

# Clase 20

# ROE, Potencia y Terminaciones

---

Sadiku, M. (2018). *Elements of Electromagnetics*. 7th Edition: pp. 564-571

Javier Silva Orellana

[jisilva8@uc.cl](mailto:jisilva8@uc.cl)

# Contexto

---

- La clase anterior estudiamos el caso de cargas desbalanceadas y establecimos una expresión general para la impedancia de entrada de una LT.
- Hoy desarrollaremos un par de conceptos adicionales, y estudiaremos una serie de casos notables.

## Objetivos de Aprendizaje involucrados:

- **OA-14:** Distinguir las ecuaciones y el significado de una línea de transmisión general y las versiones correspondientes para líneas sin pérdidas, para pérdidas bajas, para pérdidas altas, y para líneas sin distorsión.

# Contenidos

---

- Ondas estacionarias
- Razón de Onda Estacionaria
- Potencia en LT
- Terminaciones

# Ondas Estacionarias

- Consideremos una señal de voltaje en una LT, la cual posee una componente incidente  $V_i$  y reflejada  $V_r$  :

$$V(z) = V_i(z) + V_r(z) = V_0^+ e^{-j\beta z} + V_0^+ \Gamma e^{j\beta z}$$

- Sumemos “0”:

$$V(z) = V_0^+ e^{-j\beta z} + \Gamma V_0^+ e^{-j\beta z} - \Gamma V_0^+ e^{-j\beta z} + V_0^+ \Gamma e^{j\beta z}$$

$$V(z) = V_0^+ (1 + \Gamma) e^{-j\beta z} + V_0^+ \Gamma (e^{j\beta z} - e^{-j\beta z})$$

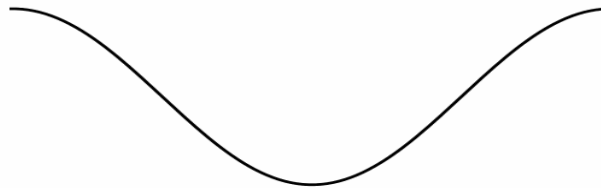
$$V(z) = V_0^+ T e^{-j\beta z} + V_0^+ \Gamma 2j \sin(\beta z)$$

# Ondas Estacionarias

- A partir de  $V(z) = V_0^+ T e^{-j\beta z} + V_0^+ \Gamma 2j \sin(\beta z)$
- Podemos reescribir la señal en el dominio del tiempo:

$$v(z) = V_0^+ |T| \cos(\omega t - \beta z + \theta_T + \theta_0^+) - 2V_0^+ |\Gamma| \sin(\beta z) \sin(\omega t + \theta_\Gamma + \theta_0^+)$$

