

## Formelsammlung GET 1

### Grundlagen

Elektrische Ladung:  $Q = I \cdot t$  [C], [As] → Stromstärke:  $I = \frac{Q}{t}$

$e$  = Elementarladung:

Elektronen:  $Q_e = -e = -1,602 \cdot 10^{-19} \text{ C}$

Protonen:  $Q_e = +e = +1,602 \cdot 10^{-19} \text{ C}$

Stromdichte:  $J = \frac{I}{A}$  (Strom pro Querschnitt)  $\left[\frac{A}{m^2}\right]$ , üblicherweise  $\left[\frac{A}{mm^2}\right]$

$$I = e \cdot A \cdot (n_p \cdot v_p + n_n \cdot v_n)$$

$$\rightarrow v_p = \frac{1}{e \cdot n_p} \cdot \frac{I_p}{A} \quad \rightarrow \quad v_p = \frac{J_p}{e \cdot n_p}$$

$$\rightarrow v_n = \frac{1}{e \cdot n_n} \cdot \frac{I_n}{A} \quad \rightarrow \quad v_n = \frac{J_n}{e \cdot n_n}$$

$$\rightarrow J = e \cdot (n_p \cdot v_p + n_n \cdot v_n)$$

### Ohmscher Widerstand

$R = \rho \cdot \frac{l}{A}$  → je größer spez. Widerstand u. Länge u. je kleiner Fläche des Materials, desto höher  $R$

$$\rightarrow \rho = \frac{R \cdot A}{l} \quad (\text{Einheit: } \Omega m)$$

Kehrwert zu spez. Widerstand  $\rho$  ist die spez. Leitfähigkeit  $\kappa$  (wie bei Widerstand  $R$  und Leitwert  $G$ )

$$\rightarrow \kappa = \frac{1}{\rho} \quad \rightarrow \quad R = \rho \cdot \frac{l}{A} = \frac{l}{\kappa \cdot A} \quad \text{und} \quad G = \frac{1}{R} = \frac{A}{\rho \cdot l} = \frac{A \cdot \kappa}{l}$$

### Temperaturabhängigkeit

Temperaturabhängigkeit des Widerstands von metallischen Leitern ist nahezu linear.

$$\text{Steigung } m = \text{const.} = \frac{\Delta R}{\Delta \vartheta} = \frac{R_{\vartheta} - R_{\vartheta a}}{\vartheta - \vartheta_a} \quad \rightarrow \quad \vartheta_a = \text{Ausgangstemperatur}$$

$$\rightarrow \text{Temperaturkoeffizient } \alpha_{\vartheta a} = \frac{1}{R_{\vartheta a}} \cdot \frac{(R_{\vartheta} - R_{\vartheta a})}{(\vartheta - \vartheta_a)} \quad \left[\frac{1}{K}\right]$$

$$\rightarrow R_{\vartheta} = R_{\vartheta a} \cdot [1 + \alpha_{\vartheta a} \cdot (\vartheta - \vartheta_a)] \quad \rightarrow \text{um Widerstand } R_{\vartheta} \text{ bei Temperatur } \vartheta \text{ zu bestimmen}$$

$$\rightarrow R_{\vartheta} = R_{\vartheta a} \cdot [1 + \alpha_{\vartheta a} \cdot (\vartheta - \vartheta_a) + \beta_{\vartheta a} \cdot (\vartheta - \vartheta_a)^2] \quad \rightarrow \text{linearer T.koeffizient für große T.bereiche}$$

$$\rightarrow \text{Temperaturkennwert } \tau = \frac{1}{\alpha_0} [K] \quad \rightarrow \alpha_{\vartheta} = \frac{1}{(\tau + \vartheta)}$$

$$\rightarrow \frac{R_{\vartheta 1}}{R_{\vartheta 2}} = \frac{\alpha_{\vartheta 2}}{\alpha_{\vartheta 1}} \quad \rightarrow \text{Bestimmung einer unbekannten Temperatur: } \vartheta_2 = \frac{R_{\vartheta 1}}{R_{\vartheta 2}} \cdot (\tau + \vartheta_1) - \tau$$

Elektrische Feldstärke:  $\vec{E} = \frac{\vec{F}_e}{q}$  (Kraft auf Ladungsträger durch elektr. Ladung des Ladungsträgers)

→ elektrisches Feld leistet Arbeit:  $W = \vec{F}_e \cdot \vec{s}$  (Kraft mal Weg)

$$\rightarrow \frac{W}{q} = \frac{\vec{F}_e}{q} \cdot \vec{s} = \vec{E} \cdot \vec{s} = U \quad [U] = \frac{[W]}{[Q]} = \frac{Nm}{As} = V$$

→ Definition Volt: Zwischen 2 Punkten liegt eine Spannung von 1V vor, wenn eine Ladung von 1C zwischen diesen 2 Punkten eine Energieänderung von 1 Nm erfährt.

$$\text{Beweglichkeit: } b = \frac{v}{E} \quad \rightarrow v_p = b_p \cdot E \quad \text{und} \quad v_n = b_n \cdot E \quad \rightarrow J = e \cdot (n_n \cdot b_n + n_p \cdot b_p) \cdot E$$

$$\rightarrow \text{Leitfähigkeit: } \kappa = \frac{J}{E} = e \cdot (n_n \cdot b_n + n_p \cdot b_p)$$

