

Inducción, cuasi-estacionario y leyes de conservación.

Tensor de Maxwell.

1. Utilizar el tensor de Maxwell para encontrar:
 - a) La fuerza entre dos cargas iguales, que pueden ser del mismo signo o no.
 - b) La fuerza entre dos esferas de radios a y b , con cargas q_1 y q_2 y separadas una distancia $d > a + b$.
 - c) La fuerza por unidad de longitud con que interactúan dos cables paralelos muy largos, por los que circulan corrientes iguales. Considere los dos casos: sentidos iguales y sentidos opuesto de circulación.
 - d) La fuerza por unidad de longitud entre dos cilindros paralelos infinitos de radios a y b , separados una distancia $d > a + b$, y por los que circulan corrientes uniformes I_1 e I_2 .
2. Una esfera conductora de radio a , está conectada a potencial V . Calcular la fuerza que tiende a separar sus dos hemisferios usando el tensor de Maxwell. Comparar con el resultado obtenido a partir de la fuerza de Lorentz. Si la esfera está aislada y tiene carga Q : sin hacer ningún otro cálculo, ¿cuál es la fuerza que tiende a separar sus hemisferios?
3. Una esfera conductora de radio a , descargada, está ubicada en un campo eléctrico externo uniforme $\mathbf{E}_0$.
 - a) Calcular la fuerza que tiende a separar sus dos hemisferios (definidos por el plano ecuatorial perpendicular al campo externo).
 - b) ¿Cómo se modifica la fuerza calculada en el punto anterior si la esfera tiene carga Q ?
4. Calcular la fuerza por unidad de área que experimenta la superficie lateral de un solenoide infinito de radio a y n vueltas por unidad de longitud recorrido por una corriente constante I .
5. Calcular la fuerza por unidad de área sobre las paredes de un cilindro infinito de radio a que transporta una corriente superficial uniforme paralela a su eje.

Aproximación cuasi-estacionaria.

6. Un solenoide infinito de radio a y n vueltas por unidad de longitud está recorrido por una corriente de la forma $I = I_0 \sin(\omega t)$.

- a) Calcular el campo electromagnético en todo el espacio utilizando la aproximación cuasi-estacionaria.
- b) El teorema de Poynting asegura que

$$\frac{d}{dt}(U_{\text{mec}} + U_{\text{campos}}) = - \oint_S \mathbf{n} \cdot \mathbf{S}$$

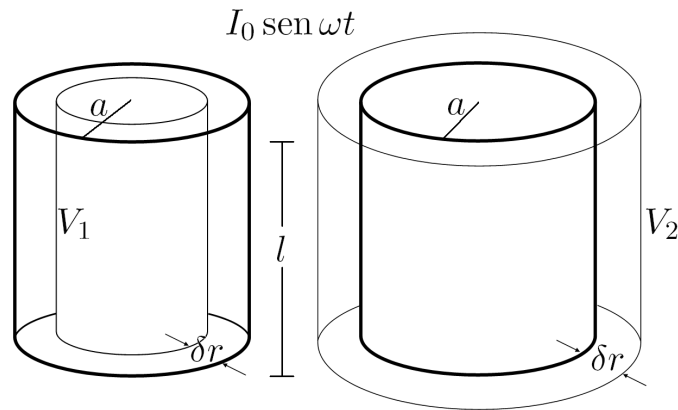
donde

$$\begin{aligned} \frac{dU_{\text{mec}}}{dt} &= \int_V \mathbf{J} \cdot \mathbf{E} d^3x \\ U_{\text{campos}} &= \frac{1}{8\pi} \int_V (E^2 + B^2) d^3x \end{aligned}$$

y

$$\mathbf{S} = \frac{c}{4\pi} \mathbf{E} \times \mathbf{B}$$

Hasta primer orden en la aproximación cuasi-estacionaria, verifique explícitamente que se cumple el teorema de Poynting en los dos volúmenes cilíndricos de altura l indicados en la figuras, uno de radio apenas menor que a y otro de radio apenas mayor.



7. Un condensador está formado por dos placas circulares de radio a , separadas por una distancia h mucho menor que a . El condensador está conectado a un circuito por el que circula una corriente $I = I_0 \sin(\omega t)$. Despreciando efectos de borde,

- a) Calcule iterativamente los campos eléctrico y magnético dentro del capacitor haciendo un desarrollo en series de potencias de ω . Identifique la función de Bessel a la que corresponde cada serie.

