

5. Corriente y voltaje alternos

La corriente alterna (ca) es una corriente que cambia periódicamente de sentido de circulación. También cambia su magnitud (normalmente) de manera continua. A diferencia de ca, la magnitud de la corriente continua (cc) es constante.

La CA cosenoidal:

$$\underbrace{I(t)}_{\text{el valor instantáneo}} = I_0 \cdot \underbrace{\cos(\underbrace{\omega t + \varphi}_{\text{una función armónica}})}_{\substack{\uparrow \text{ una función lineal} \\ \text{la amplitud}}}$$

$$I_0 > 0$$

El período del coseno: $\Delta\varphi = 2\pi$

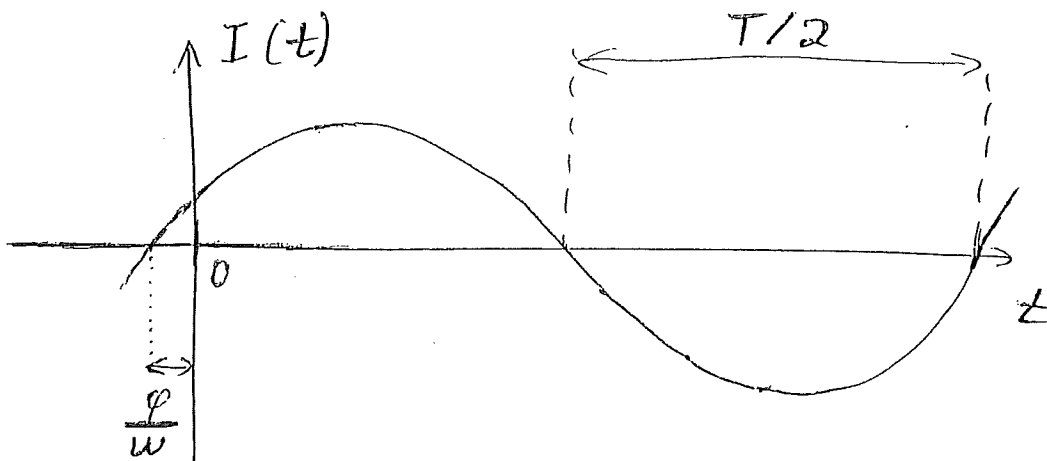
$$\Rightarrow 2\pi = \underbrace{\omega}_{\substack{\uparrow \\ \text{frecuencia} \\ \text{angular}}} T \quad \Rightarrow \boxed{\omega = \frac{2\pi}{T}} \quad \text{el período}$$

Definición: La frecuencia:

$$f = \frac{1}{T}$$

$$\Rightarrow \underline{\underline{\omega = 2\pi f}}$$

φ es la fase inicial.



El voltaje alterno (Va) cosenoidal:

$$V(t) = V_0 \cdot \cos(\omega t + \varphi)$$

El resistor: $V_R = R \cdot I$

$\Rightarrow I$ y V_R están en fase.

El condensador:

$$Q = C \cdot V_c \Rightarrow I = C \cdot \frac{dV_c}{dt}$$

$$\Rightarrow V_c = C^{-1} \int I dt$$

$$I = I_0 \cdot \cos(\omega t + \varphi)$$

$$\Rightarrow V_c = C^{-1} \omega^{-1} I_0 \cdot \sin(\omega t + \varphi)$$

$$= \frac{I_0}{\omega C} \cos\left(\omega t + \varphi - \frac{\pi}{2}\right)$$

ωC
frecuencia angular

$\frac{\pi}{2}$
el desfase

$\Rightarrow I$ y V_c están en desfase.

El inductor:

$$V_L = L \frac{dI}{dt}$$

$$I = I_0 \cdot \cos(\omega t + \varphi)$$

$$\Rightarrow V_L = L \omega I_0 \left[-\sin(\omega t + \varphi) \right]$$

$$\Rightarrow V_L = \underset{\substack{\uparrow \\ \text{frecuencia angular}}}{\omega} L I_0 \cos\left(\omega t + \varphi + \underbrace{\frac{\pi}{2}}_{\text{el desfase}}\right)$$

$\Rightarrow I$ y V_L están en desfase.

