Circuitos RC, RL y RLC en serie como filtros electrónicos

César Antonio Hoyos Peláez, Valentina Pérez Cadavid y Sebastián Montoya Hernández

Los circuitos RC, RL y RLC son componentes esenciales en la electrónica y la ingeniería eléctrica, utilizados en una amplia variedad de aplicaciones, desde el filtrado de señales hasta la protección de circuitos. Estos circuitos permiten controlar el flujo de corriente y la respuesta de frecuencia de un sistema, lo que los convierte en herramientas fundamentales en el diseño de filtros electrónicos.

En teoría de circuitos, un filtro modifica la amplitud o fase de las componentes correspondientes a frecuencias en una señal, estos no añaden ni cambian las componentes, pero son capaces de variar la amplitud y fase de las ya existentes, es decir, modifica la onda que aparece en la entrada de la forma deseada a la salida. Idealmente los filtros deben cortar la atenuación de una determinada señal en las frecuencias escogidas, pero los filtros reales correspondientes a circuitos electrónicos no tienen este comportamiento y este tiende a una exponencial.

Circuito RC

Este circuito se forma por una resistencia, un condensador y una fuente de voltaje variable sinusoidal. Por las leyes de Kirchhoff se tiene la siguiente expresión:

$$V(t) = V_{R} + V_{C} = IR + Q/C$$
 (1)

donde $V_R = IR$ representa el voltaje que cae en la resistencia, mientras que $V_C = Q/C$ representa el voltaje que cae en el capacitor. Derivando con respecto al tiempo se obtiene que:

$$\frac{dV(t)}{dt} = \frac{dI(t)}{dt}R + \frac{1}{C}\frac{dQ}{dt}$$
 (2)

Pero por definición, la variación de la carga en el tiempo es igual a la corriente inducida en el circuito. En este caso, se supone que la Ec. (2) tiene como solución una onda en el voltaje y la corriente, en donde estas tienen un desfase dado por un valor α. Así, introduciendo esto en la Ec. (2) se tiene:

$$\frac{d}{dt}[V_p sin(wt)] = R \frac{d}{dt}[I_p sin(wt + \alpha)] + \frac{1}{c}I_p sin(wt + \alpha)$$
 (3)

Operando sobre la Ec. (3) se puede obtener mediante desarrollos algebraicos la siguiente expresión:

$$\begin{split} V_p w \cos(wt) &= RI_p w [\cos(wt)\cos(\alpha) - \sin(wt)\sin(\alpha)] \\ &+ \frac{1}{c}I_p [\cos(wt)\sin(\alpha) + \sin(wt)\cos(\alpha)] \end{split} \tag{4}$$

De la Ec. (4) tomando solo lo que acompaña las funciones trigonométricas dependientes de las frecuencias se pueden obtener las siguientes ecuaciones:

$$V_p w = RI_p cos(\alpha) + \frac{1}{c}I_p sin(\alpha)$$
 (5)

$$0 = \frac{1}{c} I_p cos(\alpha) - RI_p sin(\alpha)$$
 (6)

De la Ec. (6) se puede deducir el desfase entre la onda que representa el voltaje y la corriente encontrando así que el desfase entre ellas depende de la frecuencia:

$$\alpha = \arctan(\frac{1}{RCW}) \tag{7}$$

Adicionalmente de la Ec. (5) se pueden encontrar el valor de la amplitud de la corriente:

$$I_{p} = \frac{wC}{\sqrt{1 + (wRC)^{2}}} V_{p} \tag{8}$$

Introduciendo el valor de la EC. (8) en la ecuación que representa la caída de voltaje se tiene que:

$$V_R = \frac{V_p}{\sqrt{1 + 1/(wRC)^2}} \tag{9}$$

En donde se puede notar a partir de la Ec. (9) que si $w \approx \infty$ se tiene que $V_R \approx V_P$. Adicionalmente, en el caso de que $w \approx 0$ se tiene $V_R \approx 0$.

Por otro lado, si se introduce la Ec. (8) en la expresión que representa el voltaje que cae en el capacitor y tomando solo el módulo al desarrollar la integral se encuentra que:

$$V_C = \frac{V_p}{\sqrt{1 + (wRC)^2}} \tag{10}$$

Donde se puede notar que a partir de la Ec. (10) que si $w \approx 0$ se tiene que $Vc \approx Vp$. Así mismo, en el caso que $w \approx \infty$ se cumple que $Vc \approx 0$.

