

30/03

TC2

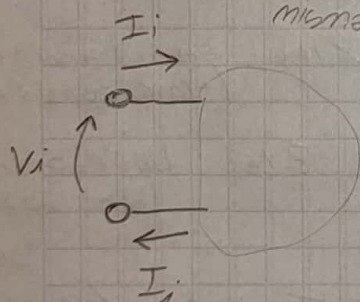
Teoría de circuitos II)

R4001

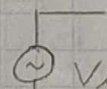
Repaso de TC1:

Red eléctrica

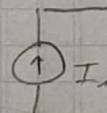
- Conjunto de elementos circuitales interconectados. Circuito cerrado. puede tener o no una alimentación. Puede haber grupo puentes activos o pasivos.
- Borne: un nodo expuesto de la red eléctrica. puede hacer mediciones. tmb puede imponer tensiones o corrientes.
- Puerto: dos bornes expuestos de una red impongo tensión o corriente. La corriente que entra al puerto debe ser la misma que sale.



Impongo $V_i \rightarrow$



Impongo $I_i \rightarrow$



Función de excitación (en Laplace) (en un solo puerto)

totalmente
están definidas
en un
puerto

$$F(s) = \frac{R(s)}{E(s)} \quad \begin{matrix} \text{respuesta} \\ \text{excitación.} \end{matrix}$$

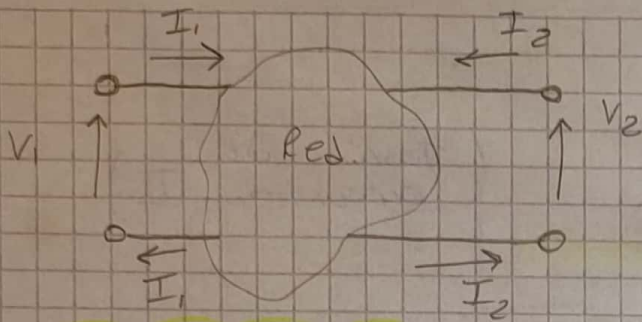
$R(E)$ { respuesta en función
de la excitación.

• Impongo tensión: $F = \frac{I}{V} = [S] = Y(s)$ Admitancia.

en un puerto.

• Impongo corriente: $Z = \frac{V}{I} = [R]$ respuesta.
excitación

- tener cuidado ya si bien se puede operar matemáticamente con ellos, hay que tener cuidado con las implicancias físicas que eso conlleva



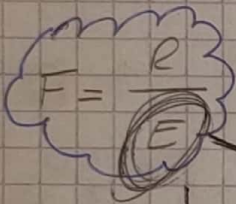
- Para que sea puerto, debe entrar lo mismo que sale. es decir $I_1 = I_2$.

Función transferencia (2 puertos diferentes)
 tengo 4 variables (I_1, V_1, I_2, V_2)

• $F = \frac{R}{E}$, tengo múltiples posibilidades

excitación en puerto 1

respuesta en el puerto 2



• $F_1 = \frac{V_2}{V_1} \equiv [V/V] = T_V(g)$: transferencia de tensión

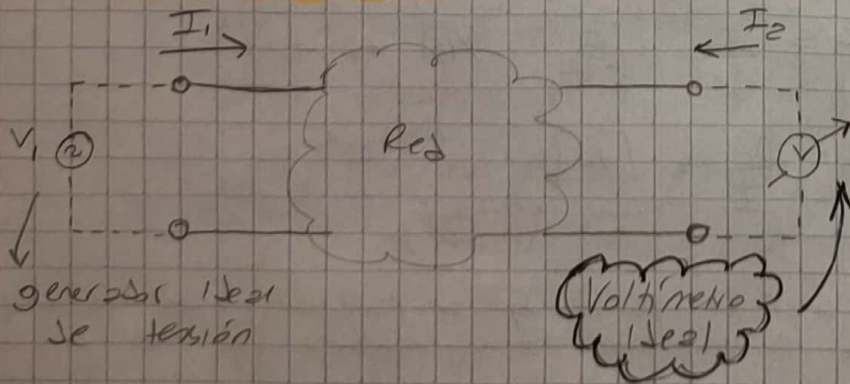
• $F_2 = \frac{I_2}{V_1} \equiv [A/V] = Y(g)$: admitancia? (trans admitancia) → Puertos 2

• $F_3 = \frac{V_2}{I_1} \equiv [V/A] = Z(g)$: Impedancia. (trans impedancia)

• $F_4 = \frac{I_2}{I_1} \equiv [A/A] = T_I$: transferencia de corriente.

