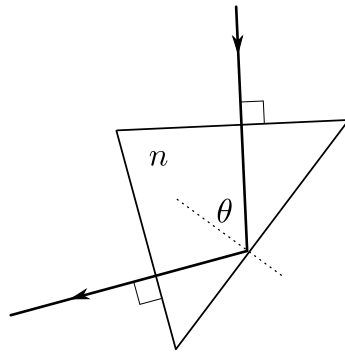


# FÍSICA TEÓRICA 1 – 2do. Cuatrimestre 2015

## Guía 5: Ondas planas

1. Sobre una superficie vidrio–vacío incide desde el vidrio (índice  $n$  real) una onda plana linealmente polarizada con polarización TM, con un ángulo mayor que el ángulo límite.
  - (a) Mostrar que en la zona de vacío no hay flujo de vector de Poynting en la dirección normal.
  - (b) Si la onda en la situación anterior incidiera además con el ángulo de Brewster, no habría tampoco onda reflejada: ¿es esto posible?
2. Una onda plana, polarizada a  $45^\circ$  respecto del plano de incidencia, es totalmente reflejada (reflexión total interna) por un prisma, al cual entra y sale normalmente.



Demostrar que la intensidad del rayo emergente es  $16n^2/(1+n)^4$  veces la intensidad incidente, donde  $n$  es el índice de refracción del prisma. Demostrar que el rayo emergente está elípticamente polarizado, con un desfase

$$\tan \frac{\phi}{2} = \frac{\cos \theta}{(\sin \theta)^2} \sqrt{(\sin \theta)^2 - n^{-2}},$$

donde  $\theta$  es el ángulo de incidencia en la cara posterior del prisma. No considerar reflexiones múltiples y tomar  $\mu = 1$  en todo el espacio.

3. Una lámina dieléctrica de permitividad  $\epsilon_2$  y espesor  $d$  separa dos medios semiinfinitos que tienen permitividades  $\epsilon_1$  y  $\epsilon_3$ , respectivamente ( $\mu = 1$  en todo el espacio). Una onda plana incide sobre la interfase que separa los medios 1 y 2, formando un ángulo  $\theta$  con la normal.
  - (a) Escriba el sistema de ecuaciones que determina todos los campos.
  - (b) Resuelva las ecuaciones para los campos. En particular, demuestre que el campo reflejado hacia el primer medio y el transmitido hacia el tercero tienen las siguientes amplitudes respecto del campo incidente

$$\frac{E_r}{E_i} = \frac{R_{12} + R_{23}e^{2i\alpha}}{1 + R_{12}R_{23}e^{2i\alpha}}, \quad \frac{E_t}{E_i} = \frac{T_{12}T_{23}e^{i\alpha}}{1 + R_{12}R_{23}e^{2i\alpha}},$$

donde  $R_{ij}$  y  $T_{ij}$  son los coeficientes de Fresnel de reflexión y transmisión para una sola interfase y  $\alpha = n_2\omega d/c$ .

(c) Para  $\theta = 0$ , calcule el promedio temporal de los vectores de Poynting en los tres medios. Demuestre que son iguales. (Puede ser útil saber que:  $T_{ij}T_{ji} = 1 - R_{ij}^2$  y que  $R_{ij} = -R_{ji}$ .)

(d) Para  $\theta = 0$ , qué condición deben cumplir  $d$  y los  $\epsilon_i$  para que no haya onda reflejada en el medio 1.

4. (Jackson, problema 7.5) Una onda plana linealmente polarizada de amplitud  $E_i$  incide normalmente desde el vacío sobre una lámina de espesor  $d$  de un muy buen conductor ( $\delta \ll \lambda$ ). Puede asumirse que  $\epsilon = \mu = 1$  en todo el espacio. Usando los resultados del problema 3:

(a) Demuestre que los campos reflejado y transmitido tienen las siguientes amplitudes relativas a la amplitud del campo incidente  $E_i$

$$\frac{E_r}{E_i} \approx -\frac{(1 - \gamma)(1 - e^{-2\alpha})}{1 - e^{-2\alpha} + 2\gamma e^{-2\alpha}}, \quad \frac{E_t}{E_i} \approx \frac{2\gamma e^{-\alpha}}{1 - e^{-2\alpha} + 2\gamma e^{-2\alpha}},$$

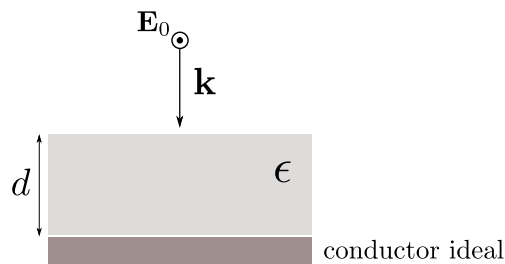
donde  $\gamma = (1 - i)\delta\omega/c$  y  $\alpha = (1 - i)d/\delta$ . Analice los casos  $d = 0$  y  $d \rightarrow \infty$ .

