Ecuación de Friis. Ejemplos

Walter Gustavo Fano

Facultad de Ingeniería. Universidad de Buenos Aires gustavo.fano@ieee.org

April 28, 2017



Índice de la Presentación

- Introducción
- Onda Plana
- Potencia y Campo radiado
- Ecuación de Friis, Atenuación
- Ejemplos

Considerando una zona libre de fuentes, y que la onda electromagnética se propaga en el vacio se tiene:

- $\epsilon_0 = 8.854 \cdot 10^{-12} F/m$
- $\mu_0 = 4 \cdot \pi \cdot 10^{-7} H/m$
- $\rho = 0$
- $J_c = 0$

Reescribiendo las ecs. de Maxwell en el vacío en una zona libre de corrientes y cargas:

$$\overrightarrow{\nabla} \times \overrightarrow{E} = -\frac{\partial \overrightarrow{B}}{\partial t} \tag{1}$$

$$\overrightarrow{\nabla} \times \overrightarrow{H} = \frac{\partial \overrightarrow{D}}{\partial t} \tag{2}$$

$$\overrightarrow{\nabla} \cdot \overrightarrow{B} = 0 \tag{3}$$

$$\overrightarrow{\nabla} \cdot \overrightarrow{D} = 0 \tag{4}$$

A partir de las ecuaciones anteriores y considerando los campos que varían en forma armónica se obtiene la ecuación de onda reducida o ecuación de Helmholtz:

$$\nabla^2 \overrightarrow{E} - \gamma^2 \overrightarrow{E} = 0 \tag{5}$$

$$\nabla^2 \overrightarrow{H} - \gamma^2 \overrightarrow{H} = 0 \tag{6}$$

donde γ es la constante de propagación, que se puede obtener como:

$$\gamma = \sqrt{j\omega\mu(\sigma + j\omega\epsilon)} \tag{7}$$

$$\gamma = \alpha + j\beta \tag{8}$$

Para el caso del vacio $\sigma = 0$ y $\alpha = 0$:

$$\gamma = j\beta = j\omega\sqrt{\mu_0\epsilon_0} \tag{9}$$

Onda Plana

Resolviendo la ec. de Helmholtz, se obtiene la solución de onda plana. Por ejemplo una onda electromagnética plana monocromática, que está polarizada en la dirección "x", y que se propaga en una dirección "z":

$$\overrightarrow{E} = \widehat{x} E_0 e^{i(\omega t - \beta z)} \tag{10}$$

$$\overrightarrow{H} = \widehat{y}H_0e^{j(\omega t - \beta z)} \tag{11}$$

donde: H[A/m]: es el campo magnético. E[V/m]: es el campo eléctrico. $\omega[1/s]$: es la pulsación angular. $\beta[rad/s]$: es la constante de propagación. t[s]: es el tiempo.

Se define la impedancia de la onda electromagnética de la onda plana definida antes como:

$$Z = \frac{E}{H} = \sqrt{\frac{\mu}{\epsilon}} \tag{12}$$

Para propagación en el Vacio:

$$Z_{00} = \sqrt{\frac{\mu_0}{\epsilon_0}} = 120\pi\Omega \simeq 377\Omega \tag{13}$$

La densidad de flujo de Potencia de la onda electromagnética se puede calcular como el módulo del vector de Poynting instantáneo \overrightarrow{P} siguiente:

$$\overrightarrow{P} = \overrightarrow{E} \times \overrightarrow{H} \tag{14}$$

Habitualmente conviene calcular el valor promedio temporal del vector de Poynting como:

$$\langle \overrightarrow{P} \rangle = \frac{1}{2} \Re(\overrightarrow{E} \times \overrightarrow{H^*})$$
 (15)

Reemplazando el campo E y H de las ecuaciones (10) y (11) el módulo del vector de Poynting se obtiene como:

$$\langle \overrightarrow{P} \rangle = \frac{1}{2} \Re(\widehat{x} E_0 e^{j(\omega t - \beta z)} \times \widehat{y} H_0^* e^{j(\omega t - \beta z)^*})$$
 (16)

El vector de Poynting promedio:

$$\langle \overrightarrow{P} \rangle = \frac{1}{2} \Re \left| \begin{array}{ccc} \widehat{x} & \widehat{y} & \widehat{z} \\ E_0 e^{i(\omega t - \beta z)} & 0 & 0 \\ 0 & H_0^* e^{i(\omega t - \beta z)^*} & 0 \end{array} \right| = 0 \tag{17}$$

$$\langle \overrightarrow{P} \rangle = \frac{1}{2} \Re(\widehat{z} E_0 H_0^*)$$
 (18)

Considerando:

$$H_0 = \frac{E_0}{Z_{00}} \tag{19}$$

Se obtiene:

$$\langle \overrightarrow{P} \rangle = \widehat{z} \frac{E_0^2}{2Z_{00}} \tag{20}$$

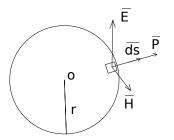
Se obtiene:

$$< P > = \frac{E_0^2}{2Z_{00}}$$

(21)

P y E radiados por un foco isotrópico puntual

Considerando un foco isotrópico puntual ($P(\theta, \phi) = cte$) desde el centro de una esfera de radio r.



