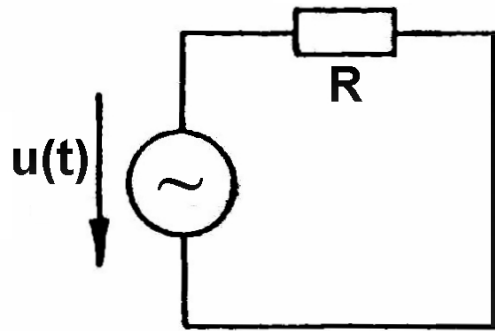


Wechselspannung an Ohm'schem Widerstand

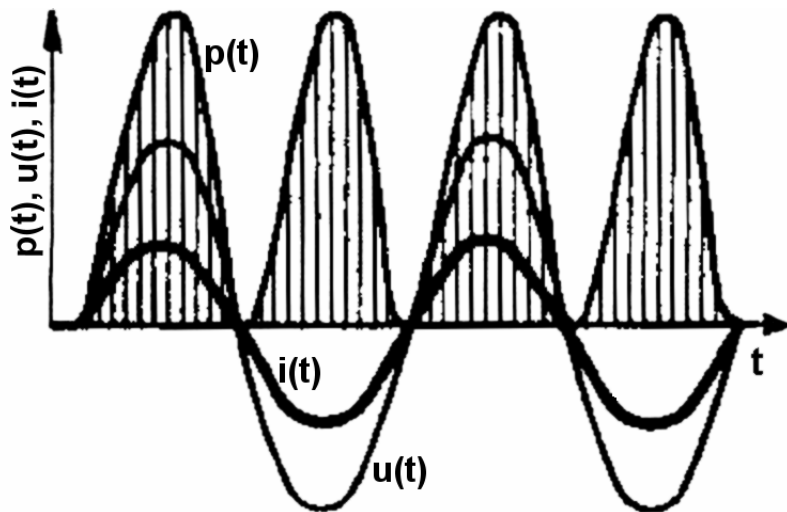


Momentanwert der Spannung: $u(t) = \hat{u} \sin \omega t$ an R

Spannung und Strom an R sind in Phase:

$$u(t) = R i(t) \quad \Rightarrow \quad i(t) = \frac{1}{R} u(t) = \frac{\hat{u}}{R} \sin \omega t = \hat{i} \sin \omega t$$

$$\Rightarrow \hat{u}: \text{Amplitude Spannung} \quad \hat{i} = \frac{\hat{u}}{R}: \text{Amplitude Strom}$$



Momentanwert der Leistung an Ohm'schem Widerstand:

$$p(t) = u(t) i(t) = \hat{u} \hat{i} \sin^2 \omega t = \frac{1}{2} \hat{u} \hat{i} (1 - \cos 2\omega t) \geq 0 \quad \forall \quad t$$

Zeitlicher Mittelwert der Leistung in einer Periode T:

$$\begin{aligned} P &= \frac{1}{T} \int_0^T p(t) \cdot dt = \hat{u} \hat{i} \frac{1}{T} \int_0^T \sin^2 \omega t \cdot dt \\ &= \frac{1}{2} \hat{u} \hat{i} = \frac{\hat{u}}{\sqrt{2}} \frac{\hat{i}}{\sqrt{2}} = U_{\text{eff}} I_{\text{eff}} \end{aligned}$$

Wirkleistung $P = U_{\text{eff}} I_{\text{eff}}$ erzeugt gleiche Joule'sche Wärme wie Gleichspannungsquelle mit $U_{\text{eff}}, I_{\text{eff}}$

U_{eff} : Effektivwert Wechselspannung

I_{eff} : Effektivwert Wechselstrom

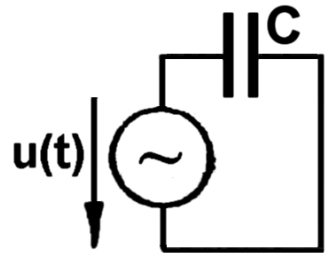
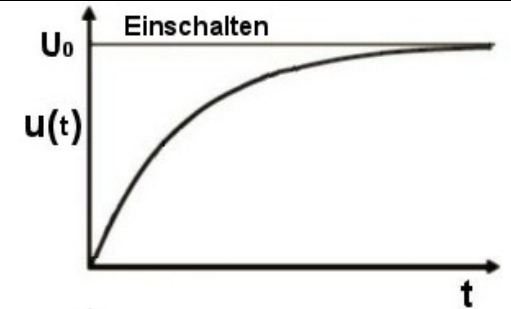
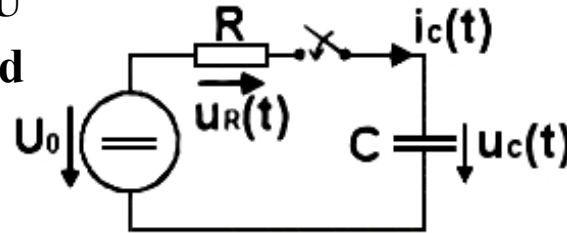
Anzeige DVM

Gleich- / Wechselspannung an Kondensator

Gleichspannung U an Kondensator $\Rightarrow Q = C U$

$\Rightarrow$ es fließt Ladung (Strom) $[C] = \text{As/V}$ Farad

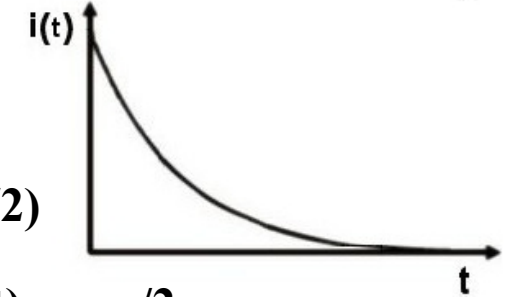
$\Rightarrow$ Es muss erst Ladung (Strom) fließen, bevor sich Spannung U an C aufbaut



Kondensator C an Wechselspannung $u(t) = \hat{u} \sin \omega t$

$\Rightarrow$ Wechselstrom $i(t)$, mit $i(t) = \frac{dQ}{dt} = C \frac{du}{dt}$

$\Rightarrow i(t) = \omega C \hat{u} \cos \omega t = \omega C \hat{u} \sin(\omega t + \pi/2) = \hat{i} \sin(\omega t + \pi/2)$



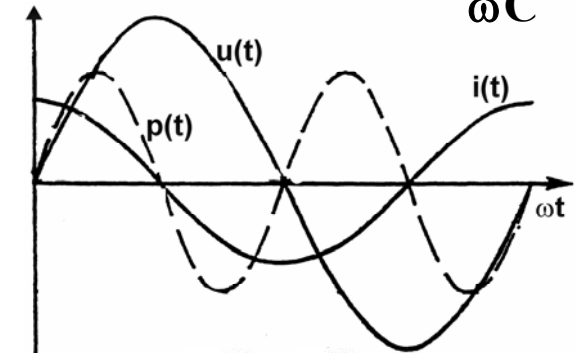
1) $u(t) = \hat{u} \sin \omega t \Rightarrow i(t) = \hat{i} \sin(\omega t + \pi/2)$ Strom $i(t)$ eilt der Spannung $u(t)$ um $\pi/2$ voraus

