# UNIDAD N°: 1 RADIOPROPAGACIÓN



#### **OBJETIVOS**

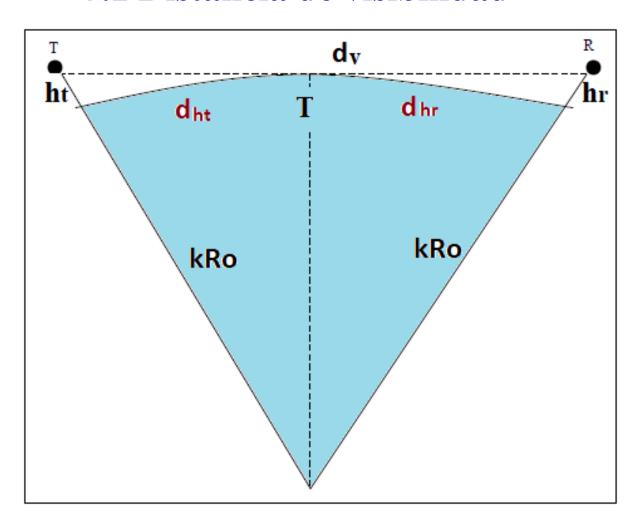
- Describir la propagación de la onda electromagnética en tierra curva
- Analizar los parámetros pertinentes a esta emisión de onda



- Modelo que se aplica cuando la longitud del enlace es del orden de la distancia de visibilidad radioeléctrica o mayor. Se considera trayectoria rectilínea del rayo y Tierra ficticia de radio kRo.
- Se asumirá una Tierra lisa como sucede en trayectos sobre el mar, grandes lagos o llanuras con terreno poco ondulado.



#### 7.1 Distancia de visibilidad



- El modelo se muestra en la figura de la siguiente página.
- La distancia horizonte dht, dhr es la distancia entre el pie de antena y el punto de tangencia (T) del rayo a la Tierra.
- La distancia de visibilidad dv para dos antenas es la suma de las distancias horizonte.
- dv = dht + dhr



De la figura se desprende:

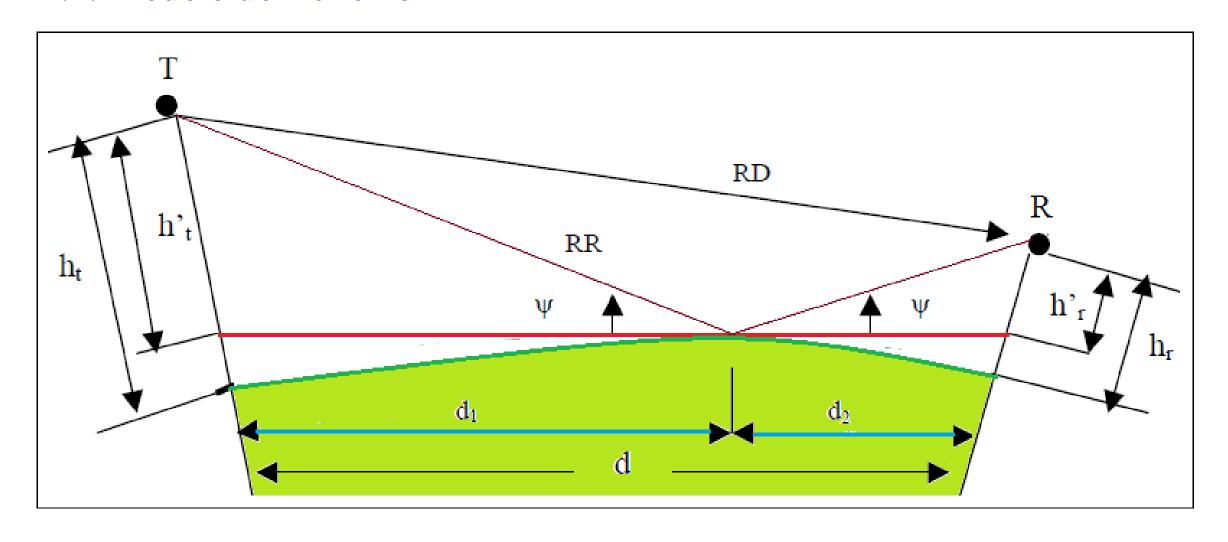
$$(kR_o + h_t)^2 = d_{ht}^2 + (kR_o)^2$$
$$d_{ht}^2 = h_t^2 + 2kR_oh_t$$
$$\approx 2kR_oh_t$$