En la superficie de la esfera se tiene una onda plana (campo lejano). Entonces la potencia total radiada será:

$$W_{Rad} = \oint_{s} \langle \overrightarrow{P} \rangle \cdot \overrightarrow{ds} = \langle P \rangle \oint_{s} ds = \langle P \rangle 4\pi r^{2}$$
 (22)

Por lo tanto:

$$| \langle P \rangle = \frac{W_{Rad}}{4\pi r^2}$$
 (23)

Igualando las ecuaciones (21) y (23)

$$\frac{E_0^2}{2Z_{00}} = \frac{W_{Rad}}{4\pi r^2} \tag{24}$$

Por lo tanto la intensidad del campo eléctrico es:

$$E_0 = \sqrt{\frac{2Z_{00}W_{Rad}}{4\pi r^2}} = \frac{1}{r}\sqrt{60W_{Rad}}$$
 (25)

El campo eléctrico eficaz es:

$$E_{ef} = \frac{1}{r\sqrt{2}}\sqrt{60W_{Rad}} = \frac{1}{r}\sqrt{30W_{Rad}}$$
 (26)

Directividad, Ganancia y Area efectiva max.

Se definieron estos parámetros como:

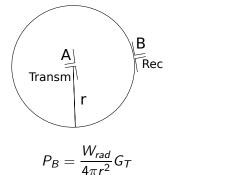
$$D = \frac{P_{Max}}{P_{isot}} \tag{27}$$

$$\eta = \frac{W_{tot.rad.}}{W_{tot.entregada}} \tag{28}$$

$$G = \eta D \tag{29}$$

$$A_{efmax} = G \frac{\lambda^2}{4\pi} \tag{30}$$

Considerando dos antenas una transmisora (A), desde el centro de una esfera de radio r, y otra antena receptora (B) sobre la sup de la esfera.



(31)

La potencia recibida en la antena receptora (B) es:

$$W_{recB} = P_B A_{ef}(receptora) \tag{32}$$

$$P_{B} = \frac{W_{rad}}{4\pi r^{2}} G_{T}$$

$$A_{efmax} = G_{R} \frac{\lambda^{2}}{4\pi}$$

$$W_{rad} = G_{R} \frac{\lambda^{2}}{4\pi}$$
(33)

(35)

$$W_{recB} = \frac{W_{rad}}{4\pi r^2} G_T G_R \frac{\lambda^2}{4\pi} \tag{34}$$

Entonces:

$$\frac{W_{recB}}{W_{rad}} = \left(\frac{\lambda}{4\pi r}\right)^2 G_T G_R$$

$$A_{el} = \left(\frac{\lambda}{4\pi r}\right)^2$$
 Atenuación de espacio libre (36)

En la expresión (35) se supuso que entre la línea de transmisión que se encuentra entre el generador y la antena transmisora se encuentra adaptada. Analogamente para el caso de la carga que se encuentra conectada la línea de transmisión y la antena receptora. Para contemplar el caso general, que tenga en cuenta las adaptaciones mencionadas y el apuntamiento entre las antenas:

$$\frac{W_{recB}}{W_{rad}} = \left(\frac{\lambda}{4\pi r}\right)^2 G_T G_R (1 - |\Gamma_T|^2) (1 - |\Gamma_R|^2) |\widehat{\rho_T} \cdot \widehat{\rho_R}|^2$$
(37)

Se puede observar el efecto del apuntamiento entre las antenas con los vectores ρ_T y ρ_R , y el coeficiente de reflexión en las conexiones del generador y la carga en la Figura 1.

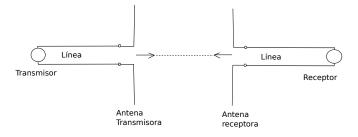
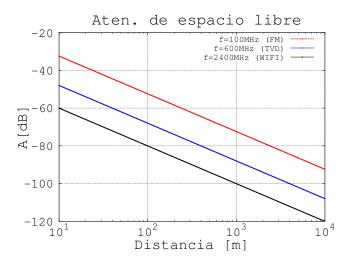
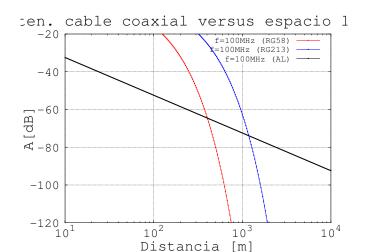