La potencia eléctrica instantánea:

$$P(t) = V(t) \cdot I(t)$$

La potencia eléctrica media:

$$\bar{P} = \frac{1}{T} \int_0^T P dt$$

El resistor:

$$P_R = I^2 \cdot R = I_0^2 \cdot R \cdot \cos^2(\omega t + \varphi)$$

$$\Rightarrow \bar{P}_R = \frac{1}{T} I_0^2 R \underbrace{\int_0^T \cos^2(\omega t + \varphi) dt}_{= \frac{T}{2}}$$

$$\boxed{\bar{P}_R = \frac{1}{2} I_0^2 R} \quad \text{para } \underline{ca} \quad \text{o} \quad \underline{va}$$

\rightarrow valor eficaz

El condensador:

$$P_c = V_c \cdot I = \frac{I_0^2}{\omega C} \cos(\omega t + \varphi - \frac{\pi}{2}) \cos(\omega t + \varphi)$$

$$\Rightarrow \bar{P}_c = \frac{1}{T} \frac{I_0^2}{\omega C} \underbrace{\int_0^T \cos(\omega t + \varphi - \frac{\pi}{2}) \cos(\omega t + \varphi) dt}_{= 0}$$

$$\boxed{\bar{P}_c = 0} \quad \underline{\text{ideal}}$$

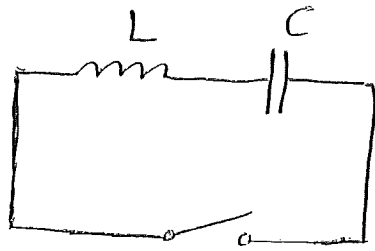
El inductor: $P_L = V_L \cdot I$

$$\boxed{\bar{P}_L = 0} \quad \underline{\text{ideal}}$$

Condensadores y inductores
no "consumen" energía, sino que
la toman prestada durante un
cuarto de ciclo, para devolverla
en el siguiente cuarto de ciclo.

Nótese: $\left\langle \cos(*) \cos(*) + a \right\rangle_t = \frac{1}{2} \cos(a)$

Circuito LC en serie



El condensador inicialmente está cargado ($Q = Q_0$), y luego se cierra el interruptor.

La segunda Ley de Kirchhoff:

$$V_L + V_C = 0$$

\Rightarrow

$$L \cdot \frac{dI}{dt} + C^{-1} Q = 0$$

\Rightarrow

$$L \cdot \frac{d^2 I}{dt^2} + C^{-1} \cdot I = 0$$

\Rightarrow

$$\boxed{\frac{d^2 I}{dt^2} + \frac{1}{LC} \cdot I = 0}$$

Ansatz:

$$I = q \cdot e^{\lambda t}$$

$$\Rightarrow \frac{d^2 I}{dt^2} = q \cdot \lambda^2 e^{\lambda t}$$

\Rightarrow

$$q \lambda^2 e^{\lambda t} + \frac{1}{LC} q e^{\lambda t} = 0$$

$$\Rightarrow q e^{\lambda t} \left(\lambda^2 + \frac{1}{LC} \right) = 0$$

$$\Rightarrow \lambda^2 + \frac{1}{LC} = 0$$

$$\Rightarrow \lambda_{1,2} = \pm i \frac{1}{\sqrt{LC}}$$

Definición:

$$\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$

$$\Rightarrow \lambda_{1,2} = \pm i \omega_0$$

$$\Rightarrow I = C_1 e^{i\omega_0 t} + C_2 e^{-i\omega_0 t}$$

(solución general)

C_1 y C_2 son constantes con valores complejos. La corriente eléctrica es real: $\text{Im}(I) = 0$

$$\Rightarrow C_1 = C_2^* \underset{\substack{\uparrow \\ \text{conjugado}}}{=} C$$

$$\Rightarrow I = C \cdot e^{i\omega_0 t} + c.c.$$

$$\Rightarrow I = 2 \cdot \text{Re} [C \cdot e^{i\omega_0 t}]$$

$$G = \underbrace{|G|}_{\text{el módulo}} \cdot e^{i \underbrace{\arg(G)}_{\text{el argumento}}}$$

$$\Rightarrow I = 2 \cdot \operatorname{Re} \left[|G| \cdot e^{i(\omega_0 t + \varphi)} \right]$$

$$\boxed{\varphi = \arg(G)}$$

Según la fórmula de Euler:

$$e^{ix} = \cos(x) + i \sin(x)$$

veamos que:

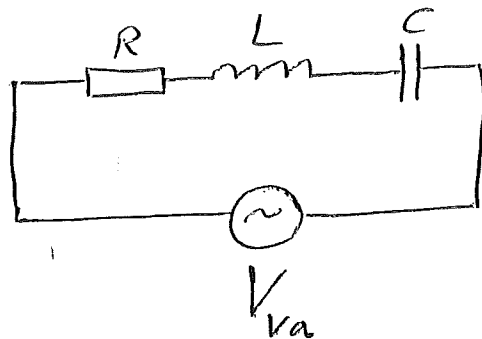
$$I = 2 \cdot |G| \cdot \cos(\omega_0 t + \varphi)$$

Con la amplitud $I_0 = 2 \cdot |G|$
la solución se escribe:

$$\boxed{I = I_0 \cos(\omega_0 t + \varphi)} \quad I_0 \geq 0$$

\Rightarrow ω_0 es la frecuencia angular
de un circuito no amortiguado
($R=0$). (oscilador armónico libre)

Circuito RLC en serie



$R \rightarrow$ amortiguado

$V_{va} \rightarrow$ forzado

La segunda ley de Kirchhoff:

$$-V_{va} + V_R + V_L + V_C = 0$$

$$\Rightarrow L \cdot \frac{dI}{dt} + R \cdot I + C^{-1} Q = V_{va}$$

$$\Rightarrow L \cdot \frac{d^2 I}{dt^2} + R \cdot \frac{dI}{dt} + C^{-1} \cdot I = \frac{d}{dt} V_{va}$$

$$\Rightarrow \frac{d^2 I}{dt^2} + \frac{R}{L} \frac{dI}{dt} + \frac{1}{LC} I = \frac{1}{L} \frac{d}{dt} V_{va}$$

$$\Rightarrow \boxed{\frac{d^2 I}{dt^2} + 2\gamma \frac{dI}{dt} + \omega_0^2 I = \frac{1}{L} \frac{d}{dt} V_{va}}$$

(ecuación diferencial lineal no homogénea)

$$\gamma = \frac{R}{2L} \quad , \quad \omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$

$$V_{va} = V_{va,0} \cdot \sin(\omega t)$$

$$\Rightarrow \frac{d^2 I}{dt^2} + 2\gamma \frac{dI}{dt} + \omega_0^2 I = \frac{V_{va,0} \cdot \omega}{L} \cos(\omega t)$$

$$\alpha_0 = \frac{V_{va,0}}{L}$$

$$\Rightarrow I = \underbrace{I_{0,1} e^{-\gamma t} \cos(\omega_1 t + \varphi_1)}_{\text{solución homogénea}} + \underbrace{I_{0,2} \cos(\omega t + \varphi)}_{\text{solución particular}}$$

La solución de la ecuación diferencial homogénea

solución particular

$$\omega_1 = \sqrt{\omega_0^2 - \gamma^2} \quad (\text{amortiguamiento débil})$$

El primer término: $I_{0,1} e^{-\gamma t} \cos(\omega_1 t + \varphi_1)$ completa se amortigua exponencialmente con el tiempo. Por esa razón recibe el nombre de "solución transitoria"

El segundo término representa la "solución estacionaria" (para $t \gg \frac{1}{\gamma}$)

$$\Rightarrow (yt \gg 1) \quad I(t) = I_{0,2} \cdot \cos(\omega t + \varphi)$$

$$= \operatorname{Re} \left[\underbrace{I_{0,2} \cdot e^{i(\omega t + \varphi)}}_{= I_c(t)} \right]$$

$$\uparrow \text{complejo}$$

$$\frac{d}{dt} I_c = I_{0,2} i \omega e^{i(\omega t + \varphi)}$$

$$\frac{d^2}{dt^2} I_c = -I_{0,2} \omega^2 e^{i(\omega t + \varphi)}$$

$$\Rightarrow \boxed{-I_{0,2} \omega^2 e^{i\varphi} + 2\gamma I_{0,2} i \omega e^{i\varphi} + \omega_0^2 I_{0,2} e^{i\varphi} = \alpha_0 \cdot \omega}$$

$$\Rightarrow I_{0,2} = \frac{\alpha_0 \omega}{\omega_0^2 - \omega^2 + i 2\gamma \omega} \cdot e^{-i\varphi}, \quad \alpha_0 \geq 0$$

$$, I_{0,2} \geq 0$$

El módulo:

$$\Rightarrow I_{0,2} = \frac{\alpha_0 \omega}{|\omega_0^2 - \omega^2 + i 2\gamma \omega|} = \frac{\alpha_0 \omega}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + (2\gamma \omega)^2}}$$