$$d_{ht}(km) = 3.57\sqrt{kh_t(m)}$$
 unidades prácticas   
  $d_{hr}(km) = 3.57\sqrt{kh_r(m)}$  unidades prácticas

$$d_v = 3.57 \left( \sqrt{kh_t} + \sqrt{kh_r} \right)$$



#### 7.2. Modelo de Reflexión





$$(kR_0 + (h_t - h_t))^2 = d_1^2 + k^2 R_0^2$$
 (de la distancia de visibilidad)

$$(h_t + h_t')^2 + 2KR_0(h_t - h_t') = d_1^2$$

$$\to h_t' = h_t - \frac{d_1^2}{2KR_0} \tag{1}$$

$$h_r' = h_r - \frac{d_2^2}{2KR_0} \tag{2}$$

$$\tan \Psi = \frac{h_t'}{d_1} = \frac{h_r'}{d_2}$$
 (3)

$$d = d_1 + d_2 \tag{4}$$



Combinando (1), (2), (3) y (4) se obtiene:

$$d_1^3 - \frac{3d}{2}d_1^2 - \left[kR_0(h_t + h_r) - \frac{d^2}{2}\right]d_1 + KR_0h_t d = 0$$

que tiene por solución:

$$d_1 = \frac{d}{2} + p \cos\left(\frac{\pi + \phi}{3}\right)$$



En las fórmulas que siguen, las alturas están en m y distancias en km.

• Si 
$$h_t > h_r$$

$$p = \frac{2}{\sqrt{3}} \left[ 6.37K(h_t + h_r) + (\frac{d^2}{2}) \right]^{\frac{1}{2}}$$
 (9)

$$\phi = \cos^{-1} \left[ \frac{12.74K(h_t - h_r)d}{p^3} \right]$$
 (10)



•  $\operatorname{si} h_t < h_r \rightarrow (h_r - h_t) \text{ en}$  10 y 8 dará  $d_2$ 

$$h'_t = h_t - \frac{4d_1^2}{51K}$$
 ;  $h'_r = h_r - \frac{4d_2^2}{51K}$  (alturas sobre el plano tangente)

$$\psi(mrad) = \frac{h_t + h_r}{d}$$
 (ángulo de incidencia)

$$\alpha(mrad) = \frac{h_r - h_t}{d}$$
 (ángulo entre el rayo directo y el plano tangente)



Otros ángulos de interés:

$$\theta_{D/R,T} = \psi + \alpha$$
 (ángulo rayo directo con rayo reflejado en el transmisor)

$$\alpha_{D/R,T} = \psi - \alpha$$
 (ángulo rayo directo con rayo reflejado en el receptor)

La teoría de la reflexión óptica es aplicable siempre que Ψ sea superior a

$$\psi_{\text{lim}}(mrad) = (5400/f)^{\frac{1}{3}}$$
 f (MHz)

si Ψ < Ψ<sub>lim</sub> → Aplicar el modelo de difracción sobre tierra esférica



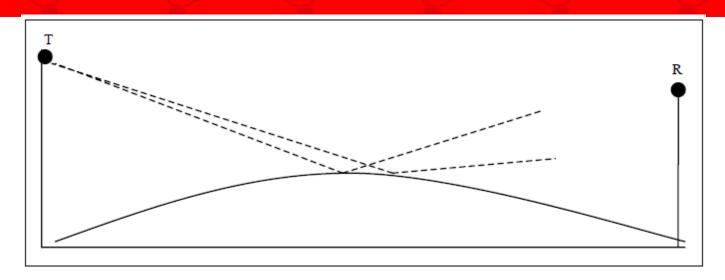
Dado que la reflexión se produce sobre tierra convexa, el rayo reflejado experimenta divergencia, lo que equivale a una reducción aparente del coeficiente de reflexión.

