14. Si $\nabla^2 E - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} E = 0$ y $E(r,t) = Re\{\tilde{E}(r)e^{i\omega t}\}$ enton $\nabla^2 \widetilde{E} + \omega^2 \mu_0 \in \widetilde{E} = 0$ demostrar esto último. Es notación usual usar U para el fasor, U = E. Para esto usamos identidades vectoriales: V2 E = V2(\(\tilde{E}\) eiwt) = \(\tilde{E}\) V2 eiwt + 2 (\(\tilde{V}\)eiwt . \(\nabla\)) \(\tilde{E}\) + eiwt \(\nabla^2\tilde{E}\), dado que eint no depende de r entonces Veint=0, de modo que V2 E = eiwtV2 E. vego $\frac{\partial^2}{\partial t^2} E = E \frac{\partial^2}{\partial t^2} e^{i\omega t} = -\omega^2 E e^{i\omega t}$, así pues $\nabla^2 \tilde{E} - \frac{1}{v^2} \frac{\partial^2}{\partial t^2} E = e^{i\omega t} \nabla^2 \tilde{E} + \frac{1}{v^2} \omega^2 \tilde{E} e^{i\omega t} - e^{i\omega t} \left(\nabla^2 \tilde{E} + \omega^2 \mu \epsilon \tilde{E} \right)$ al estar considerando materiales no magnéticos te-nemos µ=µo, entonces $\nabla^2 \tilde{E} + \omega^2 u_0 \in \tilde{E} = 0$.

15. S; U(r) satisface $\nabla^2 U + k^2 U = 0$, demostrar que en coordenadas cartesianas se tiene U(r)=Aeik·r+Beik·r como solución general. Suponemos que U(c)= X(x) Y(y) Z(z) entonces se cumple $\frac{1}{X}\frac{d^2}{dx^2}X + \frac{1}{Y}\frac{d^2}{dy^2}Y + \frac{1}{Z}\frac{d^2}{dz^2}Z = -k^2$ los tres términos son independientes de las demás va riables, y suman una constante, entonces cada uno es igual a una constante: $\frac{1}{X}\frac{d^2}{dx^2}X = -k_x^2$, $\frac{1}{y}\frac{d^2}{dy^2}Y = -k_y^2$ y $\frac{1}{7}\frac{d^2}{dz^2}Z = -k_z$, en don de ya hemos (anticipadamente) asignado las constantes adecuadas ques la suma es, en efecto, - k2 Cada una de las anteriores tiene dos soluciones $X_1(x) = e^{-ikx}$ $Y_1(y) = e^{-ikyy}$ $Y_1(x) = e^{-ik\cdot x}$ $X_{2}(x) = e^{ik_{x}x}$ $Y_{2}(y) = e^{ik_{y}y}$ $Y_{2}(r) = e^{ik_{y}x}$ $Z_1(z) = e^{-ikz}Z$ 72(2) = pik22 por lo que la solución general es una combinación li-neal de las anteriores; U(r)=Ae-ik·r+Beik·r

16. Si U satisface 720 + k2 U=0, demostrar que en coordenadas cilíndricas se tiené $U(r) = J_m(k_r \rho) e^{im\phi} e^{-i\beta z}$ con β on número, $k_T = \sqrt{k^2 - \beta^2}$ y m in número ente 0 Suponemas que U(r)=P(p) D(p) Z(z) entonces: $0 = \nabla^2 U + k^2 U = \Phi + 2 \left(\frac{d^2}{d\rho^2} P + \frac{1}{\rho} \frac{d}{d\rho} P \right) + \frac{1}{\rho^2} P + \frac{d^2}{d\rho^2} \Phi + P \Phi + \frac{d^2}{d\rho^2} \Phi$ + k2 P = 2; entonces $\frac{1}{P} \left(\frac{d^2}{d\rho^2} P + \frac{1}{\rho} \frac{d}{d\rho} P \right) + \frac{1}{\rho^2} \frac{1}{\Phi} \frac{d^2}{d\rho^2} \Phi + \frac{1}{7} \frac{d^2}{dz^2} Z = -k^2$ los dos primeros terminos (que dependen de ρ y φ) y el tercer termino que sólo depende de z son iguales a una constante pues su suma es -k², una constante, así $\frac{1}{2}\frac{d^2}{dz^2} = -\beta^2 \implies Z(z) = e^{-i\beta z}$. Sustituyendo en la ewación se tiene $\frac{\rho^{2}}{P}\left(\frac{d^{2}}{d\rho^{2}}P + \frac{1}{\rho}\frac{1}{d\rho}P\right) + \left(\frac{k^{2} - \beta^{2}}{k^{2}}\right)\rho^{2} + \frac{1}{\Phi}\frac{d^{2}}{d\rho^{2}}\Phi = 0,$ ahora, los dos primeros terminos y el tercer termino son constantes al ser terminos con variables diferen tes, así $\frac{1}{\Phi} \frac{d^2}{d\phi^2} \Phi = -m^2 \Rightarrow \Phi(\phi) = e^{im\phi}$, para que lo anterior tenga sentido físico entonces al regresar a un mismo punto angular el volor del campo de be ser el mismo, por lo que me Zu. Finalmente.

DEAN

p² d² P+pd P+[(k+p)²-m²]P=0, haciendo un cam bio de variable à u= kp entonces 2 m o o m u 2 d 2 P + u d P + (u2 - m2) P=0, m) no que es la ecuación diferencial de Bessel y su solución es Im(u) = Im(k+p). Por lo tanto U(r)=Jn(k-p)eimpeiBz

BOOK