

CIRCUITOS DE CORRIENTE TRANSITORIA

En clases anteriores estudiamos

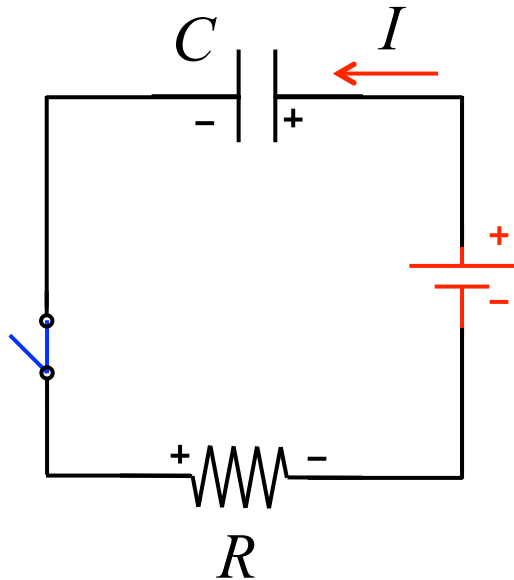
1. Capacitores
2. Resistencias
3. Bobinas

Estudiamos cómo reemplazar a combinaciones de estos elementos como uno **equivalente**

Estudiamos las **leyes de Kirchhoff** para circuitos

Vamos a aplicar lo estudiado previamente y analizar circuitos con resistencias, capacitores y bobinas

Carga de un capacitor



Al cerrar la llave, en $t=0$, comienza a circular corriente. El capacitor se encuentra descargado en $t=0$

Aplicamos las leyes de Kirchhoff

$$\varepsilon - IR - \frac{Q}{C} = 0 \quad \rightarrow \quad V_C = \frac{Q}{C}$$

$$I = \frac{dQ}{dt} \quad \Rightarrow \quad \varepsilon - \frac{dQ}{dt} R - \frac{Q}{C} = 0$$

La ecuación a resolver es una **ecuación diferencial** de primer orden con condición inicial $Q(0) = 0$

¿Cómo se resuelve esta ecuación?

$$\varepsilon - \frac{dQ}{dt} R - \frac{Q}{C} = 0 \qquad Q(0) = 0 \qquad I = \frac{dQ}{dt}$$

Debemos despejar la función incógnita:

$$\frac{1}{CR} = \frac{1}{\varepsilon C - Q} \frac{dQ}{dt} \Rightarrow \frac{dt}{CR} = \frac{dQ}{\varepsilon C - Q} \Rightarrow \int \frac{dt}{CR} = \int \frac{dQ}{\varepsilon C - Q}$$

$$\frac{t}{CR} + \text{cte} = -\ln(\varepsilon C - Q) \Rightarrow Q(t) = \varepsilon C - \text{cte} e^{-\frac{t}{CR}}$$

Constante de integración

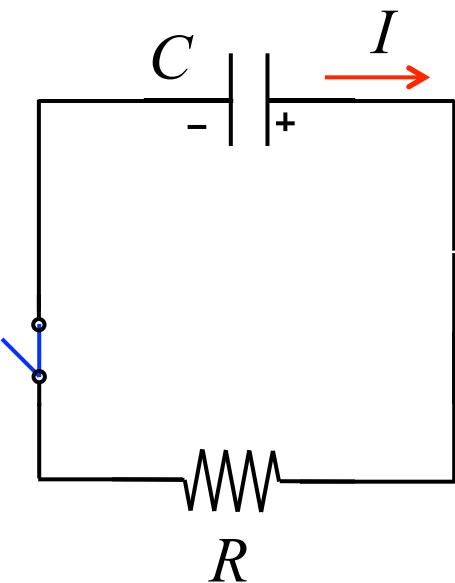
Constante de tiempo $\tau = RC$

Obtenemos la constante de integración con la condición inicial $\varepsilon C = \text{cte}$

$$Q(t) = \varepsilon C \left(1 - e^{-\frac{t}{\tau}} \right)$$

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

Descarga de un capacitor



Al cerrar la llave, en $t=0$, comienza a circular corriente. El capacitor se encuentra cargado en $t=0$

