## 7. <u>Circuitos de Corrente Alternada (AC)</u>



- 7.1. Fontes de AC e Fasores
- 7.2. Resistências num Circuito AC
- 7.3. Indutores num Circuito AC
- 7.4. Condensadores num Circuito AC
- 7.5. O Circuito RLC em Série
- 7.6. Ressonância num Circuito RLC em Série



- Análise de circuitos em série simples com resistências (R), condensadores
   (C), e indutores (L), isoladamente ou em combinação, alimentados por uma fonte de voltagem sinusoidal.
- Vamos usar o facto de R, C e L terem respostas lineares: a corrente alternada instantânea (AC) em cada um deles é proporcional à voltagem alternada instantânea no componente.
- Quando a voltagem (V) alternada aplicada for sinusoidal, a corrente em cada componente também será sinusoidal, mas não necessariamente em fase com a voltagem aplicada.
- Quando a corrente numa bobina (indutor) se altera com o tempo, há uma fem (força electro-motriz) induzida na bobina, conforme a Lei de Faraday.

A fem auto-induzida numa bobina define-se pela expressão:

$$\varepsilon = -L \frac{di}{dt}$$
 Onde  $L$  é a **indutância** da bobina

• A <u>Indutância</u> é uma medida de oposição dum componente do circuito (neste caso a bobina) à variação da corrente.



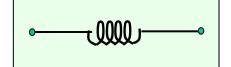
Universidade do Minh

SI 
$$\rightarrow$$
 henry (H)  $1H = 1 \frac{V \cdot s}{A}$ 

• A indutância de <u>qualquer bobina</u> (solenóide, bobina toroidal) é dada pela expressão

$$L = \frac{N\phi_m}{I}$$

- Onde I é a corrente,  $\phi_m$  é o fluxo magnético através da bobina, e N o número total de espiras.
- A indutância de um componente de um circuito depende da geometria do componente.



Indutor (bobina)

- •Circuito de corrente alternada (AC): uma combinação de componentes (R,L,C) e um gerador que proporciona AC.
- •Pela rotação duma espira num campo magnético com velocidade angular (w) constante, induz-se uma voltagem alternada (fem) sinusoidal na espira.
- •Esta voltagem instantânea é dada por:

$$|\upsilon = V_m sen \omega t|$$

 $V_m$ : voltagem de pico do gerador de AC ou amplitude da voltagem.

•A frequência angular é: 
$$\omega = 2\pi f = \frac{2\pi}{T}$$

f: frequência linear da fonte, T: período  $(f \rightarrow Hz \text{ (ciclos por segundo)}; \omega \rightarrow$ rad/s)

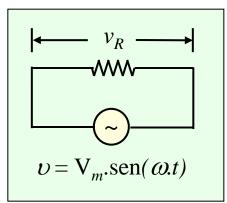
Em Portugal, na rede eléctrica f=50 Hz



Objectivo primordial do capítulo - exemplo: Suponha que tem um gerador de AC ligado a um circuito com componentes R, L e C em série; se a  $V_m$  e a f do gerador forem dadas, e os valores de R, L e C também, achar a corrente resultante, caracterizada pela amplitude e pela fase.

A fim de simplificar esta análise temos que construir graficamente um diagrama de fasores: as grandezas oscilatórias (corrente, voltagem) são representadas por vectores giratórios (no sentido anti-horário) no plano complexo, os fasores.

- •O comprimento do fasor representa a amplitude (valor máximo) da grandeza;
- •A projecção do fasor no eixo real representa o valor instantâneo da grandeza.



• A soma algébrica instantânea da elevação do potencial, e do abaixamento do potencial, na malha do circuito deve ser nula (Lei das malhas de Kirchhoff) ⇒

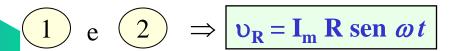
$$\Sigma v_i = 0 \Leftrightarrow v - v_R = 0 \Rightarrow v = v_R = V_m \cdot \text{sen } \omega t$$
 (1)

queda instantânea de voltagem na resiatência (R).

A corrente instantânea:

$$\left| i_R = \frac{\upsilon}{R} = \frac{V_m}{R} \operatorname{sen} \omega t = I_m \operatorname{sen} \omega t \right|$$

$$I_m = \frac{V_m}{R}$$
  $\rightarrow$  corrente de pico



\_Universidade do Minho

 $i_R$  e  $v_R$  variam, ambos de uma forma sinusoidal (com *sen \omega t*) e atingem os valores máximos (picos) num mesmo instante  $\Rightarrow$  as duas grandezas estão em fase.