- trans admitancia: prede las trans conductancia si no tiene el mismo producto geométrico ancho de banda.

Consecuencias eléctricas de las funciones transferencia:



- Resistencia interna del voltímetro, R_{VM} es tan infinita, se puede modelizar como un circuito abierto.

$I_2 = 0$

no deriva nada de corriente al ser ideal.

- I_1 la impone la red circuital.
- V_2 la mide con el voltímetro.
- Esto define una transferencia de tensión en vacío.

se impone una condición de medición, la cual es $I_2 = 0$.

el amperímetro ideal se modeliza como un cortocircuito, ya que este se tiene que intercalar en serie al circuito para poder efectuar la medición, su resistencia tiene que $\rightarrow 0$ para 'así' no interferir con la medición.

$$T_V = \frac{V_2}{V_1} \Big|_{I_2=0}$$

Condición extrema de carga en la cual se efectúa la medición.

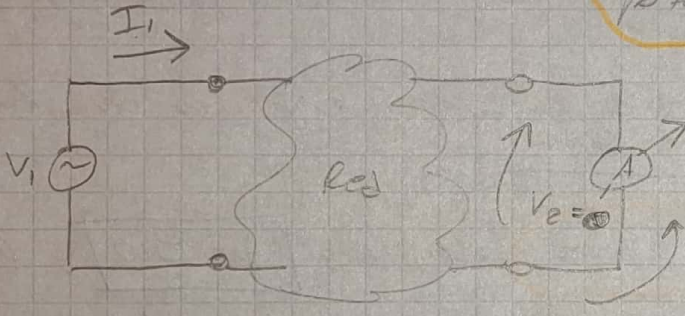
$$V_{1(s)} = \frac{I_2}{V_1} \Big|_{V_2=0}$$

Impongo V_1 pero mido I_2 .

el amperímetro ideal es un cortocircuito, condición extrema de carga. #

condiciones extremas de carga \rightarrow

no tensión o corriente de esta manera no producen potencia.

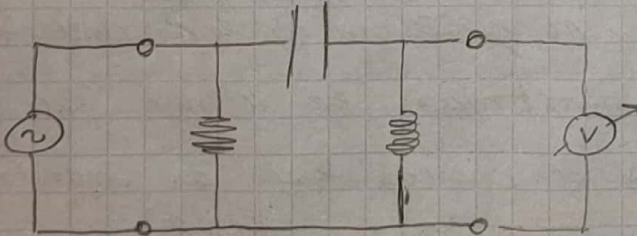


me anda V_2 , $V_2=0$ al provocar el cortocircuito. (no hay dif de potencial ni están los dos bornes unidos)

$$Z(s) = \frac{V_2}{I_1} \Big|_{I_2=0}$$

$$T_I = \frac{I_2}{I_1} \Big|_{V_2=0}$$

ejemplos:



- la resistencia no interviene a la transferencia
- tiene implicancias el que empiece / termine en serie / paralelo la red eléctrica. Puede participar o no de la transferencia.
- trab aparece la condición de medición.

(*) Aclaraciones: $F(a) = \frac{\text{Respuesta}(a)}{\text{excitación}(a)}$

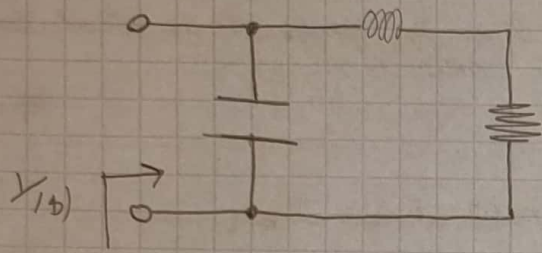
$$T_V = \frac{V_2}{V_1} \Big|_{I_2=0}$$

transferencia de tensión, mido la salida V_2 , por lo que la condición de medición será $I_2=0$.

$$T_I = \frac{I_2}{I_1} \Big|_{V_2=0}$$

transferencia de corriente, mido la salida I_2 , por lo que la condición de medición será $V_2=0$.

ejercitación:



$$Y(\omega) = \frac{I}{V}$$

$$= \frac{1}{Z(\omega)}$$

$$= \frac{1}{\frac{1}{\omega^2 LC} + j\omega C + 1}$$

• Corriente de

• Función excitación, es solo de entrada. tengo
 → no es una función de filtro ya que es la de excitación. Como se comporta la red, eso es lo que me dice.

• Así si puede haber más o's que polos, ya que es una función de excitación, no de transferencia.

