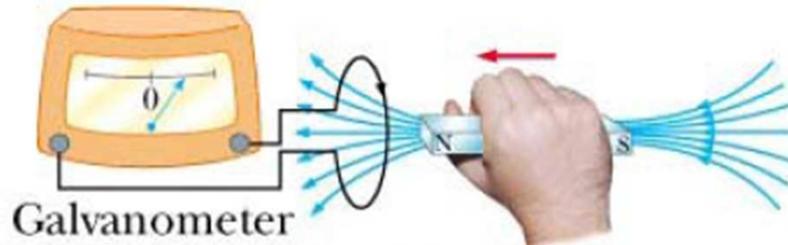


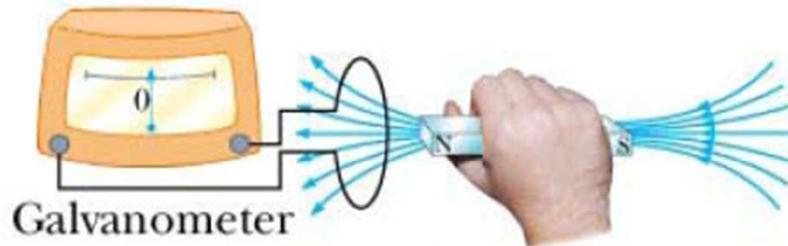
# Física II- Curso de Verano 2014

## Clase 4

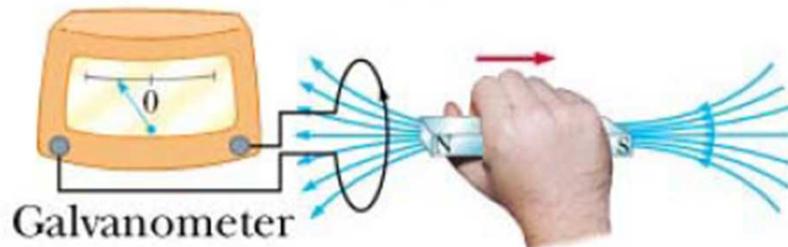
# LEY DE FARADAY (inducción electromagnética)



(a)



(b)

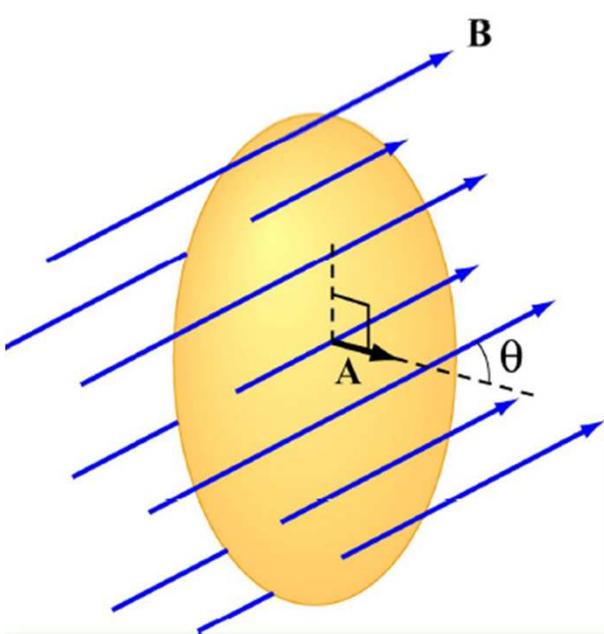


(c)

Se induce una corriente en la espira cuando el campo magnético cambia.

Un flujo de campo magnético ( $\Phi_B$ ) cambiante induce una fuerza electromotriz (FEM  $\varepsilon$ ).

$\Phi_B$  ??? Análogo al flujo de campo eléctrico



Si  $\mathbf{B}$  es uniforme en toda la superficie

$$\Phi_B = \vec{\mathbf{B}} \cdot \vec{\mathbf{A}} = BA \cos \theta$$

Si  $\mathbf{B}$  no es uniforme:

$$\Phi_B = \iint_S \vec{\mathbf{B}} \cdot d\vec{\mathbf{A}}$$

Unidad  $\Phi_B$

$$1 \text{ Wb} = 1 \text{ T} \cdot \text{m}^2$$

Weber

## FEM ( $\mathcal{E}$ ) ??

En similar a la que se obtiene con una fuente de tensión, genera una corriente eléctrica

$$\mathcal{E} = \oint \vec{\mathbf{E}} \cdot d\vec{\mathbf{s}}$$

Un flujo magnético variable en el tiempo induce una fuerza electromotriz. La fem inducida es proporcional al valor negativo del cambio del flujo magnético.

Este campo **NO ES CONSERVATIVO**

$$\mathcal{E} = -\frac{d\Phi_B}{dt}$$

$$\mathcal{E} = \oint \vec{\mathbf{E}} \cdot d\vec{\mathbf{s}}$$

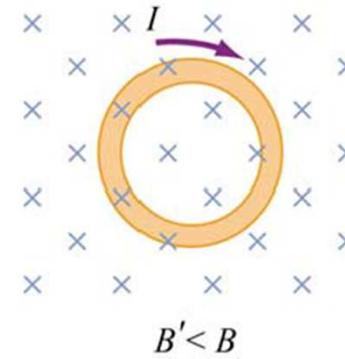
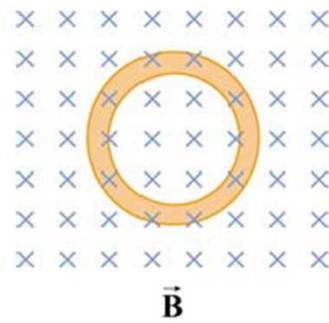
Circulación de campo eléctrico en un **camino cerrado**

$$\Phi_B = \iint_S \vec{\mathbf{B}} \cdot d\vec{\mathbf{A}}$$

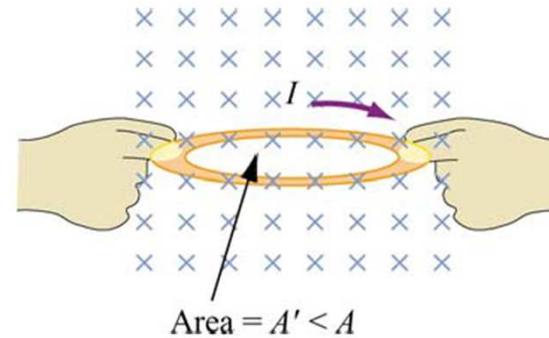
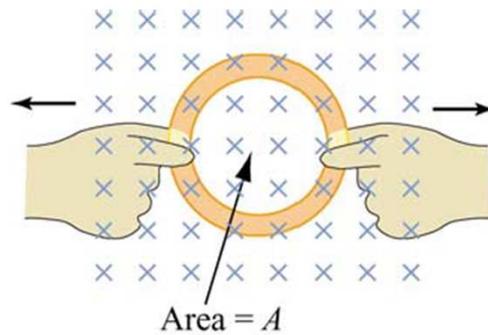
Flujo de campo magnético a través de la superficie delimitada por el **camino cerrado**

La fem puede inducirse por:

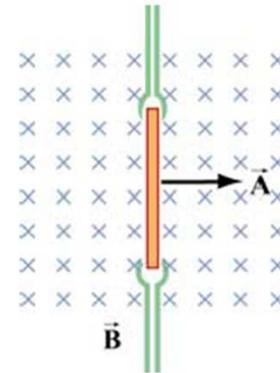
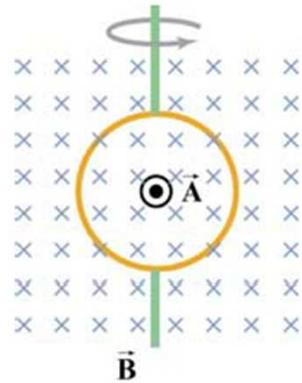
i) Cambio en la magnitud del campo magnético:



ii) Cambio en la magnitud del área:

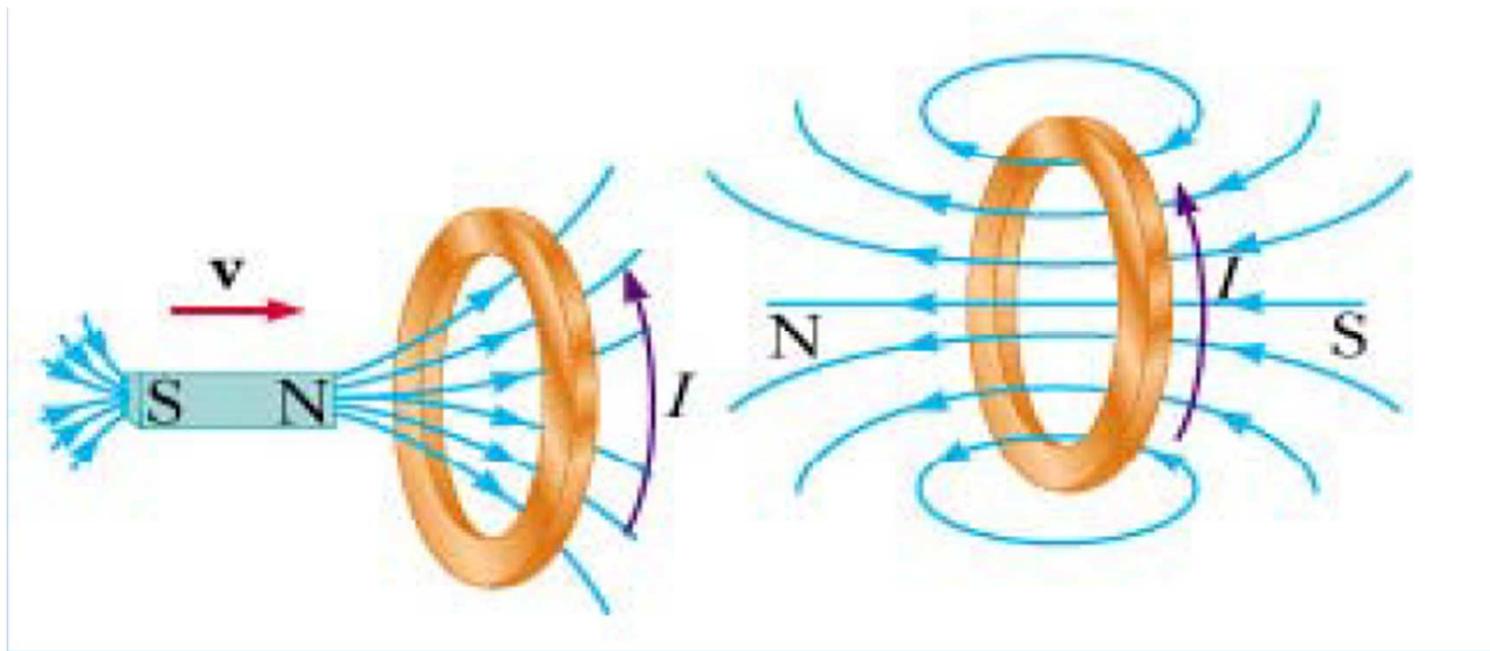


iii) Cambio en el ángulo entre el campo y el vector que representa al área:



# El aporte de Lenz:

La fuerza electromotriz inducida se opone al cambio del flujo magnético.



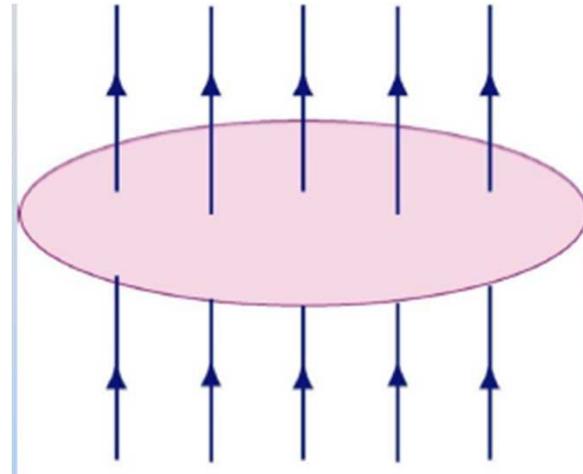
## Ley de Faraday - Lenz

$$\varepsilon = \oint \vec{E} \cdot d\vec{l} = -\frac{d}{dt} \iint \vec{B} \cdot d\vec{A}$$

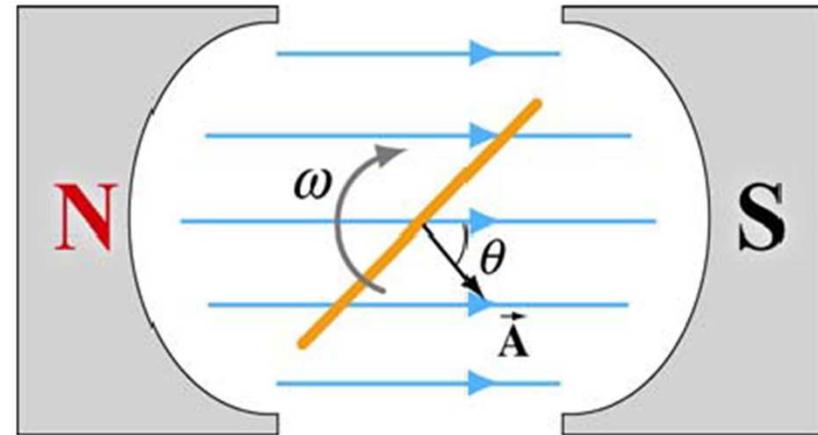
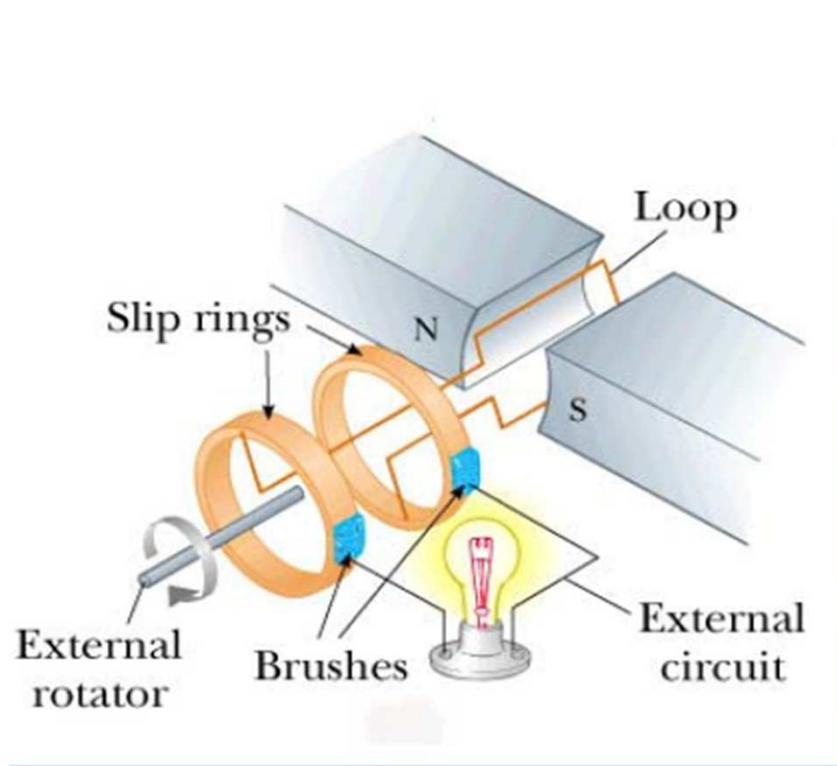
PC 1- El campo magnético que atraviesa una espira conductora apunta hacia arriba y su magnitud está aumentando con el tiempo. La corriente inducida en la espira tiene sentido:

1) Horario

2) Antihorario



# Aplicación: Generadores

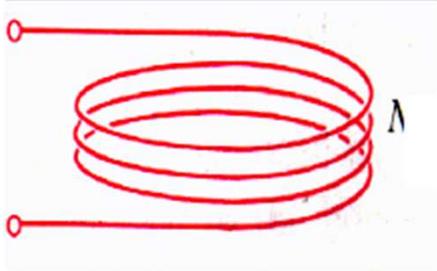


$$\Phi_B = \mathbf{B} \cdot \mathbf{A} = BA \cos \theta = BA \cos \omega t$$

$$\frac{d\Phi_B}{dt} = -BA\omega \sin \omega t$$

$$I = \frac{|\varepsilon|}{R} = \frac{NBA\omega}{R} \sin \omega t$$

# AUTOINDUCTANCIA (L)



Si por un arrollamiento (bobina) circula una corriente  $I$ , se genera un campo magnético proporcional a  $I$ , por lo tanto el flujo de campo magnético será proporcional a  $I$ .

$$\Phi_B \equiv LI$$

Si la corriente varía con el tiempo,  $\Phi_B$  varía en el tiempo y se generará una fem que se opone a ese cambio:

$$\mathcal{E} = -\frac{d\Phi_B}{dt}$$

$$\mathcal{E} = -L\frac{dI}{dt}$$

**L**: autoinductancia

Cálculo de la autoinductancia para un solenoide (N vueltas, longitud L y radio R)

$$L = \frac{\Phi_{B,self}^{total}}{I}$$

Unit: Henry

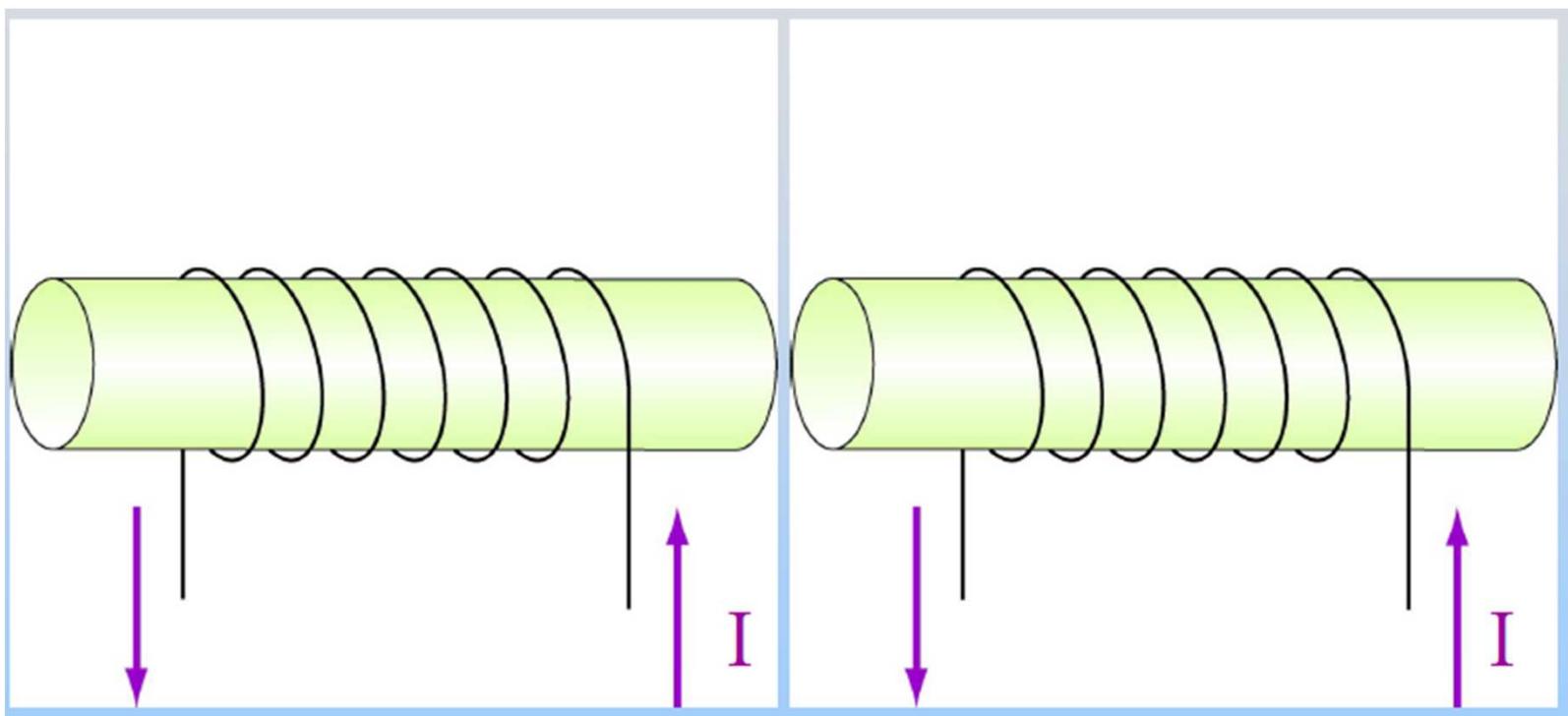
$$1 \text{ H} = 1 \frac{\text{V} \cdot \text{s}}{\text{A}}$$

$$B = \mu_0 n I$$

$$\Phi_{B,turn} = \iint \vec{\mathbf{B}} \cdot d\vec{\mathbf{A}} = BA = \mu_0 n I \pi R^2$$

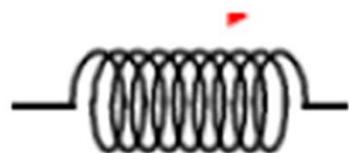
$$L = \frac{N \Phi_{B,turn}}{I} = N \mu_0 n \pi R^2 = \mu_0 n^2 \pi R^2 l$$

$$\mathcal{E} = -L \frac{dI}{dt}$$



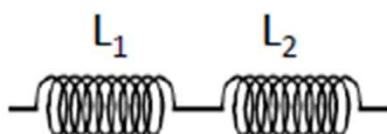
$$\frac{dI}{dt} > 0, \mathcal{E}_L < 0$$

