

# Wechselstromwiderstände (Impedanzen)

Ohm'scher Widerstand R:	$R_{wR} = R$
Kondensator mit Kapazität C:	$R_{wC} = 1/(\omega C)$
Spule mit Induktivität L:	$R_{wL} = \omega L$

## Parallel- und Reihenschaltungen

bei der Reihenschaltung gilt:

$$U_0 = U_1 + U_2 \quad (\text{Maschenregel})$$

und  $I_0 = I_1 = I_2$  (Knotenregel);

Für Widerstände:  $R_{\text{Ges}} = R_1 + R_2$

Für Induktivitäten:  $L_{\text{Ges}} = L_1 + L_2$

Für Kapazitäten gilt:  $1/C_{\text{Ges}} = 1/C_1 + 1/C_2$

bei der Parallelschaltung gilt:

$$I_0 = I_1 + I_2 \quad (\text{Knotenregel})$$

und  $U_0 = U_1 = U_2$  (Maschenregel);

Für Widerstände  $1/R_{\text{Ges}} = 1/R_1 + 1/R_2$

Für Induktivitäten  $1/L_{\text{Ges}} = 1/L_1 + 1/L_2$

Für Kapazitäten gilt:  $C_{\text{Ges}} = C_1 + C_2$

# Reihenschaltungen von Widerstand und Kondensator / Spule

Wegen der Phasenverschiebung zwischen Strom und Spannung ist eine vektorielle Addition der Wechselstromwiderstände erforderlich. Nach dem Satz des Pythagoras ergibt sich:

$$R_{WG}^2 = R^2 + 1/(\omega C)^2 \quad \text{bzw.} \quad R_{WG}^2 = R^2 + \omega^2 L^2$$

Anstelle der Vektoraddition kann auch mit komplexen Zahlen gerechnet werden:

Ohm'scher Widerstand R:  $Z_R = R$

Kondens. mit Kapazität C:  $Z_C = 1/(i\omega C) = -(\omega C)^{-1} i$

Spule mit Induktivität L:  $Z_L = i \omega L$

Für den komplexen Gesamtwiderstand (= Impedanz) der Serienschaltung gilt dann

$$Z_{Ges} = R - i (\omega C)^{-1} \quad \text{bzw.} \quad Z_{Ges} = R + i \omega L$$

Der Betrag der komplexen Zahl  $Z_{Ges}$  ist dann gleich dem Betrag von  $R_{Wg}$ . Der Winkel von  $Z_{Ges}$  in der komplexen Zahlenebene gibt den Winkel zwischen Strom und Spannung in der Serienschaltung an.

# Magnetische Felder

Magnetische Felder unterscheiden sich von elektrischen Feldern: Es gibt **keine** magnetischen **Ladungen** (**Monopole**) gefunden; daher haben die magnetischen Feldlinien *keinen Anfang* und *kein Ende*; sie bilden in sich geschlossene Kurven. (Das Magnetfeld ist ein **Wirbelfeld**.)

## Magnetisches Feld um stromdurchflossenen Leiter

Die magnetischen **Kraftfeldlinien** um einen stromführenden Leiter sind *kreisförmig* (Richtung: rechte-Hand-Regel!). Die Feldstärke des **Magnetfeldes  $H$**  ist durch das **Ampère'sche Gesetz** gegeben:

$$I_{(\text{durch } A)} = \int_{K \text{ um } A} \mathbf{H} \cdot d\mathbf{s}$$

Das Integral wird entlang einer Kurve  $K$  um die Fläche  $A$  gerechnet; der Strom  $I$  ist der Gesamtstrom, der durch diese Fläche fließt.

Die **Magnetfeldstärke** um einen Leiter mit Strom  $I$  nimmt mit der  $1/r$  ab (Abstand  $r$  von Leiter). Sie ist gegeben durch  **$H = I/2\pi r$**  (Lösung des Integrals um einen Kreis  $K$ ) und hat daher die Einheit Ampère/Meter (A/m).

Magnetische Felder werden durch das **Kraftfeld  $B$**  oder auch das **Feld  $H$**  beschrieben. Die beiden Felder  **$B$**  und  **$H$**  hängen (im Vakuum) einfach über eine Naturkonstante ( $\mu_0$ ) zusammen:

$$\mathbf{B} = \mu_0 \mathbf{H} \quad (\text{im Vakuum});$$

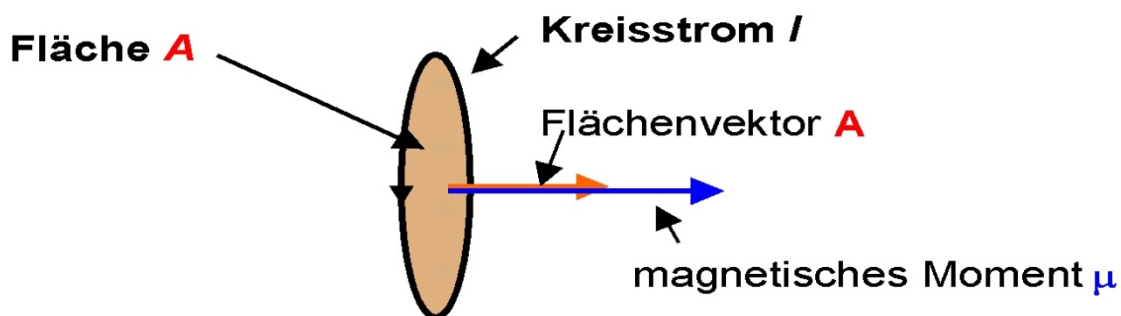
Die Konstante  $\mu_0$  (*Magnetfeldkonstante* oder *Permeabilität des Vakuums*) ist eine Naturkonstante analog zu  $\epsilon_0$ , wobei  $\mu_0$  den Wert  $4\pi \times 10^{-7}$  Vs/Am oder  $12,57 \times 10^{-7}$  Vs/Am hat.

Einheit von  **$H$**   $\Leftrightarrow$  A/m

Einheit von  **$B$**   $\Leftrightarrow$  N/Am = J/Am<sup>2</sup> = Vs/m<sup>2</sup> = Tesla.

## Kreisstrom $\Leftrightarrow$ Magnetische Dipolmoment

Das **magnetische Dipolmoment** (analog zum **elektrischen Dipolmoment**): man definiert ein **magnetisches Dipolmoment** durch einen **Kreisstrom**, als Produkt der **Stromstärke  $I$**  mit der eingeschlossenen **Fläche  $A$**  (ein Vektor in Richtung der Flächen-normale:



damit ist:

$$\mu = IA$$

[Einheit:  $\text{Am}^2$ ].

Magnetische Dipolmomente werden von einem homogenen  **$B$ -Feld ausgerichtet** (vgl.  **$p, E$** ).

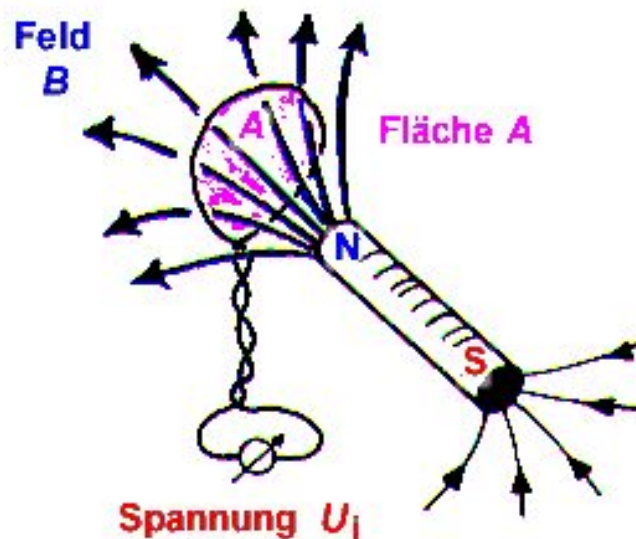
Außer dem Feld eines *langen, geraden Stromes* (**konzentrische Kreise**) sowie dem Feld eines *Kreisstromes* (**Dipolfeld**) hat das Feld einer *langen Spule* eine einfache Form: es ist ein **homogenes Feld** (vgl.  **$E$ -Feld** des Plattenkondensators). Die **Richtung** des Feldes ist **parallel zur Spulenachse**, die **Feldstärke** ist gegeben durch (s. *Ampère'sches Gesetz*):

$$B = \mu_0 N/I I$$

mit  $N/l$  = Windungszahl/Länge.

## Magnetisches Induktionsgesetz

Michael Faraday entdeckte, dass ein sich **zeitlich veränderndes Magnetfeld** eine elektrische **Spannung** in einer Schleife oder Spule aus leitendem Material erzeugt: die **Induktionsspannung**  $U_i$ . Weitere Versuche zeigten, dass diese Spannung proportional zur zeitlichen Ableitung des **magnetischen Flusses**  $\Phi_B(A)$  durch die Fläche **A** der Spule oder Schleife ist:



**Drahtschleife im  $B$ -Feld eines Stabmagneten.** Bewegung oder Drehung der Schleife induziert die Spannung  $U_i$  in der Schleife, nach dem **Faraday'schen Induktionsgesetz**.

Der **Fluß** ist dabei die Anzahl der Magnetfeldlinien, die die Fläche  $A$  durchschneiden:

$$\Phi_B(A) = \mu_0 \iint_A \mathbf{H} \cdot d\mathbf{A}.$$

Hier ist der Fluß des **magnetischen Induktionsfeldes  $B$**  gemeint, wobei

$$\mathbf{B} = \mu_0 \mathbf{H}.$$

Das **Induktionsgesetz** lautet nun:

$$U_i = - d\Phi/dt ;$$

die **Induktionsspannung** ist gegeben durch die **zeitliche Änderung des Flusses** (d.h. des Produktes aus **B** und **A**) und ist stets ihrer Ursache **entgegengerichtet** (Minuszeichen).

