

ELECTRO II: 2024

EXPERIMENTOS + FORMALIZACIÓN + TIEMPO (t) (COHERENTE Y SIMPLE)

+ MAXWELL

ECUACIONES DE

1 • $\vec{\nabla} \wedge \vec{E} = -K'' \frac{\partial \vec{B}}{\partial t}$

2 • $\vec{\nabla} \wedge \vec{H} = 4\pi K' \left(\vec{J} + \frac{1}{4\pi K} \frac{\partial \vec{D}}{\partial t} \right)$

3 • $\vec{\nabla} \cdot \vec{D} = 4\pi K \rho$

4 • $\vec{\nabla} \cdot \vec{B} = 0$

- K, K', K'' : DEPENDEN DEL SISTEMA DE UNIDADES

GOBIERNAN LOCALMENTE LOS FENOMENOS ELECTROMAGNETICOS

$\vec{E}, \vec{D}, \vec{B}, \vec{H}, \vec{j}$: 5 VECTORES \Rightarrow 15 $f(x, y, z, t)$

POCAS ECUACIONES!



IMPLEMENTAR RELACIONES ENTRE VECTORES

(MATERIA AYUDA)



RELACIONES CONSTITUTIVAS

- $\vec{D} = f_D(\vec{E})$

- $\vec{B} = f_B(\vec{H})$

- $\vec{J} = f_J(\vec{E})$

$$f_i = f_i(\text{MATERIAL})$$

MATERIALES LINEALES E ISOTROPICOS:

$$\vec{D} = \epsilon_0 \epsilon_r \vec{E}$$

$$\vec{B} = \mu_0 \mu_r \vec{H}$$

$[\epsilon_r, \mu_r: \text{RELATIVAS AL VACIO}]$

LEY DE OHM

$$\vec{J} = \sigma \vec{E}$$

$$\vec{E}, \vec{D}, \vec{B}, \vec{H}$$

SON CAMPOS "MACROSCOPICOS"
(PROMEDIOS ESPACIALES LOS DE ORIGEN ATOMICO)

↑ } REGIONES >> DIMENSIONES ATOMICAS
 < SISTEMA CONSIDERADO

$$\vec{\nabla} \cdot (\vec{J}) \rightarrow \bullet \quad \vec{\nabla} \cdot \vec{J} + \frac{\partial \rho}{\partial t} = 0$$

CONTINUIDAD

CONSERVACION LOCAL DE LA
CARGA ELECTRICA

TENSOR DE MAXWELL

CAMPO : (ELECTROSTATICA) IMAGEN QUE PERMITE
INTERPRETAR LA ACCION A DISTANCIA

MAXWELL: DOTAR DE MAYOR REALIDAD FISICA
AL CONCEPTO DE CAMPO DE
FUERZAS. INCLUIDA LA ELECTROSTATICA



TEORIA PURA DE CAMPOS PARA DETERMINAR LA
FUERZA SOBRE UN VOLUMEN CARGADO



TENSOR DE ESFUERZOS DE MAXWELL

$$* \vec{F}_2 = \int_{V_2} \rho_2 \vec{E}_1 dV$$

$$\left(\int_{V_2} \rho_2 \vec{E}_2 dV = 0 \right)$$

(FUERZAS INTERNAS SE CANCELAN)

$$* \vec{F} = \int_V \rho \vec{E} dV$$

($\vec{E} = \vec{E}_1 + \vec{E}_2$)

• $\rho \vec{E}$: DENSIDAD VOLUMETRICA DE FUERZA

$$* F_i = \frac{\epsilon_0}{4\pi k} \int_V \nabla \cdot \vec{E} E_i dV$$

$$\bullet F_i = \frac{\epsilon_0}{4\pi K} \int_V \vec{\nabla} \cdot \vec{E} E_i dV$$

$$\bullet F_i = \frac{\epsilon_0}{4\pi K} \int_V \underbrace{\vec{\nabla} (E_i \vec{E})}_{G.O.} dV - \frac{\epsilon_0}{4\pi K} \int_V \vec{E} \cdot \vec{\nabla} E_i dV$$

$$\int_{\Sigma} E_i \vec{E} \cdot d\vec{a}$$

$$\vec{\nabla} \wedge \vec{E} = 0 \quad (\text{ELECTROSTATICO})$$



$$\bullet \frac{\partial E_i}{\partial x_j} = \frac{\partial E_j}{\partial x_i}$$

$$\bullet \vec{E} \cdot \vec{\nabla} E_i = \sum_{j=1}^3 E_j \frac{\partial E_i}{\partial x_j} = \sum_{j=1}^3 E_j \frac{\partial E_j}{\partial x_i} = \frac{1}{2} \frac{\partial}{\partial x_i} E^2$$

$$\Rightarrow \bullet F_i = \sum_{j=1}^3 \int_{\Sigma} T_{ij} da_j$$

$$\bullet T_{ij} = \frac{\epsilon_0}{4\pi K} \left[E_i E_j - \frac{1}{2} E^2 \delta_{ij} \right]$$