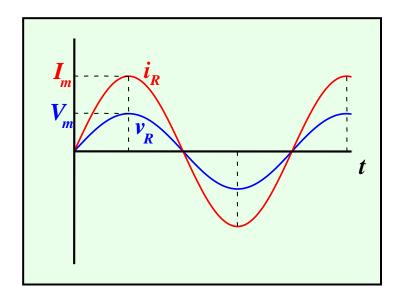


Gráfico da voltagem e da corrente em função do tempo

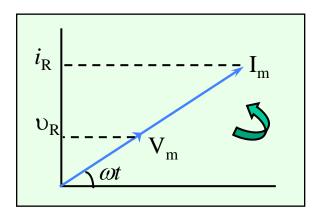


Diagrama de fasores. As projecções de  $I_m$  e  $V_m$  (fasores) no eixo vertical representam os valores instantâneos de  $i_R$  e  $v_R$ .

• ! O valor médio da corrente sobre um ciclo é nulo: a corrente mantém-se num sentido (+) durante o mesmo intervalo de tempo que se mantém no sentido oposto (-) ⇒ O sentido da corrente não tem efeito sobre o comportamento do R no circuito.

#### Efeito térmico



Iniversidade do Minho

- Qualitativamente: as colisões entre os electrões de condução de corrente e os átomos fixos da resistência (R) provocam um aumento da sua temperatura, que depende do valor da corrente, mas é independente da direcção da corrente.
- Quantitativamente: taxa de conversão da energia eléctrica em calor numa R é a sua **potência instantânea**  $P = i^2 \cdot R$  ; *i*: corrente instantânea na R.
- $\mathbf{P} \propto \mathbf{i}^2 \Rightarrow$  não faz diferença se a corrente for contínua (DC) ou alternada (AC), ou seja se o sinal (+) ou (-) for associado a  $\mathbf{i}$ .
- ! O efeito térmico provocada por uma corrente alternada com  $I_m$  <u>não</u> é o mesmo que o provocado por uma corrente contínua com o mesmo valor, dado que a corrente alternada somente tem o  $I_{max}$  durante um pequeno instante de tempo durante um ciclo.



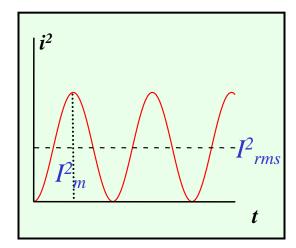
Importante num circuito AC é o valor médio da corrente <u>ou</u> corrente média quadrática (rms).

A corrente média quadrática (ou eficaz) é a raiz quadrada da média dos quadrados da corrente.

O quadrado da corrente varia com  $sen^2 \omega t$ , e pode-se mostrar que o valor médio de  $i^2$  é  $\mathbf{I^2_m/2}$ 

$$\Rightarrow I_{rms} = \frac{I_m}{\sqrt{2}} = 0,707 I_m$$

$$\Rightarrow I_{rms}^2 = \frac{I_m^2}{2}$$



Exemplo: Uma corrente AC com  $I_m = 2$  A libertará o mesmo calor numa R do que uma corrente DC de  $0.707 \cdot 2 = 1.414$  A

#### A potência média dissipada num R com uma corrente AC é:



$$P_{med} = I_{rms}^2 R$$

$$R = \frac{V_{rms}}{I_{rms}}$$

A voltagem média quadrática (ou eficaz):

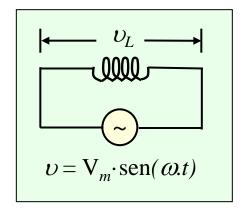
$$V_{rms} = \frac{V_m}{\sqrt{2}} = 0,707 V_m$$

- ! Quando se fala em medir a voltagem alternada de 220V duma tomada eléctrica, fala-se na realidade duma  $V_{rms}$  de 220V  $\Rightarrow$   $V_{m}$  = 311,1 V
- ! Usaremos valores *rms* ao discutir as correntes e voltagens alternadas.
- ! Os amperímetros e voltímetros de AC são projectados para ler os valores *rms* Se forem usados os valores *rms*, muitas equações terão a mesma forma que as equações nos circuitos DC