$$\frac{dI}{dt} < 0, \mathcal{E}_L > 0$$



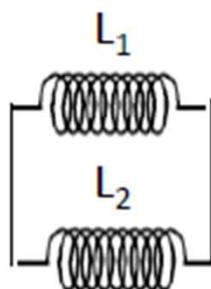
Símbolo que representa un inductor

Inductores conectados en serie



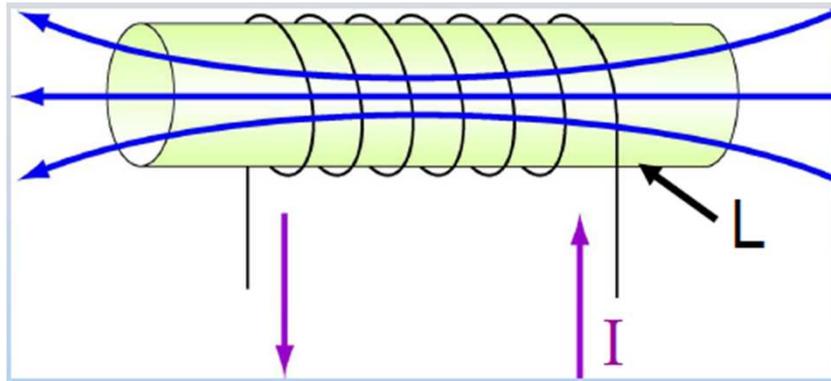
$$L_{eq} = L_1 + L_2$$

Inductores conectados en paralelo



$$\frac{1}{L_{eq}} = \frac{1}{L_1} + \frac{1}{L_2}$$

## Energía acumulada en un inductor



$$\mathcal{E} = -L \frac{dI}{dt}$$

$$dW = P dt = \mathcal{E} I dt = L \frac{dI}{dt} I dt = LI dI$$

$$W = \int dW = \int_{I=0}^I LI dI = \frac{1}{2} LI^2$$

$$U_L = \frac{1}{2} LI^2$$

## Ejemplo: solenoide

$$B = \mu_0 n I$$

$$L = \mu_0 n^2 \pi R^2 l$$

$$U_B = \frac{1}{2} L I^2 = \frac{1}{2} (\mu_0 n^2 \pi R^2 l) I^2$$

$$U_B = \left( \frac{B^2}{2\mu_0} \right) \pi R^2 l$$

$$u_B = \frac{B^2}{2\mu_0}$$

Densidad de energía  
magnética

Volumen del  
solenoido

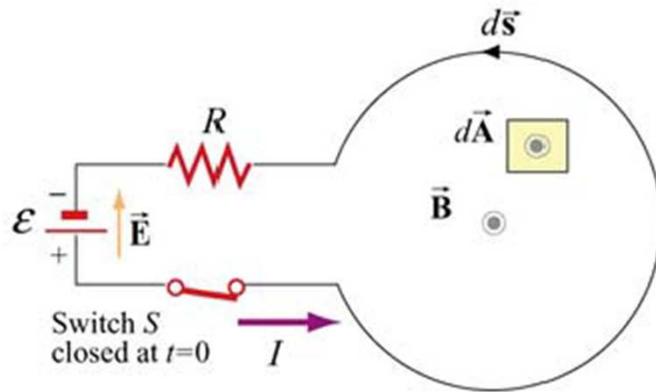
$$u_B = \frac{B^2}{2\mu_0}$$

Densidad de energía  
magnética

$$u_E = \frac{\epsilon_0 E^2}{2}$$

Densidad de energía  
eléctrica

# CIRCUITOS RL (transitorios)



$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = -\frac{d}{dt} \iint \vec{B} \cdot d\vec{A}$$

Si la corriente fuera constante:

$$\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = -\varepsilon + IR = 0$$

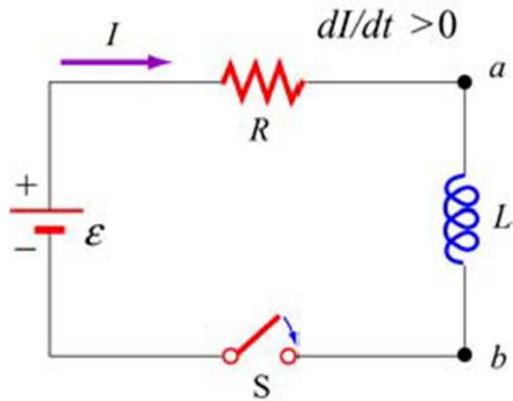
Ley de Kirchoff que conocíamos

Si la corriente varía con el tiempo:  $\oint \vec{E} \cdot d\vec{s} = -\varepsilon + IR = -\frac{d\Phi_B}{dt} = -L \frac{dI}{dt}$

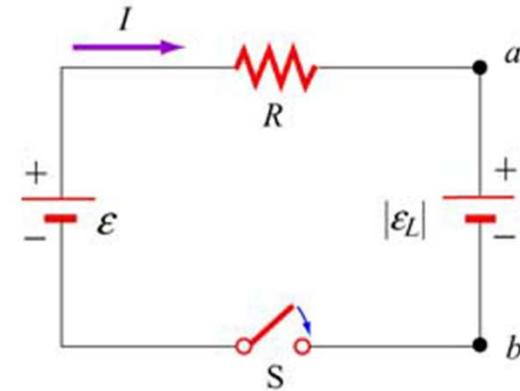
$$\Delta V = \varepsilon - IR - L \frac{dI}{dt} = 0$$

Ley de Kirchoff  
modificada

## Corriente creciente ( $dI/dt > 0$ )



En  $t=0$  se cierra la llave

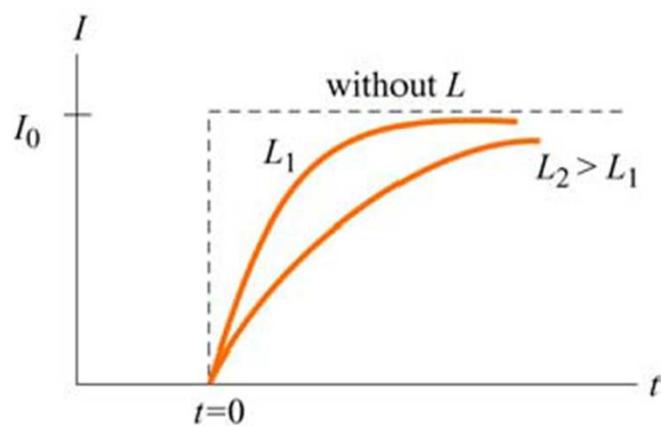
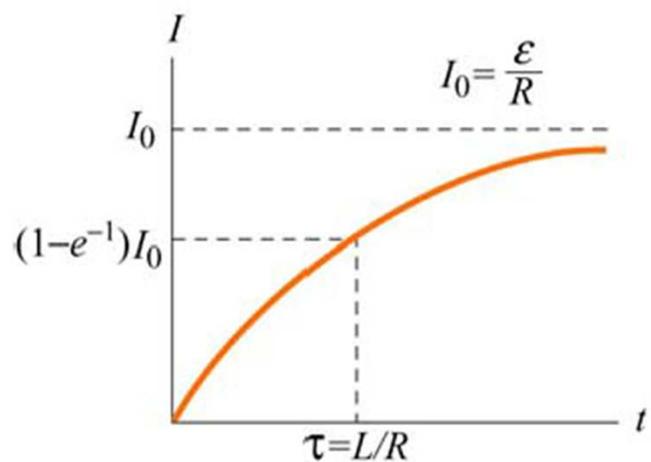