TENSOR DE MAXWELL

$$* T_{ij} = \frac{\epsilon_0}{4\pi k} \left[E_i E_j - \frac{1}{2} E^2 \delta_{ij} \right]$$

$$T_{ij} = T_{ji} \quad (\text{SIMETRICO})$$

DIAGONALIZABLE \Rightarrow 3 COMPONENTES IND.

DETERMINANTE SECULAR

$$|T_{ij} - \lambda \delta_{ij}| = 0$$

\Rightarrow

$$\begin{cases} \lambda_1 = \frac{\epsilon_0}{4\pi k} \frac{E^2}{2} \\ \lambda_2 = \lambda_3 = - \frac{\epsilon_0}{4\pi k} \frac{E^2}{2} \end{cases}$$

DEGENERACION \Rightarrow EJE DE SIMETRIA

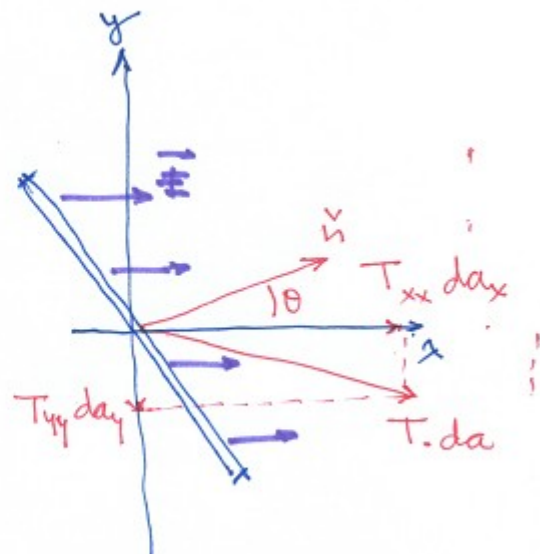
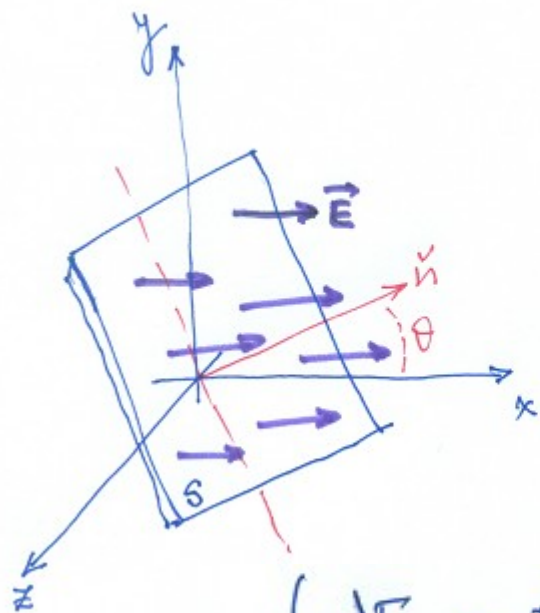
EJE PRINCIPAL (λ_1) $\parallel \vec{E}$

FUERZAS TRANSMITIDAS
SEGUN LOS EJES

$$\begin{cases} dF^{(1)} = \lambda_1(\vec{e}) da^{(1)} \\ dF^{(2)} = dF^{(3)} = \lambda_2(\vec{e}) da^{(2)} \end{cases}$$

\Downarrow

- CAMPO ELECTRICO: TRANSMITE TENSION $\lambda_1 \parallel \vec{E}$
TRANSMITE CONTRACCIONES EN PLANO $\perp \vec{E}$



$$\left\{ \begin{array}{l} dF_x \propto E^2 \cos \theta da \\ dF_y \propto -E^2 \sin \theta da \end{array} \right.$$

- \vec{F} BISECTOR DEL ANGULO (\vec{n}, \vec{F})

$\vec{E} \parallel S$: PRESION CONTRA S

$\vec{E} \parallel \vec{n}$: PRESION "NEGATIVA"

• CONSERVACION DE LA ENERGIA

(TEOREMA DE POYNTING)

