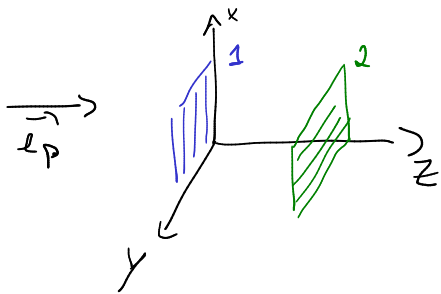


Aula de Dividas 3 (19/Fev)

Decomposição espectral (experiência de polarização de fótons)

Caso 1: Dois polarizadores perpendiculares



Estado inicial dos fótons (antes do polarizador 1)

$$\vec{l}_p = \cos\theta \vec{e}_x + \sin\theta \vec{e}_y,$$

que corresponde à probabilidade de passar o polarizador 1

$$P(\text{passar 1}) = \cos^2\theta$$

Depois de passar pelo polarizador 1, o estado dos fótons (que "conseguiram" passar) será

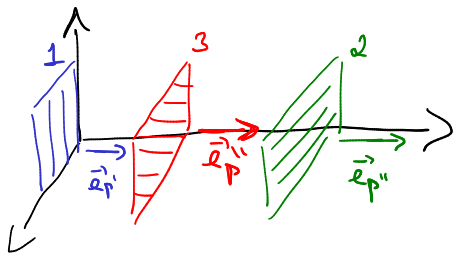
$$\vec{e}_p' = \vec{e}_x$$

Assim, a probabilidade de passar pelo polarizador 2 será

$$P(\text{passar 2}) = ?$$

$$\text{Como } \vec{e}_p' = \vec{e}_x = 1 \cdot \vec{e}_x + 0 \cdot \vec{e}_y \Rightarrow P(\text{passar 2}) = 0.$$

Caso 2 : Dois polarizadores perpendiculares, 1 e 2, e um terceiro polarizador 3 não perpendicular entre 1 e 2.



Depois de 1 temos estado
 $\vec{e}_p = \vec{e}_x$

que pode ser escrito na base de auto-estados associados ao polarizador 3, i.e., \vec{e}_ω e $\vec{e}_{\perp\omega}$,

$$\vec{e}_p = \vec{e}_x = \cos\alpha \vec{e}_\omega + \sin\alpha \vec{e}_{\perp\omega}$$

A probabilidade de um fóton neste estado passar no polarizador 3 será então

$$P(\text{passa 3}) = \cos^2\alpha$$

Se o fóton passar o polarizador 3, o seu estado imediatamente desse polarizador será

$$\vec{e}_p'' = \vec{e}_\omega$$

Então, se quisermos expressar este estado \vec{e}_p'' na base de auto-estados associados ao último polarizador (i.e., \vec{e}_x e \vec{e}_y), teremos

$$\vec{e}_p'' = \cos\alpha \vec{e}_x + \sin\alpha \vec{e}_y$$

e assim poderemos prever a probabilidade de

um fóton neste estado \vec{e}_p'' passar pelo polarizador 2,

$$P(\text{passo 2}) = \sin^2 \alpha$$

Caso o fóton passe por este último polarizador o seu estado será então dado por

$$\vec{e}_p''' = \vec{e}_y$$

Note: É crucial ter em mente que a medição (i.e. a acção do polarizador no estado do fóton) altera irremediavelmente o estado do fóton. De certa forma, o polarizador "roda" o estado de polarização do fóton.

Note: Qual a probabilidade total de um fóton passar por todos os polarizadores no caso 1 e no caso 2?

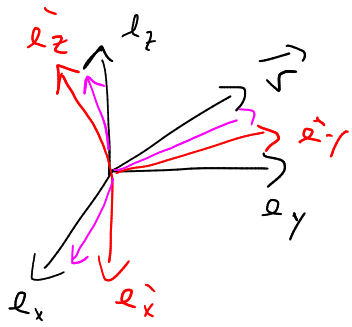
$$P_1(\text{passar todos}) = 0$$

$$P_2(\text{passar todos}) = \cos^2 \theta \cdot \cos^2 \alpha \cdot \sin^2 \alpha \neq 0$$

\downarrow
em geral
(se $\alpha \neq \theta + \frac{\pi}{2}$).