Onda viajera

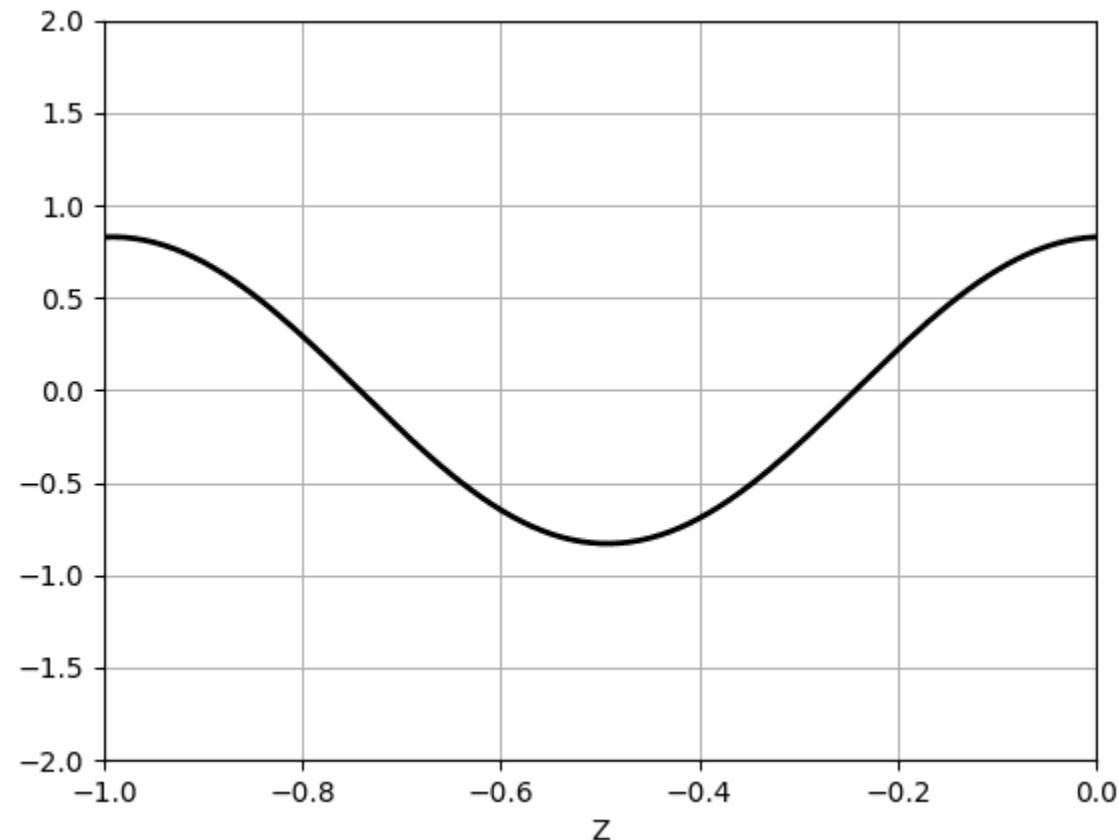


Onda estacionaria



# Ondas Estacionarias

- La combinación de ambas ondas tendrá el siguiente comportamiento:



# Razón de Onda Estacionaria

- Para un punto de la línea:

$$V(z) = V_0^+ (e^{-j\beta z} + \Gamma e^{j\beta z}) = V_0^+ e^{-j\beta z} (1 + \Gamma e^{j2\beta z})$$

- Determinemos el módulo:

$$|V(z)| = |V_0^+| |1 + \Gamma e^{j2\beta z}| = |V_0^+| |1 + |\Gamma| e^{j(\theta_\Gamma + 2\beta z)}|$$

- Dado que  $e^{j(\theta_\Gamma + 2\beta z)}$  toma valores entre -1 y 1:

$$|V(z)|_{max} = |V_0^+| (1 + |\Gamma|)$$

$$|V(z)|_{min} = |V_0^+| (1 - |\Gamma|)$$

# Razón de Onda Estacionaria

- La razón de onda estacionaria (ROE o SWR) se definirá como la razón entre el voltaje máximo y mínimo en la LT:

$$ROE = \frac{|V|_{max}}{|V|_{min}} = \frac{1 + |\Gamma|}{1 - |\Gamma|}$$

- Este índice nos da una noción respecto al grado de reflexión o desbalance entre la carga y la línea. Ya vimos antes que reordenando:

$$|\Gamma| = \frac{ROE - 1}{ROE + 1}$$



# Potencia en LT

- Ya hemos visto varias veces que:

$$V(z) = V_0^+ (e^{-j\beta z} + \Gamma e^{j\beta z}) \quad I(z) = \frac{V_0^+}{Z_0} (e^{-j\beta z} - \Gamma e^{j\beta z})$$

- La potencia promedio estará dada por:

$$\bar{P} = \frac{1}{2} \Re\{V(z)I^*(z)\} = \frac{1}{2} \Re\left\{V_0^+ (e^{-j\beta z} + \Gamma e^{j\beta z}) \frac{V_0^+}{Z_0} (e^{-j\beta z} - \Gamma e^{j\beta z})^*\right\}$$

$$\bar{P} = \frac{1}{2} \frac{|V_0^+|^2}{Z_0} \Re\{(e^{-j\beta z} + \Gamma e^{j\beta z})(e^{j\beta z} - \Gamma^* e^{-j\beta z})\}$$

$$\bar{P} = \frac{1}{2} \frac{|V_0^+|^2}{Z_0} \Re\{1 + \Gamma e^{j2\beta z} - \Gamma^* e^{-j2\beta z} - |\Gamma|^2\}$$