• Comportamientos de redes pasivas. reemplazar $\boxed{s = j\omega}$ y plantear el límite $\omega \rightarrow \infty$, volver al límite. plantear corrientes de polinomios de distinto grado/orden y ver cual gana.

en este caso gana el ω^2 . $\frac{\omega^2 LC}{j\omega C} = \frac{1}{j} = -j$ se puede

• Ver que gana el capacitor, me queda una ω en el numerador, gana el numerador. como es una admitancia, se ve que $\frac{1}{j\omega C}$ es la admitancia de un capacitor, por ende el circuito tendrá un comportamiento

capacitivo. como impedancia: $Z(\omega) = \frac{j\omega L + R}{\omega^2 LC + j\omega C + 1} = \frac{1}{Y(\omega)}$

• $Z(\omega \rightarrow \infty) = \frac{j\omega L}{\omega^2 LC} = \frac{1}{j\omega C}$ tmb comportamiento capacitivo,

compara con la impedancia de un capacitor.

electricamente se ve en el capacitor a derivación.

(ver papeletos)

en baja frecuencia, o sea continua, se ve que el comportamiento es resistivo ya que el C es en circuito abierto y L es un cortocircuito. queda únicamente una resistencia R en serie con el puerto de entrada.

Adm

Aclaración II:

En este caso, para obtener el tipo de comportamiento del circuito, plantear corriente de polinomios $P(\omega)$. Pero lo que hago al plantear $P(\omega)$ el límite de $\omega \rightarrow \infty$ (luego de reemplazar $s = j\omega$) es hacer el cociente entre los términos de mayor grado de los polinomios y simplificar. De esta manera encuentro la expresión de una impedancia o admitancia de un R, L o C.

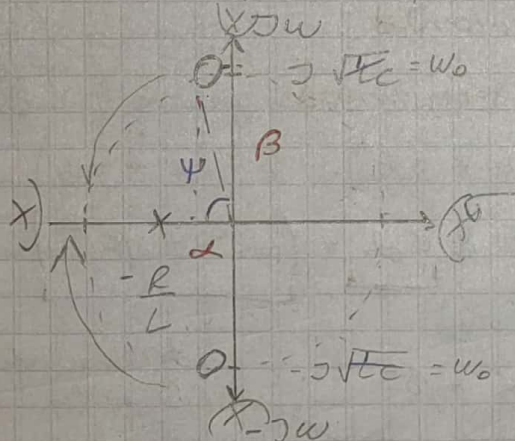
(polos y ceros)

ver explicación más clara
en las páginas 4-5)

$$\left. \gamma(b) \right|_{b=\infty} = \lim_{w \rightarrow \infty} = \infty \omega C^* \rightarrow \infty$$

En $W \rightarrow P$, la función admitancia también tiende a infinito.

Polo implícito \rightarrow llegamos por consecuencia del numerador, no del denominador. Es en cinco polo que se va repetido 4 veces por el infinito de la cisterna de "Reeman." Esto se debe a que el orden del numerador impare, se va hacia infinito. Es el comportamiento de la red en esta frecuencia.



$$A_L + R = D$$

$$\phi_L = -R$$

$$\phi = -\frac{R}{L}$$

$$W_0 = \sqrt{LC} \sqrt{\frac{1}{LC}}$$

el circuito como \rightarrow con el modelo real de un inductor o capacitor,
con sus pérdidas y comportamiento en alta frecuencia.

la relación $\frac{R}{L}$ me cambia de resultado de los ceros, su valor es 0

Forçamos de auto ressonância entre L_yC.

Prá parametrización de la función cuadrática.

polinomios mónicos grado kabi común.

$$Y(\omega) = \frac{LC \cdot \left(\omega^2 + \omega \left(\frac{R}{L} \right) + \frac{1}{LC} \right)}{\omega + \frac{R}{L}} \quad \frac{\omega_0}{Q}$$

$$1/f) = c \cdot \left(\frac{f^2 + f \frac{\omega_0}{Q} + \omega_0^2}{f + \frac{\omega_0}{Q}} \right)$$

Origen del Q , que tan buen recorte es la componente.

$$Q = \frac{P_{\text{reactiva}}}{P_{\text{activa}}} = \frac{I^2 \cdot X_L}{I^2 \cdot R} = \frac{X_L}{R} = \frac{\omega L}{R}$$

$Q = \frac{\omega L}{R}$ el Q claramente varía en función de la frecuencia.

$$\hookrightarrow \frac{Q}{\omega_0} = \frac{R}{L}$$

relación de que tan bueno es el componente.

también coincide con la selectividad de un filtro pasabanda.

Coincide, no quiere decir que sea lo mismo.