D: Es el factor de divergencia en los trayectos

 $R_{efectivo} = Re = RD$ , R =Coeficiente de reflexión complejo

Este fenómeno se justifica en la siguiente figura, en la que se aprecia que la radiación incidente se abre una vez que rebota en el suelo debido a la convexidad del suelo.





D: Es el factor de divergencia

$$D = \left[ 1 + \left( \frac{5}{16K} \right) \frac{d_1^2 d_2}{dh_t'} \right]^{-1/2}$$
 D < 1; d (km); h (m)

Incremento de longitud del rayo reflejado

$$\Delta l(m) = \frac{2h'_t h'_r}{d} 10^{-3}$$



Incremento de longitud del rayo reflejado

$$\Delta l(m) = \frac{2h'_t h'_r}{d} 10^{-3}$$

Desfasamiento

$$\Delta(rad) = k \cdot \Delta l = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta l = \frac{2\pi f}{C} \Delta l = \frac{\pi f}{150} \Delta l$$

El campo e en recepción (despreciando la onda de superficie)

$$e = e_0 \left[ 1 + (D \cdot |R|)^2 + 2 \cdot D \cdot |R| \cdot \cos(\beta + \Delta) \right]^{1/2}$$



Para incidencia casi rasante |R| = 1,  $D \cong 1$ ,  $\beta = \pi$ 

$$e = 2e_0 sen\left(\frac{2\pi h_t' h_r'}{\lambda d}\right)$$

y para alturas pequeñas frente a d

$$e = 4\pi e_0 \frac{h_t' h_r'}{\lambda d}$$
 (como en Tierra plana)

La pérdida básica de propagación (en dB)

$$L_b = L_{bf} + 20\log\frac{e_0}{e}$$

$$L_b = L_{bf} - 10\log|1 + (D\cdot|R|)^2 + 2\cdot D\cdot|R|\cdot\cos(\beta + \Delta)|$$



#### **Ejemplo**

Calcular la pérdida básica de propagación para un radioenlace sobre el mar, con los siguientes datos: Altura de la antena transmisora  $h_t$ = 300 m, altura de la antena receptora  $h_r$ = 150 m, distancia del vano radioeléctrico d = 38 km, coeficiente del radio terrestre k = 4/3, frecuencia de trabajo f = 6.125 MHz

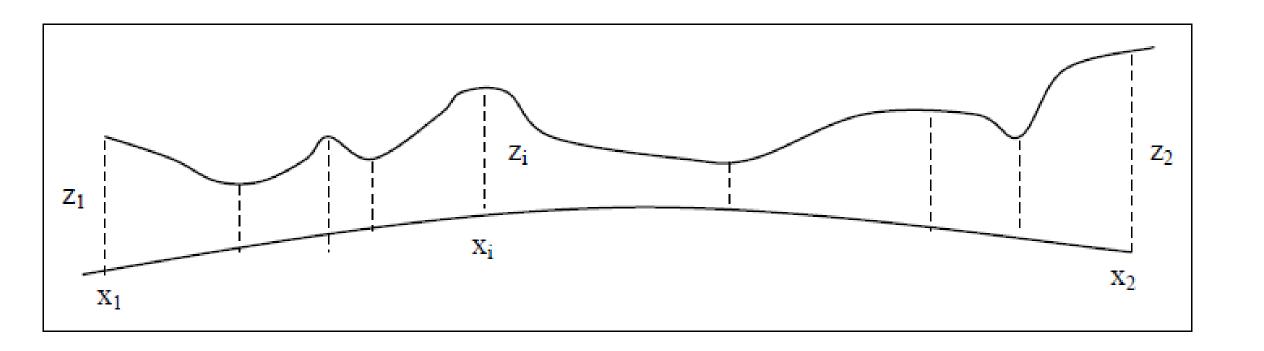


Cuando el terreno es ligeramente ondulado o rugoso, la reflexión es difusa, lo cual supone una disminución del coeficiente de reflexión. El nuevo coeficiente de reflexión es:

$$|R| \cdot D \cdot e^{-\gamma^2/2} \qquad con: \gamma = \frac{4 \cdot \pi \cdot \sigma_z \cdot \text{sen } \psi}{\lambda} \qquad ; \qquad \sigma_z = \left[\frac{1}{(N-1)} \sum_{i=1}^{N} (z_i - \overline{z})^2\right]^{\frac{1}{2}}$$