Por otro lado, para este tipo de sistemas es posible encontrar la frecuencia de corte mediante la siguiente expresión:

$$F_c = \frac{1}{2\pi RC}$$

Circuito RL

El circuito RL está constituido por una resistencia y un inductor el cual se puede considerar físicamente como una bobina en la cual se da una variación de campo magnético en su interior lo cual a su vez permite generar una corriente inducida. A partir de la ley de mayas se llega a la expresión:

$$V(t) = RI(t) + L \frac{d}{dt}I$$
 (11)

En donde el voltaje que cae en la resistencia viene dado por VR = IR y el voltaje que cae en la inductancia se representa mediante la expresión

$$V_L = L \frac{d}{dt} I$$

Para resolver el circuito, se supone inicialmente que el voltaje y la corriente están representados por ondas sinusoidales con un desfase. Introduciendo el concepto expuesto anteriormente en la Ec. (11) se tiene:

$$V_{p}sin(wt) = RI_{p}sin(wt + \alpha) + LwI_{p}cos(wt + \alpha)$$
 (12)

Desarrollando la Ec. (12) igualando en la base de Fourier se consiguen las siguientes dos expresiones:

$$V = RI \cos(\alpha) - LwI \sin(\alpha)$$
 (13)

$$V_{p} = RI_{p}cos(\alpha) - LwI_{p}sin(\alpha)$$

$$0 = RI_{p}sin(\alpha) + LwI_{p}cos(\alpha)$$
(13)

De la Ec. (14) se puede deducir que el desfase entre el voltaje y la corriente viene dado por:

$$\alpha = \arctan(-\frac{Lw}{R}) \tag{15}$$

Por otro lado, elevando al cuadrado las Ec's (13) y (14) y sumando el resultado del cuadrado de estas dos expresiones, se obtiene que la amplitud de la corriente se puede representar como:

$$I_{p} = \frac{V_{p}}{\sqrt{R^{2} + (wL)^{2}}} \tag{16}$$

Por tanto, a partir del resultado de la Ec. (16) se puede ver que el voltaje que cae en la resistencia viene dado por:

$$V_{R} = \frac{V_{p}}{\sqrt{1 + (wL/R)^{2}}} \tag{17}$$

Así, de la Ec. (17) se puede ver que cuando $w \approx 0$ implica que $V_R = V_p$. Así mismo, se puede deducir el caso cuando $w \approx \infty$ se obtiene $V_R = 0$.

Ahora, analizando el voltaje que cae en el inductor el cual se puede deducir a partir de la integral de la corriente en función del tiempo por la inductancia y tomando solo el valor positivo descartando la parte ondulatoria. Se deduce que:

$$V_{L} = \frac{V_{p}}{\sqrt{1 + (R/wL)^{2}}} \tag{18}$$

De la Ec. (18) se puede evidenciar que cuando $w \approx 0$ se tiene que $V_L \approx 0$. Así mismo, se obtiene que cuando $w \approx \infty$ se evidencia que $V_L \approx V_p$

Por otro lado, para este tipo de sistemas es posible encontrar la frecuencia de corte mediante la siguiente expresión

$$F_c = \frac{R}{2\pi L}$$

El circuito RLC está constituido por una resistencia, un inductor y un capacitor. Por ley de mallas se tiene que el voltaje total es

$$V(t) = V_R + V_I + V_C \tag{19}$$

En donde cada uno de los anteriores voltajes representa el voltaje de caída en ellos y ya fueron descritos previamente. Derivando con respecto al tiempo la Ec. (19) se tiene que:

$$\frac{d}{dt}V(t) = L\frac{d}{dt}(\frac{dI}{dt}) + R\frac{dI}{dt} + \frac{I}{c}$$
 (20)

La Ec. (20) se puede solucionar con métodos de ecuaciones diferenciales, pero en este caso dado que la señal de entrada está representada por una onda, entonces se supone que el voltaje y la corriente están representados por ondas sinusoidales desfasados es cierto valor. Por tanto, realizando desarrollos algebraicos se llegan a las siguientes dos expresiones:

$$V_p w = -LI_p w^2 sin(\alpha) + RI_p w cos(\alpha) + \frac{1}{c} I_p sin(\alpha)$$
 (21)

$$0 = -LI_p w^2 cos(\alpha) - RI_p w sin(\alpha) + \frac{1}{c} I_p cos(\alpha)$$
 (22)

Recordando la expresión para el trinomio cuadrado y sumando las ecuaciones (21) y (22) se encuentra que la amplitud de la corriente viene dada por:

$$I_p = \frac{V_p}{\sqrt{R^2 + (wL - 1/wc)^2}}$$

Donde la frecuencia máxima de resonancia se da cuando wL = 1/wc. Adicionalmente, se puede calcular la frecuencia de resonancia mediante la siguiente ecuación

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

Referencias

- Chen, W. K. (Ed.). (2018). Passive, active, and digital filters. Crc Press.
- Wanhammar, L., & Wanhammar, L. (2009). Passive Filters. *Analog Filters Using MATLAB*, 77-131.
- Jorge Hernan López Botero. 2022. Laboratorio Avanzado I. Unidad I.
- Maheswari, L. K., & Anand, M. M. S. (2009). *Analog electronics*. PHI Learning Pvt. Ltd..