- ϵ_r y μ_r : CONSTANTES REALES (MEDIO NO DISPERSIVO)

$$\bullet U_{em} = \frac{1}{8\pi} \left[\frac{1}{K} \vec{E} \cdot \vec{D} + \frac{K''}{K'} \vec{H} \cdot \vec{B} \right]$$

VECTOR DE POYNTING

$$\bullet \vec{S} = \frac{1}{4\pi K'} \vec{E} \times \vec{H}$$

CONSERVACION:

$$\bullet \frac{\partial}{\partial t} \int_V U_{em} d\tau + \int_V \vec{E} \cdot \vec{j} d\tau + \int_{\Sigma_V} \vec{S} \cdot d\vec{a} = 0$$

NO CONDUCTORES EN LA REGION \Rightarrow

$$\bullet \vec{\nabla} \cdot \vec{S} + \frac{\partial U_{em}}{\partial t} = 0$$

CONTINUIDAD

- CONSERVACION DEL IMPULSO LINEAL:

- $$\vec{p}_{em} = \frac{k''}{4\pi k} \int_V (\vec{D} \wedge \vec{B}) d\tau = \frac{1}{c^2} \int_V \vec{S} d\tau$$

- CONSERVACION DEL IMPULSO ANGULAR:

- $$\vec{M}_{em} = \frac{k''}{4\pi k} \int_V \vec{r} \wedge (\vec{D} \wedge \vec{B}) d\tau = \frac{1}{c^2} \int_V \vec{r} \wedge \vec{S} d\tau$$

● ONDAS

— ONDA \equiv SOLUCION DE

$$\bullet \nabla^2 \psi(\vec{r}, t) - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \psi(\vec{r}, t)}{\partial t^2} = 0$$

ψ (ESCALAR) \rightarrow ONDA LONGITUDINAL

$$\vec{\psi} = \vec{F}(\vec{r}, t) \begin{cases} \vec{\nabla} \wedge \vec{F} = 0 & \text{LONGITUDINAL} \\ \vec{\nabla} \cdot \vec{F} = 0 & \text{TRANSVERSAL} \end{cases}$$

$$\text{EN GENERAL } \vec{F} = \vec{F}_t + \vec{F}_l$$

● ONDAS ELECTROMAGNETICAS

$\vec{\nabla}_\perp (1) + \vec{\nabla}_\perp (2) + \text{POEMA VECTORIAL}$

($\mu_r, \epsilon_r, \sigma$ CONSTANTES)
($\rho = 0$)

$$\nabla^2 \vec{E} - \frac{k' k''}{k} \epsilon_0 \epsilon_r \mu_0 \mu_r \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} - 4\pi k' k'' \mu_0 \mu_r \sigma \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} = 0$$

$\vec{H} \qquad \qquad \qquad \vec{H} \qquad \qquad \qquad \vec{H} = 0$

DISIPACION
(TIPO FOURIER)

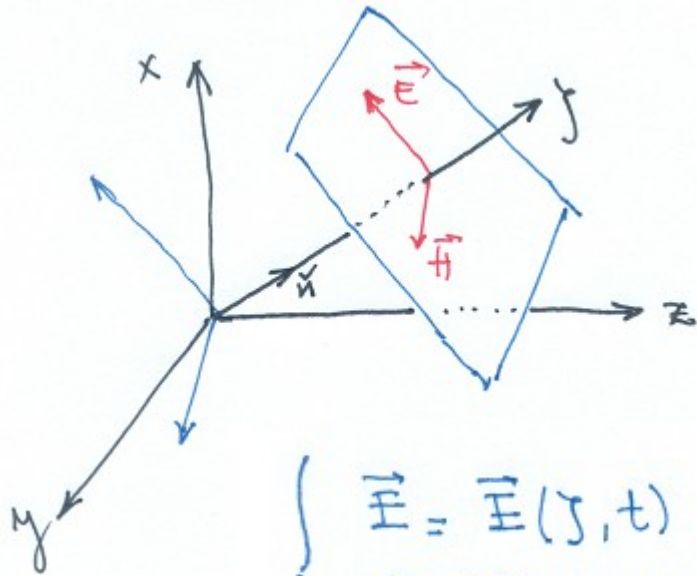
$$v = \left(\frac{k / (\epsilon_0 \epsilon_r)}{k' \mu_0 \mu_r k''} \right)^{1/2}$$