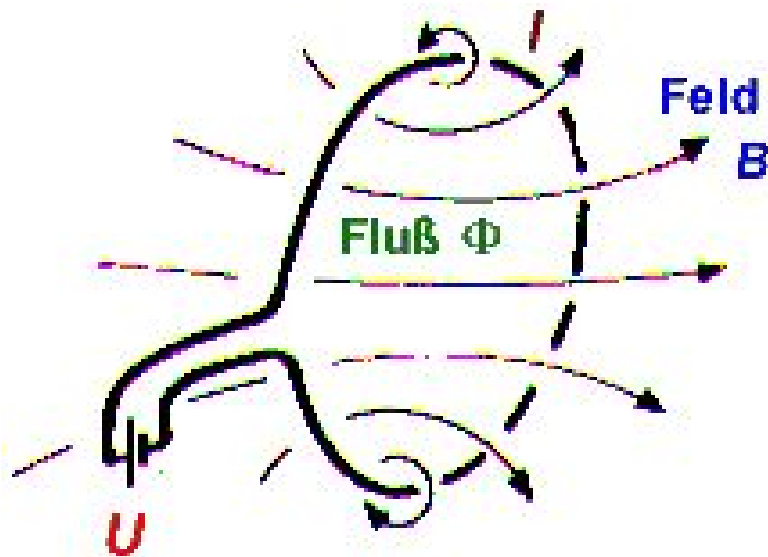
Es gibt verschiedene Wege, eine zeitliche Änderung des Flußes zu produzieren: das **Feld H** (oder **B**) kann sich ändern (Änderung des Stromes durch eine Feldspule, Bewegung eines Dauermagneten), die **Fläche A** kann sich ändern (Zusammenziehen einer Drahtschleife), oder die **relative Einstellung** der Fläche zum Feld kann sich ändern (Drehung einer Drahtschleife). Die letzte Methode wird in elektrischen **Dynamos** (Generatoren, Lichtmaschinen) angewandt.

Dreht man eine Spule mit konstanter Winkelgeschwindigkeit  $\omega$  in einem konstanten, homogenen Magnetfeld, so verläuft die Induktionsspannung  $U_i$  in der Spule *sinusförmig*:

$$U_i(t) = U_o \sin[\omega t + \varphi] .$$

## Ursache der Induktivität einer Spule

Wir können eine ähnliche Rechnung für eine *Spule* durchführen: wenn die Spule einen Wechselstrom trägt, erregt sie in ihrer Mitte ein **magnetisches Wechselfeld**  $H(t)$  bzw.  $B(t)$ ; dies erzeugt einen zeitlich veränderlichen Fluß durch die Spule,  $B(t) \cdot A$ . Dieser induziert wiederum eine Spannung  $U_i(t)$ , die proportional der zeitlichen Ableitung des Feldes  $B(t)$  ist.



**Drahtschleife mit einer externen Spannungsquelle.** Der Strom  $I$  im Draht erzeugt das magnetische Induktionsfeld  $B$  und somit den Fluß  $\Phi = BA$  ( $A$  = Fläche der Schleife). Ändert sich die Spannung  $U$  zeitlich (z.B.  $U(t) = U_0 \sin[\omega t + \varphi]$ ), so werden  $B$  und  $\Phi$  auch zeitlich verändert, eine **Induktionsspannung**  $U_i = -d\Phi/dt$  erscheint zwischen den Enden der Drahtschleife [**entgegengesetzt** zur momentanen externen Spannung  $U(t)$ ].



Bei einer Spule der Länge  $l$ , Windungszahl  $N$  mit dem Radius  $r$  gilt:

$$\begin{aligned}U_i(t) &= -d[\Phi]/dt = -d[\mathbf{B}(t) \mathbf{A}]/dt \\ &= -d[\mu_0(N/l)I(t) N\pi r^2]/dt \\ &= -[\mu_0\pi r^2 N^2/l] dI(t)/dt = -L dI(t)/dt\end{aligned}$$

## Materie im Magnetfeld

Wir können **drei Typen** der Materie bzgl. magnetisches Verhalten unterscheiden:

- **Diamagnetika**, mit  $\mu_r < 1$  *schwächen* das magnetische Feld  $\mathbf{B}$  ab;
- **Paramagnetika**, mit  $\mu_r > 1$  *verstärken* das Feld  $\mathbf{B}$ ;
- **Ferromagnetika**, mit  $\mu_r \rightarrow \infty$  besitzen ein eigenes *spontanes Feld  $\mathbf{B}$* ; (und daher eine *spontane Magnetisierung!*)