### Kugel-Geometrie

$$U = 2\pi \cdot r$$

$$A = 4\pi \cdot r^2$$

$$V = \frac{4}{3}\pi \cdot r^3$$

### Netzwerkberechnung

Knotenregel →  $I_1 + I_2 + I_3 + \dots + I_n = 0$

Maschenregel →  $U_q + U_1 + U_2 + \dots + U_n = 0$

$$\text{Spannungsteiler: } U_2 = U \cdot \frac{R_2}{R_{ges}}$$

belasteter Spannungsteiler:  $U_2 = U \cdot \frac{R_{2L}}{R_{ges}}$  ( $R_2$  und  $R_{last}$  parallel)

$$\text{Stromteiler: } I_1 = I \cdot \frac{R_{ges}}{R_1} \quad \text{od.} \quad \frac{I_1}{I_2} = \frac{R_2}{R_1} \quad \text{od.} \quad I_1 = \frac{R_2}{R_1 + R_2} \cdot I_{ges} \quad (\text{bei 2 Widerst.})$$

$$\text{Abgegliche Brückenschaltung: } \frac{R_1}{R_2} = \frac{R_3}{R_4} \quad \text{und} \quad \frac{R_1}{R_3} = \frac{R_2}{R_4}$$

Elektrische Energie:  $W = U \cdot I \cdot t$

(Herleitung über mech. Energie  $W = F \cdot s = E \cdot Q \cdot s = \frac{U}{s} \cdot Q \cdot s = U \cdot Q$ )

$$\text{Elektrische Leistung: } P = \frac{W}{t} = U \cdot I \quad \rightarrow P = \frac{U^2}{R} \quad \rightarrow P = I^2 \cdot R$$

Verbraucher: nimmt immer Leistung auf

Quelle: Gibt Leistung ab, wenn  $P$  bei unterschiedl. Zählpfeilen von  $U$  u.  $I$  positiv ist.

$$\text{Leistungsanpassung: max. Leistung an } R_v \text{ durch } R_v = R_i \quad \rightarrow P_{vmax} = \frac{U_q^2}{4 \cdot R_i}$$

Wirkungsgrad  $\eta$ : Wenn  $R_v < R_i$  ist  $\eta < 0,5$  und wenn  $R_v > R_i$  ist  $\eta > 0,5$

### Sonstiges

$$\text{Sonstige Kraft-Gleichungen: } F = m \cdot g = m \cdot a \quad \left[\frac{kg \cdot m}{s^2} = N\right]$$

$$\text{Arbeit: } W = F \cdot s \quad [Nm = J]$$

$$\text{Energie: } E = m \cdot g \cdot h = 0,5 \cdot m \cdot v^2 \quad [Nm]$$

## Netzwerkberechnung

### Anwendung der Kirchhoffschen Gesetze

1. Anzahl Zweige n und Anzahl Knoten p feststellen
2. Zählpeile für unbekannte Größen eintragen
3. Knotenpunktsatz für p-1 Knoten aufstellen
4. Unabhängige Maschen wählen m = n - (p-1), Umlaufsinn eintragen und Maschengleichungen aufstellen
5. Gleichungssystem sinnvoll (!) lösen

### Überlagerungsmethode

1. Erste Spannungs-/Stromquelle aktivieren, andere Quellen deaktivieren (Spannungsq. kurzgeschlossen, Stromq. unterbrochen)
2. Erste Teilströme im Netzwerk berechnen  $I_n'$ , ...
3. Zweite Spannungs-/Stromquelle aktivieren, andere Quellen deaktivieren
4. Zweite Teilströme im Netzwerk berechnen  $I_n''$ , ...
5. Für alle Spannungs-/Stromquellen durchführen
6. Teilströme addieren:  $I_n = I_n' + I_n'' + \dots$

### Ersatzzweipolquellen/Schnittmethode

→ Teil des Netzwerkes wird durch eine ideale Spannungs-/Stromquelle und einem Innenwiderstand  $R_i$  ersetzt  
Netzwerk an betrachteten Klemmen a-b öffnen und 2 der 3 folgenden Größen betrachten:

1. Leerlaufspannung a-b:  $U_0 = U_q \rightarrow$  Maschenregel!
  2. Kurzschlussstrom a-b:  $I_k = I_q$
  3. Innenwiderstand  $R_i$  berechnen: Deaktivieren der Quellen und Berechnung des Gesamtwidestands bei Leerlauf =  $R_i$
- Berechnung der 3. Größe durch Ohmsches Gesetz

### Knotenpotentialverfahren

Optional: 1. Alle Spannungsquellen in Stromquellen umwandeln, 2. Alle R in G umwandeln

1. Netzwerk betrachten und Pseudo-Zweige mit Stromquellen eliminieren (egal was sonst noch im Zweig ist!)
2. Bezugsknoten wählen mit Potential  $\varphi_0 = 0$  (Hinweis: Bezugsknoten wählen, bei dem Belastungsstrom zu- oder abfließt, damit schon mal eine Größe in der Matrix rausfällt)
3. Übrige Knoten durchnummerieren
4. Berechnungen für alle Eigen- und Koppelleitwerte aufstellen
5. Matrix ODER Knotenpunktgleichungen nach folgendem Prinzip aufstellen:

$$(1) \quad G_{11}\varphi_1 - G_{12}\varphi_2 - G_{13}\varphi_3 = \sum_1 I_{KB} + \sum_1 U_q G$$

$$(2) \quad -G_{21}\varphi_1 + G_{22}\varphi_2 - G_{23}\varphi_3 = \sum_2 I_{KB} + \sum_2 U_q G$$

$$(3) \quad -G_{31}\varphi_1 - G_{32}\varphi_2 + G_{33}\varphi_3 = \sum_3 I_{KB} + \sum_3 U_q G$$

6. Werte einsetzen und Gleichungssysteme lösen

7. Zweigströme mit Ohmschen Gesetz berechnen, Spannungsquellen berücksichtigen!  $I_{13} = (\varphi_1 - \varphi_3 \pm U_q) \cdot G_{13}$   
→ mit  $+U_q$  wenn  $U_q$  gegen Richtung von  $I$  und umgekehrt

