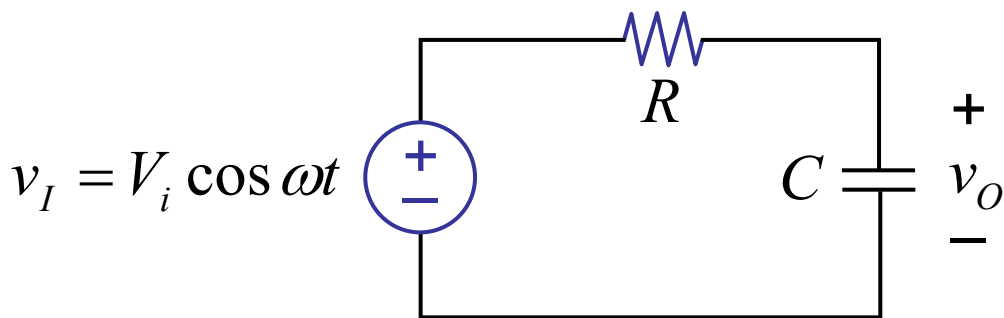


El modelo de impedancia

Repaso

- Estado estacionario sinusoidal (SSS)
Lecturas 14.1 y 14.2



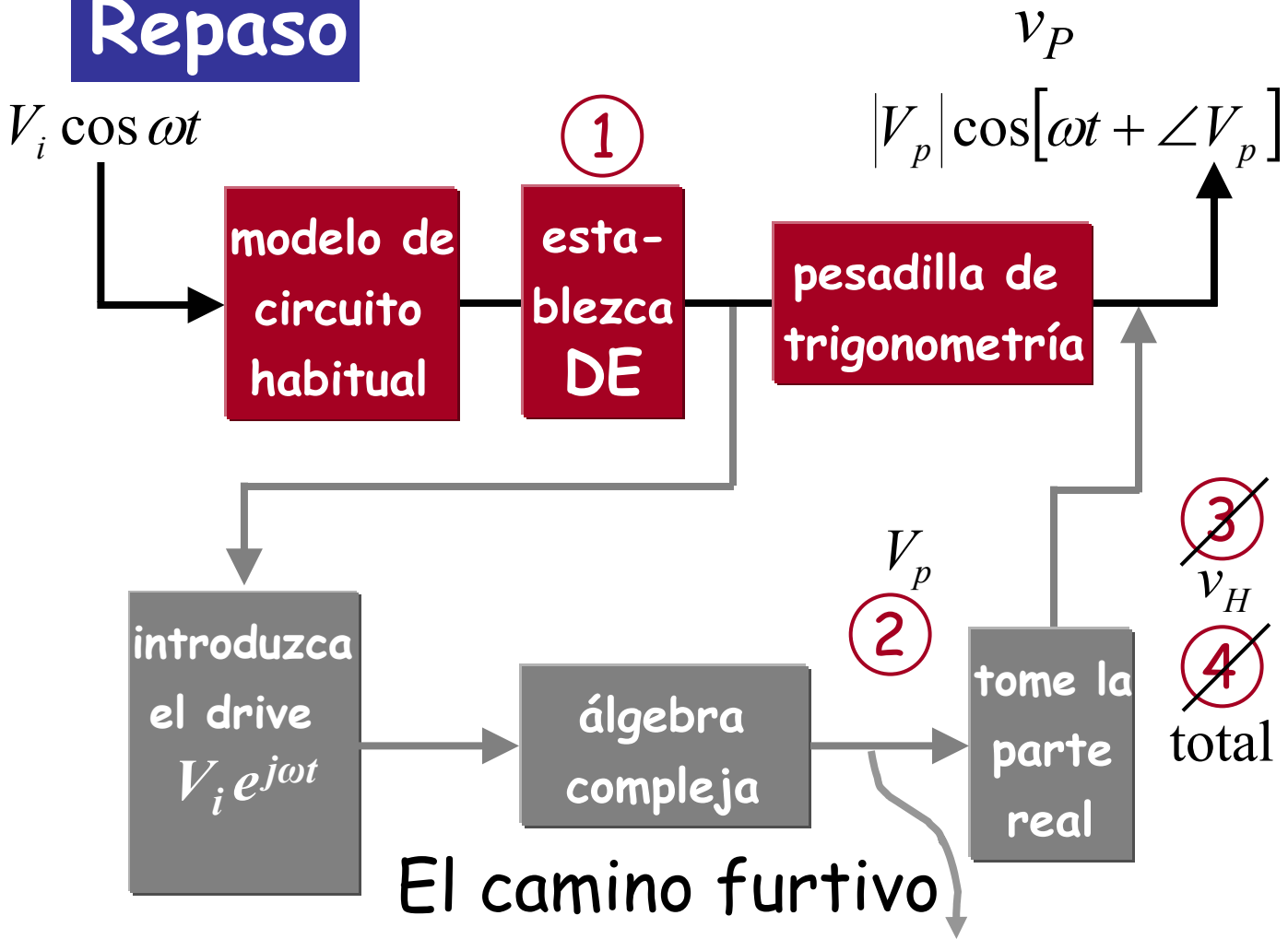
SSS

- Concéntrese en el estado estacionario, sólo preocúpese de v_P a medida que v_H se apaga.
- Concéntrese en los sinusoides.

