

## PROPAGACION EN EL VACÍO.

LOS CAMPOS SE PUEDEN EXPRESAR :

$$\vec{E} = \hat{x} E_x(z) = \hat{x} E_0 e^{-j\beta z}$$

$$\vec{H} = \hat{y} E_y(z) = \hat{y} \frac{E_0}{Z_{00}} e^{-j\beta z}$$

DONDE  $Z_{00} = 120\pi\Omega = 377\Omega$

LOS VECTORES CON VARIACION TEMPORAL:  
SE PUEDEN ESCRIBIR :

$$\vec{E} = \hat{x} E_0 e^{j(\omega t - \beta z)}$$

$$\vec{H} = \hat{y} \frac{E_0}{Z_{00}} e^{j(\omega t - \beta z)}$$

LA POTENCIA INSTANTANEA SERÁ :

$$\vec{P} = \vec{E} \times \vec{H} = \frac{E_0^2}{Z_{00}} e^{j(2\omega t - 2\beta z)} \hat{z}$$

LA POTENCIA PROMEDIO TEMPORAL:

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

$\langle \vec{P} \rangle = \frac{1}{2} \cdot \frac{E_0^2}{Z_{00}} \hat{z}$

 ESTA ES LA POTENCIA ACTIVA.

CONSIDERANDO QUE UNA ONDA ELECTROMAGNETICA EN UN MEDIO CON PERDIDAS, LOS CAMPOS SON:

$$\vec{E} = \hat{x} E_x(z) = \hat{x} E_0 e^{-\alpha z - j\beta z}$$

$$\vec{H} = \hat{y} H_y(z) = \hat{y} \frac{E_0}{Z_m} e^{-\alpha z - j\beta z} = \hat{y} \frac{E_0}{|Z_m|} \frac{e^{-\alpha z} e^{-j\beta z}}{e^{j\phi_m}}$$

$$\vec{H} = \hat{y} \frac{E_0}{|Z_m|} e^{-\alpha z} e^{-j(\beta z + \phi_m)}$$

$$\vec{P} = \vec{E} \times \vec{H} \quad \text{VECTOR DE POYNTING INSTANTANEO}$$

TOMANDO LA PARTE REAL

$$\vec{P} = \vec{E} \times \vec{H} = \text{Re}[E(z)e^{j\omega t}] \times \text{Re}[H(z)e^{j\omega t}]$$

$$\vec{P} = \hat{x} \left( E_0 e^{-\alpha z} e^{-j\beta z} e^{j\omega t} \right) \times \hat{y} \left( \frac{E_0}{|Z_m|} e^{-\alpha z} e^{-j\beta z} e^{-j\phi_m} e^{j\omega t} \right)$$

$$\vec{P} = \hat{z} \frac{E_0^2}{|Z_m|} e^{-2\alpha z} \cos(\omega t - \beta z) \cos(\omega t - \beta z - \phi_m)$$

PARA CALCULAR  $P_{\text{activa}} = \langle \vec{P} \rangle$

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

$$\boxed{\langle \vec{P} \rangle = \frac{1}{2} \frac{E_0^2}{|Z_m|} e^{-2\alpha z} \cos \phi_m \hat{z}} \quad \left[ \text{W/m}^2 \right]$$

## VELOCIDAD DE GRUPO:

SE HA DEFINIDO LA VELOCIDAD DE FASE DE LA ONDA PLANA E.M. COMO:

$$v_p = \frac{\omega}{\beta} \quad (\text{m/s})$$

ES LA VELOCIDAD DE PROPAGACION DEL FRENTE EQUIFASICO DEL FRENTE DE ONDA EN EL VACÍO, SE TIENE:

$$\beta = \omega \sqrt{\mu_0 \epsilon_0}$$

ES UNA FUNCION LINEAL DE  $\beta$ , POR LO TANTO LA VELOCIDAD DE FASE ES:

$$v_p = \frac{\omega}{\omega \sqrt{\mu_0 \epsilon_0}} = \frac{1}{\sqrt{\mu_0 \epsilon_0}}$$

ES UNA CONSTANTE Y NO DEPENDE DE LA FRECUENCIA.