### Netzumwandlung

Stern → Dreieck

$$R_{12} = R_1 + R_2 + \frac{R_1 \cdot R_2}{R_3}$$

$$R_{23} = R_2 + R_3 + \frac{R_2 \cdot R_3}{R_1}$$

$$R_{31} = R_3 + R_1 + \frac{R_3 \cdot R_1}{R_2}$$

Dreieck → Stern

$$R_1 = \frac{R_{12} \cdot R_{31}}{R_{12} + R_{23} + R_{31}}$$

$$R_2 = \frac{R_{12} \cdot R_{23}}{R_{12} + R_{23} + R_{31}}$$

$$R_3 = \frac{R_{23} \cdot R_{31}}{R_{12} + R_{23} + R_{31}}$$

## Vektorrechnung / Geometrie

Betrag = Länge (immer positiv):

$$|\vec{a}| = \sqrt{a_x^2 + a_y^2 + a_z^2}$$

Multiplikation mit Skalar:

Skalarprodukt zweier Vektoren:

$$\vec{b} = k \cdot \vec{a} = k \cdot \begin{pmatrix} a_x \\ a_y \\ a_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} k \cdot a_x \\ k \cdot a_y \\ k \cdot a_z \end{pmatrix}$$

$$\vec{a} \cdot \vec{b} = a \cdot b \cdot \cos \alpha = a_x b_x + a_y b_y + a_z b_z$$

Kreuzprodukt zweier Vektoren:

$$\vec{c} = \vec{a} \times \vec{b} = \begin{pmatrix} a_x \\ a_y \\ a_z \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} b_x \\ b_y \\ b_z \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} a_y b_z - a_z b_y \\ a_z b_x - a_x b_z \\ a_x b_y - a_y b_x \end{pmatrix}$$

( $\vec{c}$  ist Flächennormalenvektor (senkrecht) zu Fläche die von  $\vec{a}$  und  $\vec{b}$  aufgespannt wird)

$$\vec{a} = |\vec{a}| \cdot \vec{e}_a = |\vec{a}| \cdot \begin{pmatrix} e_{ax} \\ e_{ay} \\ e_{az} \end{pmatrix}$$

oder

$$\vec{e}_a = \frac{\vec{a}}{|\vec{a}|}$$

Einheitsvektor: (hat Richtung von  $\vec{a}$  und Betrag 1)

### Sinussatz

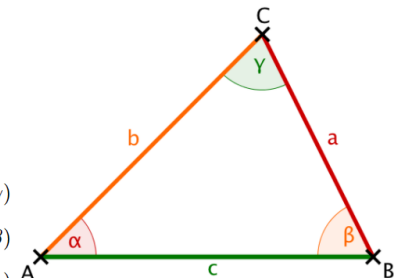
$$\frac{a}{\sin(\alpha)} = \frac{b}{\sin(\beta)} = \frac{c}{\sin(\gamma)}$$

### Kosinussatz

$$\bullet \quad c^2 = a^2 + b^2 - 2ab \cdot \cos(\gamma)$$

$$\bullet \quad b^2 = a^2 + c^2 - 2ac \cdot \cos(\beta)$$

$$\bullet \quad a^2 = b^2 + c^2 - 2bc \cdot \cos(\alpha)$$



## Elektrisches Strömungsfeld

Grundprinzip:  $I \rightarrow J \rightarrow E \rightarrow U \rightarrow R$

Für alle quellenfreien Felder gilt:  $\oint \vec{A} \cdot d\vec{A} = 0$

$I = \oint \vec{J} \cdot d\vec{A} = 0$  (ähnlich Knotenpunktsatz Kirchhoff)

$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = 0$  (Linienintegral über geschl. Weg ist Null  $\rightarrow$  Potential am Anfangs- u. Endpunkt gleich)

Strom durch Fläche im inhomogenen Strömungsfeld:  $I_A = \int_A \vec{J} \cdot d\vec{A}$

Elektrische Feldstärke:  $E = \rho \cdot J \rightarrow J = \kappa \cdot E$

(Ohmsches Gesetz des Strömungsfeldes)

Stromdichtefeld:  $\vec{J} = e \cdot n \cdot \vec{v}$  ( $\vec{v}$  = Driftgeschwindigkeit)

## Elektrostatisches Feld

Grundprinzip:  $Q \rightarrow \psi \rightarrow D \rightarrow E \rightarrow U \rightarrow C$

elektrostatisches Feld existiert nur in Nichtleitern, Vakuum oder Luft

homogenes Feld: Feldlinien gerade und parallel in gleichem Abstand

Verschiebungsfluss  $\psi = Q$

$\rightarrow$  Entsteht in positiven Ladungen und „fließt“ (bildhaft) zu den negativen Ladungen. „Unterwegs“ werden Ladungen verschoben.

wenn A geschlossene Hüllfläche:  $\psi = \int_A \vec{D} \cdot d\vec{A} = Q$

Dielektrizitätskonstante (Permittivität):  $\epsilon_0 = 8,854 \cdot 10^{-12} \frac{As}{Vm}$

Kapazität Kondensator:  $C = \frac{Q}{U}$

Parallelschaltung:

$C = C_1 + C_2$  Ladungsverhältnisse:  $\frac{Q_1}{Q_2} = \frac{C_1}{C_2} \rightarrow \frac{Q_1}{Q_{ges}} = \frac{C_1}{C_{ges}} \rightarrow Q_1 + Q_2 = Q_{ges}$

Reihenschaltung:

$C = \frac{C_1 \cdot C_2}{C_1 + C_2}$   $Q_1 = Q_2 = Q$  (Ladungen können nur über  $U_q$  zu oder abfließen)

$\frac{U_1}{U_2} = \frac{C_2}{C_1} \rightarrow \frac{U_1}{U_{ges}} = \frac{C_{ges}}{C_1}$

## Schichtdielektrikum

Reihenschaltung:  $Q$  u.  $D$  konst.,  $\frac{E_1}{E_2} = \frac{\epsilon_2}{\epsilon_1}$ ,  $U = U_1 + U_2$

$\rightarrow$  Zylinder:  $E$  am größten, wo  $\epsilon_r \cdot r$  am kleinsten

Parallelschaltung:  $E$  u.  $U$  konstant!,  $\frac{D_1}{D_2} = \frac{\epsilon_1}{\epsilon_2}$ ,  $Q$  verteilt sich ungleichmäßig!