- Estado estacionario sinusoidal (SSS)
Lecturas 14.1 y 14.2

Lectura: sección 14.3 de los apuntes del curso.

Repaso



El camino furtivo

$$\frac{\underbrace{V_p}_{V_i} e^{j\omega t}}{1 + j\omega RC}$$

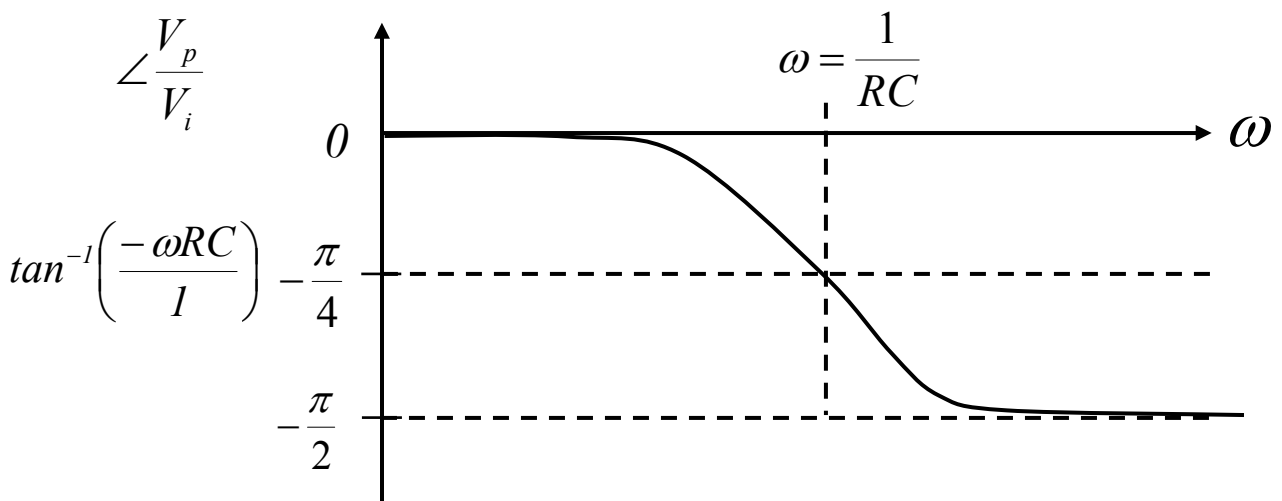
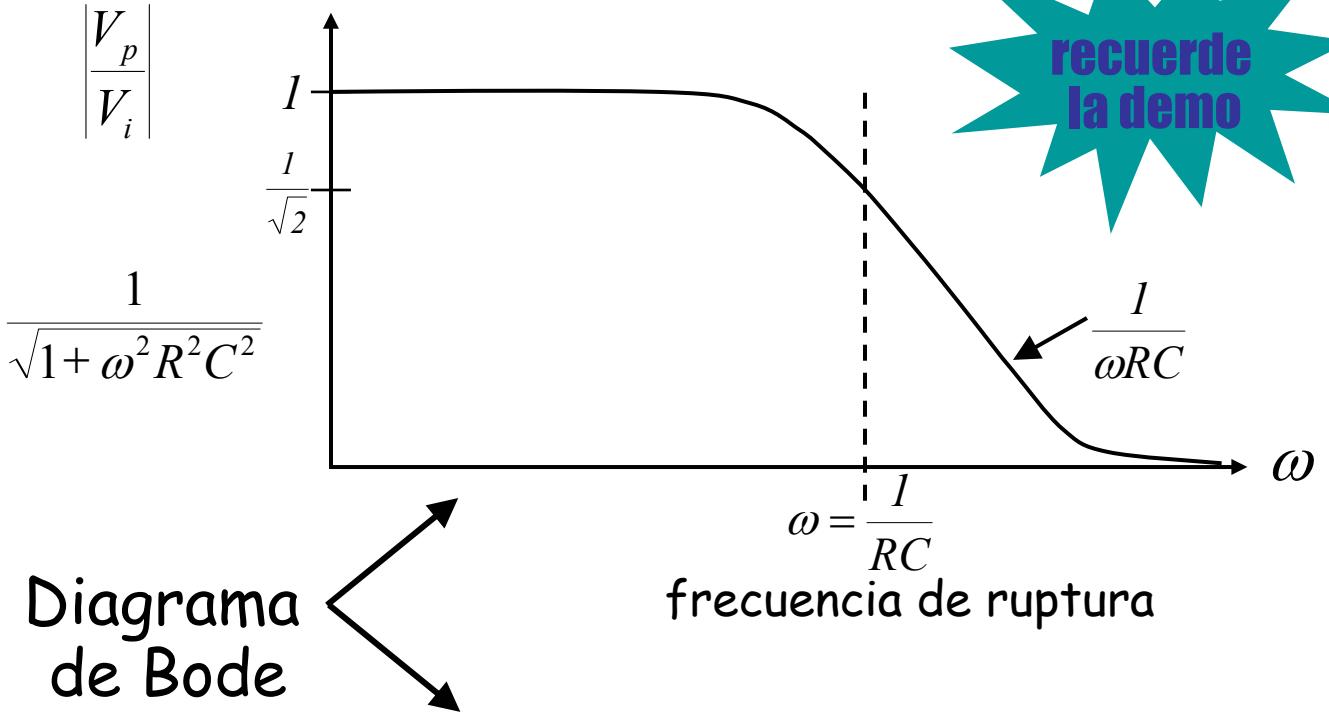
V_p contiene toda la información necesaria:

$|V_p|$ Amplitud de la fase de coseno
 $\angle V_p$ de salida

Repaso

$$v_o = |V_p| \cos(\omega t + \angle V_p)$$

$$\frac{V_p}{V_i} = \frac{1}{1 + j\omega RC} = H(j\omega) \quad \text{función de transferencia}$$



Visión de la frecuencia

¿Existe otra forma aún más sencilla para obtener V_p ?

$$V_p = \frac{V_i}{1 + j\omega RC}$$

Divida numerador y denominador por $j\omega C$.

$$V_p = V_i \frac{\frac{1}{j\omega C}}{\frac{1}{j\omega C} + R}$$

Pues... parece la relación de un divisor de tensión.

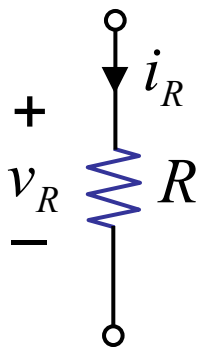
$$V_p = V_i \frac{Z_C}{Z_C + R}$$

Exploremos un poco más...

El modelo de impedancia

¿Existe una forma aún más simple de obtener V_p ?

Considere:



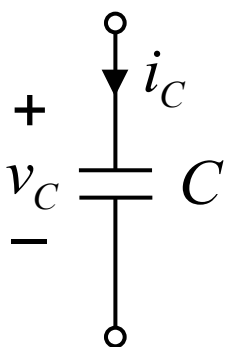
$$i_R = I_r e^{j\omega t}$$

$$v_R = Ri_R$$

$$v_R = V_r e^{j\omega t}$$

$$V_r e^{j\omega t} = RI_r e^{j\omega t}$$

Resistencia $V_r = RI_r$



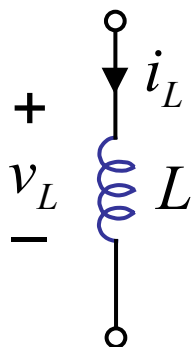
$$i_C = I_c e^{j\omega t}$$

$$i_C = C \frac{dv_C}{dt}$$

$$v_C = V_c e^{j\omega t}$$

$$I_c e^{j\omega t} = CV_c j\omega e^{j\omega t}$$

Condensador $V_C = \frac{1}{j\omega C} I_C$
 Z_C



$$i_L = I_l e^{j\omega t}$$

$$v_L = L \frac{di_L}{dt}$$

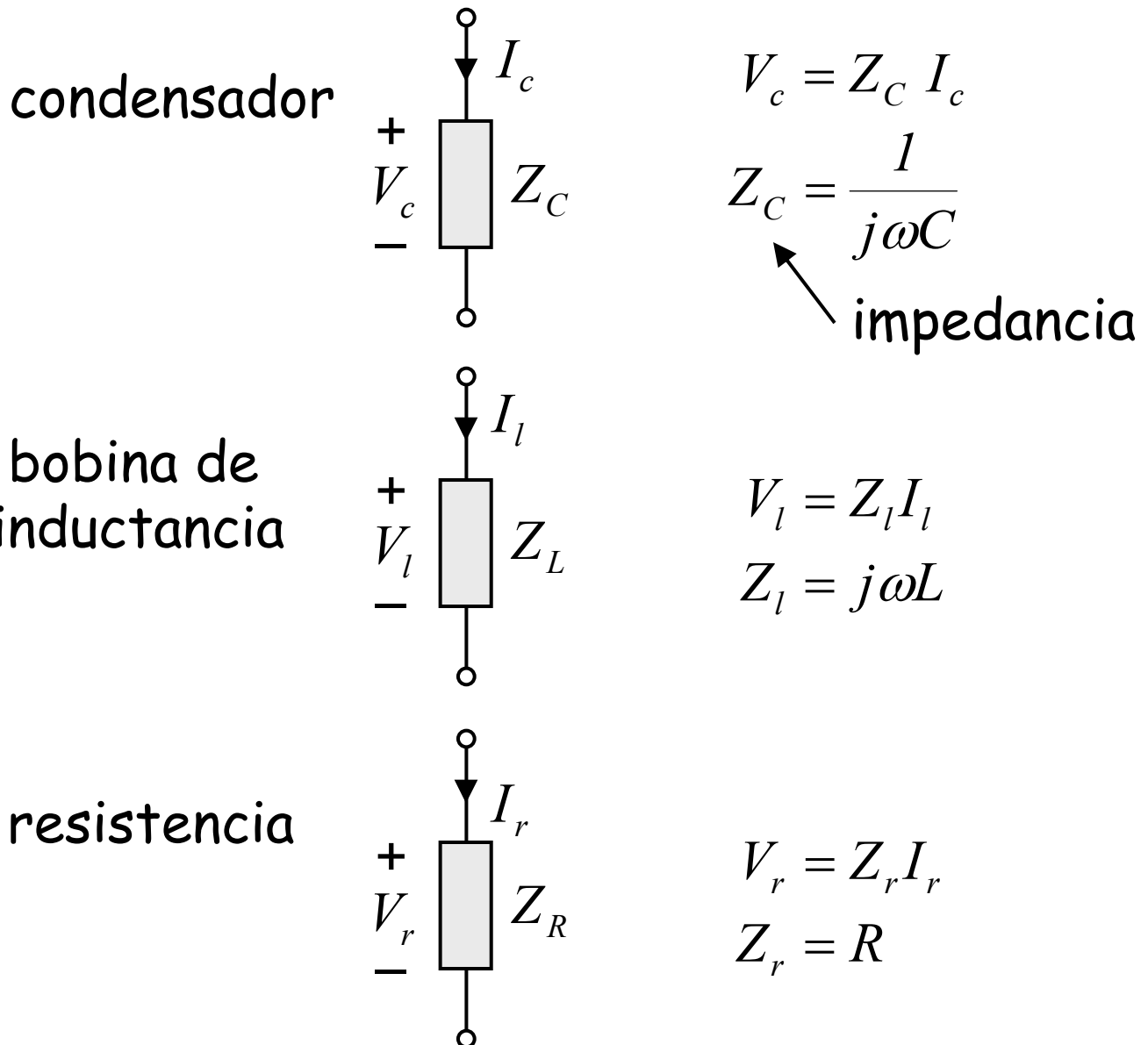
$$v_L = V_l e^{j\omega t}$$

$$V_l e^{j\omega t} = LI_l j\omega e^{j\omega t}$$

Bobina de inductancia $V_l = j\omega L I_l$
 Z_L

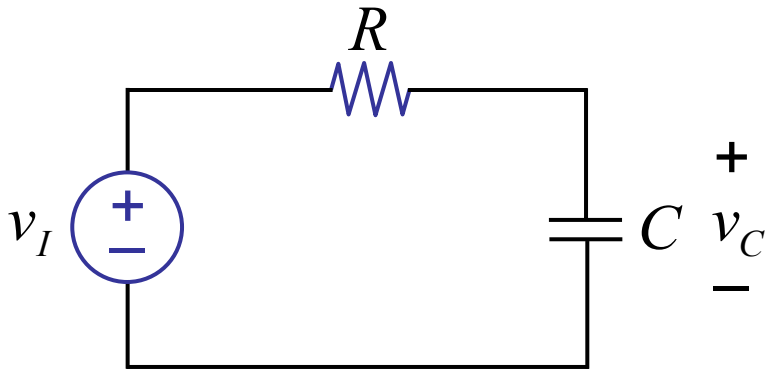