	Voltagem	Corrente
Valor instantâneo	υ	i
Valor máximo (pico)	V <sub>m</sub>	I <sub>m</sub>
Valor médio quadrático (ou eficaz)	$\mathbf{V}_{\mathrm{rms}}(\mathbf{V}_{ef})$	$\mathbf{I}_{\mathrm{rms}}(\mathbf{I}_{e\!f})$

## ⇒ Exercício 7.1



**v**<sub>L</sub>: queda instantânea de voltagem no indutor (bobina).

$$\Rightarrow$$
 Lei das malhas:  $\Sigma \upsilon_i = 0 \Leftrightarrow \upsilon + \upsilon_L = 0$ ,

$$-L\frac{di}{dt} + V_m \operatorname{sen} \omega t = 0 \Rightarrow L\frac{di}{dt} = V_m \operatorname{sen} \omega t$$



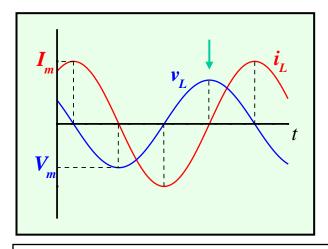
A integração dá a corrente em função do tempo:

$$i_{L} = \frac{V_{m}}{L} \int sen \, \omega t \, dt = -\frac{V_{m}}{\omega L} \cos \, \omega t$$

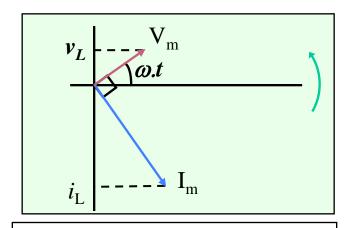
dado que: 
$$-\cos \omega t = sen\left(\omega t - \frac{\pi}{2}\right) \Rightarrow \left[i_L = \frac{V_m}{\omega L} sen\left(\omega t - \frac{\pi}{2}\right)\right]$$







 $v_L$  atinge  $V_m$  (pico) num instante que está um quarto do período de oscilação antes de  $i_{\rm L}$  atingir  $I_{\rm m}$ 



Quando a v aplicada sinusoidal,  $i_L$  segue a  $v_L$  com um atraso de 90°

!  $v_L \propto di/dt \Rightarrow v_L$  é maior quando i estiver a variar com maior rapidez. i(t) é uma curva sinusoidal  $\Rightarrow$  di/dt (declive) é máximo quando a curva i(t) passar pelo zero  $\Rightarrow v_{\rm L}$  atinge  $V_{\rm m}$  quando  $i_{\rm L} = 0$ 

$$i_{L} = \frac{V_{m}}{\omega L} sen\left(\omega t - \frac{\pi}{2}\right)$$

Da Eq. 
$$(2)$$
  $\Rightarrow$   $I_m = \frac{V_m}{\omega L} = \frac{V_m}{X_L}$   $(3)$ 

•  $X_L = \omega L$  é a impedância indutiva (ou reactância indutiva)

 $I_{rms}$  é dada por uma expressão semelhante à 3 com  $V_m$  substituída por  $V_{rms}$ 

$$I_{rms} = \frac{V_{rms}}{X_L}$$

! O conceito de **impedância** é usado a fim de não ser confundido com o de resistência.

A impedância distingue-se da resistência porque introduz uma diferença de fase entre  $\upsilon$  e i.

- •Circuito puramente resistivo  $\Rightarrow i$  e  $\upsilon$  em fase
- •Circuito puramente indutivo  $\Rightarrow$  i segue  $\upsilon$  com uma diferença de fase de 90°



$$Com \left( \begin{array}{c} 1 \end{array} \right) e$$

$$3 \Rightarrow$$

Com 
$$0$$
 e  $0$   $\Rightarrow$   $v_L = V_m \cdot sen \omega t = I_m \cdot X_L \cdot sen \omega t$ 

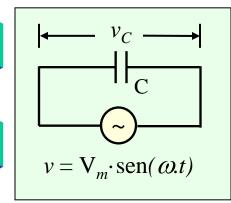


Pode ser visto como a Lei de Ohm dum circuito indutivo. X<sub>L</sub> tem a unidade SI de resistência (impedância)  $\Rightarrow$  o Ohm ( $\Omega$ ).