	Stromdichte J	Feldstärke E	Spannung U	Widerstand R
Grundformeln	$J = \frac{I}{A}$ $J = \kappa \cdot E = \frac{E}{\rho}$	$E = \rho \cdot J = \frac{J}{\kappa}$ $E = \frac{U}{s} = \frac{\Delta\varphi}{\Delta s}$	$U = \int E ds$	$R = \frac{U}{I}$
Ebene	$J(x) = \frac{I}{A(x)} = \frac{I}{(a+mx)^2}$ a = Kantenlänge Startfläche ( $y_1$ ) $m = \frac{y_2 - y_1}{x_2 - x_1}$ $A(x) = (b \cdot \frac{x}{l})^2$ $A(x) = b \cdot h \cdot \frac{x}{x_h}$ $A(x) = (r_1 + x \cdot \frac{(r_2 - r_1)}{h})^2 \cdot \pi$	$E(x) = \rho \cdot J(x)$ $= \rho \cdot \frac{I}{A}$	$U(x) = \int \vec{E} d\vec{x} = \int_{x'=0}^x E(x') dx'$ $= \rho \cdot I \cdot \int_{x'=0}^x \frac{1}{A} dx'$	$R = \frac{U(x)}{I} = \rho \cdot \int_{x'=0}^x \frac{1}{A} dx'$
Kugel	$J(r) = \frac{I}{4\pi \cdot r^2}$	$E(r) = \frac{\rho \cdot I}{4\pi \cdot r^2}$	$U(r) = \int_{r_1}^{r_2} E(r) dr = \frac{\rho \cdot I}{4\pi} \cdot (\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2})$	$R_{12} = \frac{U(r)}{I} = \frac{\rho}{4\pi} \cdot (\frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2})$
Zylinder	$J(r) = \frac{I}{2\pi \cdot r \cdot l}$	$E(r) = \frac{\rho \cdot I}{2\pi \cdot r \cdot l}$	$U(r) = \int_{r_1}^{r_2} E(r) dr = \frac{\rho \cdot I}{2\pi \cdot l} \cdot \ln \frac{r_2}{r_1}$	$R_{12} = \frac{U(r)}{I} = \frac{\rho}{2\pi \cdot l} \cdot \ln \frac{r_2}{r_1}$

## Kräfte im elektrostatischen Feld

Kraft auf eine Ladung:  $\vec{F} = Q \cdot \vec{E}$  (bei negativen Ladungen entgegen Feldstärke)

Kraft zwischen zwei Punktladungen:  $\vec{F} = \frac{1}{4\pi \cdot \epsilon} \cdot \frac{Q_1 \cdot Q_2}{r^2}$

## Energie im elektrostatischen Feld

Energie  $W = Q \cdot U$  [J]

Aufladen eines Kondensators:  $W = \frac{1}{2} C U^2 = \frac{1}{2} \frac{Q^2}{C} = \frac{1}{2} Q U$

Der Spannungsquelle zugeführte Energie bei Vergrößern des Plattenabstandes:  $W = U Q$

( $Q$  = Ladung, die der Spannungsquelle beim Vergrößern des Plattenabstandes zugeführt wird; Berechnung:

$Q = U(C_{vorher} - C_{nachher})$ )

Der Spannungsquelle entnommene Energie bei Einbringen von Dielektrikum:  $W = U Q$

( $Q$  = Ladung, die von der Spannungsquelle beim Einbringen des Dielektrikums geliefert wird; Berechnung:

$Q = U(C_{nachher} - C_{vorher})$ )

Energiedichte:  $w_e = \frac{W_e}{V} = \frac{1}{2} \cdot E \cdot D = \frac{1}{2} \cdot E^2 \cdot \epsilon = \frac{1}{2\epsilon} \cdot D^2$  [ $\frac{J}{m^3}$ ]

Potential nimmt in Richtung des Feldstärkevektors ( $\vec{E}$ ) ab

Potential mehrerer Ladungen: algebraische Addition,

z.B.:  $\varphi_P = \varphi_1 + \varphi_2 = \frac{Q_1}{4\pi \cdot r_1 \cdot \epsilon} + \frac{Q_2}{4\pi \cdot r_2 \cdot \epsilon}$  (selber Bezugspunkt!)

Überlagerung elektrischer Felder:

E bzw. D vektoriell addieren; U skalar addieren nach Überlagerungsprinzip bei selbem Bezugspunkt