SI LA ONDA SE PROPAGA EN UN MEDIO CON PÉRDIDAS:

$$v_p = \frac{\omega}{\beta(\omega)}$$

LA VELOCIDAD DEPENDE DE LA FRECUENCIA QUIERE DECIR QUE EL MEDIO SERA DISPERSIVO

HABITUALMENTE UNA SEÑAL TIENE UNA PORTADORA DE ALTA FRECUENCIA Y UNA PEQUEÑA PORCIÓN DE FRECUENCIAS ALREDEDOR. TAL SITUACIÓN REPRESENTA UN "GRUPO DE FRECUENCIAS" Y FORMA UN "PAQUETE DE ONDAS".

LA VELOCIDAD DE GRUPO ES LA VELOCIDAD DE LA ENVOLVENTE DEL PAQUETE DE ONDAS.

CONSIDERE DOS ONDAS QUE TIENEN LA MISMA AMPLITUD Y UNA FRECUENCIA

$$\omega_0 + \Delta\omega \quad \gamma \quad \beta_0 + \Delta\beta$$

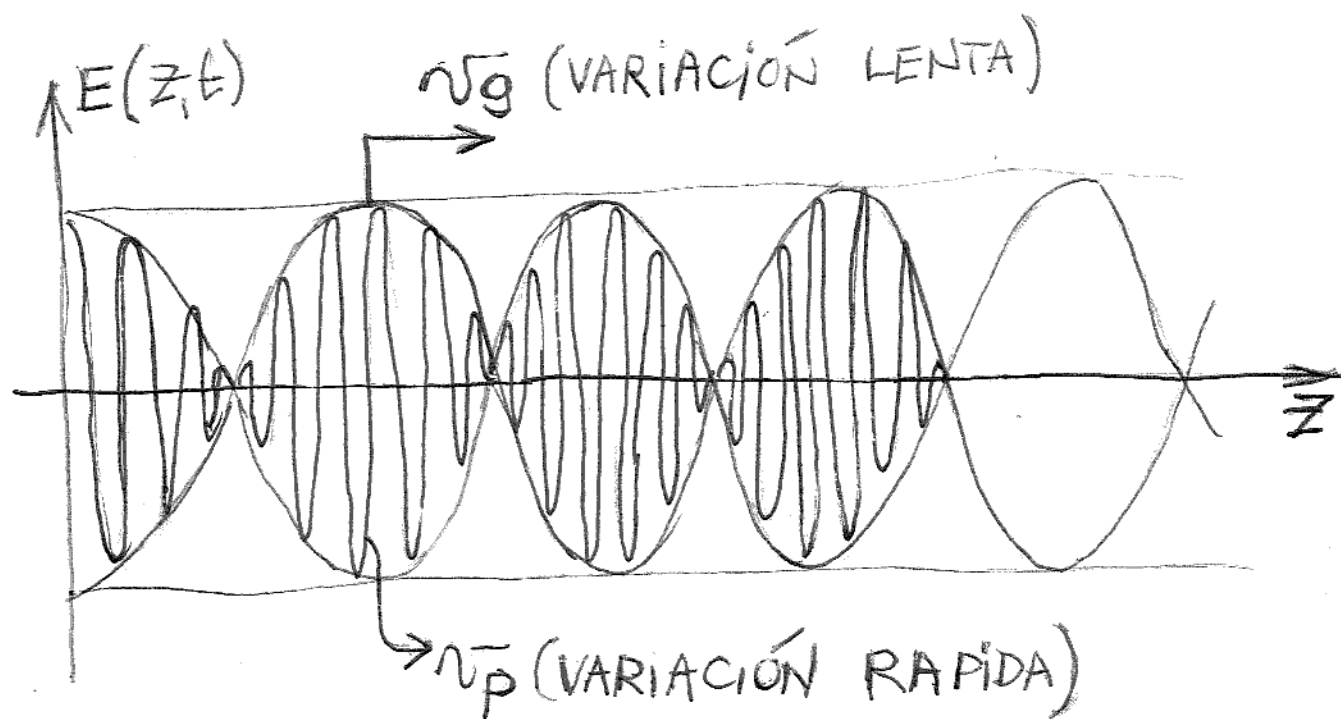
$$\omega_0 - \Delta\omega \quad \gamma \quad \beta_0 - \Delta\beta$$