A impedância dum indutor aumenta com a frequência. Nas frequências mais elevadas i varia mais rapidamente, o que provoca um aumento da fem induzida associada a uma certa I<sub>m</sub>.

 $\Rightarrow$  Exercício 7.2

Universidade do Minho



• Lei das malhas:  $\Sigma v_i = 0 \Leftrightarrow v - v_c = 0$ 

$$\upsilon = \upsilon_c = V_m \operatorname{sen} \omega t$$

•  $v_c$ : queda instantânea de voltagem no condensador.

$$v_c = \frac{Q(t)}{C} \rightarrow Q(t) = CV_m sen \omega t$$
 1

Uma vez que  $i = dQ/dt \implies$  a derivação de 1 dá a corrente instantânea

$$i_{C} = \frac{dQ}{dt} = \omega C V_{m} \cos \omega t = \omega C V_{m} \sin \left( \omega t + \frac{\pi}{2} \right)$$

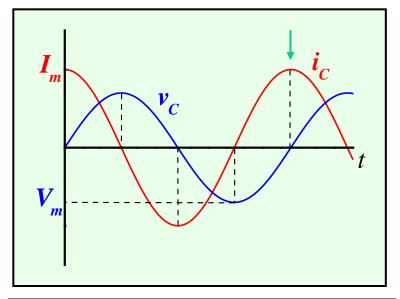
dado que: 
$$\cos \omega t = sen\left(\omega t + \frac{\pi}{2}\right)$$

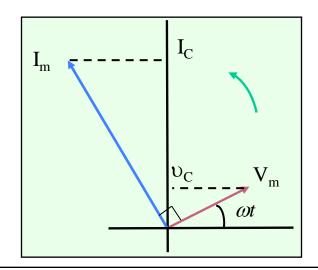
 Vemos que a corrente não está em fase com a voltagem aos terminais do condensador.



$$i_{C} = \omega C V_{m} sen \left( \omega t + \frac{\pi}{2} \right) = \frac{1}{X_{C}} V_{m} sen \left( \omega t + \frac{\pi}{2} \right)$$

 $i_{\rm C}$  está com uma diferença de fase de 90° em antecipação à  $v_{\rm C}$ .



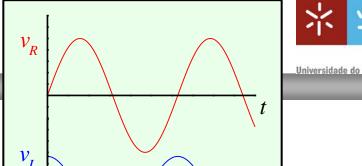


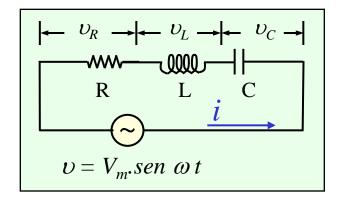
 $\emph{i}_{C}$  atinge  $I_{m}$  (pico) um quarto de ciclo mais cedo que o instante em que a  $\upsilon_{C}$  atinge  $V_{m}$ 

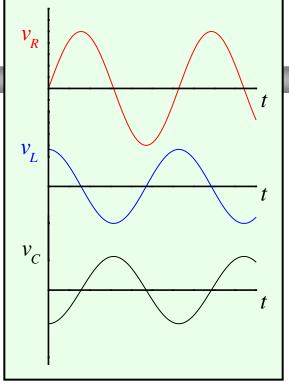
Quando a fem aplicada for sinusoidal, a corrente num condensador está avançada de 90° relativamente à voltagem no C.

$$X_C = \frac{1}{\omega C}$$

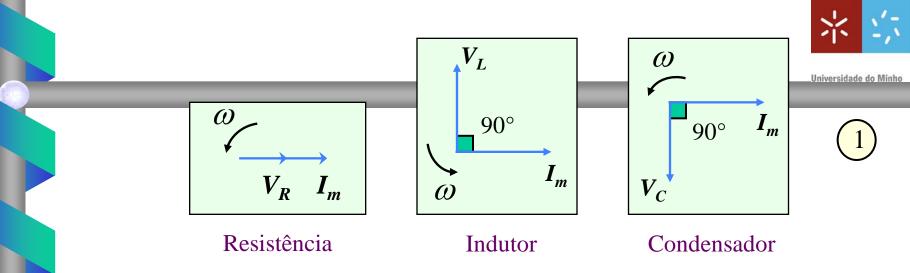
### 7.5. <u>Circuitos RLC em Série</u>







- $i = I_{m}.sen(\omega t \phi); \phi \in o$  ângulo de fase entre a corrente e a voltagem aplicada.
- Objectivo: determinar  $\phi$  e  $I_m$ . Teremos que construir e analisar o diagrama de fasores do circuito.
- ! Todos os componentes estão em **série** no circuito  $\Rightarrow$  **a corrente alternada** (i) é sempre a mesma (mesma amplitude e mesma fase) em todos os pontos do circuito. ⇒ a voltagem em cada componente terá amplitude e fase diferente.