Aplicamos las leyes de Kirchhoff $\frac{Q}{C} - IR = 0$

$$I = -\frac{dQ}{dt} \Rightarrow -\frac{dQ}{dt}R - \frac{Q}{C} = 0$$

La ecuación a resolver es una **ecuación diferencial** de primer orden con condición inicial $Q(0) = Q_M$

$$\frac{-dt}{CR} = \frac{dQ}{Q}$$

$$\int \frac{-dt}{CR} = \int \frac{dQ}{Q}$$

$$\frac{-t}{CR} + cte = \ln(Q) \Rightarrow Q(t) = cte e^{\frac{-t}{CR}}$$

Constante de tiempo $\tau = RC$

Obtenemos la constante de integración con la condición inicial

$$Q(t) = Q_M e^{\frac{-t}{\tau}}$$

$$I(t) = \frac{Q_M}{RC} e^{\frac{-t}{\tau}}$$

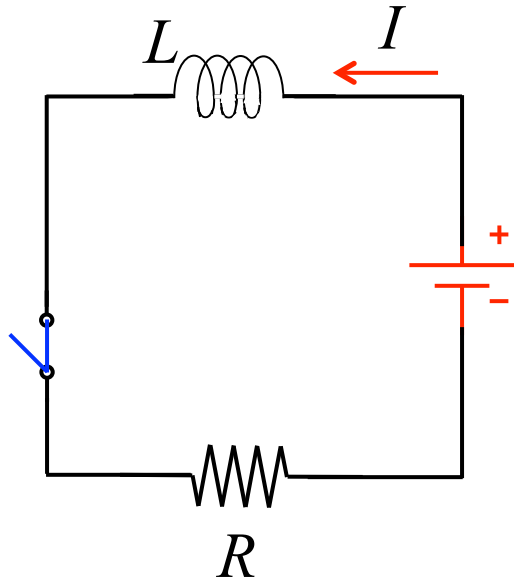
En la **carga**:

- 1) el **instante que la llave se cierra** el capacitor se comporta como un **cable**
- 2) cuando pasa **mucho tiempo** se comporta como una **llave abierta** (no circula corriente)

En la **descarga**:

- 1) inicialmente el capacitor posee su **carga máxima** y circula la corriente máxima
- 2) al cabo de **mucho tiempo** el capacitor está **descargado** y **no hay circulación de corriente**

Circuito RL con batería



Al cerrar la llave, en $t=0$, comienza a circular corriente. Por la bobina genera una fem inducida

ε Aplicamos las leyes de Kirchhoff

$$\varepsilon - IR - L \frac{dI}{dt} = 0 \quad \rightarrow \quad V_L = -L \frac{dI}{dt}$$

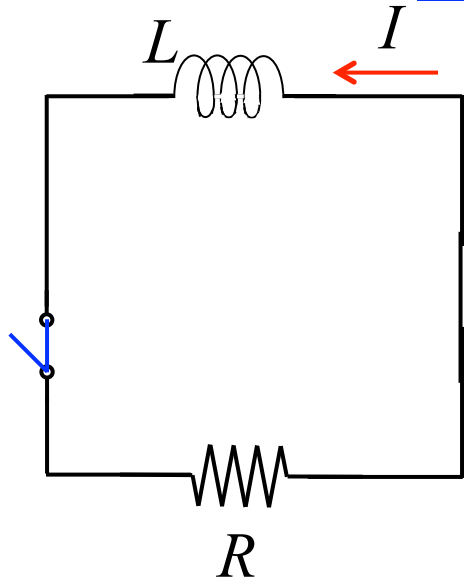
La ecuación a resolver es una **ecuación diferencial** de primer orden con condición inicial $I(0) = 0$

Es similar a la correspondiente a la carga de un capacitor

$$I(t) = \frac{\varepsilon}{R} - cte e^{-t \frac{R}{L}} \quad \rightarrow \quad \text{Constante de tiempo } \tau = \frac{L}{R}$$

$$I(t) = \frac{\varepsilon}{R} \left(1 - e^{\frac{-t}{\tau}} \right)$$

Circuito RL sin batería



Supongamos que en la bobina haya circulado una determinada corriente I , al cerrarse la llave (ley de Faraday-Lenz), en ese instante sigue circulando la misma corriente

$$-IR - L \frac{dI}{dt} = 0 \quad \rightarrow \quad V_L = -L \frac{dI}{dt}$$

La ecuación a resolver es una **ecuación diferencial** de primer orden con condición inicial $I(0) = I_M$