2) Amplitude: $\hat{i} = \omega C \hat{u} \Rightarrow$ wie Ohm'sches Gesetz: $\hat{u} = \frac{1}{\omega C} \hat{i} = X_C \hat{i}$ Blindwiderstand $X_C = \frac{1}{\omega C}$

Momentanwert Leistung: $p(t) = u(t) i(t) = \hat{u} \hat{i} \sin \omega t \cos \omega t = \frac{1}{2} \hat{u} \hat{i} \sin 2\omega t$

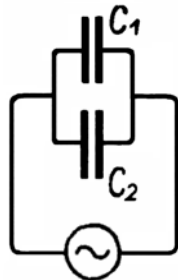
$\Rightarrow$ Leistung pendelt mit doppelter Frequenz zwischen C und Quelle

$\Rightarrow P = \frac{1}{T} \int_0^T p(t) \cdot dt = 0$ idealer Kondensator „verbraucht“ keine Leistung



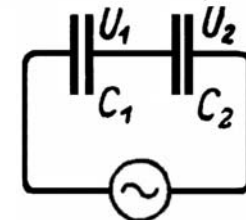
Parallelschaltung

$$\frac{1}{X_{\text{Ges}}} = \frac{1}{X_1} + \frac{1}{X_2} \Rightarrow C_{\text{Ges}} = C_1 + C_2$$

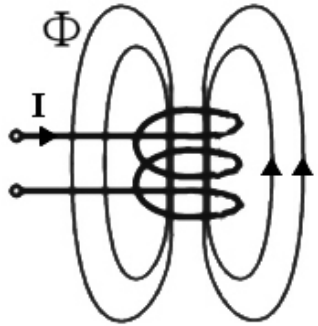


Serienschaltung

$$X_{\text{Ges}} = X_1 + X_2 \Rightarrow \frac{1}{C_{\text{Ges}}} = \frac{1}{C_1} + \frac{1}{C_2}$$



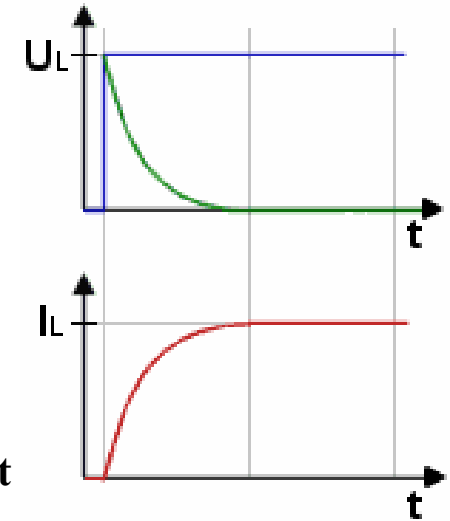
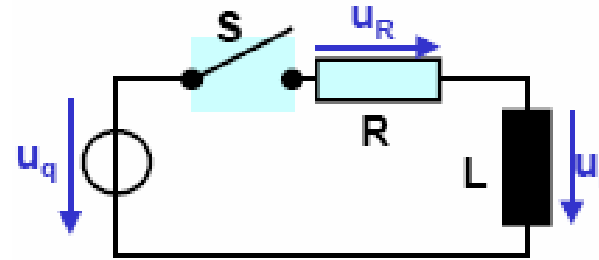
Induktivität an Gleich- / Wechselspannung



Eine von einem konstanten Strom durchflossene Spule erzeugt den magnetischen Fluss Φ
 Zeitliche Änderung des Stroms:

$$\frac{di}{dt} \xrightarrow{\text{erzeugt}} \frac{d\Phi}{dt}$$

$$\frac{d\Phi}{dt} \xrightarrow{\text{erzeugt}} u_{\text{ind}}$$



Schließen Schalter $\Rightarrow \frac{di}{dt} \Rightarrow \frac{d\Phi}{dt} \Rightarrow u_{\text{ind}}$ wirkt gegen Ursache (Lenz'sche Regel)

$\Rightarrow u_{\text{ind}} = -L \frac{di}{dt}$ Induktivität $L = f(\text{Geometrie, Anzahl Windungen, Werkstoff...})$

Gegen die Induktionsspannung der Spule u_{ind} wirkt die Selbstinduktionsspannung u_L :

$u_L = -u_{\text{ind}}$ u_L ist die Spannung, welche das Netzgerät aufbringen muss, damit überhaupt Strom fließt $\Rightarrow$ erst liegt Spannung an der Spule, dann fließt Strom

Selbstinduktionsspannung: $u_L = L \frac{di}{dt}$

Induktivität an Wechselspannung

Mit $i(t) = \hat{i} \sin \omega t$ folgt:

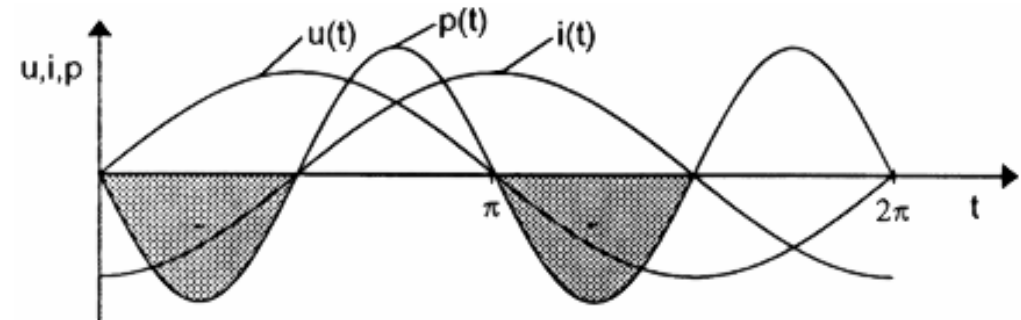
$$u(t) = L \frac{di}{dt} = \omega L \hat{i} \cos \omega t = \omega L \hat{i} \sin(\omega t + \pi/2)$$