El modelo de impedancia

En otras palabras,

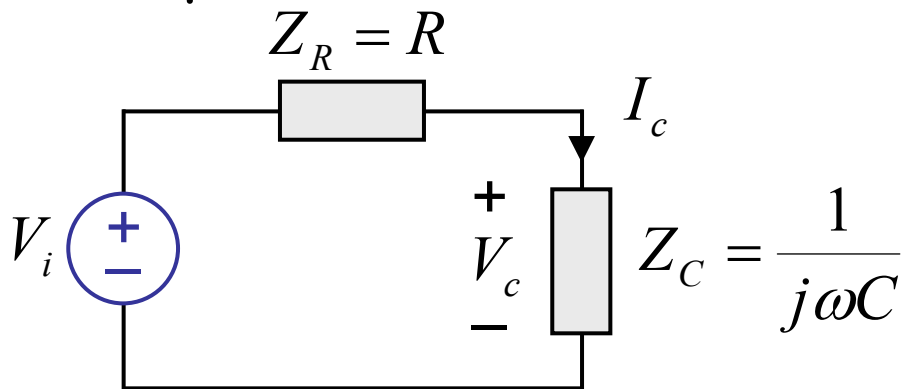


Para un drive de la forma $V_c e^{j\omega t}$, la amplitud compleja V_c está relacionada de forma algebraica con la amplitud compleja I_c , por una generalización de la ley de Ohm.

Volvemos al ejemplo de RC...



Modelo de impedancia:



$$V_c = \frac{\frac{1}{j\omega C}}{\frac{1}{j\omega C} + R} V_i = \frac{Z_C}{Z_C + Z_R} V_i$$

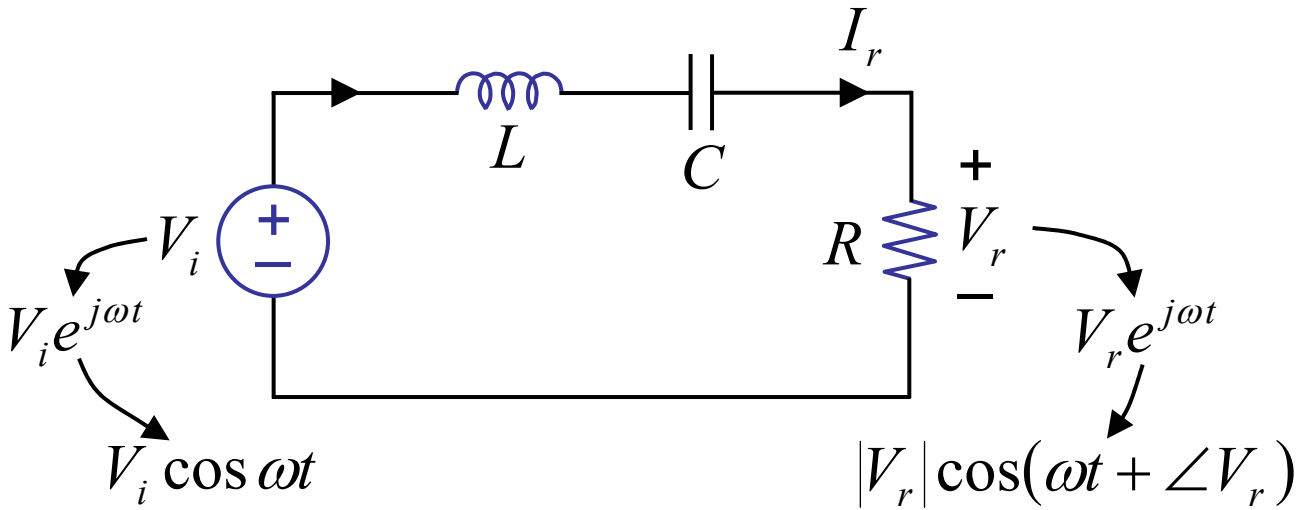
$$V_c = \frac{1}{1 + j\omega RC} V_i$$

¡Hecho!

¡Se aplican todos nuestros "conocidos"!
KVL, KCL, superposición...

Otro ejemplo, recuerde las series RLC:

Recuerde, sólo nos interesa la respuesta de estado estacionario al senoide.