Figure: Efecto de Apuntamiento y adaptación en un enlace de radio

Ejemplo Atenuacion de espacio libre



Ejemplo Atenuacion de espacio libre versus Aten de una linea coaxial



Ejemplo Satelite Amazonas para FTA



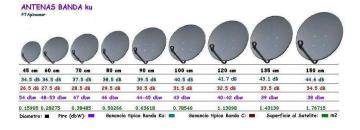
Datos del Satélite

- ▶ PIRE= $W_{rad}G_T$ =47dBW
- ► Receptor -25 a -65dBm
- Frec. banda Ku 12GHz
- ► FI 950MHz a 1950MHz
- ► LNB+Antena: G=48dB a 62 dB
- At cable 18dB

$$\lambda = \frac{c}{f} = \frac{3 \cdot 10^8 \, m/s}{12 \cdot 10^9 \, 1/s} = 0.025 m \tag{38}$$

$$A_{el}(dB) = 10log \left(\frac{\lambda}{4\pi r}\right)^2 = 10log \left(\frac{0.025m}{4\pi 36000 \cdot 10^3 m}\right)^2 = 116dB$$
(39)

Datos de Antenas receptoras



Datos del Satélite

$$W_{recB} = W_{rad} G_T \left(\frac{\lambda}{4\pi r}\right)^2 G_R / A_{cables} \tag{40}$$

(41)

$$W_{recB} = 47dBW - 116dB + G_R - 18dB$$

Si $W_{recB} \cong -65dBm$

$$-25dBm = 47dBW - 116dB + G_R - 18dB (42)$$

$$G_R = 62dB$$
 (Ganancia de antena Rec. + G LNB) (43)

Otra Forma de expresar la ecuación de Friis La potencia recibida en la antena receptora (B) es:

$$W_{recB} = P_B A_{ef}(receptora) \tag{44}$$

Como la densidad de potencia que incide en la antena receptora es

$$P_B = \frac{W_{rad}}{4\pi r^2} G_T \tag{45}$$

La relación entre el área efectiva y la Ganancia es:

$$A_{efmax} = G \frac{\lambda^2}{4\pi}$$

Se tiene que la ecuación (45) queda:

$$P_B = \frac{W_{rad}}{4\pi r^2} A_{efmax} T \frac{4\pi}{\lambda^2}$$
 (46)

La potencia recibida en los bornes de la antena receptora:

$$W_{recB} = \frac{W_{rad}}{4\pi r^2} A_{efmaxT} \frac{4\pi}{\lambda^2} A_{efmaxR}$$
 (47)

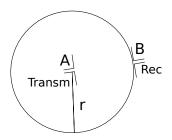
Reordenando:

$$\frac{W_{recB}}{W_{rad}} = \frac{4\pi}{\lambda^2} \frac{A_{efmaxT} A_{efmaxR}}{4\pi r^2}$$
 (48)

Como $4\pi r^2$ es el área de la superficie esférica de la esfera de radio r con centro en la antena transmisora:

$$\frac{W_{recB}}{W_{rad}} = \frac{4\pi}{\lambda^2} \frac{A_{efmaxT} A_{efmaxR}}{4\pi r^2}$$
 (49)

Esta última ecuación es la ecuación de Friis en términos de las áreas efectivas de las antenas Transmisora, receptora y del área de la superficie esférica mencionada



Como se observa en la ecuación anterior la relación entre la potencia recibida a la potencia transmitida entre las antenas, queda en función del producto de las áreas efectivas de las dos antenas dividido el área geométrica de la superficie esférica de la Figura anterior A medida que la distancia entre las dos antenas aumenta esa superficie se hace mayor y aumentará la atenuación aunque el medio sea el vacío.

Ejemplo

Se tiene un radioenlace que opera con una potencia de 15W a 5GHz con una distancia de r=10Km, con antenas que tiene $A_{efT}=2.5m^2$ y $A_{efR}=0.5m^2$ Calcula la potencia recibida:

$$W_{recB} = W_{rad} \frac{4\pi}{\lambda^2} \frac{A_{efmaxT} A_{efmaxR}}{4\pi r^2}$$
 (50)

$$W_{recB} = 15W \frac{4\pi}{(0,06m)^2} \frac{2.5m^20,5m^2}{4\pi(15000m)^2}$$
 (51)

$$W_{recB} = 15W \frac{4\pi}{(0,06m)^2} \frac{2.5m^20,5m^2}{2,8 \cdot 10^9 m^2}$$
 (52)

$$W_{recB} = 2.3 \cdot 10^{-5} W \tag{53}$$

Bibliografía

- V.V. Nikolski, Electrodinámica y Propagación de ondas de radio.. Ed. Mir, 1976.
- ▶ D.K.Cheng: Fundamentos de Electromagnetismo para Ingeniería. Addison Wesley, Mexico, 1998.
- V. Trainotti and W. G. Fano, Ingeniería Electromagnética, 1ra ed. Tomol, Editorial Nueva Libreria, Argentina, 2004.
- Valentino Trainotti, Walter Gustavo Fano y Luis Antonio Dorado: *Ingeniería electromagnética*, Tomo II., Editorial Nueva Libreria, Argentina, 2005.
- Valentino Trainotti, Walter Gustavo Fano y Luis Antonio Dorado: Ingeniería electromagnética, Tomo III., Editorial Nueva Libreria, Argentina, 2009.
- ▶ Balanis, Constantine A.: *Antenna Theory Analysis and Design*. Wiley, United States of America, segunda edición, 1997.