El argumento:

$$-\varphi = \arg[\omega_0^2 - \omega^2 + i 2\gamma \omega]$$

$$\Rightarrow \varphi = -\arctg \left[\frac{2\gamma \omega}{\omega_0^2 - \omega^2} \right] \rightarrow \text{el ángulo de desfase}$$

$$V_{va} = V_{va,0} \cdot \sin(\omega t)$$

$$= V_{va,0} \cdot \cos\left(\omega t - \frac{\pi}{2}\right)$$

⇒ El desfase con respecto al voltaje V_{va} :

$$\varphi = \frac{\pi}{2} - \arctg\left[\frac{2\gamma\omega}{\omega_0^2 - \omega^2}\right]$$

$$= \arctg\left[\frac{\omega_0^2 - \omega^2}{2\gamma\omega}\right]$$

Utilizamos números complejos para llegar al resultado fácilmente.

Con una CA compleja

$$I_c = I_0 e^{i\omega t}$$

y un VA complejo

$$V_c = V_0 e^{i(\omega t + \varphi)}$$

se puede definir una impedancia compleja:

$$Z_c = \frac{V_0 e^{i(\omega t + \varphi)}}{I_0 e^{i\omega t}} = \frac{V_0}{I_0} e^{i\varphi}$$

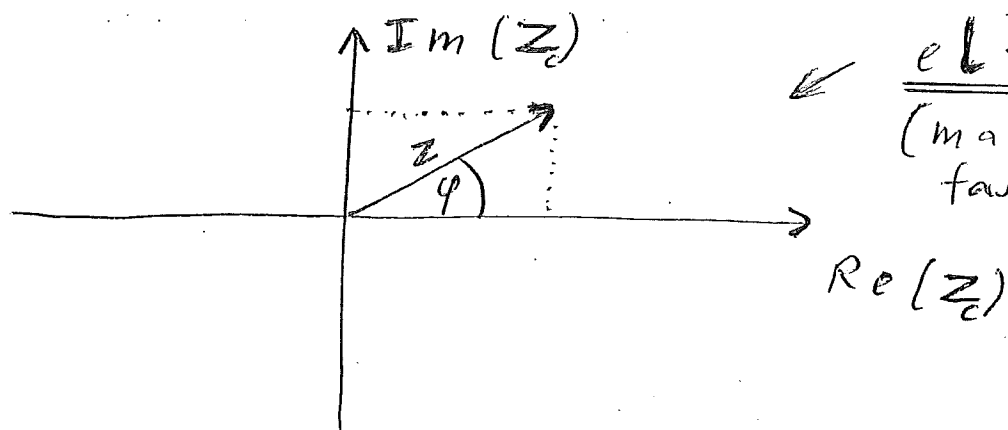
⇒

$$Z_{GR} = \underline{\underline{R}}$$

$$Z_{GC} = \frac{1}{\omega C} e^{-i\frac{\pi}{2}} = \underline{\underline{-i \frac{1}{\omega C}}}$$

$$Z_{GL} = \omega L e^{+i\frac{\pi}{2}} = \underline{\underline{i \omega L}}$$

El plano complejo:



fase Vector

el fasor

(magnitud y fase)

En coordenadas polares: Z, φ

$$Z = |Z_c|$$

$$\varphi = \arg(Z_c)$$

En coordenadas cartesianas: R, X

$$R = \operatorname{Re}(Z_c)$$

↑

la resistencia

$$X = \operatorname{Im}(Z_c)$$

↑

la reactancia

⇒ El condensador:

$$X_c = \text{Im}(Z_{c,c}) = \underline{\underline{-\frac{1}{\omega C}}}$$

El inductor:

$$X_L = \text{Im}(Z_{c,L}) = \underline{\underline{\omega L}}$$

Nótese: La solución particular de la ecuación diferencial lineal nos deja utilizar la fórmula de Euler.
Los fasores se usan en Electrónica, Acústica, Óptica etc.