Se mide la derivación con respecto a ese ω_0 , en el

semiplano izquierdo, ya que allí es donde aparecen las singularidades.

α : componente real de la singularidad

parte real del plano complejo.

β : " imaginaria de la singularidad.

$$s^2 + s \frac{\omega_0}{Q} + \omega_0^2 = (s + \alpha + j\beta) \cdot (s + \alpha - j\beta)$$

es una igualdad miembro a miembro.

$$s^2 + s \frac{\omega_0}{Q} + \omega_0^2 = s^2 + s(2\alpha) + (\alpha^2 + \beta^2)$$

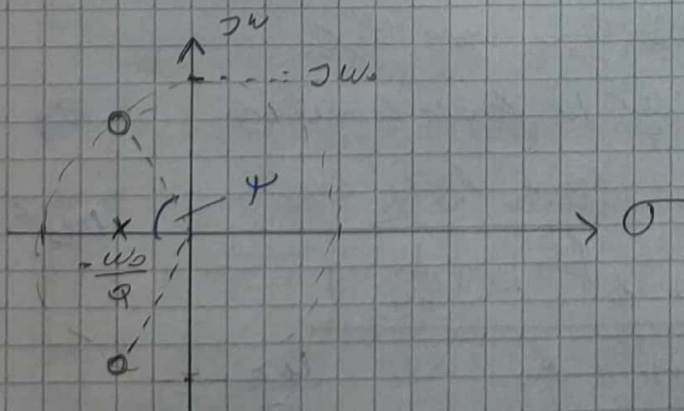
$$\frac{\omega_0}{Q} = 2\alpha \quad |I) \cdot \omega_0^2 = \alpha^2 + \beta^2$$

trigonometría en el triángulo de polos y cero.

$$\cos(\psi) = \frac{\alpha}{\omega_0} \quad |II)$$

(reemplazo α) en la igualdad de I y II

$$\frac{\omega_0}{Q} = 2\omega_0 \cos(\psi) ; \quad Q = \frac{1}{2 \cos(\psi)}$$



Mayor Q , más cerca las singularidades al eje $j\omega$.

Parametrizar el círculo y el triángulo me queda más en función de ω_0 y Q . Usar esta parametrización siempre, simplifica el círculo.

separar valores del $Q \rightarrow TCI$.

Anotaciones de los videos:

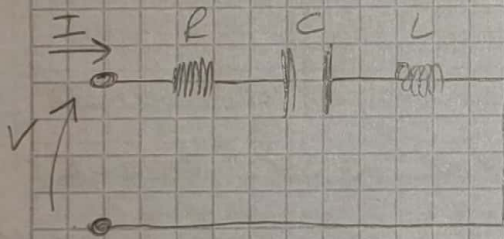
- En un red eléctrica puede haber mas de 2 puertos, no necesariamente debe haber uno de entrada y otro de salida.

• $H(\omega) = \frac{Y(\omega)}{X(\omega)}$ → Función excitación: medidas en el mismo puerto ambas magnitudes

→ Función transferencia: medidas en distintos puertos las magnitudes

- Para que exista/haya una transferencia, necesita de 2 puertos.

$Z = \frac{V_1}{I_1}$; $Y = \frac{I_1}{V_1}$ } ejemplo de funciones excitación en el puerto 1



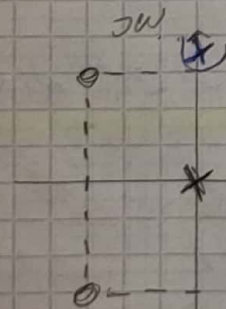
$$Z = R + j\omega L + \frac{1}{j\omega C}$$

$$= \frac{j\omega RC + j^2 \omega^2 LC + 1}{j\omega C}$$

$$= \frac{L(j\omega^2 + R/L j + 1/LC)}{j\omega}$$

$$Z(\omega) = L \cdot \frac{j\omega^2 + R/L j + 1/LC}{j\omega}$$

• $\omega_0^2 = 1/LC$



- En esta función impedancia, tengo un polo en el origen y dos ceros. no conozco la naturaleza de los ceros ya que tengo un polinomio de segundo grado, pero como todos sus terminos son positivos, puedo suponer que solo en par de ceros complejos con partes negativas.