Es similar a la correspondiente a la descarga de un capacitor

$$I(t) = cte e^{-t \frac{R}{L}} \quad \rightarrow \quad \text{Constante de tiempo} \quad \tau = \frac{L}{R}$$

$$I(t) = I_M e^{\frac{-t}{\tau}}$$

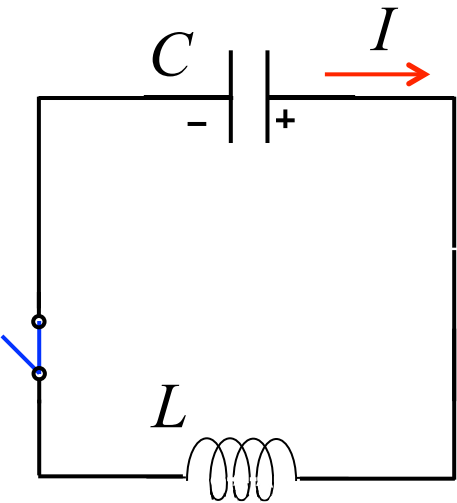
Con batería:

- 1) el **instante que la llave se cierra** la bobina, por la ley de inducción de Faraday-Lenz, **no permite el cambio de corriente**, es decir que en el instante que se cierra el circuito la corriente permanecerá constante
- 2) cuando pasa **mucho tiempo** se comporta como un **cable**

Sin batería:

- 1) **inicialmente** por la bobina circula la **corriente máxima**
- 2) al cabo de **mucho tiempo** no hay circulación de **corriente en la bobina**

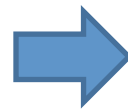
Circuito LC transitorio



Al cerrar la llave, en $t=0$, comienza a circular corriente. Por la bobina genera una fem inducida

Aplicamos las leyes de Kirchhoff

$$I = -\frac{dQ}{dt}$$

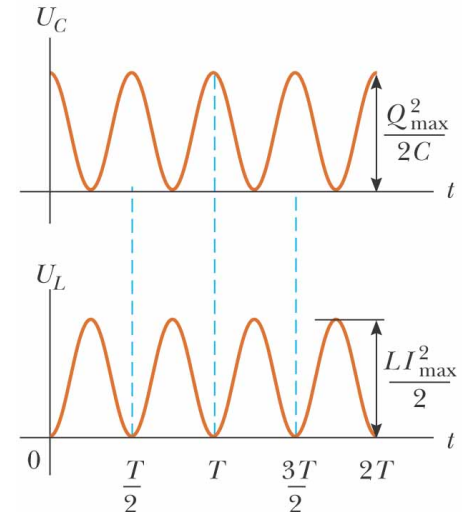
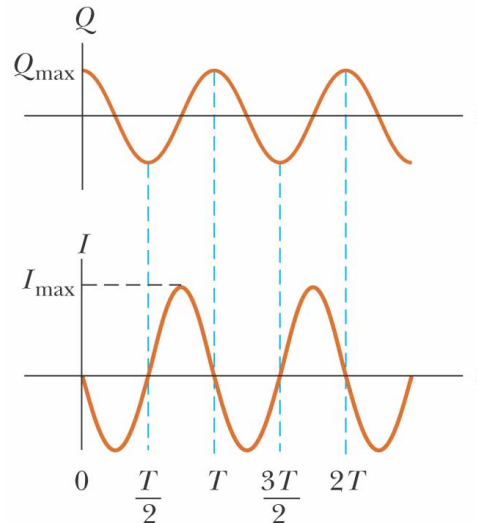


$$L \frac{d^2 Q}{dt^2} + \frac{Q}{C} = 0$$

$$Q(t) = Q_0 \cos(\omega t + \delta)$$

$$I = -\frac{dQ}{dt} = Q_0 \omega \sin(\omega t + \delta)$$

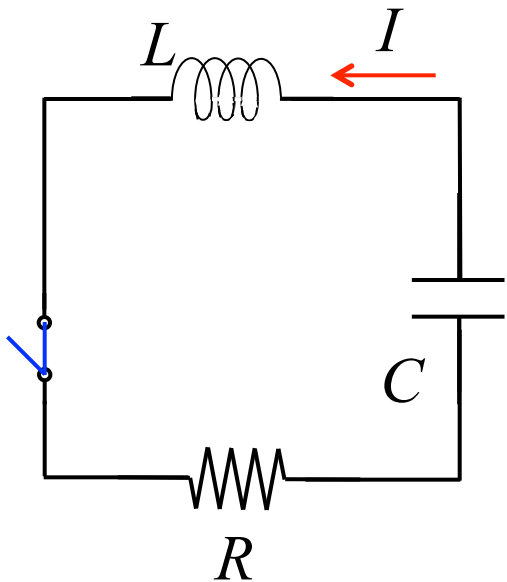
$$\omega = \frac{1}{\sqrt{LC}}$$



$$Q(t=0) = Q_M \Rightarrow Q_0 = Q_M$$

$$I(t=0) = 0 \Rightarrow \delta = 0$$

Circuito RLC



Al cerrar la llave, en $t=0$, comienza a circular corriente.