	Verschiebungsflussdichte D	Feldstärke E	Potential $\varphi$ / Spannung U	Kapazität C
Grundformeln	$D = \frac{Q}{A}$ $Q = \int_A D \, dA$ $D = E \cdot \epsilon_0 \epsilon_r$	$\vec{E} = \frac{\vec{D}}{\epsilon_0 \epsilon_r} \quad E = \frac{U}{d}$	$U = \int E \, ds$	$C = \frac{Q}{U}$ $C = \epsilon \cdot \frac{A}{d}$
Platten (homogenes Feld)	da homogenes Feld: $D = \frac{\psi}{A} = \frac{Q}{A}$	$\vec{E} = \frac{\vec{D}}{\epsilon_0 \epsilon_r}$	$U = E \cdot d$ d = Plattenabstand bei Reihen-Schichtung: $U = E_1 \cdot d_1 + E_2 \cdot d_2$	$C = \frac{Q}{U} = \epsilon \cdot \frac{A}{d}$
Kugel  (in der Ladung: E gleich 0 und $\varphi$ konst.)	$ \vec{D} $ auf gesamter Kugeloberfläche gleich und parallel zum Flächennormalenvektor $d\vec{A}$ $\rightarrow D(r) = \frac{Q}{4\pi r^2}$ $\rightarrow$ gilt auch für Umgebung außerhalb einer geladenen Kugel generell inhomogenes Feld: $\psi = \int_A \vec{D} \cdot d\vec{A}$	$E(r) = \frac{Q}{4\pi r^2 \cdot \epsilon} = \frac{C \cdot U}{4\pi r^2 \cdot \epsilon}$  $\rightarrow$ gilt auch für Umgebung außerhalb einer geladenen Kugel	$U_{r_i, r_a} = \varphi_{r_i} - \varphi_{r_a} = \int_{r_i}^{r_a} E(r') \, dr' = \frac{Q}{4\pi \cdot \epsilon} \cdot \left( \frac{1}{r_i} - \frac{1}{r_a} \right)$  $\rightarrow$ mit $\varphi_{r_a} = 0$ als Bezug: $\varphi(r_i) = \frac{Q}{4\pi \cdot r \cdot \epsilon}$	$C = \frac{4\pi \cdot \epsilon}{\frac{1}{r_i} - \frac{1}{r_a}}$ $= \frac{4\pi \cdot \epsilon \cdot r_i}{1 - \frac{r_i}{r_a}}$  $\rightarrow$ Grenzfall: $r_a$ unendlich: $C = 4\pi \cdot \epsilon \cdot r_i$
Zylinder  hier: $\lambda = \frac{Q}{l}$  (in der Ladung: E gleich 0 und $\varphi$ konst.)	$D(r) = \frac{Q}{2\pi \cdot r \cdot l} = \frac{\lambda}{2\pi \cdot r}$	$E(r) = \frac{Q}{2\pi \cdot r \cdot l \cdot \epsilon} = \frac{\lambda}{2\pi \cdot r \cdot \epsilon}$  $E(r) = \frac{U}{r \cdot \ln\left(\frac{r_a}{r_i}\right)}$ (bei Reihenschaltung für jedes U einzeln!) <u>Parallel:</u> $E_1(r) = \frac{Q_1}{\pi \cdot r \cdot l \cdot \epsilon_1}$ (jeweils) $\rightarrow E_1 = E_2 = E$	$U_{r_a, r_i} = \varphi_{r_a} - \varphi_{r_i} = \int_{r_i}^{r_a} E(r') \, dr' = \frac{Q}{2\pi \cdot l \cdot \epsilon} \cdot \ln\left(\frac{r_a}{r_i}\right) = \frac{\lambda}{2\pi \cdot \epsilon} \cdot \ln\left(\frac{r_a}{r_i}\right)$  $\varphi(r) = \varphi_{r_a} - \frac{Q}{2\pi \cdot l \cdot \epsilon} \cdot \ln\left(\frac{r}{r_i}\right) = \varphi_{r_a} - \frac{\lambda}{2\pi \cdot \epsilon} \cdot \ln\left(\frac{r}{r_i}\right)$	$C = \frac{2\pi \cdot \epsilon \cdot l}{\ln\frac{r_a}{r_i}}$  und: $C' = \frac{c}{l} = \frac{\lambda}{U}$  <u>Parallel:</u> $C_1 = \frac{\pi \cdot \epsilon_1 \cdot l}{\ln\frac{r_a}{r_i}}$ (je C)
Doppelleitung (+Q und -Q)	$D_+ = \frac{+Q}{2\pi \cdot r \cdot l}$ $D_- = \frac{-Q}{2\pi \cdot r \cdot l}$	+Q und -Q erzeugen jeweils eigenes $\vec{E}$ , beide $\vec{E}$ sind gleichgerichtet. $E_+ = \frac{+Q}{2\pi \cdot r \cdot l \cdot \epsilon}$ $E_- = \frac{-Q}{2\pi \cdot r \cdot l \cdot \epsilon}$	$U = \frac{Q}{\pi \cdot l \cdot \epsilon} \cdot \ln\left(\frac{a-r}{r}\right)$  a = Abstand l = Länge r = Leiterradius	$C = \frac{\pi \cdot \epsilon \cdot l}{\ln\frac{a}{r}}$  a = Abstand l = Länge r = Leiterradius
Einzelleitung über Erde			$\varphi = \frac{Q}{2\pi \cdot l \cdot \epsilon} \cdot \ln\left(\frac{2h-r}{r}\right)$  ( $\varphi$ am Erdboden, deswegen halb so groß wie bei Doppelleitung)	$C = \frac{2\pi \cdot \epsilon \cdot l}{\ln\frac{2h}{r}}$  h = Höhe, r = Leiterradius

## Magnetisches Feld

Grundprinzip:  $\phi \rightarrow B \rightarrow H \rightarrow I \rightarrow \phi \rightarrow \dots$   
oder:  $I \rightarrow H \rightarrow B \rightarrow \phi$

Magnetkraft innerhalb von S nach N, außerhalb von N nach S

Permeabilität  $\mu = \mu_0 \cdot \mu_r$        $\mu_0 = 4\pi \cdot 10^{-7} \frac{Vs}{Am}$   
 $\mu_r$  bei ferromagnetischen Stoffen nicht linear (Hystereseschleife)

Magn. Spannung     $V_{12} = \int_1^2 \vec{H} \, d\vec{s} \quad [A]$   
Weg s parallel zu H:  $V_{12} = H \cdot s_{12}$   
Weg s senkrecht zu H:  $V = 0$  (Äquipotentiallinie)