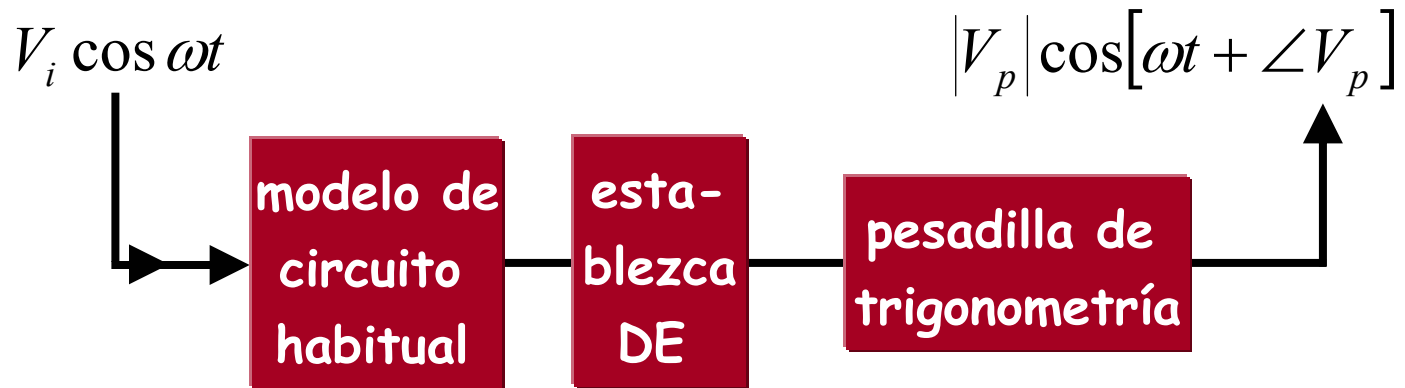
$$V_r = \frac{V_i Z_R}{Z_L + Z_C + Z_R}$$

$$V_r = \frac{V_i R}{j\omega L + \frac{1}{j\omega C} + R}$$

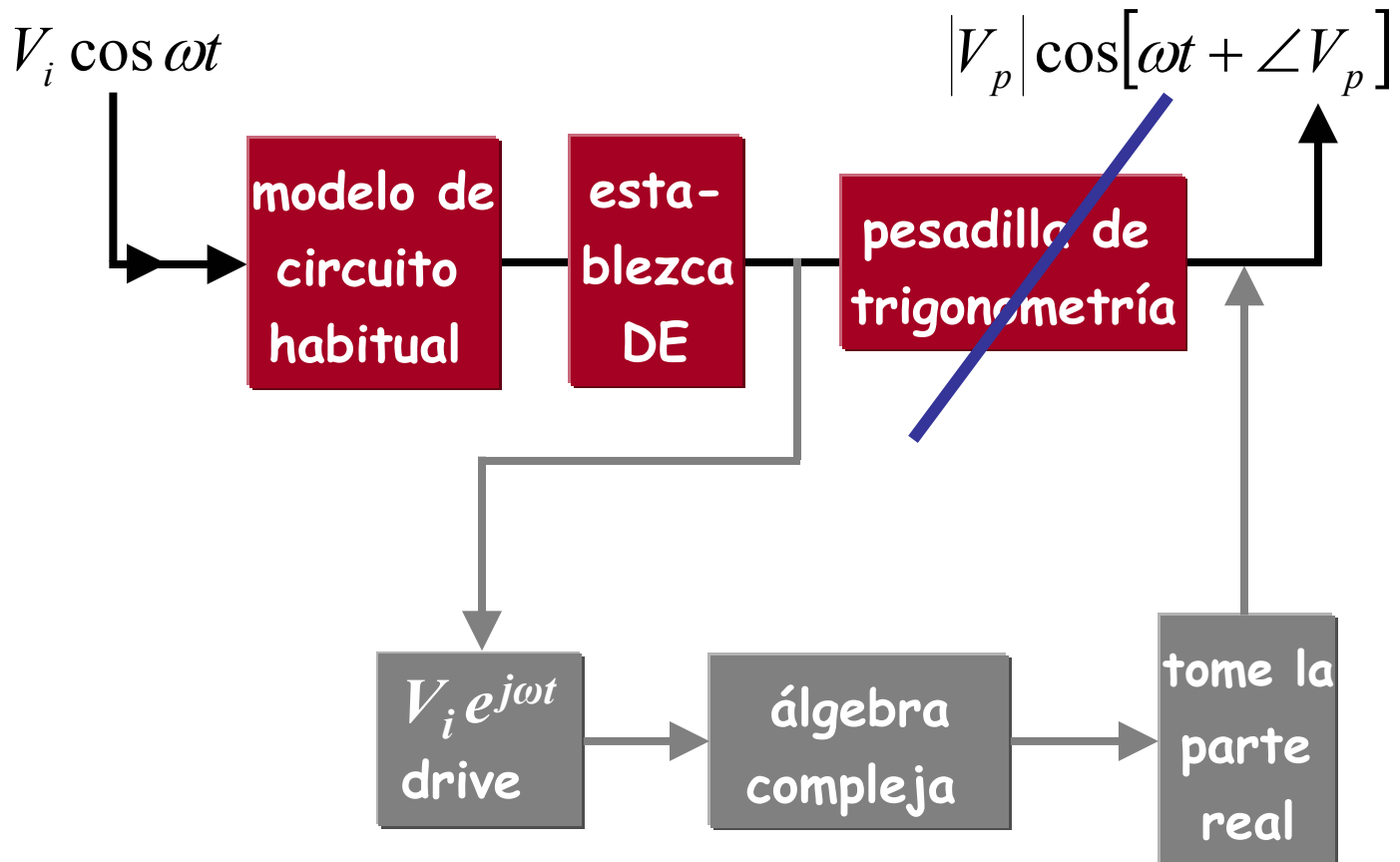
$$V_r = \frac{V_i j\omega CR}{-\omega^2 LC + 1 + j\omega CR}$$

Estudiaremos más detalladamente ésta y otras funciones en la próxima clase.