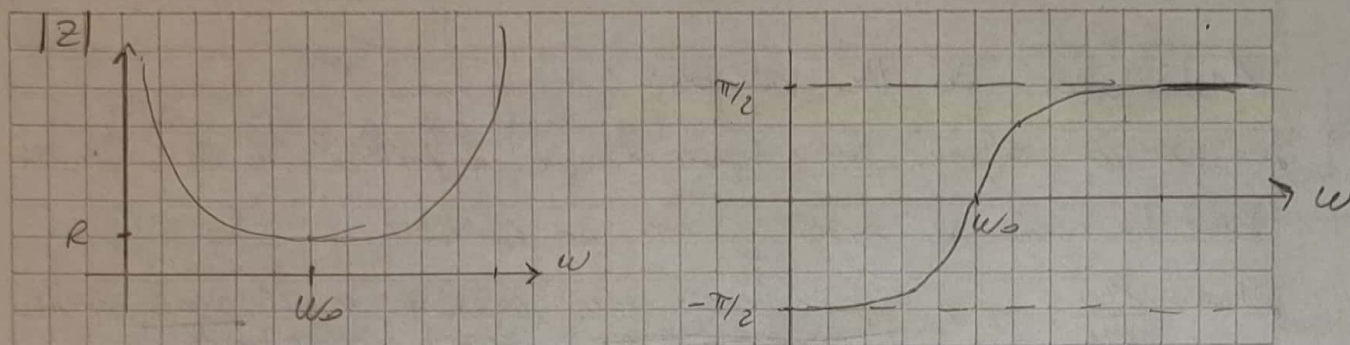
Por la naturaleza de la frecuencia compleja, me aparece otro polo "oculto" en el infinito, que no se evidencia en la función transferencia.

Cuando ω crece en módulo ($\lim \omega \rightarrow \infty$), la función se va hacia el infinito, ya que el grado del numerador es mayor que el del denominador. El módulo de Z se va hacia infinito, consecuencia de la existencia de polos. este polo aparece ej me alejo del origen en cualquier dirección.

su comportamiento en el infinito es el de un polo.

$\lim_{\omega \rightarrow \infty} Z(\omega) = \infty$

Método gráfico para graficar el $H(s) \rightarrow ASys$.



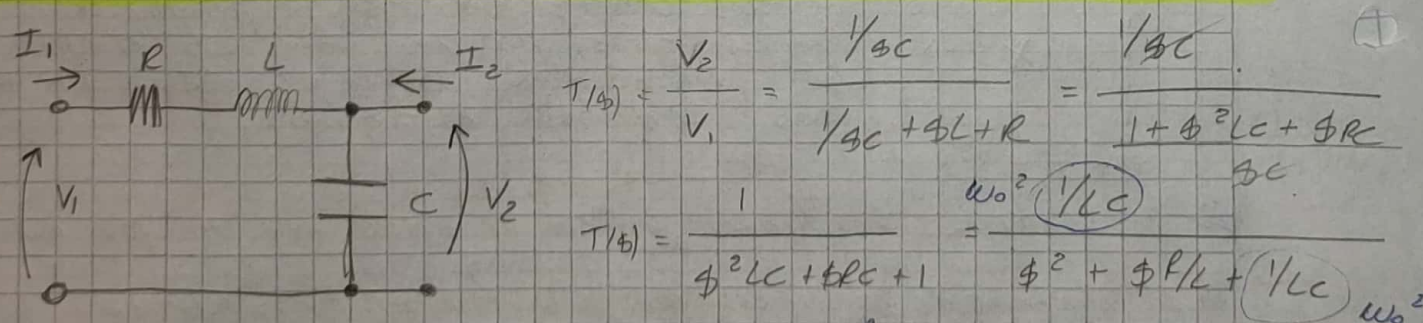
$\omega_0 = \omega_{res}$ \rightarrow frecuencia del circuito RLC.

Análisis de fase: cuando $\omega \rightarrow 0$, es decir, en frecuencia continua, el capacitor se comporta como un circuito abierto, mientras que el inductor se comporta como un cable, por lo que predomina el efecto del capacitor al derivar el circuito y la fase del circuito será de $-\pi/2$.

Luego, en $\omega = \omega_0$, como el circuito se encuentra en resonancia, la fase de L y C se anulan y queda la fase 0 del resistor.

Finalmente en $\omega \rightarrow \infty$, se impone el carácter de derivar el circuito, ya que el capacitor en estos altos valores, por su tipo de comportamiento el circuito será de carácter inductivo, con fase $+\pi/2$.