La admitancia es el inverso de la impedancia:

$$Y_c = \frac{1}{Z_c} \Rightarrow Y = \frac{1}{Z}$$

Circuito RLC en serie

para $t \gg \frac{1}{\gamma}$

$$\Rightarrow Z_c = R + i\omega L - i\frac{1}{\omega C}$$

(solución particular)

$$= R + i\left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)$$

$$\Rightarrow |Z_c| = Z = \sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2}$$

$$\arg(Z_c) = \varphi = \arctg \left[\frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R} \right]$$

$$Y = \frac{1}{Z} = \frac{1}{\sqrt{R^2 + \left(\omega L - \frac{1}{\omega C}\right)^2}}$$

$$= \frac{\frac{\omega}{L}}{\sqrt{R^2 \cdot \frac{\omega^2}{L^2} + \left(\omega L \cdot \frac{\omega}{L} - \frac{1}{\omega C} \cdot \frac{\omega}{L}\right)^2}}$$

$$= \frac{\alpha_0 \omega / V_{a,0}}{\sqrt{(2\gamma\omega)^2 + (\omega^2 - \omega_0^2)^2}}$$

importante

correcto

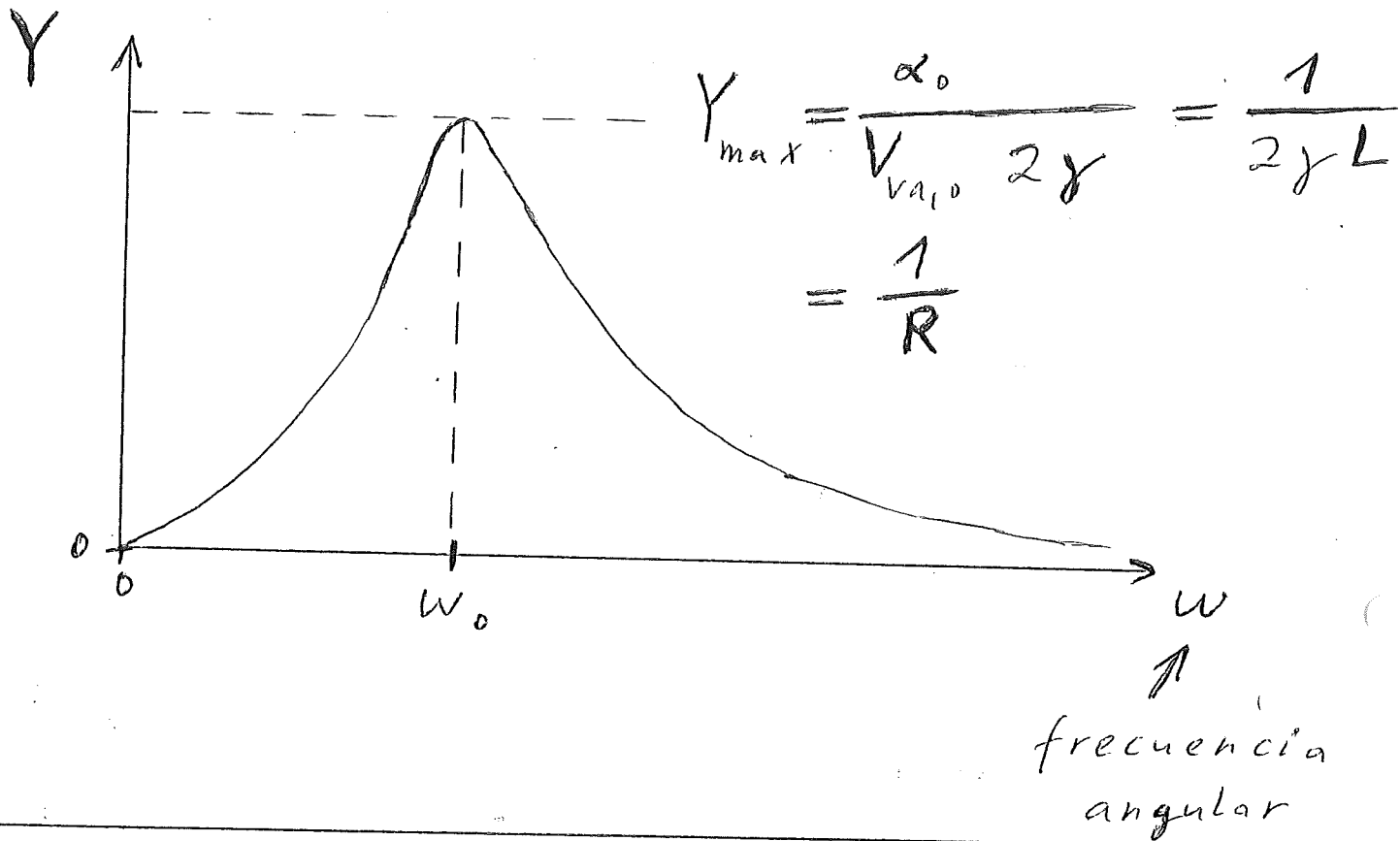
$$\arg(Y_c) = -\arctg \left[\frac{\omega L - \frac{1}{\omega C}}{R} \right]$$