Circuito equivalente

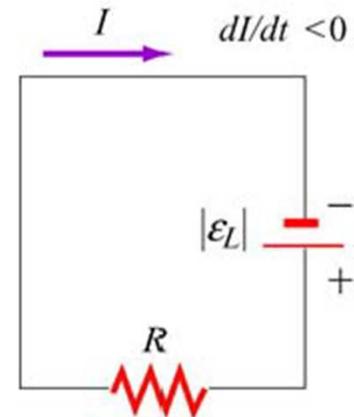
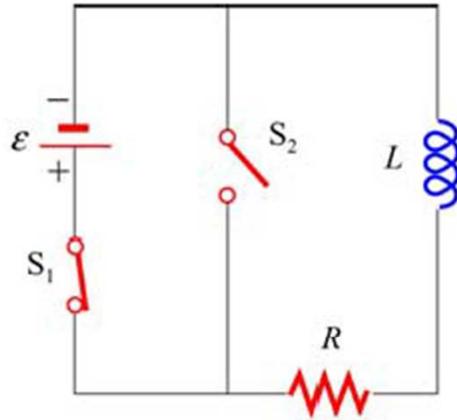
$$\varepsilon - IR - |\varepsilon_L| = \varepsilon - IR - L \frac{dI}{dt} = 0$$

$$\frac{dI}{I - \varepsilon / R} = - \frac{dt}{L / R}$$

$$I(t) = \frac{\varepsilon}{R} (1 - e^{-t/\tau}) \quad \tau = \frac{L}{R} \quad |\varepsilon_L| = \left| -L \frac{dI}{dt} \right| = \varepsilon e^{-t/\tau}$$



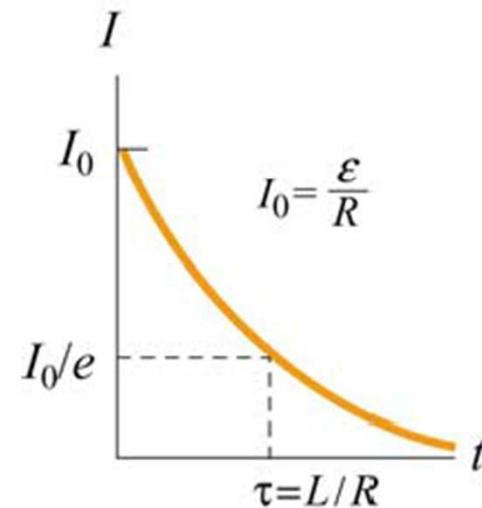
## Corriente decreciente ( $dI/dt < 0$ )



$$|\varepsilon_L| - IR = -L \frac{dI}{dt} - IR = 0$$

$$\frac{dI}{I} = -\frac{dt}{L/R}$$

$$I(t) = \frac{\varepsilon}{R} e^{-t/\tau}$$

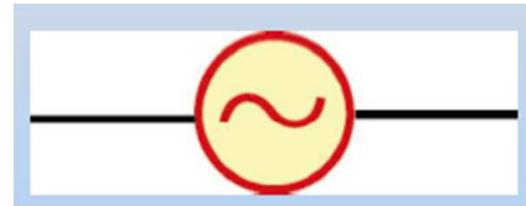


# Circuitos RLC corriente alterna

DC Corriente Directa: corriente continua (baterías)

AC Corriente alterna: corriente oscilante (generada por un generador como el que vimos recién)

Fuente de tensión sinusoidal:

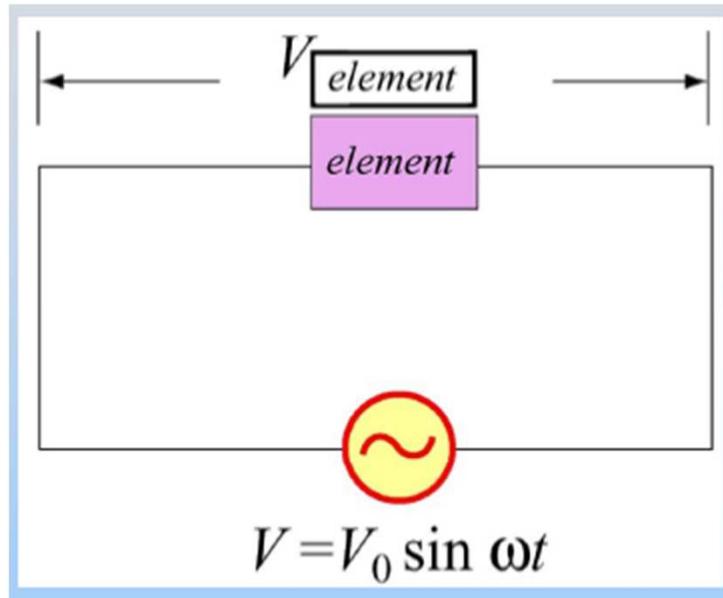


$$V(t) = V_0 \sin \omega t$$

$$\omega = 2\pi f \text{ frecuencia angular}$$

$$V_0 = \text{amplitud}$$

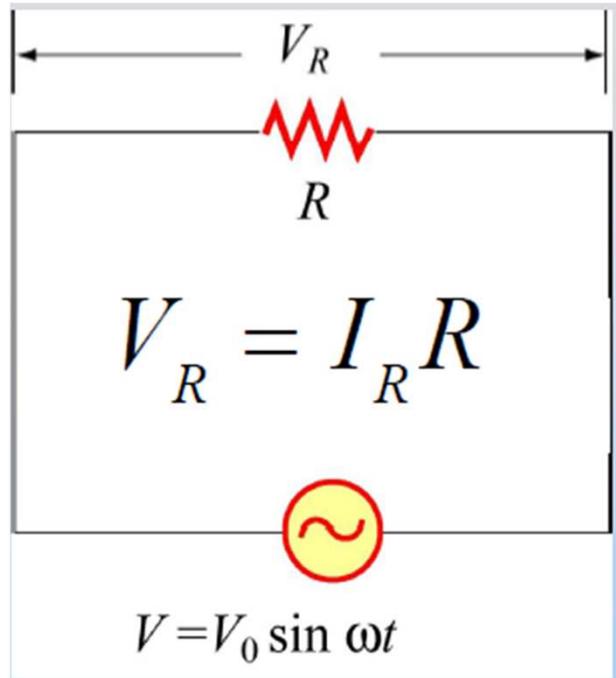
## Circuito con un solo elemento



$$\begin{aligned} V_{\text{element}} &= V \\ &= V_0 \sin \omega t \\ I(t) &= I_0 \sin(\omega t - \phi) \end{aligned}$$

¿ Cuánto vale  $I_0$  y cuánto vale  $\phi$  ?