DONDE  $(\Delta\omega \ll \omega_0)$

SI LAS ONDAS SE PROPAGAN EN LA DIRECCIÓN Z

$$E(z,t) = E_0 \cos[(\omega_0 + \Delta\omega)t - (\beta_0 + \Delta\beta)z] + E_0 \cos[(\omega_0 - \Delta\omega)t - (\beta_0 - \Delta\beta)z]$$

$$E(z,t) = 2E_0 \cos(\pi\Delta\omega - z\Delta\beta) \cos(\omega_0 t - \beta_0 z)$$



LA ONDA DENTRO DE LA ENVOLVENTE

$$(w_0 t - \beta_0 z) = \text{cte. (CONSTANTE)}$$

$$v_p = \frac{dz}{dt} = \frac{w_0}{\beta_0} \quad \text{ES LA VELOCIDAD DE FASE}$$

LA VELOCIDAD DE LA ENVOLVENTE:

$$(t \Delta w - z \Delta \beta) = \text{cte.}$$

$$v_g = \frac{dz}{dt} = \frac{\Delta w}{\Delta \beta} = \frac{1}{\Delta \beta / \Delta w}$$

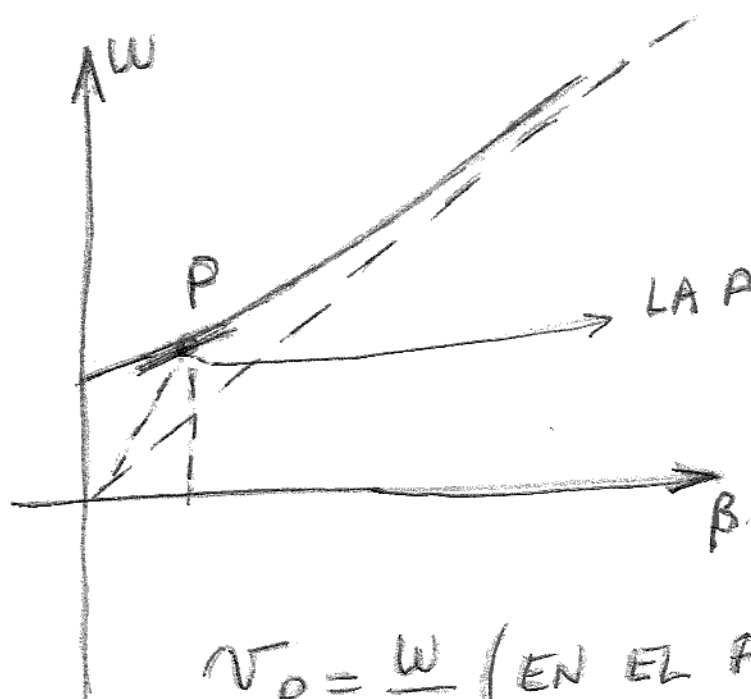
EN EL LÍMITE  $\Delta w \rightarrow 0$

$$v_g = \frac{1}{d\beta/dw} \quad (\text{m/s})$$

ES LA VELOCIDAD DE GRUPO  
SIRVE ESTA EXPRESIÓN TAMBIÉN  
PARA UN MEDIO DISPERSIVO.

ES LA VELOCIDAD DEL PAQUETE DE ONDAS

GRAFICO  $w - \beta$ .



LA PENDIENTE ES  $v_g = \frac{dw}{d\beta}$

$$v_p = \frac{w}{\beta} \quad (\text{EN EL PUNTO P})$$

EJEMPLO: UN DIELECTRICO DE BAJAS PERDIDAS, LA CONSTANTE DE PROPAGACION.

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

SE PUEDE APROXIMAR A:

$$\gamma \approx j\omega\sqrt{\mu\epsilon'} \left[ 1 - j\frac{\epsilon''}{2\epsilon'} + \frac{1}{8}\left(\frac{\epsilon''}{\epsilon'}\right)^2 \right]$$

DONDE:

$$\alpha \approx \frac{\omega\epsilon''}{2} \sqrt{\frac{\mu}{\epsilon'}}$$

$$\beta \approx \omega\sqrt{\mu\epsilon'} \left[ 1 + \frac{1}{8}\left(\frac{\epsilon''}{\epsilon'}\right)^2 \right]. \quad \sigma = \omega\epsilon''$$