- b) Mostrar que el flujo del vector de Poynting a través de la superficie lateral es igual al incremento por unidad de tiempo de la energía almacenada. Despreciar efectos de borde.
8. Por un conductor cilíndrico macizo de radio a , $\mu = \varepsilon = 1$ y conductividad σ circula una corriente alterna del tipo $I = I_0 \cos(\omega t)$. Bajo la aproximación cuasi-estacionaria, calcule:
- Los campos $\mathbf{E}$ y $\mathbf{B}$ en el interior del conductor.
 - La densidad de corriente $\mathbf{j}$ y el promedio temporal de la potencia por unidad de longitud disipada por efecto Joule.
 - Estudie cualitativamente los casos límites de la distribución de $\mathbf{j}(\mathbf{r})$ cuando $\delta/a \gg 1$ y $\delta/a \ll 1$, donde δ es el espesor pelicular o *skin depth*.

Inducción y conservación.

9. Se tiene una cáscara esférica conductora de radio interior a y radio exterior b , caracterizada por una conductividad σ y una constante dieléctrica ε . Sobre la cara interior de la cáscara se ha depositado una densidad superficial de carga uniforme Σ . Si a $t = 0$ se permite que el sistema evolucione,
- Encontrar el campo eléctrico, la densidad de corriente y la densidad de carga como funciones del tiempo.
 - Encontrar la evolución de la energía en función del tiempo, y demostrar que la variación de energía (entre $t = 0$ y $t = \infty$) es igual a la energía disipada por efecto Joule.
10. (*Corrientes de Foucault*) Se coloca una esfera de radio a y conductividad σ en un campo magnético externo variable $\mathbf{B}_{\text{ext}} = \mathbf{B}_0 e^{-i\omega t}$, que puede considerarse uniforme, no sólo al infinito sino dentro de la esfera. Bajo la aproximación cuasi-estacionaria y de buen conductor, calcular la potencia que se disipa en la esfera como consecuencia de las corrientes de Foucault que se inducen en ella. ¿Qué condición asegura que el campo magnético externo pueda considerarse uniforme en todo el espacio?
11. (*Inducción unipolar*) Un imán esférico con $\mathbf{M} = M_0 \hat{z}$ gira con velocidad angular $\boldsymbol{\Omega} = \omega \hat{z}$. Calcular la fuerza electromotriz inducida que aparece entre los extremos de un conductor, conectados al polo y al ecuador.

Sugerencia: Pasar a un sistema fijo al conductor, en cuyo caso a primer orden en v/c los campos se transforman según:

$$\mathbf{E}' = \mathbf{E} + \frac{\mathbf{v}}{c} \times \mathbf{B} \quad (1)$$

$$\mathbf{B}' = \mathbf{B} - \frac{\mathbf{v}}{c} \times \mathbf{E} \quad (2)$$

de tal modo que el problema se convierte en el de un conductor quieto en un campo externo variable (despreciando la excitación de corrientes por aceleración, que aparecen en el orden siguiente).

Preguntas conceptuales.

1. ¿Siguen valiendo los mismos argumentos de simetría para los campos eléctrico y magnético en el caso dinámico?
2. ¿Cuál es la idea de resolver problemas dinámicos mediante la aproximación cuasi-estacionaria? ¿Qué ventajas presenta?
3. Supongamos un problema en el que se plantea calcular el $\mathbf{B}^{(1)}$ que resulta de un $\mathbf{E}^{(0)}$ radial. Según lo que se sabe de la guía de repaso, por simetría, $\mathbf{B}^{(1)} = 0$. Ahora bien, entonces: $0 = \nabla \times \mathbf{B}^{(1)} = f(r)\hat{r} \neq 0$ donde $f \propto \partial_t E$. ¿Dónde falla el razonamiento? Esta dificultad debería haber surgido en el problema 5.
4. ¿Qué diferencia hay entre calcular la fuerza sobre una distribución dada usando el tensor de Maxwell y la fuerza de Lorentz?
5. ¿En qué casos puede calcularse la fuerza sobre una distribución integrando el flujo del tensor de Maxwell?
6. ¿De qué manera conviene tomar los ejes de coordenadas, en un punto dado, para que el tensor de Maxwell (eléctrico o magnético) sea diagonal en esa base? ¿Cómo ayuda esto para elegir la superficie de integración?