# Potencia en LT

- Usando la propiedad  $\Im(z) = \frac{1}{2i}(z - z^*)$  tendremos:

$$\bar{P} = \frac{1}{2} \frac{|V_0^+|^2}{Z_0} \Re\{1 + 2j\Im\{\Gamma e^{j2\beta z}\} - |\Gamma|^2\} = \frac{1}{2} \frac{|V_0^+|^2}{Z_0} \Re\{1 - |\Gamma|^2\}$$

$$\bar{P} = \frac{1}{2} \frac{|V_0^+|^2}{Z_0} - \frac{1}{2} \frac{|V_0^+|^2}{Z_0} |\Gamma|^2$$

Entregada a la  
carga

Reflejada

# Terminaciones

- El extremo final de una línea de transmisión puede acabar de distintas formas. En concreto estudiaremos los siguientes casos:
  - Corto-Circuito
  - Circuito Abierto
  - Línea  $\lambda/2$
  - Transformador  $\lambda/4$
  - Otra línea



# Terminación en Corto-Circuito

- Esto es equivalente a que  $Z_L = 0$ .
- Examinemos los distintos parámetros:



$$\Gamma = \frac{0 - Z_0}{0 + Z_0} = -1$$

$$\text{ROE} = \frac{1 + |(-1)|}{1 - |(-1)|} = \infty$$

$$\bar{P} = \frac{1}{2} \frac{|V_0^+|^2}{Z_0} - \frac{1}{2} \frac{|V_0^+|^2}{Z_0} |(-1)|^2 = 0$$

# Terminación en Corto-Circuito

- Examinemos el voltaje y la corriente:

$$V(z) = V_o^+ (e^{-j\beta z} + \Gamma e^{j\beta z}) = V_o^+ (e^{-j\beta z} - e^{j\beta z}) = -j2V_o^+ \sin(\beta z)$$

$$I(z) = \frac{V_o^+}{Z_0} (e^{-j\beta z} - \Gamma e^{j\beta z}) = \frac{V_o^+}{Z_0} (e^{-j\beta z} + e^{j\beta z}) = \frac{2V_o^+}{Z_0} \cos(\beta z)$$

- En  $z = 0$

$$V(z = 0) = 0$$

$$I(z = 0) = \frac{2V_o^+}{Z_0} = I_{\max}$$

- Lo cual es coherente para el caso de un cortocircuito.

# Terminación en Corto-Circuito

- Examinemos la impedancia de entrada a  $z = 0$ :

$$Z_{in} = \left[ \frac{0 + jZ_0 \tan(\beta 0)}{Z_0 + 0} \right] Z_0 = 0$$

- Por curiosidad, a  $z = \lambda/2$  (recordemos que  $\beta = 2\pi/\lambda$ ):

$$Z_{in} = \left[ \frac{0 + jZ_0 \tan(\pi)}{Z_0 + 0} \right] Z_0 = jZ_0 \tan(\pi) = 0$$

- Por curiosidad, a  $z = \lambda/4$  :

$$Z_{in} = \left[ \frac{0 + jZ_0 \tan(\pi/2)}{Z_0 + 0} \right] Z_0 = jZ_0 \tan(\pi/2) = j\infty$$

¿circuito abierto?

# Terminación en Circuito Abierto

- Esto es equivalente a que  $Z_L = \infty$ .
- Examinemos los distintos parámetros:



$$\Gamma = \frac{Z_L - Z_0}{Z_L + Z_0} = \frac{Z_L}{Z_L} = 1$$

$$\text{ROE} = \frac{1 + |1|}{1 - |1|} = \infty$$

$$\bar{P} = \frac{1}{2} \frac{|V_0^+|^2}{Z_0} - \frac{1}{2} \frac{|V_0^+|^2}{Z_0} |1|^2 = 0$$