CALCULAR LAS VELOCIDADES  $v_p$  y  $v_g$   
SI EL DIELECTRICO POSEE LAS SIGUIENTES  
CARACTERÍSTICAS:

$$\epsilon' = 4 \quad \text{Y} \quad \epsilon''/\epsilon' = 0.2$$

LA FREC. DE LA ONDA ELECTROMAGNETICA ES  
 $f = 1 \text{ MHz}$

$$v_p = \frac{\omega}{\beta} = \frac{\omega}{\omega\sqrt{\mu\epsilon'} \left[ 1 + \frac{1}{8}\left(\frac{\epsilon''}{\epsilon'}\right)^2 \right]} = \frac{1}{\sqrt{\mu\epsilon'} \left[ 1 + \frac{1}{8}\left(\frac{\epsilon''}{\epsilon'}\right)^2 \right]}$$

$$v_g = \frac{d\omega}{d\beta} = \frac{1}{\sqrt{\mu\epsilon'} \left[ 1 + \frac{1}{8}\left(\frac{\epsilon''}{\epsilon'}\right)^2 \right]}$$

$$\text{SE OBTIENE} \quad v_p \approx v_g = 1.49 \cdot 10^8 \frac{\text{m}}{\text{s}}$$

EJEMPLO : CONSIDERE UN BUEN CONDUCTOR  
 COMO LA TIERRA PARA BAJAS FRECUENCIAS  
 DONDE :  $\epsilon' = \epsilon_0 \cdot 10$  y  $\sigma = 10 \cdot 10^{-3} \text{ S/m}$   
 CALCULAR LA VELOCIDAD DE FASE Y GRUPO.

LA CONSTANTE DE PROPAGACIÓN

$$\gamma = \sqrt{j\omega\mu(\sigma + j\omega\epsilon)} \quad f = 10 \text{ KHz} \quad \mu = \mu_0$$

$$\frac{\sigma}{\omega\epsilon} = \frac{10 \cdot 10^{-3}}{2\pi \cdot 10 \cdot 10^3 \cdot 8,85 \cdot 10^{-12} \cdot 10} = 1797$$

SE VERIFICA QUE ES UN BUEN CONDUCTOR

$$\gamma \approx \sqrt{j\omega\mu \cdot \sigma} = \sqrt{\omega\mu\sigma e^{j\pi/2}} = \sqrt{\omega\mu\sigma} \cdot e^{j\pi/4}$$

$$\gamma \approx \sqrt{\omega\mu\sigma} \cdot \left( \cos \frac{\pi}{4} + j \sin \frac{\pi}{4} \right) = \sqrt{\omega\mu\sigma} \left( \frac{\sqrt{2}}{2} + j \frac{\sqrt{2}}{2} \right)$$

$$\gamma = \alpha + j\beta$$

$$\alpha = \sqrt{\omega\mu\sigma} \frac{\sqrt{2}}{2}$$

$$\beta = \sqrt{\omega\mu\sigma} \frac{\sqrt{2}}{2} = \sqrt{2\pi \cdot 10 \cdot 10^3 \cdot 4\pi \cdot 10^{-7} \cdot 10 \cdot 10^{-3}} \frac{\sqrt{2}}{2} = 0,062 \frac{\text{rad}}{\text{m}}$$

$$v_p = \frac{\omega}{\beta} = \frac{2\pi \cdot 10 \cdot 10^3}{0,062} = 1 \cdot 10^7 \text{ m/s}$$

$$v_g = \frac{d\omega}{d\beta} = \frac{1}{\frac{d\beta}{d\omega}} = \frac{1}{\frac{1}{2} \omega^{-1/2} \sqrt{\mu\sigma} \frac{\sqrt{2}}{2}} = \frac{4}{\omega^{1/2} \sqrt{\mu\sigma} 2}$$

$$v_g = \frac{4 \sqrt{\omega}}{\sqrt{2\mu\sigma}} = 4 \sqrt{\frac{\omega}{2\mu\sigma}} = 4 \sqrt{\frac{2\pi \cdot 10 \cdot 10^3}{4\pi \cdot 10^{-7} \cdot 10 \cdot 10^{-3} \cdot 2}} = 6,32 \cdot 10^6 \frac{\text{m}}{\text{s}}$$