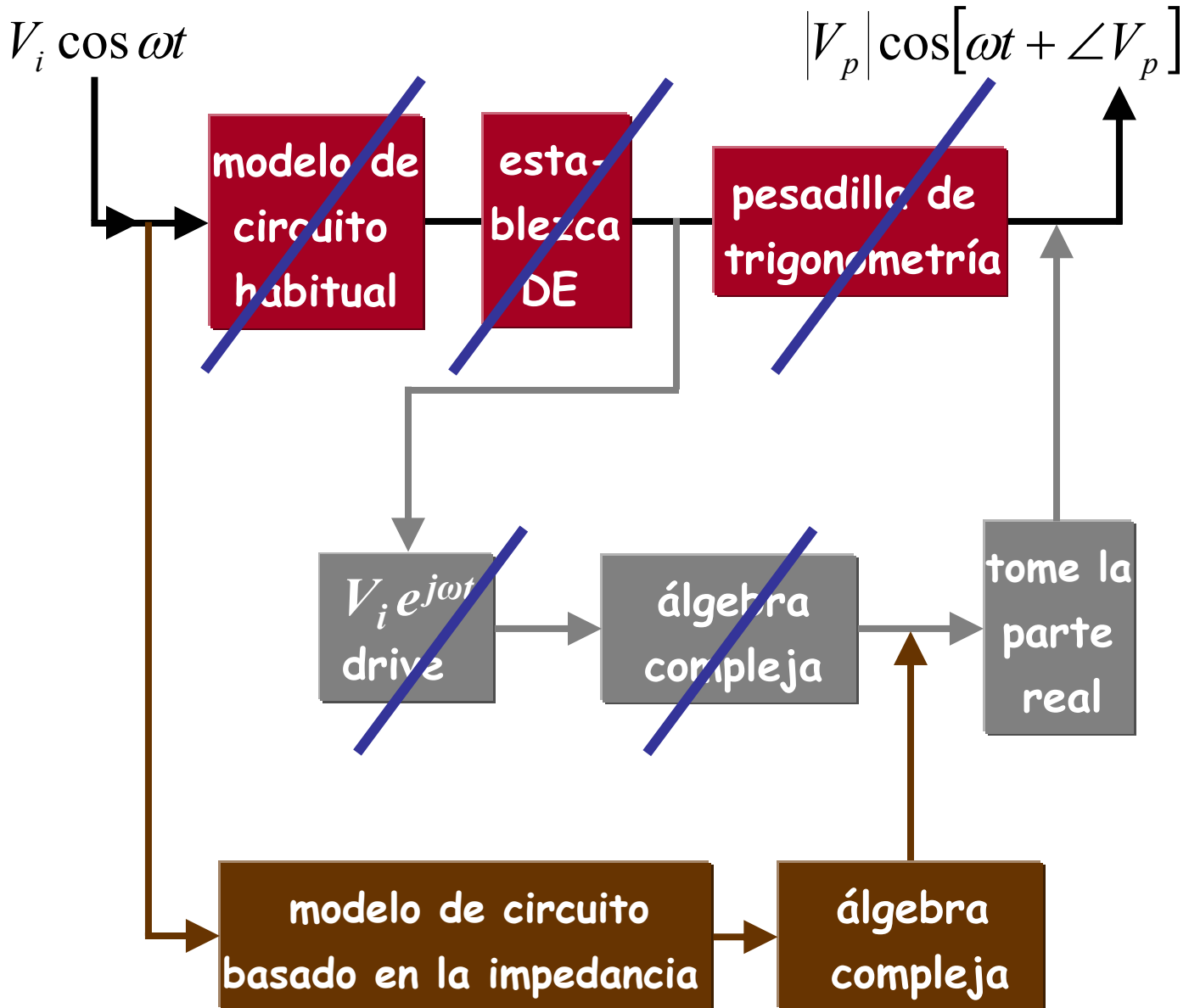
La gran imagen...



La gran imagen...