$$= -\arctg \left[\frac{\omega^2 - \frac{1}{LC}}{\frac{R}{L}\omega} \right]$$

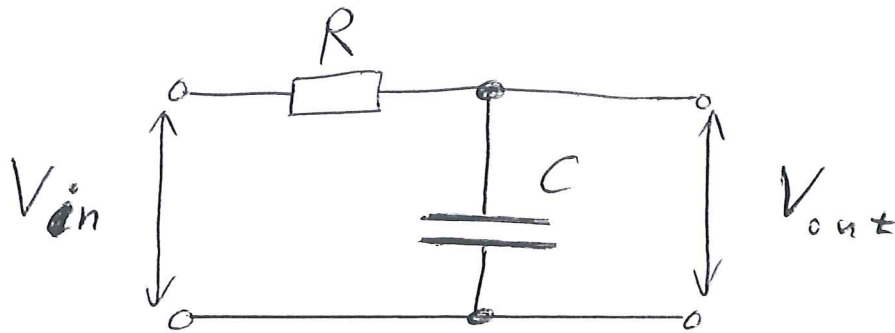
$$= \arctg \left[\frac{\omega_0^2 - \omega^2}{2\gamma\omega} \right]$$

correcto

↖ la admitancia



El filtro paso bajo

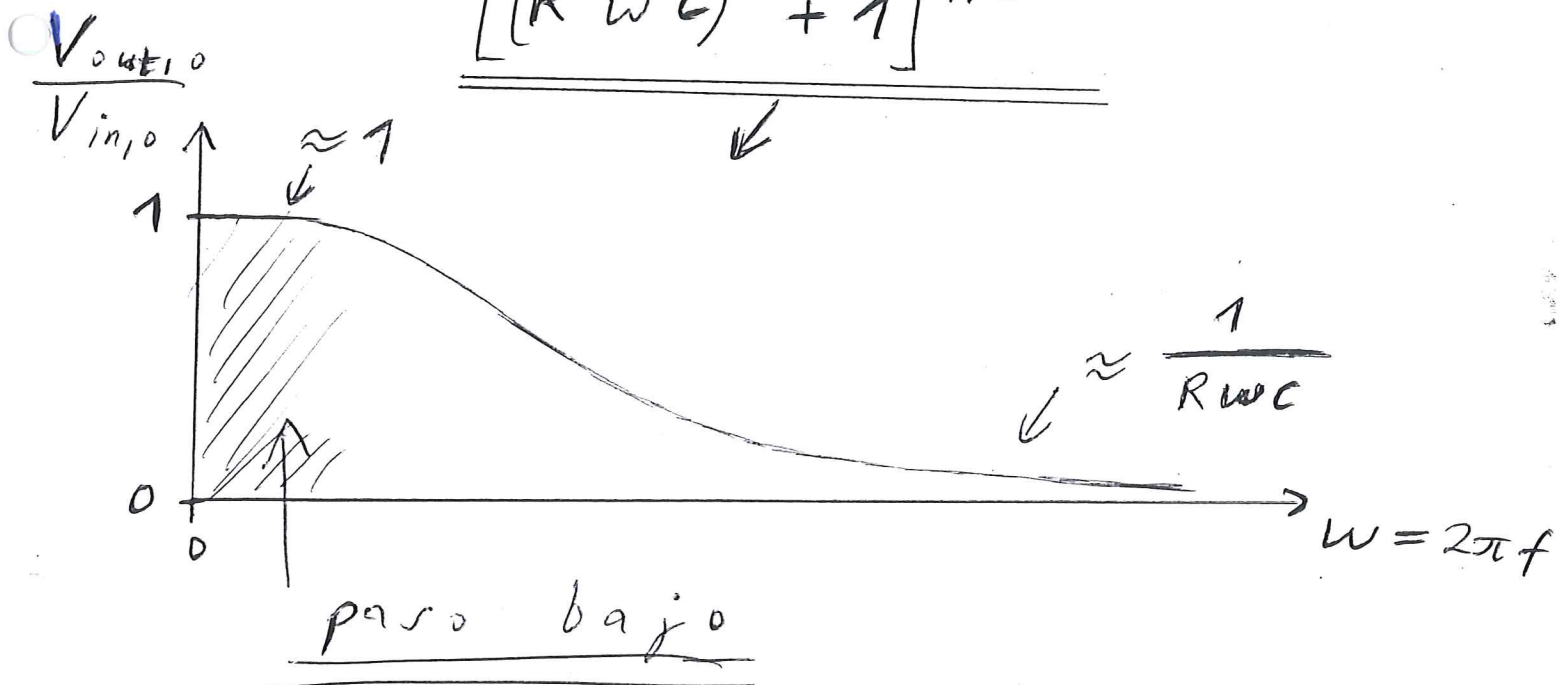


$$\frac{V_{out}}{V_{in}} = \frac{X_C}{R + X_C} = \frac{-i \frac{1}{\omega C}}{R - i \frac{1}{\omega C}}$$