$$= X_L \hat{i} \sin(\omega t + \pi/2) = \hat{u} \sin(\omega t + \pi/2)$$

Spannung eilt Strom um $\pi/2$ voraus

$\hat{u} = X_L \hat{i}$: Spannungsamplitude

$X_L = \omega L$: Blindwiderstand

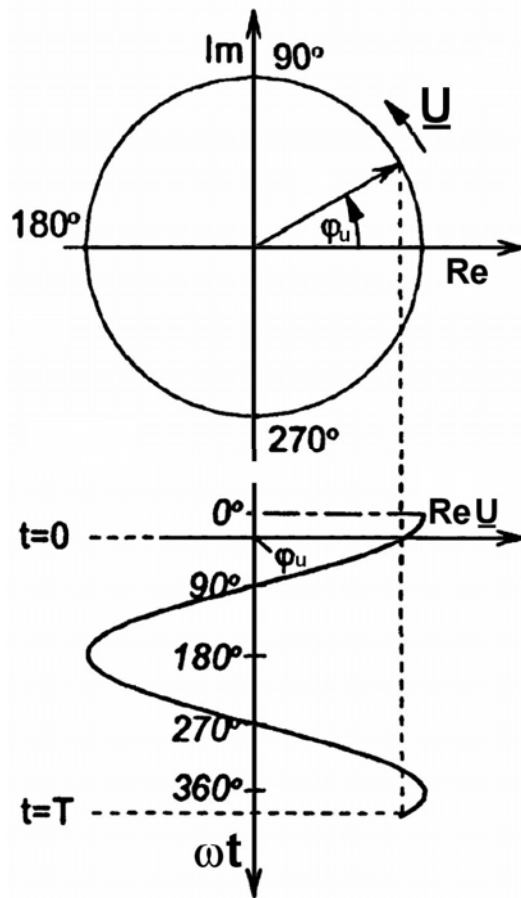


Mit $p(t) = u(t) i(t) = \hat{u} \hat{i} \sin \omega t \cos \omega t = \frac{1}{2} \hat{u} \hat{i} \sin 2\omega t$

$$\Rightarrow P = \frac{1}{T} \int_0^T p(t) \cdot dt = 0$$

$\Rightarrow$ An einer idealen Induktivität wird keine Leistung verbraucht

Zeigerdarstellung



Spannungszeiger rotiert mit Kreisfrequenz ω in komplexer Ebene:

$$\underline{U}(t) = \hat{u} e^{j(\omega t + \varphi_u)} = \hat{u} [\cos(\omega t + \varphi_u) + j \sin(\omega t + \varphi_u)]$$

Rechenoperationen mit komplexen Drehzeigern

=> Vereinfachung der Rechnung ($\cdot$, $\times$, d/dt , $\int$)

mit $\underline{U} = \hat{u} e^{j(\omega t + \varphi_u)}$ $\underline{I} = \hat{i} e^{j(\omega t + \varphi_i)}$ zeitlicher Umlauf $\underline{U}$, $\underline{I}$!!

Komplexer Widerstand analog Ohm'schem Gesetz: $\underline{Z} = \frac{\underline{U}}{\underline{I}}$

$$\underline{Z} = \frac{\hat{u}}{\hat{i}} e^{j(\varphi_u - \varphi_i)} = Z e^{j\varphi} \quad \varphi: \text{Phasenverschiebung Spannung - Strom}$$

Scheinwiderstand Z komplexe Größe, kein zeitlicher Umlauf

$$\underline{Z} = Z e^{j\varphi} = Z (\cos\varphi + j \sin\varphi) = R + j X$$

$R = Z \cos\varphi$: Wirkanteil $X = Z \sin\varphi$: Blindanteil

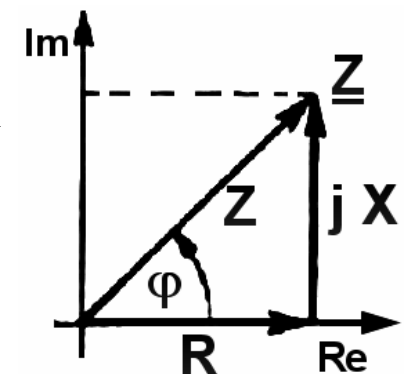
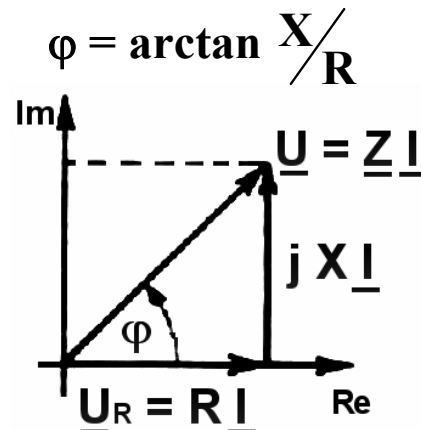
$$Z = \sqrt{R^2 + X^2}$$

$\underline{Z}$ verknüpft Spannung und Strom: $\underline{U} = \underline{Z} \cdot \underline{I}$

$$\Rightarrow \underline{U} = (R + j X) \underline{I} = R \underline{I} + j X \underline{I}$$

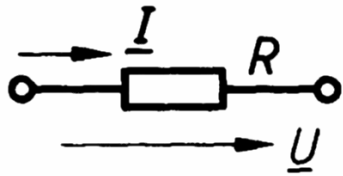
$$\text{oder: } \underline{U} = \underline{Z} \underline{I} \Rightarrow \underline{U} = Z e^{j\varphi} \underline{I} = Z \hat{i} e^{j(\omega t + \varphi)}$$

φ : Phasenverschiebung Strom - Spannung

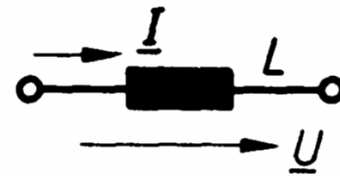
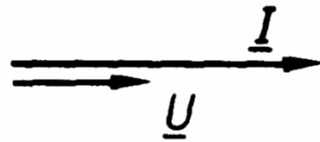


Darstellung des Zeigers $\underline{U}$ zum Zeitpunkt $t = 0$

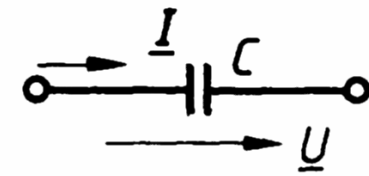
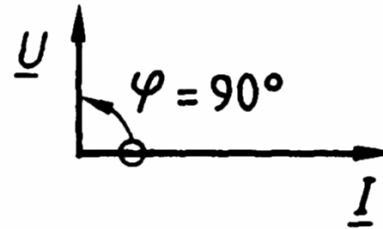
Komplexe Widerstände



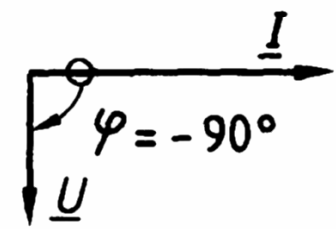
$$\underline{U} = R \underline{I}$$



$$\underline{U} = L \frac{d\underline{I}}{dt}$$



$$\underline{U} = \frac{1}{C} \int \underline{I} dt$$



Wähle Strom $\underline{I} = \hat{i} e^{j\omega t}$ auf reeller Achse als Bezugsgröße für die komplexe Darstellung

$$\underline{U} = R \cdot \underline{I}$$

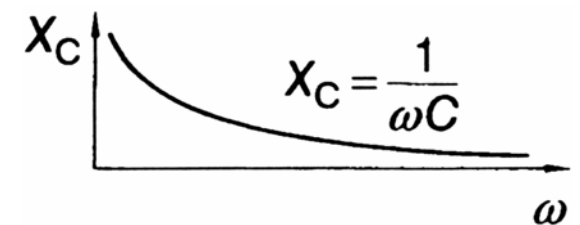
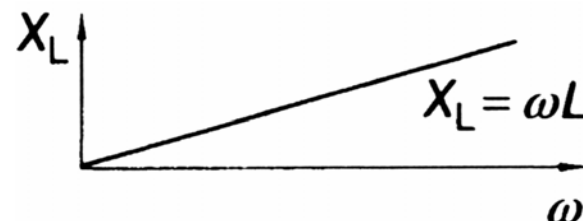
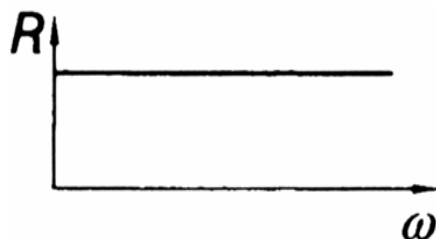
$$\underline{U} = j\omega L \hat{i} e^{j\omega t} = j\omega L \underline{I}$$

$$\begin{aligned} \underline{U} &= \frac{\hat{i}}{C} \int e^{j\omega t} dt = \frac{1}{j\omega C} \underline{I} \\ &= -\frac{j}{\omega C} \underline{I} \end{aligned}$$