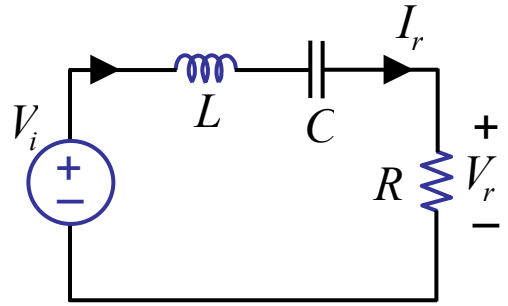
La gran imagen...



Si no hay DE, no hay trigonometría

De nuevo,

$$\frac{V_r}{V_i} = \frac{j\omega RC}{1 + j\omega RC - \omega^2 LC}$$



Estudiamos esta función de transferencia

$$\frac{V_r}{V_i} = \frac{j\omega RC}{1 + j\omega RC - \omega^2 LC}$$

$$= \frac{j\omega RC}{(1 - \omega^2 LC) + j\omega RC} \cdot \frac{(1 - \omega^2 LC) - j\omega RC}{(1 - \omega^2 LC) - j\omega RC}$$

$$\left| \frac{V_r}{V_i} \right| = \frac{\omega RC}{\sqrt{(1 - \omega^2 LC)^2 + (\omega RC)^2}}$$

Observe,

$$\text{Bajo } \omega : \approx \omega RC$$

$$\text{Alto } \omega : \approx \frac{R}{\omega L}$$

$$\omega\sqrt{LC} = 1 : \approx 1$$

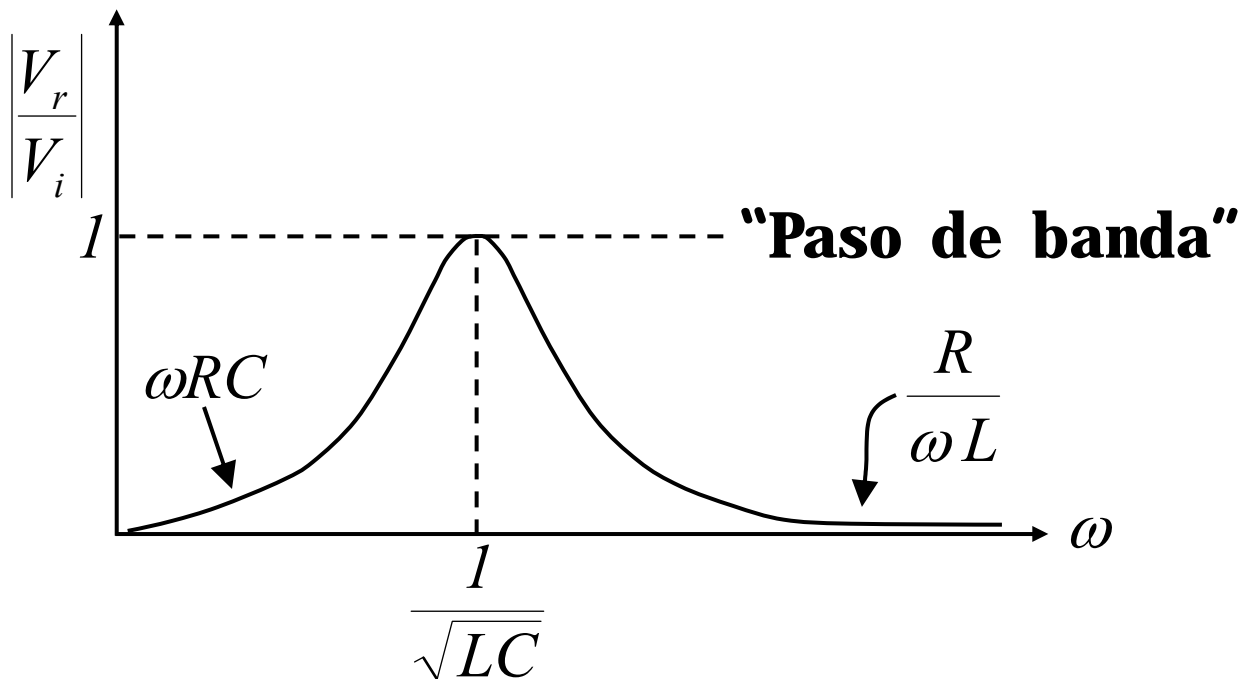
Gráficamente

$$\left| \frac{V_r}{V_i} \right| = \frac{\omega RC}{\sqrt{(1 - \omega^2 LC)^2 + (\omega RC)^2}}$$

Bajo ω : $\approx \omega RC$

Alto ω : $\approx \frac{R}{\omega L}$

$\omega\sqrt{LC} = 1$: ≈ 1



Recuerde este truco para trazar rápidamente el esquema de la forma de las funciones de transferencia.

La próxima semana más.