# Terminación en Circuito Abierto

- Examinemos el voltaje y la corriente:

$$V(z) = V_o^+ (e^{-j\beta z} + \Gamma e^{j\beta z}) = V_o^+ (e^{-j\beta z} + e^{j\beta z}) = 2V_o^+ \cos(\beta z)$$

$$I(z) = \frac{V_o^+}{Z_0} (e^{-j\beta z} - \Gamma e^{j\beta z}) = \frac{V_o^+}{Z_0} (e^{-j\beta z} - e^{j\beta z}) = -j \frac{2V_o^+}{Z_0} \sin(\beta z)$$

- En  $z = 0$

$$V(z = 0) = 2V_o^+ = V_{\max}$$

$$I(z = 0) = 0$$

- Lo cual es coherente para el caso de un circuito abierto.



# Terminación en Circuito Abierto

- Examinemos la impedancia de entrada a  $z = 0$ :

$$Z_{in} = \left[ \frac{Z_L}{jZ_L \tan(0)} \right] Z_0 = -jZ_0 \cot(0) = j\infty$$

- Por curiosidad, a  $z = \lambda/2$  (recordemos que  $\beta = 2\pi/\lambda$ ):

$$Z_{in} = \left[ \frac{Z_L}{jZ_L \tan(\pi)} \right] Z_0 = -jZ_0 \cot(\pi) = j\infty$$

- Por curiosidad, a  $z = \lambda/4$  :

$$Z_{in} = \left[ \frac{Z_L}{jZ_L \tan(\pi/2)} \right] Z_0 = -jZ_0 \cot(\pi/2) = 0$$

¿cortocircuito?

# Línea $\lambda/2$

- Notamos que ocurre algo bastante especial cuando el largo de la línea es de  $\lambda/2$  :

$$Z_{in} = \left[ \frac{Z_L + jZ_0 \tan(\pi)}{Z_0 + jZ_L \tan(\pi)} \right] Z_0 = \frac{Z_L}{Z_0} Z_0 = Z_L$$

- De modo que para cualquier línea de largo  $n \frac{\lambda}{2}$  la impedancia de la carga no se verá afectada, independiente del valor que tome  $Z_0$ .

# Transformador $\lambda/4$

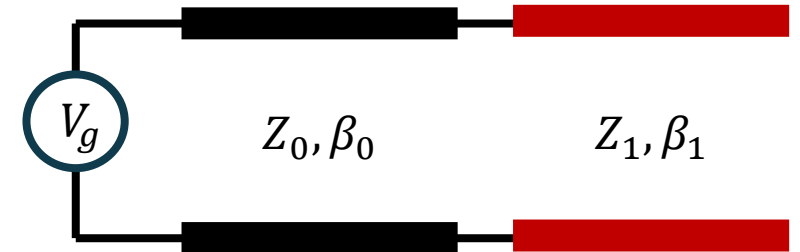
- Similarmente, también notamos que ocurre algo cuando el largo de la línea es de  $\lambda/4$  :

$$Z_{in} = \left[ \frac{Z_L + jZ_0 \tan(\pi/2)}{Z_0 + jZ_L \tan(\pi/2)} \right] Z_0 = \frac{Z_0}{Z_L} Z_0 = \frac{Z_0^2}{Z_L}$$

- De modo que para cualquier línea de largo  $\frac{\lambda}{4} + n\frac{\lambda}{2}$  la impedancia de la carga se transformará en su inverso (admitancia), ponderado por  $Z_0^2$ .

# Conexión a otra línea

- Análogo al caso de una carga, tendremos un cambio en la impedancia del medio.
- De este modo, también existirán reflexiones al cambiar de una línea de transmisión a otra.
- Podemos estimar las reflexiones como:
- Y el voltaje transmitido a la otra línea:  
(ignorando reflexiones desde  $Z_L$ )



$$\Gamma = \frac{Z_1 - Z_0}{Z_1 + Z_0}$$

$$V(z) = V_0^+ T e^{-j\beta_1 z}$$

$$T = 1 + \Gamma = \frac{2Z_1}{Z_1 + Z_0}$$

# Conexión a otra línea

- Similar a las Pérdidas de Retorno definiremos las **Pérdidas por Inserción** como la medida de la atenuación por el cambio de una línea a otra:

$$IL = -20 \log_{10} |T| \text{ [dB]}$$

- Una línea de transmisión buena tendrá un IL pequeño y positivo (más intuitivo que las RL).