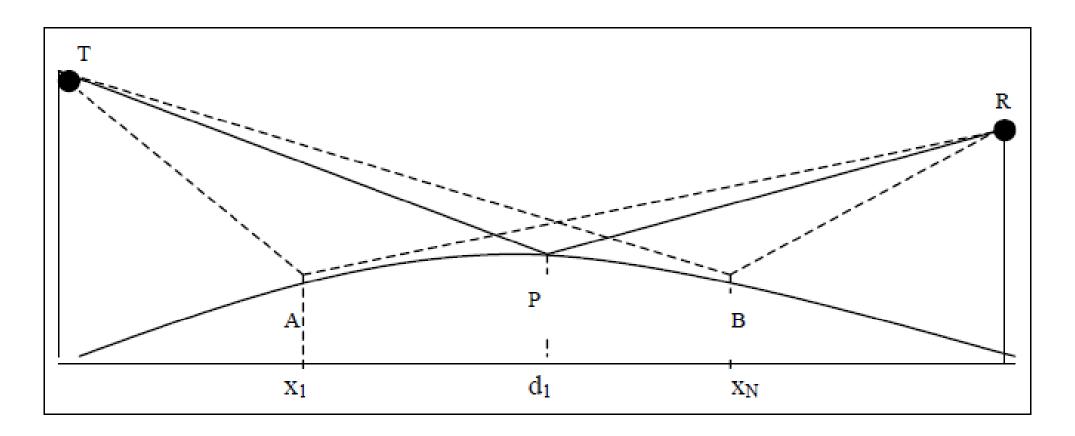
 $\sigma_z$  = rugosidad media







La zona determinante de la reflexión está limitada por los punto A,B





$$TAR - TPR = TBR - TPR = \lambda/2$$

Las abcisas de  $x_1$  y  $x_N$  de los puntos límites son:

$$x_{1} = \frac{1}{2}h'_{t}(h'_{t} + h'_{r}) + \lambda \cdot d - \left[(\lambda d)^{2} + 4h'_{t}h'_{r}\lambda d\right]^{1/2} / D$$

$$x_{N} = \frac{1}{2}h'_{t}(h'_{t} + h'_{r}) + \lambda \cdot d - \left[(\lambda d)^{2} + 4h'_{t}h'_{r}\lambda d\right]^{1/2} / D$$

$$D = 2 \cdot \left[\lambda d + (h'_{t} + h'_{r})^{2}\right] / d$$

$$h'_{t}, h'_{r}, d = \text{en km}$$

$$\lambda = 0.3 / \text{f} = \text{f en MHz}$$

$$h'_t$$
,  $h'_r$ , d en km  
 $\lambda = 0.3 / f$  f en MHz



#### **Ejemplo**

Calcula los límites de la zona de reflexión para  $h_t$  = 300 m,  $h_r$  = 150 m, d = 38 km y f = 6.125 MHz.

#### Resolución

Con estos valores, se obtiene:

$$h_t' = 263.7 \text{ m}$$

$$h_r' = 139.8 \text{ m}$$

$$\psi = 0.0106 \text{ rad}$$

$$x_1 = 23 \text{ km}$$

$$x_2 = 27 \text{ km}$$

Suponiendo ondulación  $\sigma_z = 5 \text{ m}, \ \gamma = 13.6 \rightarrow e^{-\gamma^2/2} \cong 0$  No hay reflexión

Para 
$$\sigma_z = 1 \text{ m}, \ \gamma = 2.72 \implies e^{-\gamma^2/2} \cong 0.0247$$

$$R_e = |R| \cdot D \cdot e^{-\gamma^2/2} = 0.018$$

# 2.5 Propagación por onda de Superficie



## **GRACIAS**