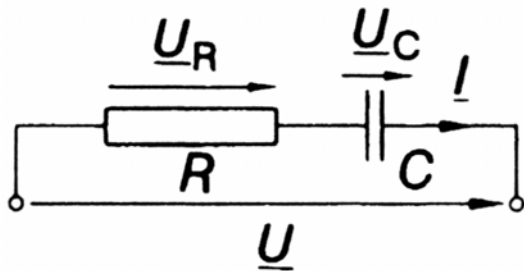
$$\underline{U} = R \hat{i} e^{j\omega t}$$

$$\underline{U} = L \omega \hat{i} e^{j(\omega t + \pi/2)}$$

$$\underline{U} = \frac{1}{\omega C} \hat{i} e^{j(\omega t - \pi/2)}$$



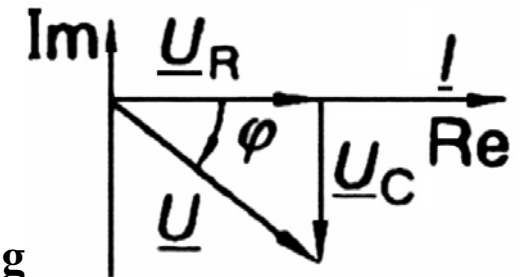
Reihenschaltung R, C



R und C werden vom gleichen Strom $\underline{I}$ durchflossen

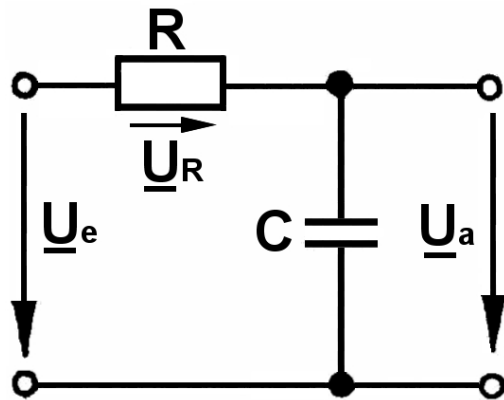
$$\Rightarrow \underline{U} = \underline{U}_R + \underline{U}_C$$

$$\Rightarrow \underline{U} = R \underline{I} + \frac{1}{j\omega C} \underline{I} = R \underline{I} - j \frac{1}{\omega C} \underline{I}$$



Mit $\underline{U}_R = R \underline{I}$ auf der reellen Achse $\Rightarrow \underline{U}_C = -j \frac{1}{\omega C} \underline{I}$ in negativer Richtung

Tiefpass



Eingang: $\underline{U}_e = \hat{u}_e e^{j\omega t}$

Ausgang: $\underline{U}_a = \hat{u}_a e^{j\omega t + \varphi}$

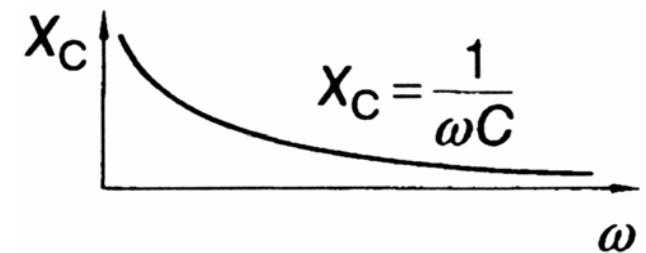
Gesucht sind: 1) Amplitudenfrequenzgang $\frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|} = f(\omega)$
2) Phasenfrequenzgang $\varphi = \varphi(\omega)$

Spannungsteiler, Teilspannung an C wie $X_C \propto \frac{1}{\omega C}$

d. h. $\omega \uparrow \Rightarrow |\underline{U}_a| \downarrow$

Spannungsteiler

$$\frac{\underline{U}_a}{\underline{U}_e} = \frac{\underline{X}_C}{R + \underline{X}_C} = \frac{\frac{1}{j\omega C}}{R + \frac{1}{j\omega C}} = \frac{1}{1 + j\omega RC}$$



Um großen Bereich zu erfassen: Dämpfungsmaß $L = 20 \lg \frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|}$

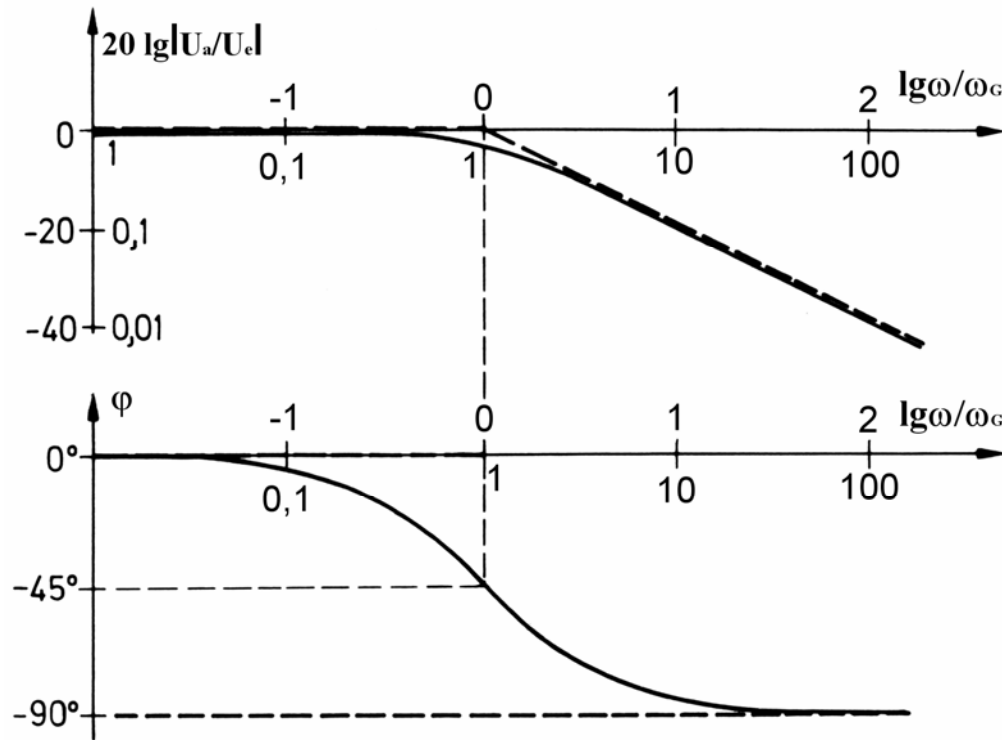
Angabe in Dezibel (dB)

z. B. $\frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|} = 10 \Rightarrow L = 20$ $\frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|} = \frac{1}{100} \Rightarrow L = -40$

