

Qubit polaryzacyjny

5 października 2015
00:01

- Problem z światłem \rightarrow Mechanika kwantowa (foton), indeterminizm, superpozycja, splątanie.
 - Kwantowa informacja - uloty kwantowe jako nośnik: informacja, co nowego wniesła fizyka kwantowa: komunikacja, obliczenia, bezpieczeństwo, ...
 - polaryzacja fotonu - podstaw. model

2. Pol. fali e-m



$$E_{ox} \hat{e}_x \cos(kz - \omega t), \quad E_{oy} \hat{e}_y \cos(kz - \omega t)$$

superpozycja, linia, kwadrat, itp. Ogólnie:

$$\vec{E} = \begin{pmatrix} E_{ox} \cos(kz - \omega t + \varphi_x) \\ E_{oy} \cos(kz - \omega t + \varphi_y) \end{pmatrix} = \text{Re} \left[\vec{E} e^{i(kz - \omega t)} \right]$$

$$\vec{E} = \begin{pmatrix} E_{ox} e^{i\varphi_x} \\ E_{oy} e^{i\varphi_y} \end{pmatrix} \hat{E} = \begin{pmatrix} E_{ox} \\ E_{oy} e^{i\varphi} \end{pmatrix}$$

$$\left\{ \begin{matrix} \begin{bmatrix} 1 \\ 0 \end{bmatrix}, \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix}, \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ 1 \end{bmatrix}, \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -1 \end{bmatrix}, \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ i \end{bmatrix}, \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{bmatrix} 1 \\ -i \end{bmatrix} \end{matrix} \right\}$$

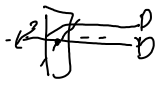
interferencja $I \propto |\vec{E}|^2 = |E_{ox}|^2 + |E_{oy}|^2$

• Transd. pol.

• polaryzator :

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix}$$

(płytki PBS)



• płytki foton :

$$\begin{pmatrix} e^{i\alpha} & 0 \\ 0 & e^{i\beta} \end{pmatrix}$$

rotacja

$$\begin{pmatrix} e^{i\frac{\alpha}{2}} & 0 \\ 0 & e^{-i\frac{\alpha}{2}} \end{pmatrix}$$

$\alpha = \pi$ - półfala

$\alpha = \frac{\pi}{2}$ ćwierć

3. Pojemność foton:

$$|\psi\rangle = \begin{pmatrix} \psi_x \\ \psi_y \end{pmatrix} \quad p_x = |\psi_x|^2 \quad p_y = |\psi_y|^2$$

$|\leftrightarrow\rangle, |\updownarrow\rangle, |\leftarrow\rangle, |\rightarrow\rangle, |\circ\rangle, |\otimes\rangle$

kw. superpozycja \neq mieszanka
płytki

$$\begin{pmatrix} |1,0\rangle \\ |1,1\rangle \end{pmatrix}$$

4. Notacja bra-ket

$$|\psi\rangle = \psi_x |\leftrightarrow\rangle + \psi_y |\updownarrow\rangle$$

$$\langle\psi| = \langle\leftrightarrow| \psi_x^* + \langle\updownarrow| \psi_y^*$$

$$\langle \psi | \psi \rangle = \psi_x^* \psi_x + \psi_y^* \psi_y$$

$$\text{inaczej } |\psi\rangle = \sum_i \psi_i \cdot |i\rangle \quad \psi_i = \langle i | \psi \rangle$$

operacja z. d. prowadzi do generatora: $u = \begin{pmatrix} 1 & \\ & -1 \end{pmatrix}$, $u^\dagger u = 1$
 np. przytębiając

5. qubit i sfera Blocha

$$|\psi\rangle = \cos \frac{\theta}{2} |0\rangle + \sin \frac{\theta}{2} e^{i\phi} |1\rangle$$



Pomiar polaryzacji w b. w.

$$\hat{x} \quad P_x = |0\rangle\langle 0| \quad P_y = |\psi\rangle\langle \psi| = \langle \psi | |0\rangle\langle 0| | \psi \rangle$$

$$\hat{y} \quad P_z = |1\rangle\langle 1| \quad P_x$$

$$\hat{z} \quad P_0, P_1$$

$$\sigma_z = \begin{pmatrix} 1 & \\ & -1 \end{pmatrix}, \quad \sigma_x = |0\rangle\langle 1| + |1\rangle\langle 0| = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & 1 \end{pmatrix} - \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & -1 \\ -1 & 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$$

$$\sigma_y = |0\rangle\langle 0| - |1\rangle\langle 1| = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & \\ & 1 \end{pmatrix} - \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & \\ & -1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

$$\vec{s} = \begin{pmatrix} \langle \sigma_x \rangle \\ \langle \sigma_y \rangle \\ \langle \sigma_z \rangle \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sin \theta \cos \phi \\ \sin \theta \sin \phi \\ \cos \theta \end{pmatrix}$$

$$|\langle \psi | \psi' \rangle|^2 = \frac{1}{2} (1 + \vec{s} \cdot \vec{s}')^2$$

alternatywnie macierz Jonesa u obrotu wektora Blocha
 ($SU(2)$ vs $SO(3)$)