Ejemplo de función transferencia, filtro pasa bajos de 2º orden



Importante: parametrizar todas las funciones transferencia.

$$Q = \frac{\text{Pot. Reactiva}}{\text{Pot. Activa}} \quad (\text{por definición}) ; \quad Q = \frac{I^2 \cdot X_L}{I^2 \cdot R} = \frac{\omega \cdot L}{R} \quad \left| \begin{array}{l} \text{el } Q \text{ depende} \\ \text{del } \omega. \end{array} \right.$$

Por lo tanto particularizar la expresión anterior para el Q medido @ ω_0 ,

$$\text{por ende: } Q_0 = \frac{L}{R} \cdot \omega_0 \rightarrow \frac{\omega_0}{Q_0} = \frac{R}{L} \quad \text{medida para la parametrización}$$

Aplicar el polinomio característico en función de los parámetros que se tienen que ver en los diferentes circuitos.

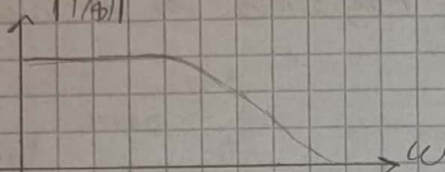
sigue siendo la pulsación de resonancia del circuito.

5

$$T(\omega) = \frac{\omega_0^2}{\omega^2 + \omega \cdot \frac{\omega_0}{Q_0} + \omega_0^2}$$

$$\lim_{\omega \rightarrow \infty} T(\omega) = \frac{1}{\omega^2} \rightarrow 0$$

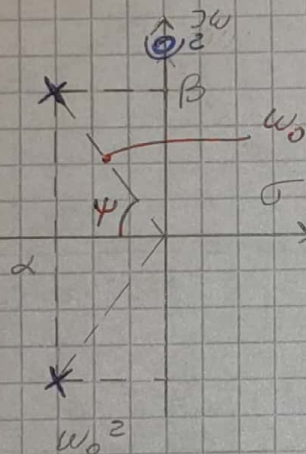
Esto me provoca un 0 (cero) en el infinito, me atreve la transferencia. tiene sentido a su vez en F.P.B.



Ahora factorizo las raíces y decompaso y lo expreso de esta manera:

$$T(\omega) = \frac{\omega_0^2}{(\omega + \alpha + j\beta) \cdot (\omega + \alpha - j\beta)}$$

Si α es un num negativo, los polos están en el semiplano izquierdo.



$$T(\omega) = \frac{\omega_0^2}{\omega^2 + \omega \cdot 2\alpha + \alpha^2 + \beta^2}$$

$$T(\omega) = \frac{\omega_0^2}{\omega^2 + (2\alpha)\omega + (\alpha^2 + \beta^2)}$$

Comparo miembro a miembro ambas expresiones.

Término independiente: $\omega_0^2 = \alpha^2 + \beta^2 \rightarrow$ hace pista de pitágoras en el diagrama de polos y ceros ω_0 es la distancia radial a la singularidad, siendo α y β la catetos y ω_0 la hipotenusa.

Término lineal: $\frac{\omega_0}{Q_0} = 2\alpha \rightarrow Q_0 = \frac{\omega_0}{2\alpha}$

Relación α en ω_0 : $\cos(\varphi) = \frac{\alpha}{\omega_0} = \frac{\alpha}{\omega_0}$, $\cos(\varphi) = \frac{\alpha}{\omega_0}$

Planteo sustitución con α :

$$\alpha = \cos(\varphi) \cdot \omega_0 \Rightarrow Q_0 = \frac{\omega_0}{2 \cdot \cos(\varphi) \cdot \omega_0} ; Q_0 = \frac{1}{2 \cdot \cos(\varphi)}$$

$$Q_0 = \frac{\omega_0}{2\alpha}$$

$$Q_0 = \frac{1}{2 \cos(\varphi)}$$

Ambas expresiones se relacionan la ubicación geométrica de las singularidades con los parámetros de la parametrización.

Importante: la distancia radial de las singularidades depende de ω_0 (pitágoras).

Si $Q = Q_0$, entonces lo particularizo para el caso en donde este es referido a la frecuencia $\omega = \omega_0$. $Q_0 = Q|_{\omega = \omega_0}$. Lo importante es que $\omega \neq \omega_0$

Importante: la distancia d de las singularidades en el eje s , es inversamente proporcional al factor de selectividad Q por ende, cuando las singularidades estén muy pegadas al eje s (Q será un d muy bajo), esto se notará en Q muy alto en el circuito.