Si el elemento es **un resistor o resistencia...**

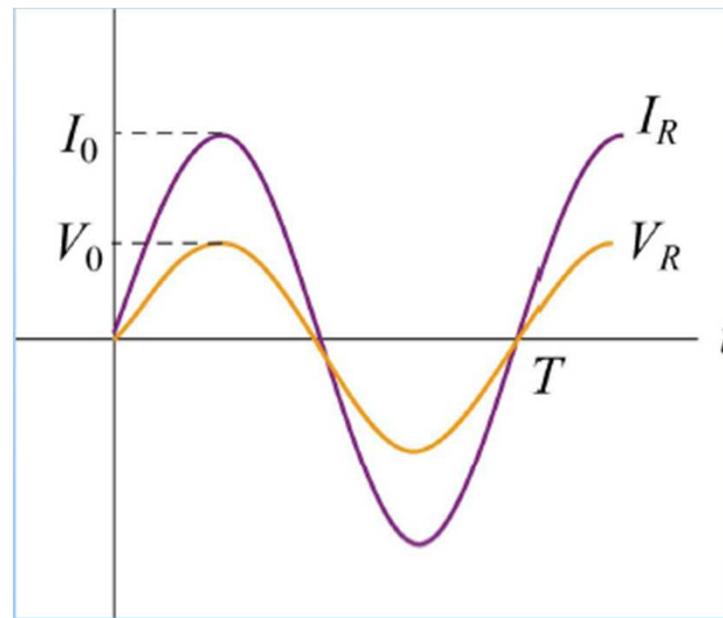


$$I_R = \frac{V_R}{R} = \frac{V_0}{R} \sin \omega t$$

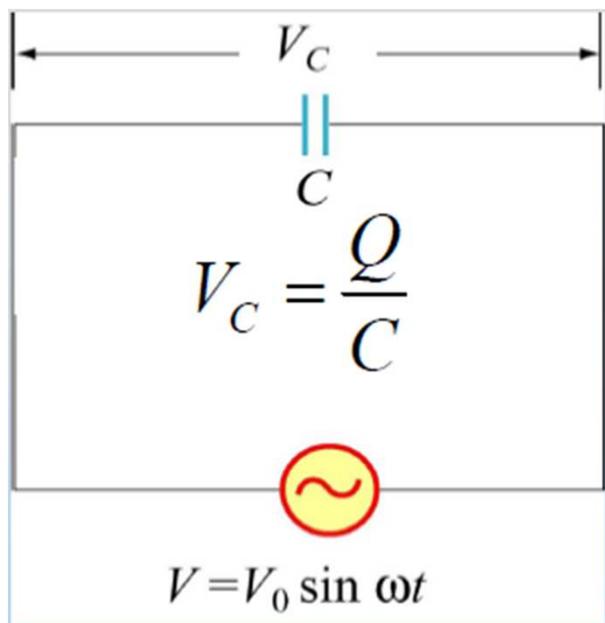
$$= I_0 \sin(\omega t - 0)$$

$$I_0 = \frac{V_0}{R}$$
$$\varphi = 0$$

**$I_R$  y  $V_R$  están en fase**



Si el elemento es **un capacitor...**



$$I_c(t) = \frac{dQ}{dt}$$

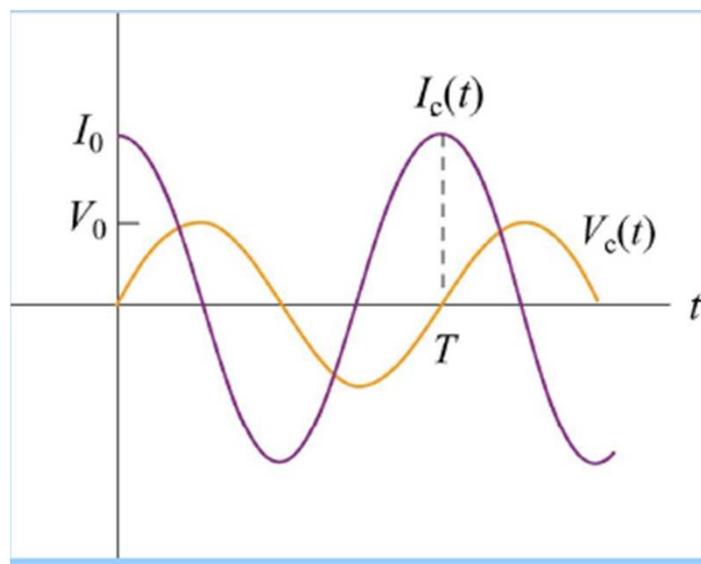
$$Q(t) = CV_c = CV_0 \sin \omega t$$

$$= \omega CV_0 \cos \omega t$$

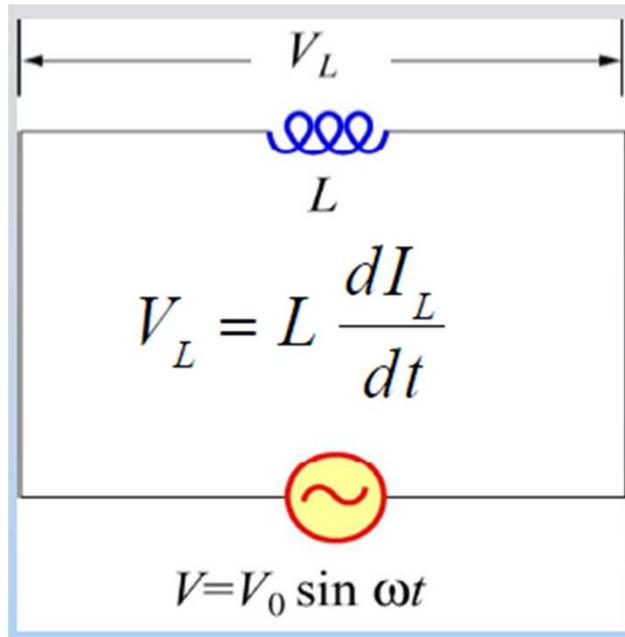
$$= I_0 \sin(\omega t - \pi/2)$$

$$I_0 = \omega CV_0$$
$$\phi = -\pi/2$$

**$I_c$  va adelantado con respecto a  $V_c$  en  $\pi/2$**



Si el elemento es un inductor...



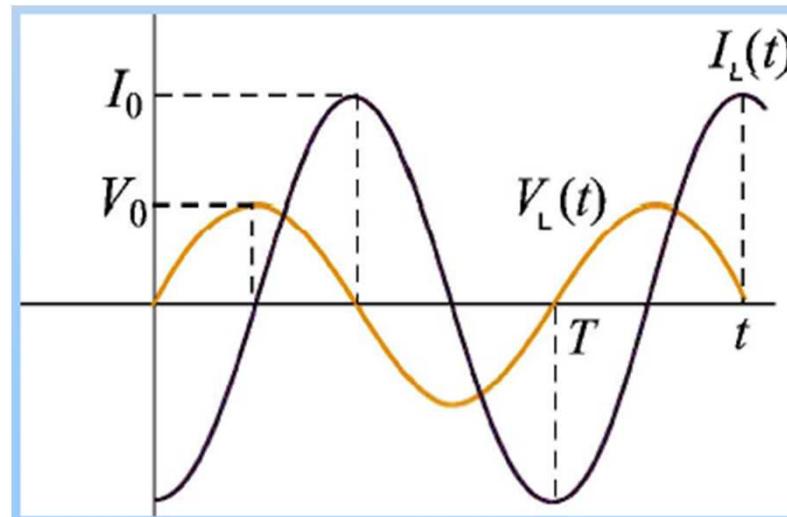
$$\frac{dI_L}{dt} = \frac{V_L}{L} = \frac{V_0}{L} \sin \omega t$$