Aplicamos las leyes de Kirchhoff

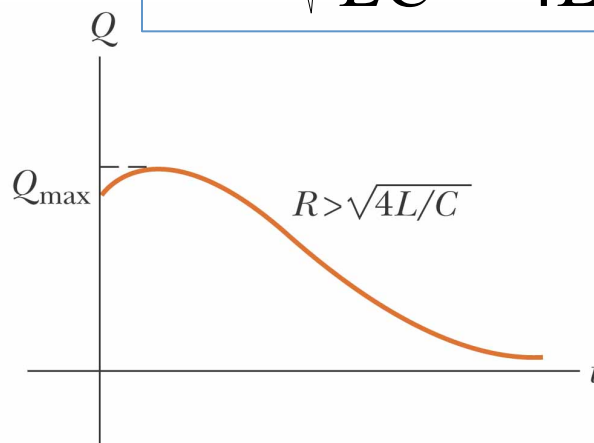
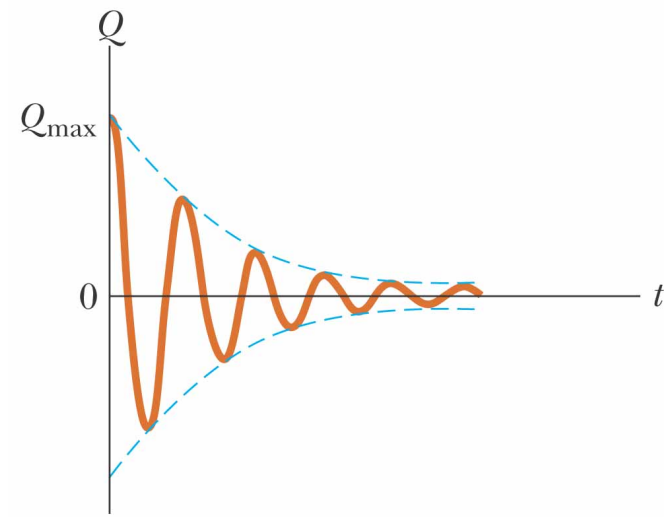
$$\frac{Q}{C} - L \frac{dI}{dt} - IR = 0$$

$$I = -\frac{dQ}{dt}$$

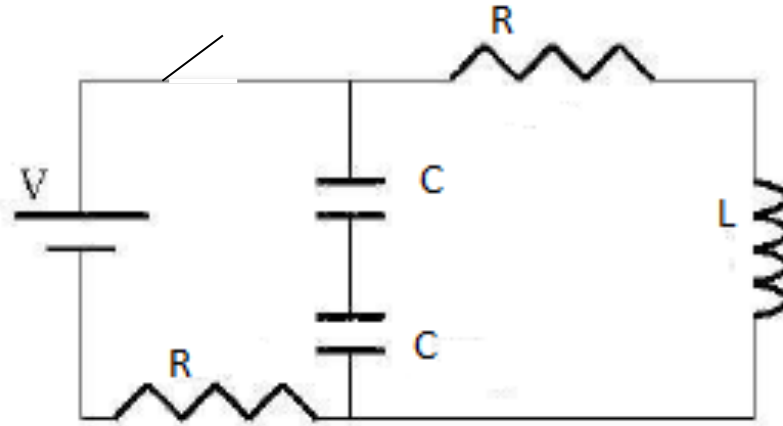
$$L \frac{d^2 Q}{dt^2} + \frac{Q}{C} + R \frac{dQ}{dt} = 0$$

$$Q(t) = Q_0 e^{-\frac{R}{2L}t} \cos(\omega t + \varphi)$$

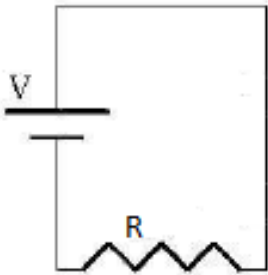
$$\omega = \sqrt{\frac{1}{LC} - \frac{R^2}{4L^2}}$$



Ejemplo: calcular la corriente al cerrar la llave y luego de mucho tiempo



Al cerrar la llave



Después de mucho tiempo