Tiefpass I

Amplitudenfrequenzgang: $\frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|} = \frac{1}{|1 + j\omega RC|} = \frac{1}{\sqrt{1 + (\omega RC)^2}} \Rightarrow \frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|} \rightarrow 0 \text{ für } \omega \rightarrow \infty$

Die Frequenz, an der gilt: $\frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|} = \frac{1}{\sqrt{2}}$ heißt Grenzfrequenz ω_G , mit $\omega_G = \frac{1}{RC} \Rightarrow \frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|} = \frac{1}{\sqrt{1 + (\omega/\omega_G)^2}}$



Amplitudenfrequenzgang

$\omega \ll \omega_G \Rightarrow \frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|} = \frac{1}{\sqrt{1 + (\omega/\omega_G)^2}} \approx 1$

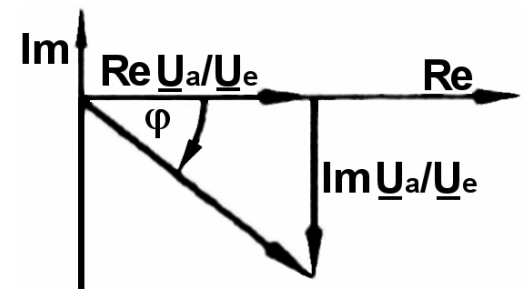
$\Rightarrow L = 20 \lg \frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|} \approx 0$

$\omega \gg \omega_G \Rightarrow \frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|} = \frac{1}{\sqrt{1 + (\omega/\omega_G)^2}} \approx \frac{1}{\omega/\omega_G} = \left(\frac{\omega}{\omega_G}\right)^{-1}$

$\Rightarrow L = 20 \lg \frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|} \approx -20 \lg \left(\frac{\omega}{\omega_G}\right)$

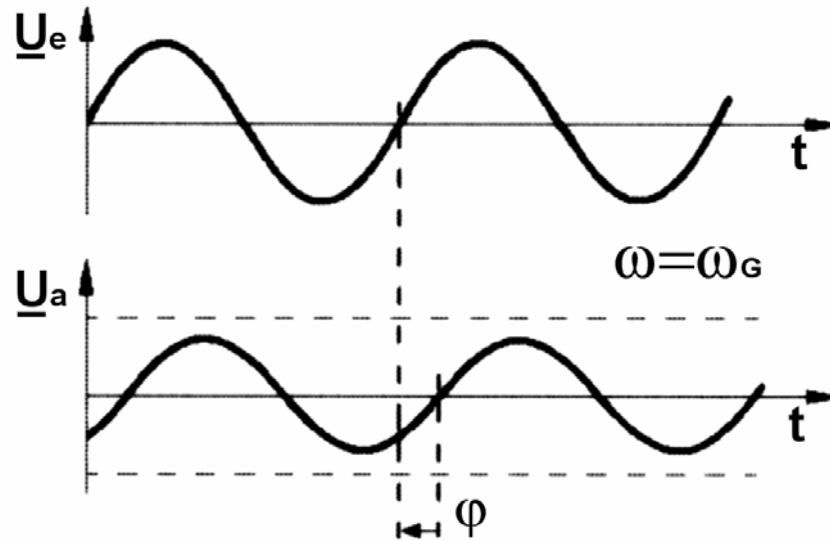
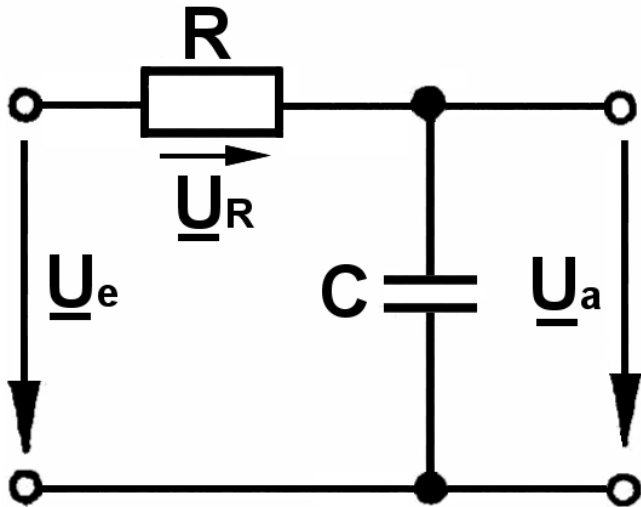
Phasenfrequenzgang: $\frac{\underline{U}_a}{\underline{U}_e} = \frac{1}{1 + j\omega RC} = \frac{1}{1 + (\omega RC)^2} - j \frac{\omega RC}{1 + (\omega RC)^2}$

$\tan \varphi = \frac{\text{Im}}{\text{Re}} = -\omega R C = -\frac{\omega}{\omega_G} \Rightarrow \text{z. B. } \omega = \omega_G \Rightarrow \tan \varphi = -1 \Rightarrow \varphi = -45^\circ$



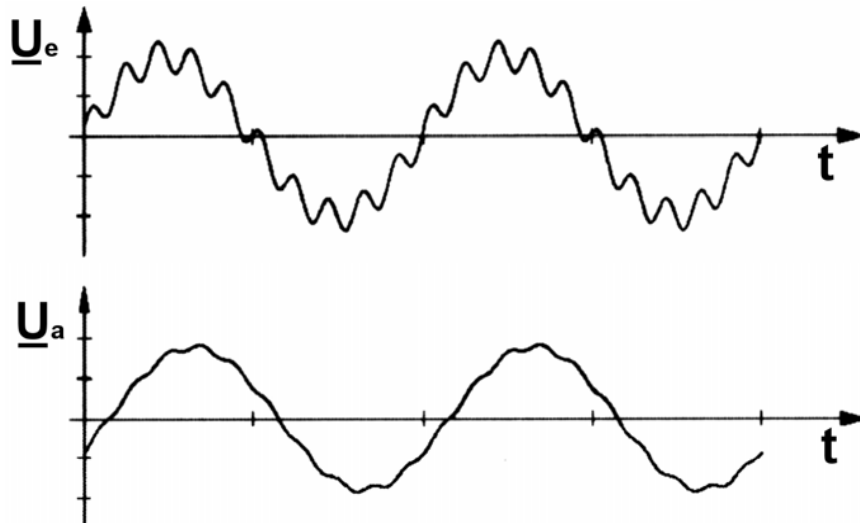
Tiefpass II

- Ergebnis:
- 1) Tiefpass dämpft Frequenzen mit $\omega \geq \omega_G$ (Grenzfrequenz $\omega_G = \frac{1}{RC}$)
 - 2) negative Phasenverschiebung von $\underline{U}_a$ gegen $\underline{U}_e$