Magnetischer Fluss	$\phi = \int \vec{B} \, d\vec{A} \quad [Vs][Wb]$ homogenes Feld: $\phi = B \cdot A \cdot \cos \alpha$ (Winkel zw. Flächennormalenvektor u. B)
verketteter Fluss	$\psi_m = N \cdot \phi$
Flussdichte	$\vec{B} = \mu \cdot \vec{H}$ $\vec{B} = \frac{\text{Fluss}}{\text{wirksame Fläche}} = \frac{d\phi}{dA}$ $\vec{B} = \frac{F}{l \cdot I} \quad [T]$
Feldstärke	$H = \frac{\text{eingeschlossene Stromstärke}}{\text{Feldlinienlänge}} = \frac{I}{2\pi \cdot r} = \frac{I}{l} \quad \left[ \frac{A}{m} \right]$
Durchflutung	$\Theta = \int \vec{J} \, d\vec{A} = \oint \vec{H} \, d\vec{s} = N \cdot I \quad [A]$ $I = \int \vec{J} \, d\vec{A} = \oint \vec{H} \, d\vec{s} = V$
Magn. Widerstand	$R_m = \frac{l}{\mu \cdot A} \quad \left[ \frac{1}{\Omega s} \right]$
Magn. Leitwert	$\Lambda_m = \frac{\mu \cdot A}{l}$

**Situation 1:** Magnetischer Kreis mit Eisenkern, Eisenkern mit Luftspalt, ohne Kern, ...

Durchflutung:  $\Theta = N \cdot I = H_1 \cdot l_1 + H_2 \cdot l_2 + \dots \rightarrow H_1 = \frac{N \cdot I - H_2 \cdot l_2 - \dots}{l_1}$

Ohmsches Gesetz des magn. Kreises:  $\Theta = R_m \cdot \phi$  bzw.  $\phi = \Lambda_m \cdot \Theta$

$$\phi = \frac{\Theta}{R_m} = \frac{N \cdot I}{R_m} \left( = \frac{V}{R_m} \right)$$

Maschenregel:  $\Theta = \phi \cdot R_{m1} + \phi \cdot R_{m2} = V_1 + V_2$

$B = \mu \cdot H = \mu \cdot \frac{N \cdot I}{l} \rightarrow$  bei Reihenschaltung einzeln betrachten!

Induktivität:  $L = \frac{N \cdot \phi}{I} = \frac{N^2}{R_{mges}}$


lange dünne Zylinderspule:

$$\phi = \int \vec{B} d\vec{A} \text{ (meist homogen)} \quad H_i = \frac{I \cdot N}{l} \text{ (im Inneren)} \quad L = \mu \cdot N^2 \cdot \frac{A}{l}$$

**Situation 2:** Gerade Leiter innerhalb und außerhalb, Koaxialkabel

Gerader Leiter innerhalb:  $H(r) = \frac{I}{2\pi \cdot R^2} \cdot r$  (R = kompletter Radius Leiter)  $\phi = \frac{\mu_0 \cdot I \cdot l}{4\pi}$  (r-unabhängig)

Gerader Leiter außerhalb:  $H(r) = \frac{I}{2\pi \cdot r}$  (vektoriell:  $\vec{H}(\vec{r}) = H \cdot \vec{e}_H = \frac{I}{2\pi \cdot r} \cdot (\vec{e}_j \times \vec{e}_r)$ )

Gerader Leiter mit Loch in der Mitte:  $H(r) = \frac{I}{2\pi \cdot r} \cdot \frac{(r^2 - R_i^2)}{(R_a^2 - R_i^2)}$    $\phi = \frac{\mu_0 \cdot I \cdot l}{4\pi} \cdot \left( 1 - \frac{2 \cdot R_i^2}{(R_a^2 - R_i^2)} \cdot \ln \frac{R_a}{R_i} \right)$

Koaxialkabel:

(1) innerhalb Innenleiter:  $H(r) = \frac{I}{2\pi \cdot R^2} \cdot r$  (R = kompletter Radius Leiter)

(2) im Dielektrikum:  $H(r) = \frac{I}{2\pi \cdot r}$

(3) innerhalb Außenleiter:  $H(r) = \frac{I}{2\pi \cdot r} \cdot \frac{(R_{a2}^2 - r^2)}{(R_{a2}^2 - R_{a1}^2)}$  ( $R_{a2}$  = Außenradius Außenl.,  $R_{a1}$  = Innenradius Außenl.)

(4) außerhalb Außenleiter:  $H(r) = 0$

Konzentrischer Ring um Leiter (Klapp-Ferrit):  $\phi = \int \vec{B} d\vec{A} = \frac{I \cdot l \cdot \mu}{2\pi} \cdot \ln \frac{r_a}{r_i}$   $H(r) = \frac{I}{2\pi \cdot r}$

**Situation 3:** Zwei parallele Leiter

unterschiedliche Stromrichtung:

$$H = H_1 + H_2 = \frac{I}{2\pi} \cdot \left( \frac{1}{r_1} + \frac{1}{r_2} \right) \quad \phi = \phi_1 + \phi_2 = \frac{\mu_0 \cdot I \cdot l}{\pi} \cdot \ln \frac{a+r}{r} \text{ (a = Abstand zw. Leitern, r = Leiterradius)}$$

$$L = \frac{\phi_a + \phi_i}{I} = \frac{\mu_0 \cdot l}{\pi} \cdot \left( \ln \frac{a+r}{r} + \frac{1}{4} \right) \text{ (}\phi_a \text{ = zwischen den Leitern, } \phi_i \text{ = im Leiterinneren)}$$

gleiche Stromrichtung:

$$H = H_1 - H_2 = \frac{I}{2\pi} \cdot \left( \frac{1}{r_1} - \frac{1}{r_2} \right)$$

**Kräfte**

Kraft auf stromdurchflossenen Leiter im homogenen Magnetfeld:  $F = I \cdot l \cdot B \cdot \sin \alpha$  ( $l$  = Leiterlänge,  $\alpha$  = Winkel zw.  $\vec{B}$  und  $\vec{l}$ )