$$I_L(t) = \frac{V_0}{L} \int \sin \omega t \, dt$$

$$= -\frac{V_0}{\omega L} \cos \omega t$$

$$I_0 = \frac{V_0}{\omega L}$$
$$\phi = \pi / 2$$

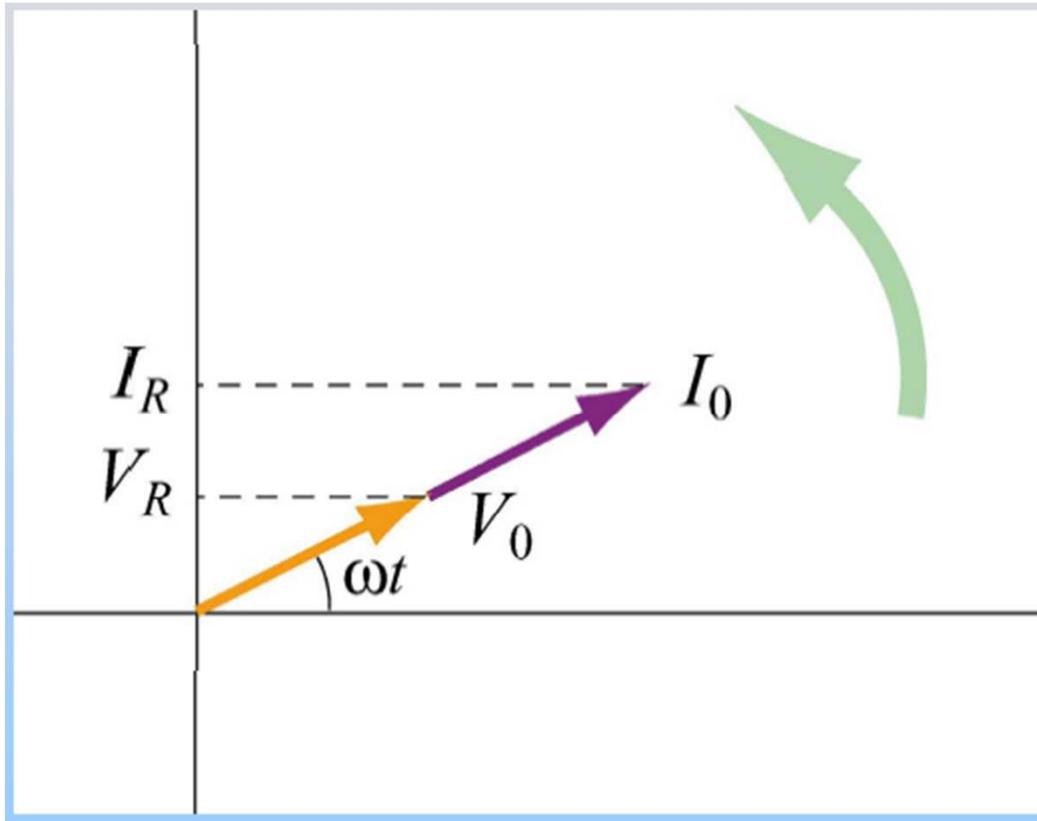
$I_L$  va atrasado con respecto a  $V_L$  en  $\pi/2$



Element	$I_0$	Current vs. Voltage	Resistance Reactance
Resistor	$\frac{V_{0R}}{R}$	En fase	$R = R$
Capacitor	$\omega C V_{0C}$	Adelanta	$X_C = \frac{1}{\omega C}$
Inductor	$\frac{V_{0L}}{\omega L}$	Atrasa	$X_L = \omega L$

Aunque las dedujimos para un solo elemento estas relaciones valen siempre

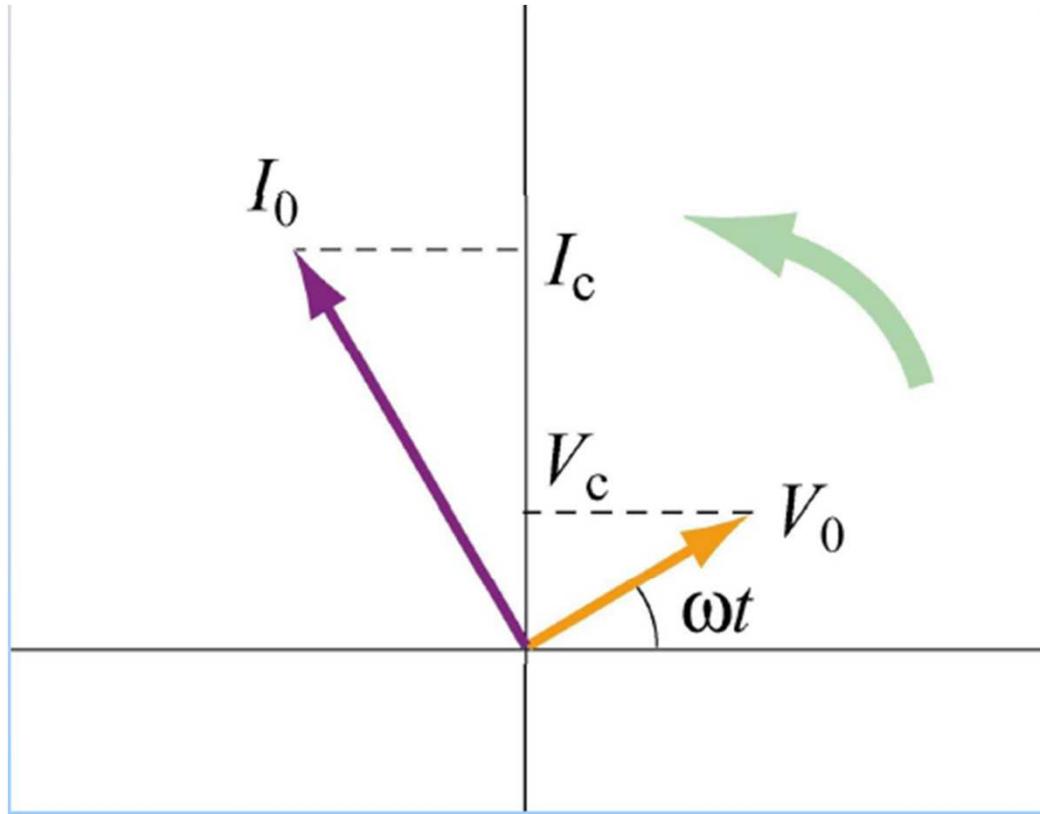
## DIAGRAMAS DE FASORES: RESISTENCIA



$$V_0 = I_0 R$$
$$\phi = 0$$

**$I_R$  y  $V_R$  están en fase**

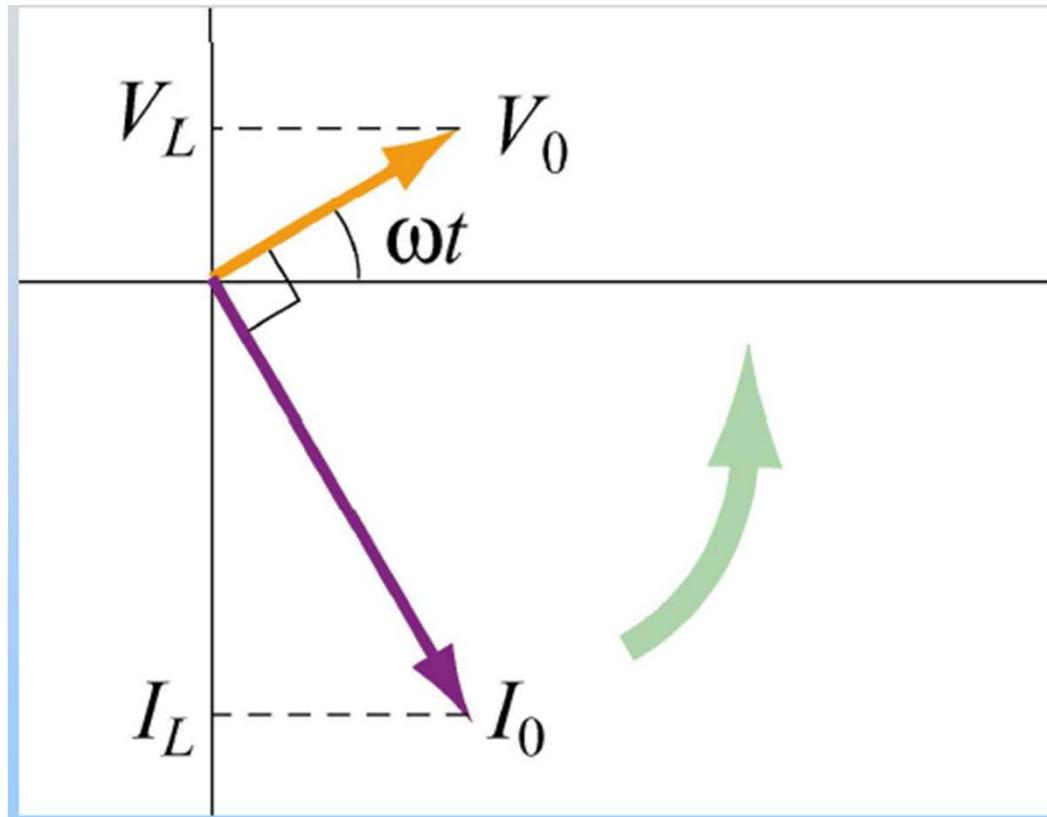
## DIAGRAMAS DE FASORES: CAPACITOR



$$\begin{aligned} V_0 &= I_0 X_C \\ &= I_0 \frac{1}{\omega C} \\ \phi &= -\pi/2 \end{aligned}$$