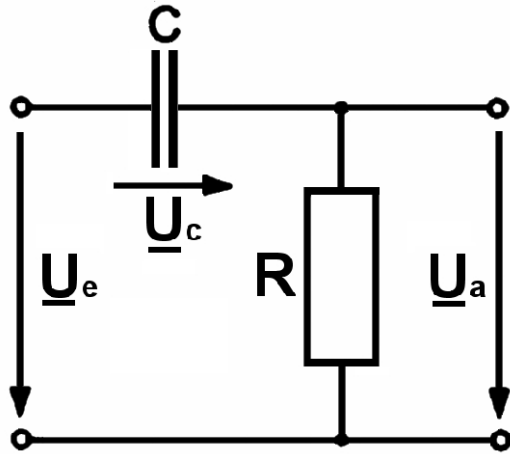
Bei $\omega = \omega_G$:

$$\frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|} = \frac{1}{\sqrt{2}}$$



Praktischer Nutzen:
Dämpfung unerwünschter Oberschwingungen
oder von Störstrahlung (hochfrequentes
Rauschen) durch Tiefpass

Hochpass

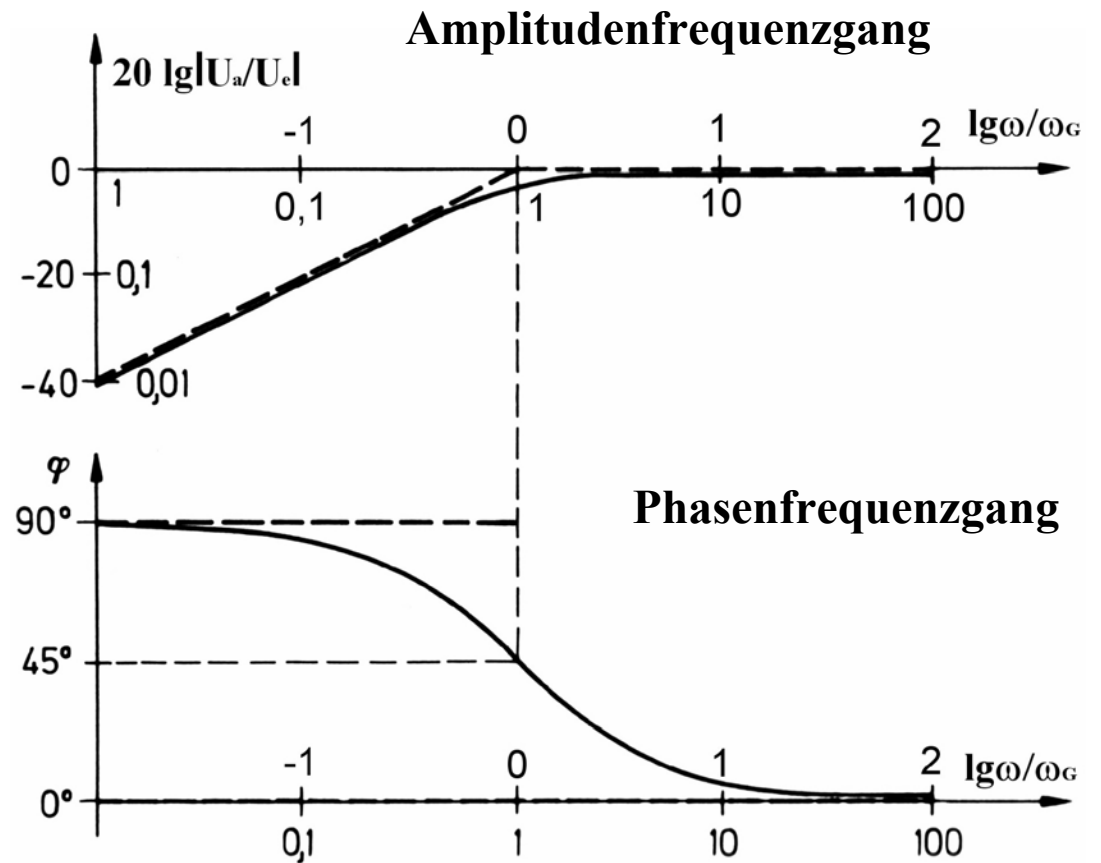
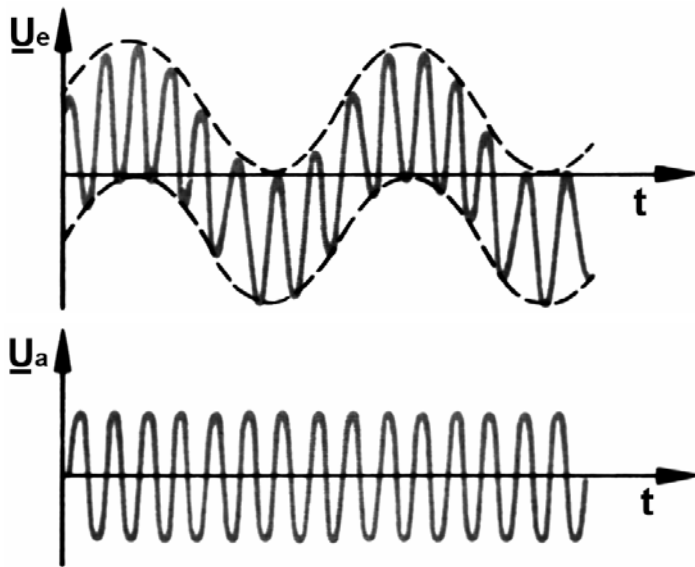


Spannungsteiler

Bei tiefen Frequenzen: Spannungsabfall an C hoch, $\underline{U}_a$ klein

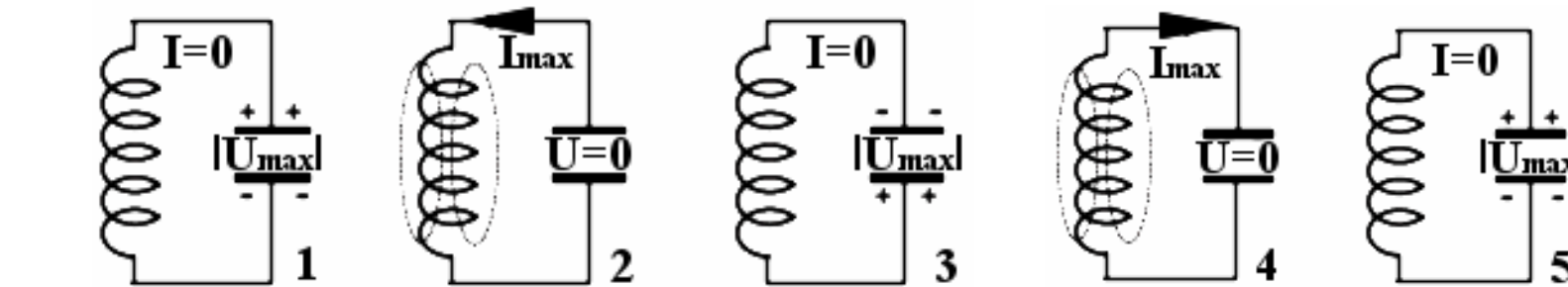
Bei hohen Frequenzen: Kondensator wie Kurzschluss $X_C = \frac{1}{\omega C}$

