^{\omega t} \int_{\rho=0}^a \vec{e}_z B_0 \cdot \vec{e}_z \rho d\rho d\varphi = -\frac{1}{2} a^2 B_0 \omega t$$

als Ergebnis die Spannung

$$u(t) = -\frac{d\Phi(t)}{dt} = \frac{1}{2} a^2 \omega B_0.$$