**$I_c$  va adelantado  
con respecto a  $V_c$   
en  $\pi/2$**

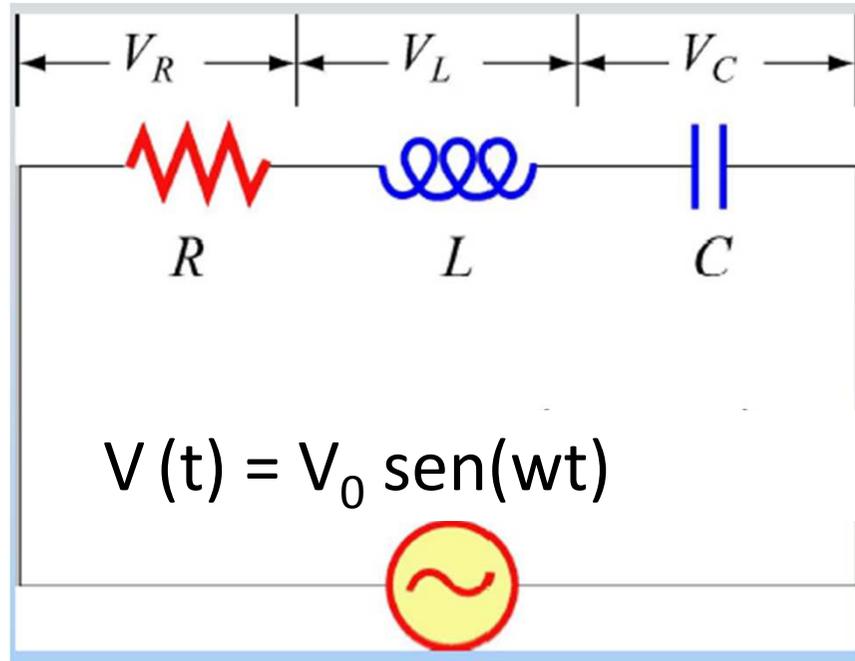
## DIAGRAMAS DE FASORES: INDUCTOR



$$\begin{aligned} V_0 &= I_0 X_L \\ &= I_0 \omega L \\ \phi &= \pi / 2 \end{aligned}$$

**$I_L$  va atrasado con respecto a  $V_L$  en  $\pi/2$**

## CIRCUITO RLC



$$V_R = V_{R0} \sin(\omega t)$$

$$V_L = V_{L0} \sin(\omega t + \pi/2)$$

$$V_C = V_{C0} \sin(\omega t - \pi/2)$$

$$V(t) - V_R(t) - V_L(t) - V_C(t) = V(t) - IR - L \frac{dI}{dt} - \frac{Q}{C} = 0$$

$$L \frac{dI}{dt} + IR + \frac{Q}{C} = V_0 \sin \omega t$$

$$L \frac{d^2 Q}{dt^2} + R \frac{dQ}{dt} + \frac{Q}{C} = V_0 \sin \omega t$$

SOLUCIÓN:  $Q(t) = Q_0 \cos(\omega t - \phi)$

$$Q_0 = \frac{V_0 / L}{\sqrt{(R\omega / L)^2 + (\omega^2 - 1/LC)^2}} = \frac{V_0}{\omega \sqrt{R^2 + (\omega L - 1/\omega C)^2}}$$
$$= \frac{V_0}{\omega \sqrt{R^2 + (X_L - X_C)^2}}$$

$$\tan \phi = \frac{1}{R} \left( \omega L - \frac{1}{\omega C} \right) = \frac{X_L - X_C}{R} \quad I(t) = + \frac{dQ}{dt} = I_0 \sin(\omega t - \phi)$$

$$I(t) = \frac{V_0}{Z} \sin(\omega t - \phi)$$

$$I_0 = \frac{V_{0s}}{Z}$$

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

Impedance

$$\phi = \tan^{-1} \left( \frac{X_L - X_C}{R} \right)$$

$$I(t) = \frac{V_0}{Z} \sin(\omega t - \phi)$$

## RESONANCIA

$$I_0 = \frac{V_0}{Z} = \frac{V_0}{\sqrt{R^2 + (X_L - X_C)^2}}; \quad X_L = \omega L, \quad X_C = \frac{1}{\omega C}$$

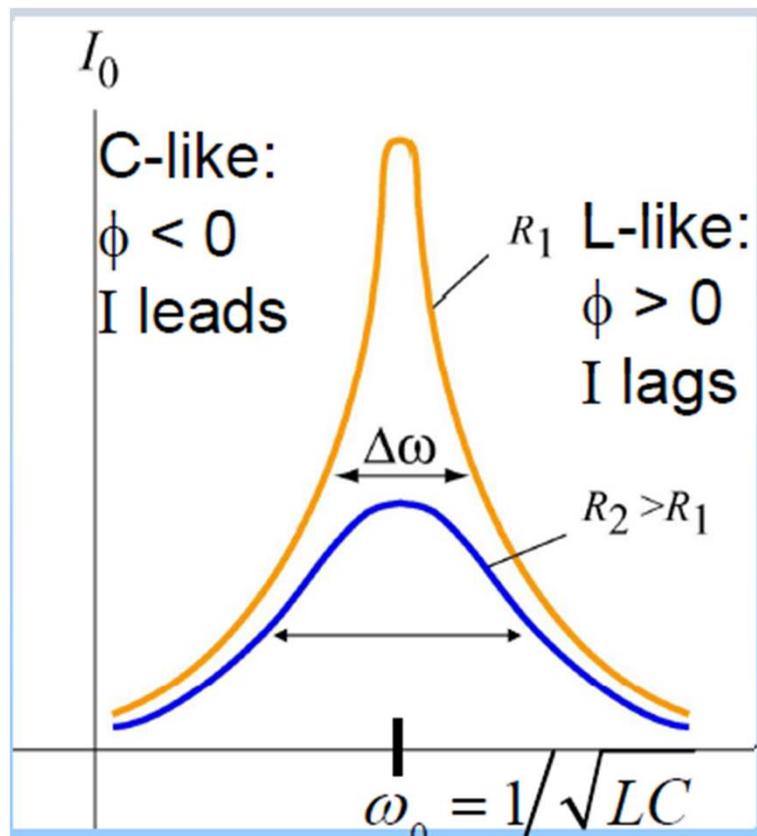
A bajas frecuencia domina C

A altas frecuencias domina L

Cuando  $X_C = X_L$  se tiene resonancia e  $I_0$  tiene su máximo valor

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

$$I_0 = \frac{V_0}{Z} = \frac{V_0}{\sqrt{R^2 + (X_L - X_C)^2}}; \quad X_L = \omega L, \quad X_C = \frac{1}{\omega C}$$



$$\phi = \tan^{-1} \left( \frac{X_L - X_C}{R} \right)$$