$\sigma = 0 \rightarrow$ ECUACIONES HOMOGENEAS

vacío $\rightarrow \left[\frac{k}{\epsilon_0 \mu_0 k' k''} \right] = [v]^2 \quad \bullet \quad c = \sqrt{\frac{k/\epsilon_0}{k' \mu_0 k''}} = 299792458 \frac{\text{m}}{\text{seg}}$

● ONDAS PLANAS

(IDEALIZACIÓN)



$$\left\{ \begin{array}{l} \vec{E} = \vec{E}(\gamma, t) \\ \vec{H} = \vec{H}(\gamma, t) \end{array} \right.$$

γ : DIRECCION ESPACIAL DADA POR
 $\hat{n} \equiv (n_x, n_y, n_z)$

γ CONSTANTE (PLANO) \Rightarrow \vec{E} y \vec{H} SON CONSTANTES

$\vec{\nabla} \cdot = \hat{n} \cdot \frac{\partial}{\partial \gamma}$ + MAXWELL

$$\frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial \gamma^2} - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2 \vec{E}}{\partial t^2} - 4\pi k' k'' \mu_0 \mu_r \sigma \frac{\partial \vec{E}}{\partial t} = 0$$

\vec{H} \vec{H} \vec{H}

(ECUACION DEL TELEGRAFISTA)

- $\vec{n} \cdot \frac{d\vec{H}}{dt} = 0 \Rightarrow H_y$ NO VARIA CON y NI CON t

ESGILIR $H_y = 0$

- \vec{H} DE ONDA PLANA YACE EN PLANO PERPENDICULAR A \vec{n}

(DIRECCION DE PROPAGACION)

- $\vec{n} \cdot \left(\frac{d\vec{E}}{dt} + \frac{4\pi k \sigma}{\epsilon_0 \epsilon_r} \vec{E} \right) = 0$

↓

$$E_y = E_y(t=0) e^{-t/\tau}$$

SE ANULA EXPONENCIALMENTE SI $\sigma \neq 0$

($\sigma = 0 \rightarrow E_y$ CONSTANTE $\neq 0$)

- \vec{E} DE ONDA PLANA YACE EN PLANO $\perp \vec{n}$



— ONDAS PLANAS SON TRANSVERSALES —

INDICE DE REFRACCION $n = \frac{c}{v} = \sqrt{\epsilon_r \mu_r}$

$$\vec{E}(y, t) = E_0 e^{i(\omega t \pm k y)}$$

$$k = \frac{\omega}{v} = \frac{2\pi}{\lambda} \quad ; \quad \vec{k} = \frac{2\pi}{\lambda} \hat{y}$$

- \vec{E} , \vec{H} , \vec{k} DEFINEN TERNA ORTOGONAL DERECHA

$$\vec{H} = \frac{1}{\omega \mu_0 \mu_r} \vec{k} \wedge \vec{E}$$

\vec{S} COMPLEJO

DEPENDENCIA EXPONENCIAL

+ SIMPLE

QUE SENOS Y/O COSENO

PERO

CAMPOS SON REALES!

(COS + SEN)

\vec{E} y \vec{H} COMPLEJOS



$$\vec{S} = \frac{1}{4\pi k'} \vec{E} \wedge \vec{H} \quad \text{COMPLEJO}$$

* OJO!

PARTE REAL DE \vec{S} \neq PRODUCTO VECTORIAL DE PARTES REALES DE \vec{E} y \vec{H}
(O IMAGINARIAS)

PERO EN GENERAL INTERESA EL PROMEDIO TEMPORAL DE \vec{S}

(TIENE SENTIDO LA MEDIA EN EL TIEMPO DEL FLUJO DE ENERGIA)

$$\langle \vec{S} \rangle_t \sim \vec{S}_R$$

(TEOREMA)

• DEFINICION: \vec{S} COMPLEJO (\vec{S}_c)

$$* \vec{S}_c = \frac{1}{2} \frac{1}{4\pi k'} (\vec{E} \wedge \vec{H}^*)$$

$$\left. \begin{array}{l} \vec{a} \sim e^{i\omega t} \\ \vec{b} \sim e^{i\omega t} \end{array} \right\} \langle \text{Re} \vec{a} \cdot \text{Re} \vec{b} \rangle_t = \frac{1}{2} \text{Re} (\vec{a} \cdot \vec{b}^*) = \frac{1}{2} \text{Re} (\vec{a}^* \cdot \vec{b})$$