Módulo de la transferencia:

$$T(s) = \frac{\omega_0^2}{s^2 + \frac{\omega_0}{Q}s + \omega_0^2}$$

$$T(s) \Big|_{s=j\omega} = \frac{\omega_0^2}{(j\omega)^2 + \frac{\omega_0}{Q}j\omega + \omega_0^2} = \frac{\omega_0^2}{(\omega_0^2 - \omega^2) + j\left(\frac{\omega_0 \cdot \omega}{Q}\right)}$$

$$|T(j\omega)| = \frac{\sqrt{(\omega_0^2)^2}}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \left(\frac{\omega_0 \cdot \omega}{Q}\right)^2}} = \frac{\omega_0^2}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega^2)^2 + \left(\frac{\omega_0 \cdot \omega}{Q}\right)^2}}$$

$$|T(j\omega)| \Big|_{\omega=\omega_0} = \frac{\omega_0^2}{\sqrt{(\omega_0^2 - \omega_0^2)^2 + \left(\frac{\omega_0 \cdot \omega_0}{Q}\right)^2}} = \frac{\omega_0^2}{\sqrt{\frac{\omega_0^4}{Q^2}}}$$

$$|T(j\omega)| \Big|_{\omega=\omega_0} = \frac{\omega_0^2}{\frac{\omega_0^2}{Q}} = Q$$

Evaluó la transferencia (en módulo) para la frecuencia de resonancia $\omega = \omega_0$

tendrá una ganancia de Q veces, en la f_{res} de resonancia.

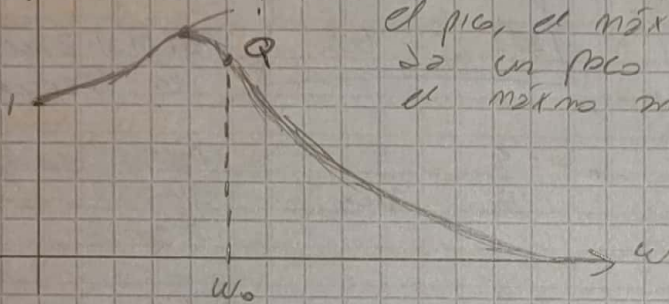
• Teniendo en cuenta que en resonancia estamos en la condición de menor impedancia del circuito (debido a las cancelaciones $X_C = X_L$), por ende tendrá la mayor corriente en el circuito. Teniendo la mayor corriente significa tener mayores ΔV , lo cual se influye al estar tomando la salida del circuito en la ΔV del capacitor. Aumenta la transferencia ya que aumenta la relación de la salida en comparación con la entrada.

\Rightarrow queda evidenciado que el gráfico de la transferencia dependerá del Q del circuito (hay que verlo bien)

$$\left| \frac{T(j\omega)}{\omega} \right|_{\omega=0} = \frac{\omega_0^2}{\sqrt{(\omega_0^2 - 0)^2 + \left(\frac{\omega_0 \cdot 0}{Q_0} \right)^2}} = \frac{\omega_0^2}{\sqrt{\omega_0^4}} = \frac{\omega_0^2}{\omega_0^2} = 1$$

$$\left| \frac{T(j\omega)}{\omega} \right|_{\omega=0} = 1$$

$|T(j\omega)|$



ganancia 1 en continua.

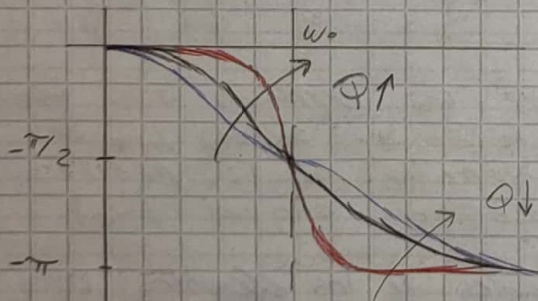
el pico, el máximo no se da en $\omega = \omega_0$, se da un poco antes, eso tiene que ver con el máximo múltiple de la función.

en $\omega = \omega_0$ tengo la ganancia de Q veces.

$$\lim_{\omega \rightarrow \infty} \left| \frac{T(j\omega)}{\omega} \right| = \frac{1}{\omega^2} \rightarrow 0 \quad \text{tendencia de la función con que se ve la función transferida.}$$

$$\frac{1}{\omega^2} = -40 \text{ dB/dec}$$

Gráfica de Fase



En el caso de un Q muy cerca de 0 (o Q muy grande), el cambio de la fase será el más abrupto.