modulo

$$\frac{V_{out,0}}{V_{in,0}} = \frac{\frac{1}{\omega C}}{\left[R^2 + \left(\frac{1}{\omega C} \right)^2 \right]^{1/2}}$$

$$= \frac{1}{\left[(R \omega C)^2 + 1 \right]^{1/2}}$$



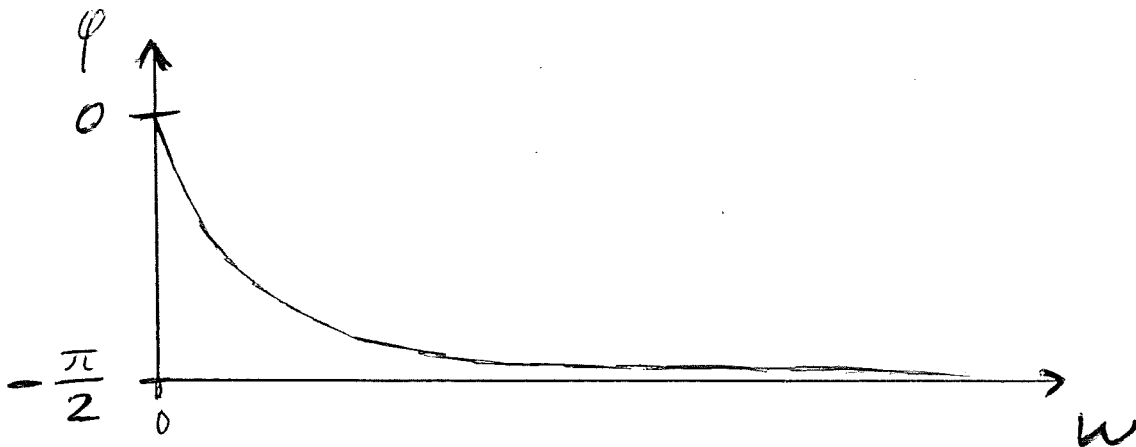
der fase

$$\frac{V_{\text{out}}}{V_{\text{in}}} = \frac{-i \frac{1}{\omega C}}{R - i \frac{1}{\omega C}} = \frac{i}{i - R\omega C}$$