Grenzfrequenz: $\frac{|\underline{U}_a|}{|\underline{U}_e|} = \frac{1}{\sqrt{2}}$ für $\omega_G = \frac{1}{RC}$

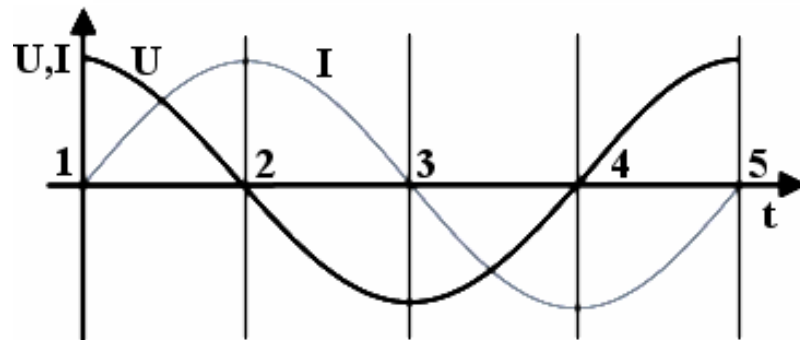


Wirkung: Unterdrückung niedriger Frequenzen (z. B. Netzfrequenz), Aussieben hoher Frequenzen

Parallelschwingkreis / R, C ideal



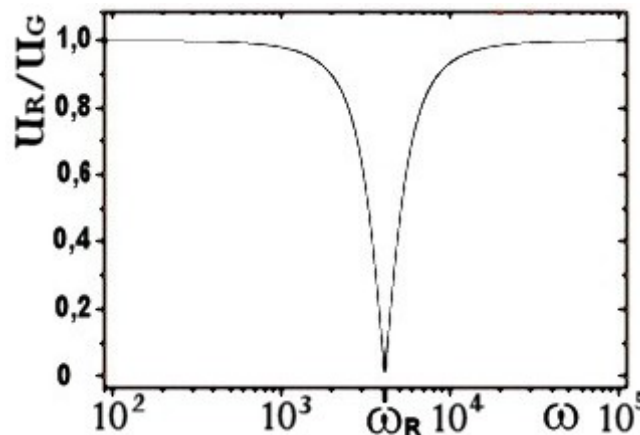
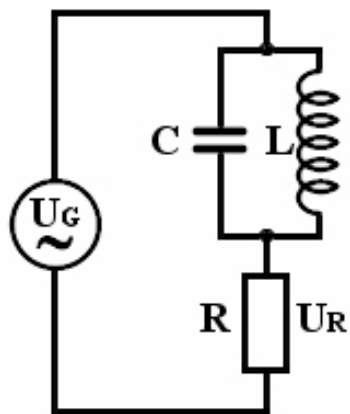
Ideale Bauteile
keine Dämpfung



- 1: Kondensator mit Ladung $Q \Rightarrow U = U_{\max}$
- 2: Entladung Kondensator $\Rightarrow I = I_{\max} \Rightarrow$ Magnetfeld Spule
- 3: Abbau Magnetfeld $\Rightarrow I = 0, U = -U_{\max}$
- 4: Entladung Kondensator $\Rightarrow I = -I_{\max} \Rightarrow$ Magnetfeld Spule
- 5: Abbau Magnetfeld $\Rightarrow I = 0, U = U_{\max}$

Berechnung der Impedanz: $\frac{1}{\underline{Z}} = \frac{1}{\underline{X}_C} + \frac{1}{\underline{X}_L} = j\omega C + \frac{1}{j\omega L} = j\left(\omega C - \frac{1}{\omega L}\right) \Rightarrow \frac{1}{\underline{Z}} = 0 \text{ für } \omega_R = \frac{1}{\sqrt{LC}}$

$\Rightarrow \underline{Z} \rightarrow \infty$ für $\omega = \omega_R$ Resonanzfrequenz



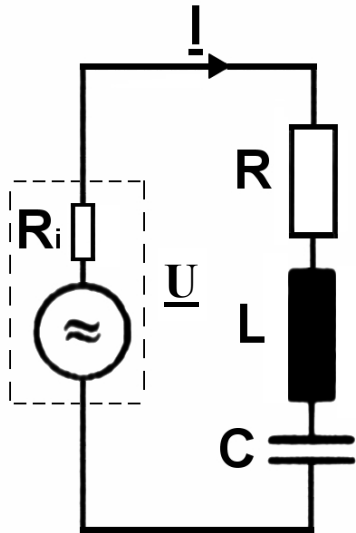
Einsatz in der Messtechnik

An der Resonanzfrequenz ω_R fließt kein Strom
 $\Rightarrow$ Sperrkreis (z. B. gegen Netzbrumm 50 Hz)

Bestimmung Induktivität L (C bekannt) aus:

$$L = \frac{1}{\omega_R^2 C}$$

Serienschwingkreis



Impedanz: $\underline{Z} = R_i + R + j \omega L + \frac{1}{j \omega C} = (R_i + R) + j \left(\omega L - \frac{1}{\omega C} \right)$

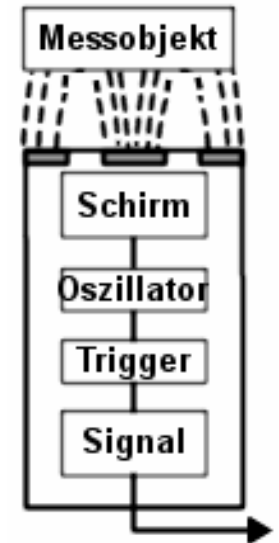
$\Rightarrow$ im Resonanzfall mit $\omega_R = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ gilt $\underline{Z} = R_i + R$