lo que más Q tiene

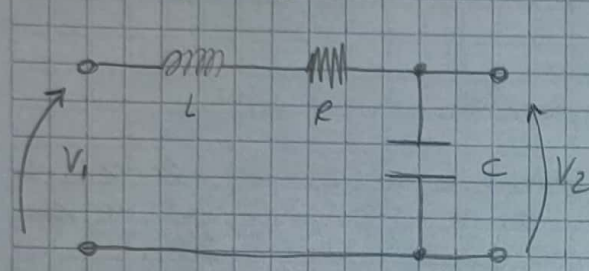
lo que menos Q tiene

Preguntar ▽

Normalización de Redes → Frecuencia

→ Impedancia

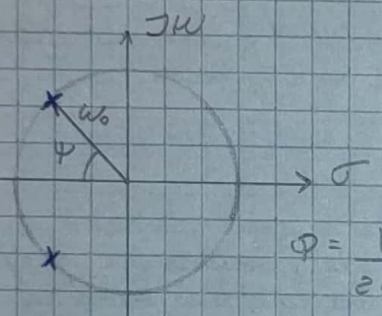
Normalización de Redes en Frecuencia



$$T(s) = \frac{V_2}{V_1} = \frac{\omega_0^2}{s^2 + s \cdot \omega_0 + \omega_0^2}$$

$$\Omega_{\omega} = \omega_0$$

Normalización en Frecuencia



$$\phi = \frac{1}{2 \cos(\psi)}$$

• $\phi = \frac{s}{\omega_0} = \frac{s}{\Omega_{\omega}}$ "norma" de la normalización en frecuencia.

redefinimos la variable s y la vamos a escribir

• $s \rightarrow$ Nueva variable

• $\phi \rightarrow$ Nueva variable, normalizada.

Transferencia normalizada: $s = \omega_0 \cdot \phi$

$$T(\phi) = \frac{\omega_0^2}{\omega_0^2 \phi^2 + \phi \omega_0 + \omega_0^2} = \frac{\omega_0^2}{\omega_0^2 \cdot (\phi^2 + \phi \frac{1}{Q} + 1)}$$

$$T(\phi) = \frac{1}{\phi^2 + \phi \frac{1}{Q} + 1}$$

• Se obtiene una expresión más sencilla y no hace falta escribir uno de los parámetros de la primera parametrización original (ω_0).

• Como afecta la normalización a los valores de los elementos circuitales:

$$\begin{aligned} Z_{1(s)} = sL + R &\rightarrow Z_{1(\phi)} = \phi(\omega_0 L) + R & L' = \omega_0 L \\ Z_{2(s)} = \frac{1}{sC} &\rightarrow Z_{2(\phi)} = \frac{1}{\phi(\omega_0 C)} & C' = \omega_0 C \end{aligned}$$

ecuaciones de normalización

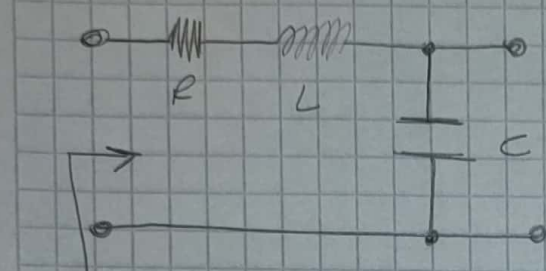
$$L = \frac{L'}{\omega_0} ; C = \frac{C'}{\omega_0}$$

ecuaciones de desnormalización

• la red que tenga la transferencia $T(\phi)$, normalizada, deberá haber sido generada por un C' y un L'

• Estos componentes con valores aumentados (ya que $\omega_0 > 1$), muchísimo más grandes que los componentes comunes. Esto se da una facilidad para trabajar. La e. de desnormalización no permite obtener los valores reales de los componentes. Numeros mas sencillos, ya que no hace falta escribir uno numeros mas manejables.

Normalización de Impedancias:



$$Z = R + sL + \frac{1}{sC}$$

$$\tilde{Z} = \frac{Z}{R_2}$$

$$\tilde{Z} = \frac{R}{R_2} + \frac{sL}{R_2} + \frac{1}{sC R_2}$$

normalizaciones

$$R_2 = R$$

$$\tilde{Z} = 1 + sL'' + \frac{1}{sC''}$$

errores de normalización

Desnormalización:

$$\begin{cases} R = R'' \cdot R_2 \\ L = L'' \cdot R_2 \\ C = \frac{C''}{R_2} \end{cases}$$

no permite simplificar la expresión de la impedancia de salida así en el árbol unitario.

Desnormalización conjunta: (Aplica ambos procesos a la vez)

$$L = \frac{L'' \cdot R_2}{\omega} \quad , \quad C = \frac{C''}{R_2 \cdot \omega} \quad , \quad R = R'' \cdot R_2$$

Indica que el componente está normalizado tanto en frecuencia como en impedancia.

- Estas expresiones son producto de que los errores de desnormalización de ambos casos. tener en cuenta que R no se desnormaliza en frecuencia, solo en impedancia.