# Resumen

---

- Estudiamos el caso de ondas estacionarias en LT y retomamos el concepto de ROE.
- Analizamos el comportamiento de la potencia en una LT.
- Estudiamos diversos casos de terminaciones y largos especiales para una LT.

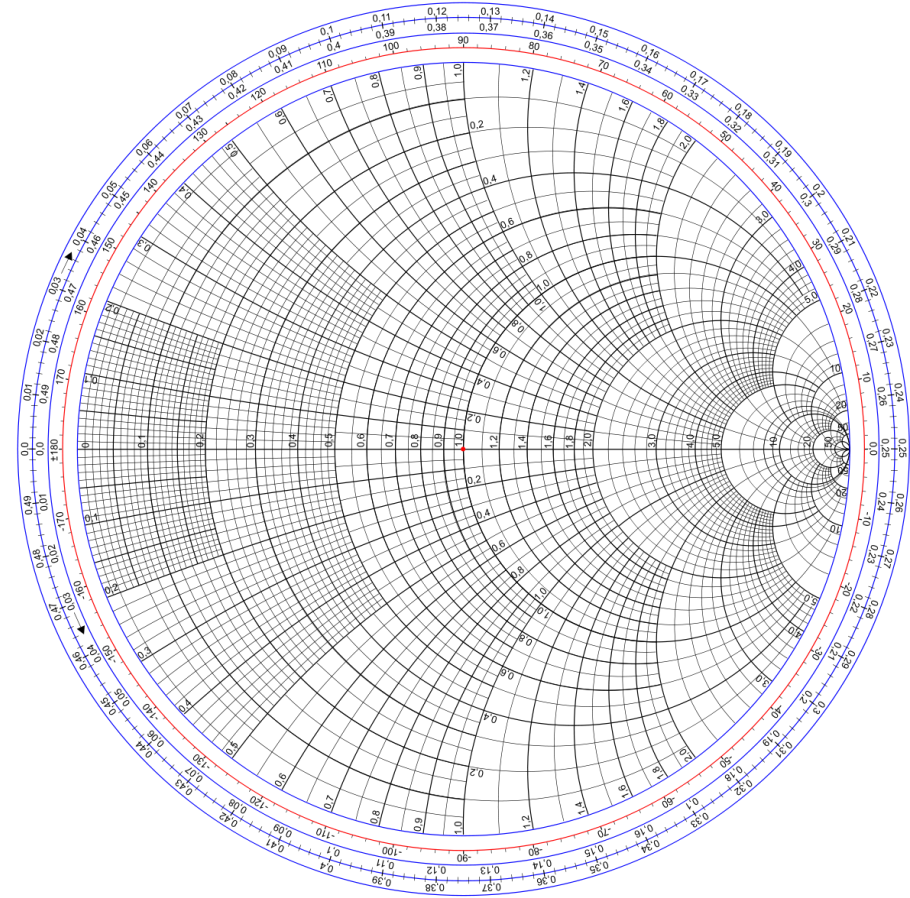
# Cerrando la clase de hoy

- Ahora viene lo feo...

Próxima Clase:  
Carta de Smith.

Bibliografía:

Sadiku, M. (2018). *Elements of Electromagnetics*. 7th Edition: pp. 572 – 584



# Ejemplo

El circuito RF de la figura opera a 150 MHz y consta de 2 líneas coaxiales sin pérdidas que alimentan cargas complejas  $Z_{L1}$  y  $Z_{L2}$ . Determine:

- (4 puntos) La impedancia total  $Z_{in}$  vista desde la entrada al circuito (ver figura)
- (2 puntos) Para un voltaje de 100 V entregado a la entrada del circuito, encuentre la potencia activa promedio **total** (watts) entregada **a las cargas**  $Z_{L1}$  y  $Z_{L2}$ .

## Notas importantes:

- Los tramos de longitudes despreciables son aquellos de líneas delgadas
- Note que los dieléctricos e impedancias características de las líneas son distintas