Vektoriell:  $\vec{F} = \vec{l} \times \vec{B}$

Kraft auf bewegte Ladung im Magnetfeld (Lorentzkraft):  $F = Q \cdot v \cdot B \cdot \sin \alpha$  ( $v$  = Geschwindigkeit)

Vektoriell:  $\vec{F} = Q \cdot (\vec{v} \times \vec{B})$  (Bahnradius bei Ablenkung, Herleitung durch Fliehkraft:  $r = \frac{m \cdot v}{Q \cdot B}$ )

Kraft zwischen 2 parallelen stromdurchflossenen Leitern:  $F = \frac{I_1 \cdot I_2}{2\pi \cdot r} \cdot \mu_0 \cdot l$  (Kraft auf einen einzelnen Leiter)

(bei gleicher Stromr. Anziehung, bei unterschiedl. Stromr. Abstoßung)

Kraft zwischen stromdurchflossenen Leiter und Eisenteil: Spiegelprinzip:  $F = \frac{\mu_0 \cdot l}{4\pi \cdot r} \cdot I^2$  ( $r$  = einfacher Abstand Leiter zu Eisenteil)

Kraft Elektromagnet:  $F_{Pol} = \frac{B^2}{2 \cdot \mu_0} \cdot A_{Pol} = \frac{\phi^2}{2 \cdot \mu_0 \cdot A_{Pol}} \rightarrow$  mechanische Zugspannung:  $\sigma_{mech} = \frac{F_{Pol}}{A_{Pol}} = \frac{B^2}{2 \mu_0}$

Rechte-Hand-Regel: Daumen zeigt in die Richtung, in die physikalisch die positiven Ladungsträger fließen, also in die technische Stromrichtung.

**Grenzflächen**

Tangentialkomponenten der Feldstärke H parallel zu Grenze:  $H_{t1} = H_{t2}$

Normalkomponenten der Flussdichte B senkrecht zu Grenze:  $B_{n1} = B_{n2}$

$$\rightarrow \frac{B_{t1}}{B_{t2}} = \frac{\mu_1}{\mu_2} \quad \frac{H_{n2}}{H_{n1}} = \frac{\mu_1}{\mu_2} \rightarrow \frac{\tan \alpha_1}{\tan \alpha_2} = \frac{\mu_1}{\mu_2} \quad \text{analog: elektrisches Feld: } \frac{\tan \alpha_1}{\tan \alpha_2} = \frac{\kappa_1}{\kappa_2} \text{ bzw } \frac{\epsilon_1}{\epsilon_2}$$

**Energie**

Ausgangsformel immer:

$$dW = U \cdot I \cdot dt \quad \text{oder} \quad dW = u(t) \cdot i(t) \cdot dt$$

mit Induktivität L:

$$dW_m = L \cdot i \cdot di \rightarrow W_m = L \cdot \int_{i=0}^{i=I} i \, di = \frac{1}{2} \cdot L \cdot I^2 = \frac{1}{2} \cdot I \cdot \psi_m = \frac{1}{2} \cdot I \cdot N \cdot \phi = \frac{1}{2} \cdot \Theta \cdot \phi$$

(Energiegehalt stromdurchflossener Spule)

mit B und H:


$$dW_m = L \cdot i \cdot di = N^2 \mu \frac{A}{l} \cdot \frac{H \cdot l}{N} \cdot \frac{l}{N} dH = AlH\mu \cdot dH = V \cdot H \cdot dB$$

$$\rightarrow dB = \mu \cdot dH:$$

$$\rightarrow W_m = V \int H dB = V \mu \int H dH = \frac{1}{2} H^2 \mu V = \frac{1}{2} BHV = \frac{1}{2\mu} B^2 \cdot V$$

(wenn  $\mu = const.$  u. Energie in V homogen !)

$$\rightarrow W_m = \int_V w_m dV = \frac{1}{2\mu} \int_V B^2 dV$$

(wenn  $\mu = const.$  u. Energie in V  homogen !)

Energiedichte:

wenn  $\mu = const.$ :  $w_m = \frac{W_m}{V} = \frac{1}{2} H^2 \mu = \frac{1}{2} HB = \frac{1}{2\mu} B^2$

wenn  $\mu \neq const.$ :  $w_m = \int_0^B H dB$

## Induktion

### Bewegungsinduktion (ruhes Magnetfeld, Bewegung eines stromlosen Leiters):

Trennung frei beweglicher Ladungsträger durch Lorentzkraft: Induktionsspannung, wenn Leiter geschlossen: Induktionsstrom

wenn  $\vec{B}$  homogen u.  $\vec{v}, \vec{B}$  und Leiter senkrecht:  $u_i = -B \cdot l \cdot v \cdot N$  oder  $u_i = -N \cdot \left( \frac{dA(t)}{dt} \cdot B(t) \right)$  (induzierte Spannung)

wenn  $\vec{B}$  homogen u.  $\vec{v}$  und  $\vec{B}$  nicht senkrecht:  $u_i = \oint \vec{E} d\vec{s} = \oint (\vec{v} \times \vec{B}) d\vec{s} = -B \cdot l \cdot v \cdot \sin \varphi$  (induzierte Sp.,  $\varphi$  = Winkel zw.  $v$  und  $B$ )

→ Messung mit Voltmeter zeigt positiven Wert:  $U = -u_i$  (induktive Spannung  $U_L$  oder  $u_q$ )

$F_{mech} = F_{magn.} = I \cdot B \cdot l$  (mechanische Kraft um Leiterschleife zu bewegen ist gleich der magnetischen Kraft)

**Vorzeichen:** Rechte-Hand-Regel andersherum ausführen, Daumen zeigt in Bewegungsrichtung der Elektronen; Anschließend Spannungspfeil von  $\oplus$  nach  $\ominus$  einzeichnen und Maschenregel ausführen