ONDA PLANA:

$$\vec{S}_c = \frac{1}{2} \frac{1}{4\pi k'} \frac{1}{\omega k'' \mu_0 \mu_r} \vec{E} \wedge (\vec{k} \wedge \vec{E}^*) = \frac{1}{8\pi \omega k' k'' \mu_0 \mu_r} |\vec{E}|^2 \vec{k}$$

$$\vec{k} = k \hat{n}$$

$$\langle U_{em} \rangle_t = \frac{1}{2} \text{Re} \left\{ \frac{1}{8\pi} \left[\frac{1}{k} \vec{E} \cdot \vec{D}^* - \frac{k''}{k'} \vec{H} \cdot \vec{B}^* \right] \right\} = \frac{1}{8\pi} \frac{\epsilon_0 \epsilon_r}{k} |\vec{E}|^2$$

$$* \text{Re} \vec{S}_c = \langle U_{em} \rangle_t \hat{n} *$$

$$[\text{Re} \vec{S}_c] = \frac{[\text{ENERGIA}]}{[\text{VOL}]} \frac{[l]}{[t]} = \frac{[\text{ENERGIA}]}{[\text{AREA}][t]}$$

VELOCIDAD DE GRUPO

ONDA MONOCROMÁTICA (ω): IDEAL

PERO MAXWELL LINEALES \rightarrow PRINCIPIO DE SUPERPOSICION

\downarrow
PAQUETES DE ONDAS
(DIFERENTES ω)

ONDAS EN MEDIOS DISPERSIVOS \rightarrow DIFERENTE REACCION A
(DISIPATIVOS) DIFERENTES ω !

DISPERSION

• $\epsilon_r = \epsilon_r(\omega) \rightarrow n = n(\omega)$ (INDICE DE REFRACCION)

\downarrow VELOCIDAD DE PROPAGACION CAMBIA CON $\omega \Rightarrow$ DEFORMACION DEL PAQUETE

\rightarrow VELOCIDAD DEL FLUJO DE ENERGIA \neq VELOCIDAD DE FASE

$$\omega = \omega(\vec{k})$$

$$\omega = \omega(k)$$

SUMME PERO A VECEI ANOMALIAS

DISPERSION

(SIN DISPERSION)

PAQUETE:
(FOURIER)

- $\psi(x, t) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} A(k) e^{i[kx - \omega(k)t]} dk$

* $A(k)$: ANTITRANSFORMADA DE ψ A TIEMPO DE INGRESO ($t=0$)

- $A(k) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \psi(x, 0) e^{-ikx} dx$

DISTRIBUCION GAUSSIANA $\Rightarrow \Delta x \Delta k \geq \frac{1}{2}$
(DESVIACIONES MEDIAS CUADRICAS)

* VELOCIDAD DEL PAQUETE ?

(CADA COMPONENTE VIAJA CON UNA VELOCIDAD PROPIA)

PAQUETE ANGOSTO: Δk PEQUEÑO Y CENTRADO EN k_0

↓

$$\omega(k) \approx \omega(k_0) + \left. \frac{d\omega}{dk} \right|_0 (k - k_0) = \omega_0 + \omega'_0 (k - k_0)$$

↓

$$\psi(x, t) \approx \frac{1}{\sqrt{2\pi}} e^{i(k_0 \omega'_0 - \omega_0)t} \int_{-\infty}^{\infty} A(k) e^{i(x - \omega'_0 t)k} dk$$

$$\underbrace{\int_{-\infty}^{\infty} A(k) e^{i(x - \omega'_0 t)k} dk}_{\psi(x', 0)}$$

$$(x' = x - \omega'_0 t)$$

$$\bullet \psi(x, t) \approx \psi(x', 0) e^{i(k_0 \omega'_0 - \omega_0)t}$$

→ Δk PEQUEÑO → $\psi(x, t)$ SURGE DEL PULSO EN $(x - \omega'_0 t)$

DE DONDE SE PROPAGA CON

$$\bullet v_g = \omega'_0 = \left. \frac{d\omega}{dk} \right|_0$$

VELOCIDAD DE GRUPO
(DE TRANSPORTE DE ENERGÍA)

$$\omega(k) = \frac{c k}{n(k)}$$

↓
VELOCIDAD DE FASE DE CADA COMPONENTE

$$v_f = \frac{\omega(k)}{k} = \frac{c}{n}$$

Si $n(k) < 1 \Rightarrow v_f > c$ (RELATIVIDAD?)

PERO

IMPORTA

$$* v_g = \frac{c}{n(\omega) + \omega \frac{dn}{d\omega}} \quad (< c)$$

DISPERSION ANORMAL $\frac{dn}{d\omega} < 0$ Y GRANDE

NO VALE LA APROXIMACION!