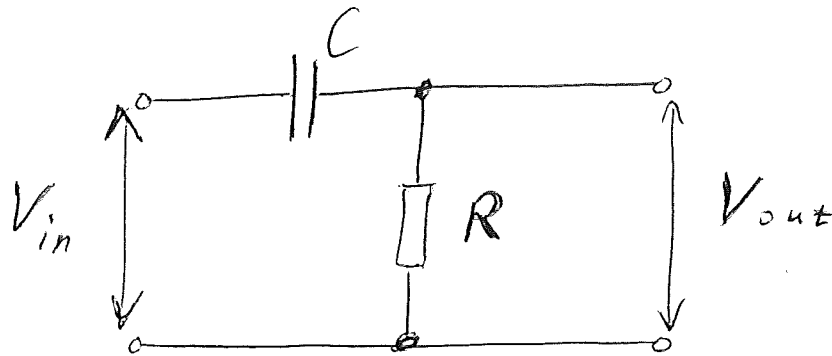
$$= \frac{i}{i - R\omega C} \cdot \frac{-i - R\omega C}{-i - R\omega C} = \frac{1 - iR\omega C}{1 + (R\omega C)^2}$$

$$\Rightarrow \varphi = \arctan \left(\frac{-R\omega C}{1} \right)$$

$$= \underline{\underline{-\arctan(R\omega C)}}$$



EL filtro paso alto

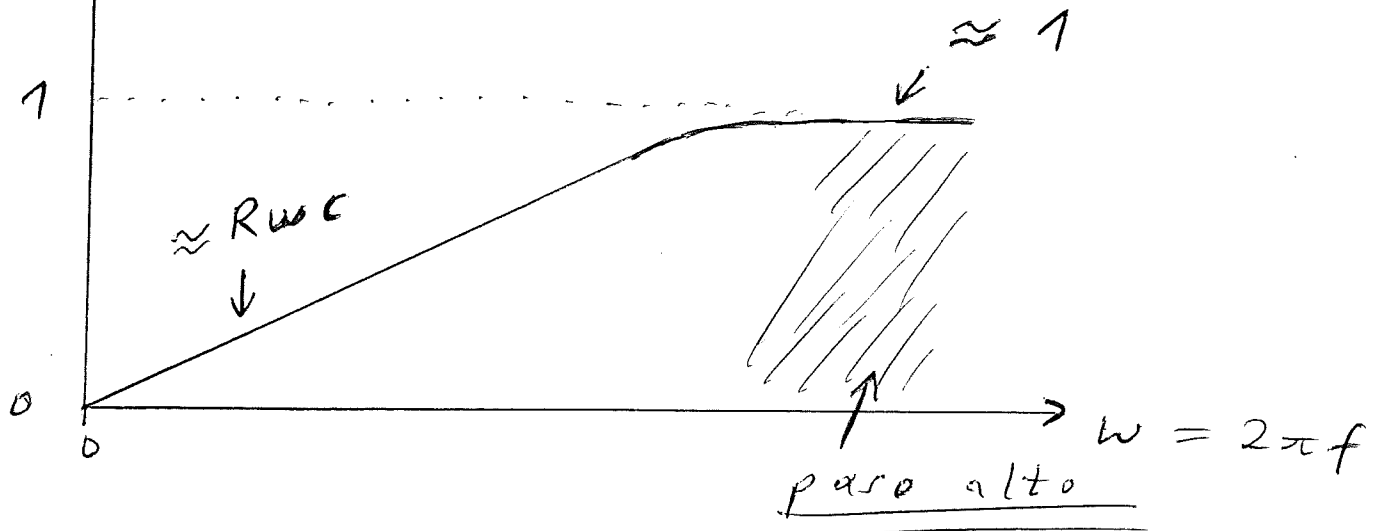


$$\frac{V_{out}}{V_{in}} = \frac{R}{R - i \frac{1}{\omega C}} = \frac{R \omega C}{R \omega C - i}$$

módulo

$$\frac{V_{out,0}}{V_{in,0}} = \frac{R \omega C}{\left[(R \omega C)^2 + 1 \right]^{1/2}}$$
$$= \frac{R}{\left[R^2 + \left(\frac{1}{\omega C} \right)^2 \right]^{1/2}}$$

$\frac{V_{out,0}}{V_{in,0}}$



der fase

$$\begin{aligned}\frac{V_{out}}{V_{in}} &= \frac{R}{R - i \frac{1}{\omega C}} \cdot \frac{R + i \frac{1}{\omega C}}{R + i \frac{1}{\omega C}} \\ &= \frac{R^2 + i \frac{R}{\omega C}}{R^2 + \left(\frac{1}{\omega C}\right)^2}\end{aligned}$$

$$\begin{aligned}\Rightarrow \varphi &= \arctan \left(\frac{\frac{R}{\omega C}}{R^2} \right) \\ &= \arctan \left(\frac{1}{R \omega C} \right)\end{aligned}$$