### Ruheinduktion (zeitlich veränderliches Magnetfeld, ruhende Leiterschleife):

Leiterschleife wirkt Flussänderung entgegen, indem es Spannung induziert

$$u_q = -N \cdot \frac{d\phi}{dt} \quad \left( = -\frac{d\psi_m}{dt} \right) \quad \text{oder} \quad u_i = -N \cdot \left( \frac{dB(t)}{dt} \cdot A(t) \right)$$

mit L:  $u_i(t) = -L \cdot \frac{di}{dt}$

**Vorzeichen:** Lenzsche Regel: induzierter Strom generiert Fluss  $\phi$ , der seiner Ursache ( $\phi$ ) entgegenwirkt. Dann Rechte-Hand-Regel ausführen. Oder gleich ursprünglichen Fluss und **Linke**-Hand-Regel nehmen.

### Zusammen:

$$u_i = -N \cdot \left( \frac{dA(t)}{dt} \cdot B(t) + \frac{dB(t)}{dt} \cdot A(t) \right)$$

## Induktivität

### Selbstinduktivität L:

$$L = \frac{\psi_m}{I} = \frac{N \cdot \phi}{I} = \frac{N \cdot \phi}{\frac{\Theta}{N}} = \frac{N^2}{R_m} = \Lambda_m \cdot N^2 = \mu \cdot N^2 \cdot \frac{A}{l} \quad [H] \quad (\text{bei unveränderter Anordnung nur geometrieabhängig})$$

$$\rightarrow u_i(t) = -L \cdot \frac{di}{dt} = -u_L$$

### Gegeninduktivität M:

$$M_{12} = \frac{N_2 \cdot \phi_{12}}{i_1} = \frac{\text{verketteter Fluss in Spule 2}}{\text{Strom in Spule 1}} \quad \text{analog: } M_{21} = \frac{N_1 \cdot \phi_{21}}{i_2} = \frac{\text{verketteter Fluss in Spule 1}}{\text{Strom in Spule 2}} \quad \left[ \frac{Vs}{A} \right]$$

wenn  $\mu = const.:$   $M_{12} = M_{21} = M$

wenn keine Streuung und beide Spulen führen Strom:  $M^2 = L_1 \cdot L_2 \rightarrow M = \sqrt{L_1 \cdot L_2}$  (Herleitung:  $\phi_1 = \phi_{12}$ )

wenn Streuung und beide Spulen führen Strom:  $M = k_m \cdot \sqrt{L_1 \cdot L_2}$

$$\text{Kopplungsfaktor } k_m = \sqrt{\frac{\phi_{12} \cdot \phi_{21}}{\phi_1 \cdot \phi_2}} = \sqrt{(1 - \sigma_1) \cdot (1 - \sigma_2)} \quad (= \sqrt{1 - \sigma})$$

$$\text{Streifaktor } \sigma_1 = 1 - \frac{\phi_{12}}{\phi_1} = \frac{\phi_{\sigma_1}}{\phi_1} \quad \left( = 1 - \frac{N_1 \cdot M}{N_2 \cdot L_1} \right) \quad (\text{Anteil des Flusses, der NICHT in zweiter Spule landet})$$

Gesamtstreuung:  $\sigma = \sigma_1 + \sigma_2 - \sigma_1 \sigma_2$  ( $\sigma_2$  ist Streufaktor der zweiten Spule)

$$\text{Widerstand der magnetischen Kopplung: } R_{mk} = \frac{\Theta_1}{\phi_{12}} = \frac{i_1 \cdot N_1}{\frac{M \cdot i_1}{N_2}} = \frac{N_1 \cdot N_2}{M} \rightarrow M = \frac{N_1 \cdot N_2}{R_{mk}}$$

## Induktive Kopplung

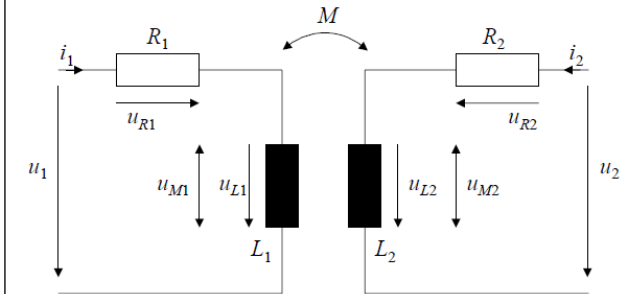
gleichgerichtete Flüsse  $\phi$  werden addiert,  
entgegengerichtete Flüsse  $\phi$  werden subtrahiert  
(Wenn Punkt in Schaltbild auf gleicher Seite, sind Flüsse gleichgerichtet)

verkettete Gesamtflüsse:

$$\text{Spule 1: } \psi_{m1} = \psi_{m11} + \psi_{m21} = L_1 \cdot i_1 \pm M_{21} \cdot i_2$$

$$\text{Spule 2: } \psi_{m2} = \psi_{m22} + \psi_{m12} = L_2 \cdot i_2 \pm M_{12} \cdot i_1$$

(selbst erzeugter Fluss + fremd erzeugter Fluss)



$$u_1 = u_{R1} + u_{L1} \pm u_{M1} = i_1 R_1 + N_1 \frac{d\phi_1}{dt} \pm N_1 \frac{d\phi_{21}}{dt} \\ = i_1 R_1 + L_1 \frac{di_1}{dt} \pm M_{21} \frac{di_2}{dt}$$

$$u_2 = u_{R2} + u_{L2} \pm u_{M2} = i_2 R_2 + N_2 \frac{d\phi_2}{dt} \pm N_2 \frac{d\phi_{12}}{dt} \\ = i_2 R_2 + L_2 \frac{di_2}{dt} \pm M_{12} \frac{di_1}{dt}$$