Im Resonanzkreis wirkt nur der Ohm'sche Anteil

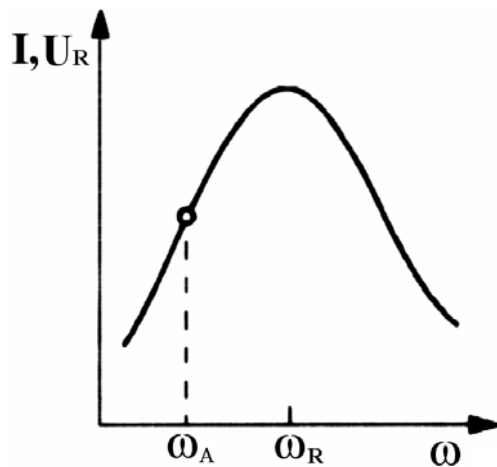
Resonanz: Strommaximum im Kreis

für $R_i \ll R$ wird die Spannungsamplitude an R: $\hat{U} = \hat{I} R$

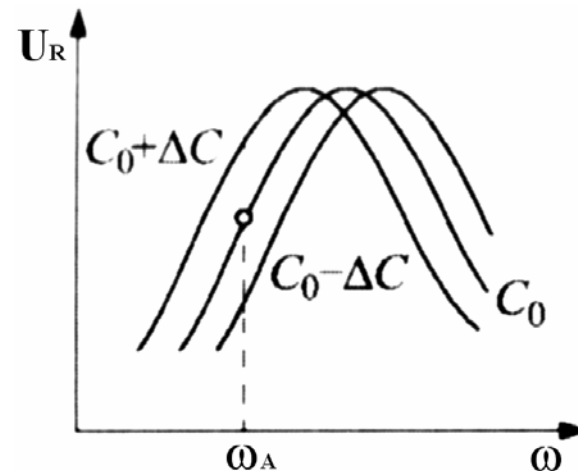
$\Rightarrow$ Spannungsmaximum an R im Resonanzfall



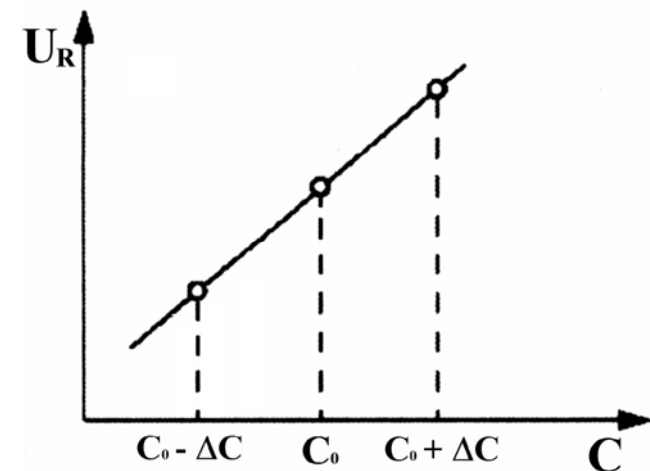
Prinzip Näherungsschalter



Strommaximum bei ω_R
Spannungsmaximum an R
Generatorfrequenz auf ω_A

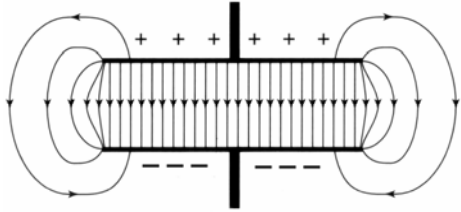


Verändere C (F, a, Abstand...)
 $\Rightarrow$ Resonanzkurve verschiebt sich
 $\Rightarrow$ Messwerte $U_R = U_R(\Delta C)$



Lineare Abhängigkeit
 $U_R = U_R(F, a, \text{Abstand...})$

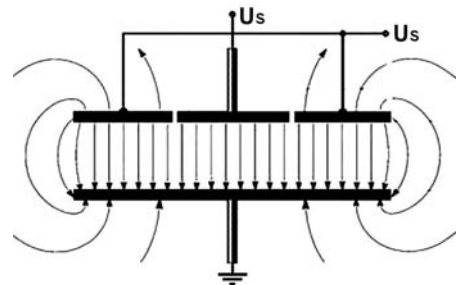
Ausführung der Kondensatoren für die Abstandsmessung



Für die Kapazität C eines Kondensators

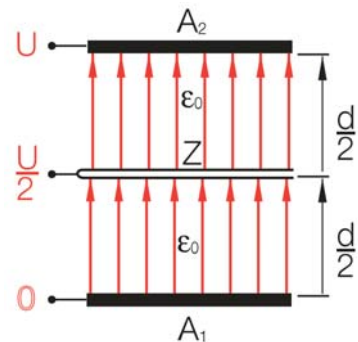
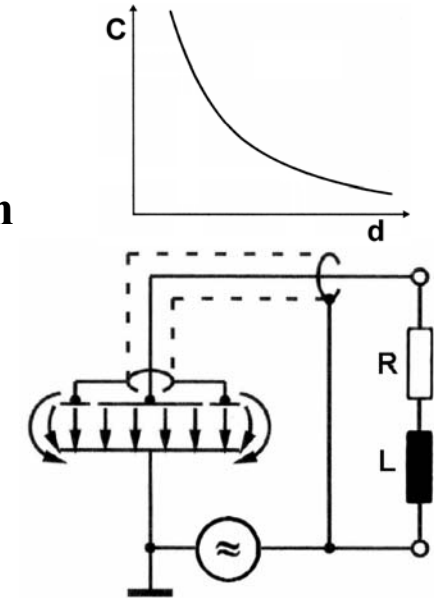
gilt bei homogenem Feld: $C = \epsilon_0 \epsilon_r \frac{A}{d}$

Feld nur für große A und kleine d homogen



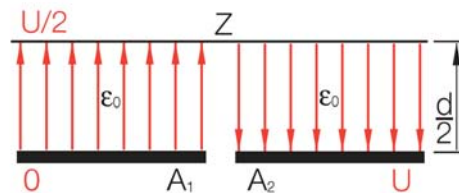
Mit Schirmelektrode (guard ring) wird das Messfeld homogen. Abstandsmessung nur gegen Metall möglich.

Sehr präzise Abstandsmessung ($\sim \text{nm}$)

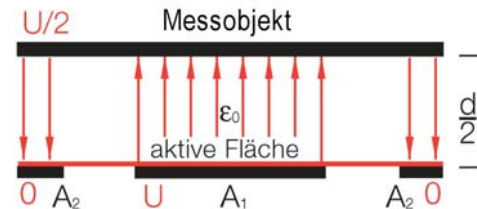


Zwischenelektrode
Metall/Dielektrikum
Zwischenelektrode $U/2$

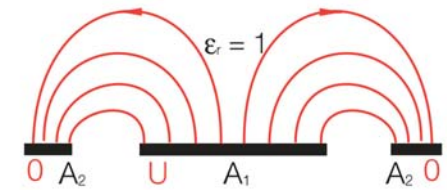
Kapazitiver Abstandssensor für Metall- und Dielektrikaoberflächen (Prinzip)



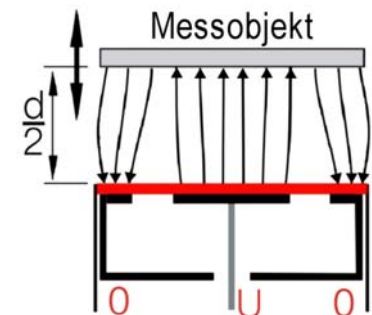
Aufklappen, das gleiche Resultat. Man beachte die Richtung der Feldlinien



Sensorausführung mit Ringelektrode für A_2



ohne Messobjekt



Die Feldlinien sind hier nicht so homogen wie oben
Streifelder $\Rightarrow$ Abstandsmessung unpräziser
z. B. Einsatz als Näherungsschalter