**Voltagem**  $\rightarrow$  em fase / avanço de 90° / atraso de 90° com a corrente

As quedas instantâneas de voltagem:

$$\upsilon_{R} = I_{m}R \ sen \ (\omega t - \phi) = V_{R} \ sen \ (\omega t - \phi)$$

$$\upsilon_{L} = I_{m}X_{L} \ sen \ (\omega t + \pi/2 - \phi) = V_{L} \cos (\omega t - \phi)$$

$$\upsilon_{C} = I_{m}X_{C} \ sen \ (\omega t - \pi/2 - \phi) = -V_{C} \cos (\omega t - \phi)$$

$$i = I_{m} \ sen \left(\omega t - \phi\right)$$

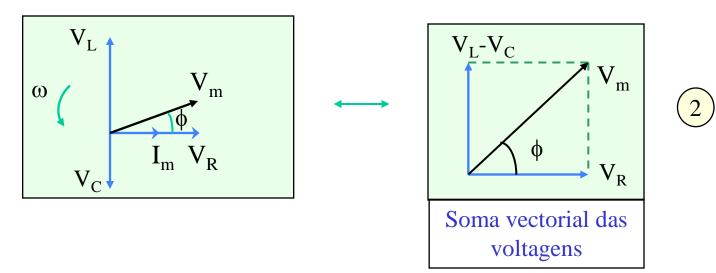
 $V_R = I_m R$ ;  $V_L = I_m X_{L}$ ;  $V_C = I_m X_C$  são as voltagens de pico (máximos) aos terminais de cada componente.

! A voltagem instantânea v nos três componentes obedece a:

Universidade do Minho

$$\upsilon = \upsilon_{\mathbf{R}} + \upsilon_{\mathbf{L}} + \upsilon_{\mathbf{C}}$$

É mais simples efectuar a soma usando o diagrama de fasores 2A corrente em cada componente é a mesma,  $I(t) \Rightarrow$  pela combinação dos três fasores 1:





! A soma vectorial das amplitudes das voltagens  $\mathbf{V_R}$ ,  $\mathbf{V_L}$ ,  $\mathbf{V_C}$  é igual a um fasor cujo comprimento é o pico da voltagem aplicada,  $\mathbf{V_m}$ , e que faz um ângulo  $\phi$  com o fasor da corrente  $\mathbf{I_m}$ .

Pelo triângulo na Figura:

$$V_{m} = \sqrt{V_{R}^{2} + (V_{L} - V_{C})^{2}} = \sqrt{(I_{m} R)^{2} + (I_{m} X_{L} - I_{m} X_{C})^{2}}$$

$$V_{m} = I_{m} \sqrt{R^{2} + (X_{L} - X_{C})^{2}} ; X_{L} = \omega L; X_{C} = 1/\omega C$$

$$I_{m} = \frac{V_{m}}{\sqrt{R^{2} + (X_{L} - X_{C})^{2}}}$$

A impedância (Z) do circuito RLC é: 
$$Z = \sqrt{R^2 + (X_L - X_C)^2}$$
 SI: Ohm

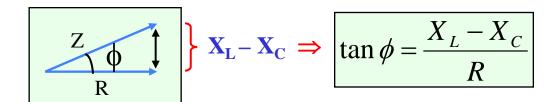
$$\Rightarrow$$
  $A$   $\rightarrow$   $V_{m} = I_{m} Z$   $\Rightarrow$  Generalização da Lei de Ohm para AC

• ! A corrente no circuito depende da R, L, C e ω

Se eliminamos o factor comum  $I_m$  de cada fasor da Figura (2)



⇒ triângulo de impedância.



$$i = I_m sen(\omega t - \phi)$$

- Quando  $X_L > X_C$  (frequências altas)  $\Rightarrow \phi > 0$ , a *i* segue a  $\upsilon$  aplicada.
- Se  $X_1 < X_C \Rightarrow \phi < 0$ , i precede a  $\upsilon$  aplicada.
- Quando  $X_1 = X_C \Rightarrow \phi = 0$ , Z = R e  $I_m = V_m/R$

A frequência a que se verifica esta condição é a frequência de ressonância.

