

Entonces tenemos la ecuación de onda escalar:

$$\nabla^2 U + \frac{n^2}{c^2} \omega^2 U = 0,$$

con $E(\underline{r}) = \text{Re}\{U(\underline{r})e^{i\omega t}\}$. De la misma forma

$$\nabla^2 U + n^2 k_0^2 U = 0 \Leftrightarrow \nabla^2 U + k^2 U = 0.$$

En coordenadas cartesianas

$$U(\underline{r}) = X(x)Y(y)Z(z) \Rightarrow U(\underline{r}) = A e^{-i\mathbf{k} \cdot \underline{r}} + B e^{i\mathbf{k} \cdot \underline{r}}.$$

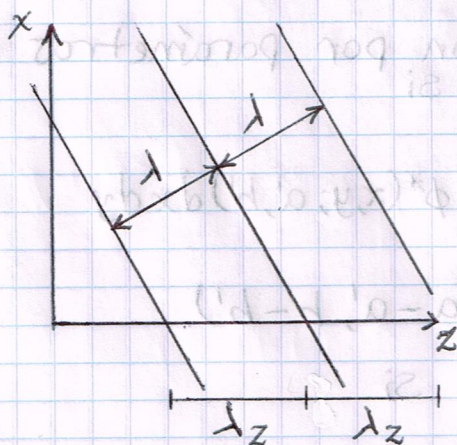
En coordenadas cilíndricas se tienen los modos de Bessel

$$U(\underline{r}) = U(\rho, \phi, z) = P(\rho)\Phi(\phi)Z(z) \Rightarrow U(\underline{r}) = J_m(\rho k_r) e^{im\phi} e^{-i\beta z},$$

con $k_r = \sqrt{k^2 - \beta^2} = \sqrt{k_x^2 + k_y^2}$, $\beta^2 = k_z^2$ y m es un número entero.

Regresando a ondas planas... Así como tenemos una frecuencia ν , también hay una frecuencia espacial, la longitud de onda λ está relacionada, a saber $f = \lambda^{-1}$.

Los frentes de onda satisfacen que $\mathbf{k} \cdot \underline{r}$ es constante, como tenemos una onda plana $e^{\pm i\mathbf{k} \cdot \underline{r}}$ entonces λ es la distancia entre planos de frentes de onda de una misma fase.



Dado un sistema coordenado es posible definir, para una onda plana, las frecuencias f_x , f_y y f_z , tales que

$$f_i = \frac{1}{\lambda_i},$$

así que f_x , f_y y f_z están relacionadas con los cosenos directores de la onda plana:

$$k_x = k \cos \alpha = 2\pi f_x, \quad k_y = k \cos \beta$$

y $k_z = k \cos \gamma = 2\pi f_z$; de modo que $f_i = \cos \theta_i / \lambda$.