(b) Demuestre que siempre que el espesor de la lámina no sea muy pequeño, el coeficiente de transmisión  $T = |E_t/E_i|^2$  de la lámina conductora es aproximadamente

$$T = \frac{8(\delta\omega/c)^2 e^{-2d/\delta}}{1 + e^{-4d/\delta} - 2e^{-2d/\delta} \cos(2d/\delta)}.$$

Defina “espesor muy pequeño”. Grafique  $\log T$  en función de  $d/\delta$  para  $\delta\omega/c = 10^{-2}$ .

5. Una onda plana linealmente polarizada incide en forma normal sobre un espejo formado por una lámina dieléctrica de espesor  $d$  depositada sobre un conductor ideal. El dieléctrico tiene  $\mu = 1$  y permitividad  $\epsilon$ . Plantee las condiciones de contorno y resuelva los campos en todo el espacio. Independientemente, verifique su solución usando los resultados del problema 3 a través de algún límite adecuado.



6. Cuando rayos X inciden sobre la superficie de un metal con un ángulo mayor que un cierto ángulo crítico  $\theta_0$  sufren reflexión total. Calcular  $\theta_0$  como función de la frecuencia de los rayos X para el caso de polarización TE. Calcular la conductividad del metal aproximando a los electrones en su interior como libres, con una densidad  $n \approx 8 \times 10^{22} \text{ cm}^{-3}$ , y despreciando el efecto de los átomos, por ser éstos mucho más pesados. Usar como dato que la conductividad a bajas frecuencias es  $\sigma_0 \approx 5 \times 10^{-17} \text{ s}^{-1}$ .

7. (a) Deducir la expresión para la longitud de atenuación de una onda electromagnética plana que se propaga en un medio conductor, en los casos límites de buen y mal conductor. Calcule la longitud de atenuación en cobre para una frecuencia de 60 Hz ( $\sigma \approx 5 \times 10^{17} \text{ s}^{-1}$ ), y para ondas de radio de 100 kHz en agua de mar ( $\sigma \approx 5 \times 10^{10} \text{ s}^{-1}$ ).

- (b) Demostrar que para un buen conductor el coeficiente de reflexión es aproximadamente  $r \approx 1 - 2\delta\omega/c$  donde  $\delta$  es la longitud de atenuación.
8. *Rotación de Faraday*: Un “plasma tenue” está formado por cargas eléctricas libres, de masa  $m$  y carga  $e$ , con una densidad de  $n$  cargas por unidad de volumen. Si se hacen incidir ondas electromagnéticas planas en el plasma, suponiendo que la densidad es uniforme y que las interacciones entre las cargas pueden despreciarse:
- Encontrar la conductividad  $\sigma$  en función de  $\omega$ .
  - Hallar la relación de dispersión (es decir, la relación entre  $k$  y  $\omega$ ).
  - Calcular el índice de refracción en función de  $\omega$ . Qué sucede si  $\omega < \omega_p$ , donde  $\omega_p$  es la frecuencia de plasma, definida por  $\omega_p^2 \equiv \frac{4\pi n e^2}{m}$ .
  - Supóngase ahora que existe un campo magnético externo  $\mathbf{B}_{\text{ext}}$ . Considerando ondas planas que se propagan en dirección paralela a  $\mathbf{B}_{\text{ext}}$ , mostrar que el índice de refracción es diferente para ondas polarizadas circularmente en dirección izquierda y derecha (asumir que el campo magnético de la onda plana es despreciable frente a  $\mathbf{B}_{\text{ext}}$ ).
  - Concluir del punto anterior que el plano de polarización de una onda plana linealmente polarizada, propagándose en dirección paralela al campo magnético externo, rota en un ángulo proporcional a la distancia que viaja la onda. Calcular la constante de proporcionalidad.
  - La rotación de Faraday que sufre la radiación de objetos extragalácticos en el rango de ondas de radio aporta evidencia de la existencia de un campo magnético en la Vía Láctea de aproximadamente  $3 \mu\text{Gauss}$ , uniforme sobre distancias del orden de 1 kpc (1 pc = 3,26 años luz). Utilizar la fórmula deducida en el punto anterior para verificar que la rotación del plano de polarización en un campo de esa intensidad y extensión es de aproximadamente  $15^\circ$  para longitudes de onda de 1 cm (suponer una densidad de electrones libres de  $3 \times 10^{-2} \text{ cm}^{-3}$ ).
9. (a) Hallar la presión de radiación producida por una onda plana que incide normalmente desde el vacío sobre un conductor perfecto. Verificar que es igual a la densidad de energía de la onda.
- (b) Demostrar que la densidad de energía y la presión ejercida son también iguales en el caso en que la onda incide normalmente sobre una superficie totalmente absorbente.
- (c) ¿Qué radio debe tener una esfera hecha de un material con densidad  $1 \text{ g cm}^{-3}$ , que absorbe toda la luz que le llega, para que la presión de radiación de la luz solar compense la atracción gravitatoria del Sol? Aproximar la potencia de la radiación solar por  $P = 4 \times 10^{26} \text{ W}$ .
- (d) Extender el cálculo de la presión de radiación sobre un conductor perfecto para incidencia oblicua, estudiando los casos de polarización lineal (no necesariamente TE o TM), circular y elíptica.