Note: Podemos escolher qualquer base para expressar os nossos estados. É análogo

é mudar os eixos cartesianos na forma de expressar um vector \vec{v}



$$\begin{aligned}\vec{v} &= x \vec{e}_x + y \vec{e}_y + z \vec{e}_z \\ &= x' \vec{e}'_x + y' \vec{e}'_y + z' \vec{e}'_z\end{aligned}$$

$$(\theta, \phi) \quad \begin{aligned}\theta &\in [0, \pi] \\ \phi &\in [0, 2\pi]\end{aligned}$$

Devemos, em \mathbb{R}^3 , escolher a base mais apropriada (mais natural) para a medição que queremos fazer.

————— // —————

Folha 2:

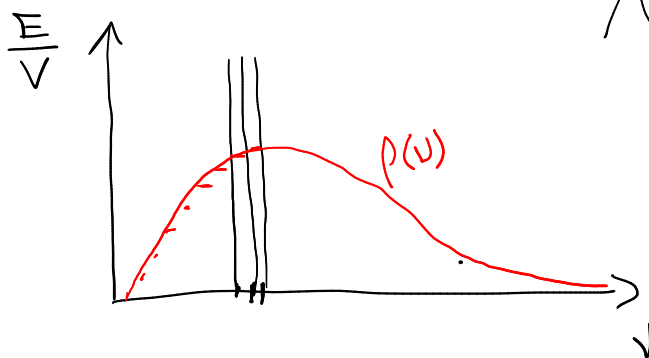
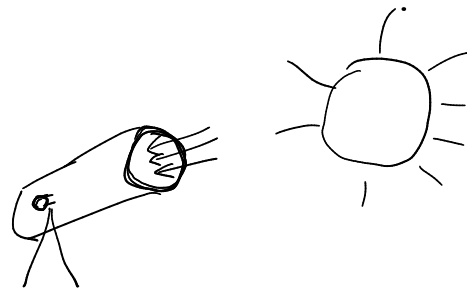
① (2)

Dimensões de $\rho(v)$.

Note: Exemplo das dimensões energia cinética clássica

$$\begin{aligned}E_c = \frac{mv^2}{2} &\Rightarrow [E_c] = [m] \cdot [v^2] = [m] \cdot [v]^2 \\ &= m \cdot \left(\frac{L}{T}\right)^2 = m L^2 T^{-2}\end{aligned}$$

$$[p] = \frac{\text{Energia}}{\text{Volume} \times \text{Frequência}}$$



$$\frac{E}{V}$$

$$\frac{E}{V} = \mathcal{E} \Rightarrow d\mathcal{E} = p(\nu) \cdot d\nu$$

$$\Rightarrow p(\nu) = \frac{d\mathcal{E}}{d\nu} \Rightarrow [p(\nu)] = \frac{[\mathcal{E}]}{[\nu]}$$

Exemplo: Análise dimensional de uma eq de Schrödinger em 1D

$$i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} = -\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2} \psi$$

$\hbar \rightarrow m$

Dimensões: E.T T⁻¹

$$\left[i\hbar \frac{\partial \psi}{\partial t} \right] = [\hbar] \cdot \left[\frac{\partial}{\partial t} \right] \cdot [\psi] = E \cdot T \cdot T^{-1} = E = \frac{\pi L^2}{T^2}$$

$$\left[-\frac{\hbar^2 \nabla^2}{2} \psi \right] = [\hbar]^2 \cdot \left[\frac{\partial^2}{\partial x^2} \right] \cdot [\psi] = E^2 \cdot \frac{T^2}{L^2}$$

$$= \left(\frac{\pi L^2}{T^2} \right)^2 \cdot \frac{T^2}{L^2} = \pi^2 \frac{L^2}{T^2}$$