22



Componentes do Circuito	Impedância, Z	Ângulo de Fase, φ
R ◆── <b>\</b> \\\	R	$0_{\mathbf{o}}$
- C	$X_{C}$	-90°
L 	$X_{L}$	+90°
R C •—ww—  ——•	$\sqrt{R^2 + X_C^2}$	Negativo, entre –90° e 0°
R L •── <b>₩</b> ₩─ <b>─Û∭</b>	$\sqrt{R^2 + X_L^2}$	Positivo, entre 0° e 90°
R L C •── <b>₩</b> ~_ <b>∭</b>	$\sqrt{R^2 + (X_L - X_C)^2}$	Negativo se $X_C > X_L$ Positivo se $X_C < X_L$

No circuito RLC podemos exprimir a potência instantânea, P, como:

$$P = i \cdot v = I_{m} sen(\omega t - \phi) \cdot V_{m} sen(\omega t)$$

$$= I_{m} V_{m} sen(\omega t) \cdot sen(\omega t - \phi)$$

! Função complicada do tempo sem muita utilidade prática.

Interessa, em geral: a **potência média** em um ou mais ciclos ⇒

$$sen(\omega t - \phi) = sen(\omega t)cos(\phi) - sen(\phi)cos(\omega t) \rightarrow$$

$$P = I_m V_m sen^2(\omega t) \cdot cos(\phi) - I_m V_m sen(\omega t) \cdot cos(\omega t) \cdot sen(\phi)$$

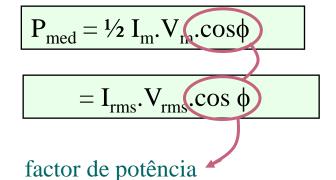
Toma-se a média de P sobre o tempo durante um ou mais ciclos (I<sub>m</sub>, V<sub>m</sub>,  $\phi$  e ω constantes).

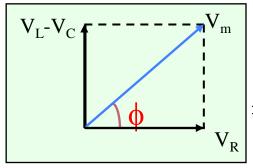
- Média de sen<sup>2</sup>(ωt).cos(φ)  $\rightarrow \frac{1}{2}\cos(\phi)$
- Média de sen(ωt).cos(ωt).sen(φ)



$$V_{rms} = \frac{V_m}{\sqrt{2}}; I_{rms} = \frac{I_m}{\sqrt{2}}$$

# ⇒ A potência média ou potência activa eficaz:





⇒ A queda máxima de voltagem na resistência é:  $V_R = V_m \cos \phi = I_m.R \rightarrow$ 

$$\cos \phi = I_m R/V_m$$

$$P_{m\acute{e}d} = I_{rms} V_{rms} \cos \phi = \left(\frac{I_m}{\sqrt{2}}\right) \left(\frac{V_m}{\sqrt{2}}\right) \frac{I_m R}{V_m} = \frac{1}{2} I_m^2 R$$

$$P_{m\acute{e}d} = I_{rms}^2 R$$



- ! A potência média proporcionada pelo gerador é dissipada como calor na R. (como em DC)
- ! Não há perda de potência num indutor ideal ou num condensador ideal.
- (Ex.: o C é carregado e descarregado duas vezes durante cada ciclo ⇒ há fornecimento de carga ao C durante dois quartos do ciclo, e há o retorno da carga à fonte de voltagem, durante os outros dois quartos. ⇒ A potência média proporcionada pela fonte é nula. Logo um C num circuito de AC não dissipa energia.)
- (Analogamente para o indutor)

A potência que se transmite entre a fonte e o circuito que não é dissipada:

Potência reactiva:

$$P_{\text{react}} = I_{\text{rms}}.V_{\text{rms}}.\text{sen}(\phi)$$

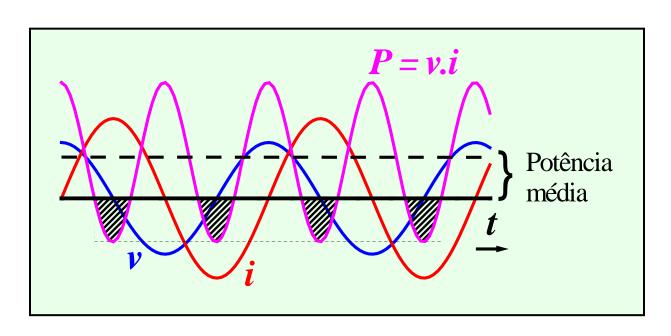


$$P_{m\acute{e}d} = P_{act} = I_{rms} \cdot V_{rms} \cdot cos \phi$$

Puramente resistivo  $\Rightarrow \phi = 0$ ,  $\cos \phi = 1$ 

$$\Rightarrow P_{\text{max}} = I_{\text{rms}}.V_{\text{rms}}$$

Potência máxima (máx. amplitude)



<u>Universidade do Minho</u>

- Um circuito RLC está em **ressonância** quando a corrente tem o seu valor de pico (ver pag. 22).
- Em geral  $I_{rms} = \frac{V_{rms}}{Z} = \frac{V_{rms}}{\sqrt{R^2 + (X_L X_C)^2}}$

$$!Z = Z(\omega) \Rightarrow I_{rms} = I_{rms}(\omega)$$

A corrente atinge o seu valor máximo quando  $X_L = X_C \Rightarrow Z = R$ 

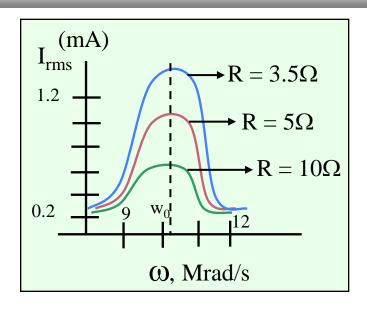
A frequência  $\omega_0$  a que isso ocorre é a **frequência de ressonância do** circuito:

$$X_L = X_C \iff \omega_0 L = \frac{1}{\omega_0 C}$$
  $\omega_0 = \frac{1}{\sqrt{LC}}$ 

ω<sub>0</sub> também corresponde à frequência natural de oscilação do circuito LC.

• Nesta frequência a corrente está em fase com a voltagem instantânea aplicada.





$$L = 5 \mu H$$

$$C = 2 nF$$

$$V_{mq} = 5 mV$$

$$\omega_0 = 10^7 \text{ rad/s}$$
  $\forall \mathbf{R}$ 

Curvas mais estreitas e altas quando R diminui.

$$I_{rms} \rightarrow \infty, R \rightarrow 0 \text{ (teoria!!)}$$

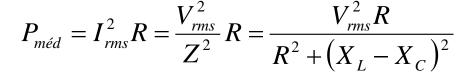
massa-mola. • Actuando na  $\omega_0$ , a amplitude das oscilações aumenta com o tempo.

Os sistemas mecânicos também

exibem ressonâncias: sistema

Os circuitos reais têm sempre uma certa resistência que limita o valor da corrente.



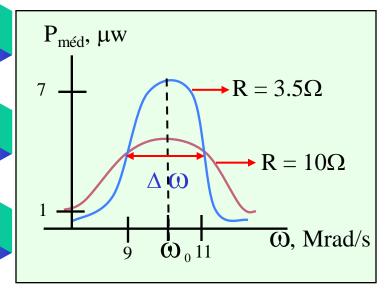


$$X_{L} = \omega L$$

$$X_{C} = \frac{1}{\omega C}$$

$$\omega_{0}^{2} = \frac{1}{LC}$$

$$P_{m\acute{e}d} = \frac{V_{rms}^2 R \omega^2}{R^2 \omega^2 + L^2 (\omega^2 - \omega_0^2)^2}$$



Quando  $\omega = \omega_0$  a  $P_{\text{méd}}$  é máxima,

$$P_{m\acute{e}d} = \frac{V_{rms}^2}{R}$$

A largura da curva é descrita por um factor de qualidade:  $Q_0$ 

$$Q_0 = \frac{\omega_0}{\Delta \omega}$$



 $\Delta \omega$  é a largura da curva medida entre dois valores de  $\omega$  para os quais  $P_{m\acute{e}d}$  tem metade do valor máximo da P

$$\Delta \omega = \frac{R}{L} \quad \Rightarrow \quad \boxed{Q_0 = \frac{\omega_0 L}{R}} \quad \begin{array}{c} X_L(\omega_0) \\ \rightarrow \text{Grandeza adimensional} \end{array}$$

!  $Q_{\theta}$  elevado,  $\Delta \omega$  estreito;  $Q_{\theta}$  baixo, corresponde a uma faixa de frequências mais ampla.

!  $10 < Q_0 < 100$  (aprox.) nos circuitos electrónicos.

#### Aplicações: Aparelho de rádio

- $\Delta C \Rightarrow \Delta \omega_0$  (sintonização)
- $\omega_0$  do circuito = onda de rádio recebida  $\Rightarrow$  aumenta I no circuito.
- Sinal amplificado alimenta o alto-falante
- $Q_0$  elevado a fim de serem eliminados os sinais indesejáveis.

### Anexo1: Representação Complexa das grandezas AC

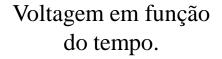
- Universidade do Minho
- Uma corrente ou tensão alternadas podem ser representadas por um número complexo.
- Aproveitando a identidade

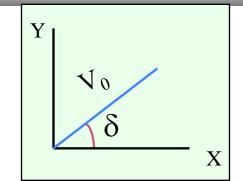
$$e^{i\theta} = \cos \theta + i \sin \theta$$
; com  $i^2 = -1$ 

• Regra para a representação:

Uma voltagem alternada  $V_0.\cos(\omega t + \delta)$  deve ser representada pelo número complexo  $V_0.e^{i\delta}.e^{i\omega t}$ , isto é, o número cuja parte real é  $V_0.\cos(\delta)$  e cuja parte imaginária é  $V_0.\sin(\delta)$  que roda no plano complexo com a velocidade angular  $\omega$ . Portanto, a voltagem em função do tempo é dada pela parte real do produto  $V_0.e^{i(\omega t + \delta)}$ .







Representação complexa

$$V_0$$
.cos( $\omega t + \delta$ )

$$V_0.e^{i\delta} = x + iy$$

Multiplique por  $e^{i\omega t}$  e tome a parte real

$$V = Re[V_0.e^{i\delta}(e^{i\omega t})] = V_0.cos(\omega t + \delta)$$



$$I_{m} = \frac{V_{m}}{\sqrt{R^{2} + (X_{L} - X_{C})^{2}}}, I_{m} = \frac{V_{m}}{Z}$$

$$|Z| = \sqrt{R^2 + (X_L - X_C)^2}$$

$$\delta = \arctan \frac{X_L - X_C}{R}$$

$$\overline{Z} = |\overline{Z}| e^{i\delta}$$
 ;  $Z = R + iX$ 

$$\overline{Z}_{R} = R$$

$$\overline{Z}_{L} = \omega L e^{i\pi/2} = i\omega L$$

$$\overline{Z}_{C} = \frac{1}{\omega C} e^{i\pi/2} = \frac{-i}{\omega C} = \frac{1}{i\omega C}$$

$$\overline{Z} = \overline{Z}_R + \overline{Z}_L + \overline{Z}_C$$

$$\left| \overline{Z} \right| = \sqrt{\overline{Z}_R^2 + \left( \overline{Z}_L + \overline{Z}_C \right)^2}$$

$$\arctan \left[ \frac{I_m \overline{Z}}{\operatorname{Re} \overline{Z}} \right] = \delta$$

Universidade do Minho

$$I = I_C + I_R + I_L = V.(Y_C + Y_R + Y_L)$$

$$I = V.Y_T$$

$$I_C = \frac{V}{Z_C} = VY_C \; ; \; Z_C = \frac{1}{i\omega C} \; ; \; Y_C = i\omega C$$

$$I_R = \frac{V}{R} = VY_R$$
 ;  $Z_R = R$  ;  $Y_R = \frac{1}{R}$ 

$$I_L = \frac{V}{Z_L} = VY_L$$
;  $Z_L = i\omega C$ ;  $Y_L = \frac{1}{i\omega C}$ 

$$Y_T = Y_C + Y_R + Y_L = i \omega C + \frac{1}{i \omega L} + \frac{1}{R} = i \omega C - \frac{i}{\omega L} + \frac{1}{R}$$

ressonância: 
$$\omega_R = \frac{1}{\sqrt{IC}}$$
;  $Y_T = \frac{1}{R}$ 

Impedância, Z = 1/Y;

Y, admitância