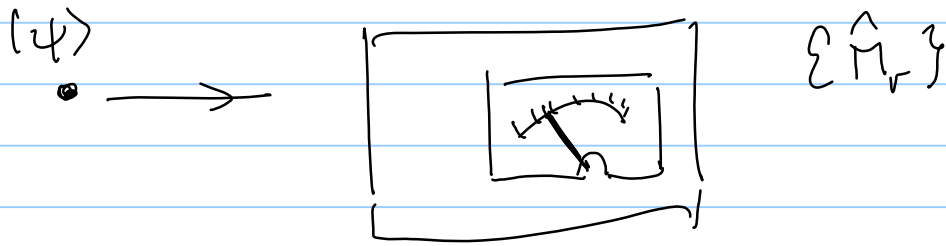


INFORMACJA Kwantowa 1/2 - UMLAD 6

Pomiar kwantowy:



Elementary pyłtad - poyprad: dwa detyktory.

Prawdopodobieństwo otrzymania wyniku r

$$p_r = \langle \psi | \hat{M}_r | \psi \rangle$$

Chcemy porównać z doświadczeniem. Potrzebujemy wielu pomiarów respekt niezależnych w tym samym stanie $|\psi\rangle$, dla każdego doświadczenia. Dla N kopii n_1 okoliczności $r=1$, itd. No to odczytamy, że

$$p_r \approx \frac{n_r}{N}$$

z doświadczenia do zależności statystycznej.

Jżeli tak jest, to OK i wszystko.

Ale ten pomiar, że któryś z nich nie może być i w respekt statystyczny wtedy są pomiarowe w innych staniach.

Z prawdopodobieństw w_1 w stanie $|\psi^{(1)}\rangle$
 i tak, w_2 w stanie $|\psi^{(2)}\rangle$
 ...

to nie mamy niezależnego pojęcia który stan.

Przeanalizujmy otrzymane wyrażenie ρ_r byśmy do niego doszli.

$$\rho_r = \sum_i w_i \langle \psi^{(i)} | \hat{M}_r | \psi^{(i)} \rangle$$

To jest skomplikowany sposób zapisu stanu układu statystycznego. Czy możemy go uprościć?

Pamiętajmy, że

$$\langle \psi^{(i)} | \hat{M}_r | \psi^{(i)} \rangle = \text{Tr} (| \psi^{(i)} \rangle \langle \psi^{(i)} | \hat{M}_r)$$

Wtedy mamy:

$$\begin{aligned} \rho_r &= \sum_i w_i \text{Tr} (| \psi^{(i)} \rangle \langle \psi^{(i)} | \hat{M}_r) \\ &= \text{Tr} \left[\underbrace{\left(\sum_i w_i | \psi^{(i)} \rangle \langle \psi^{(i)} | \right)}_{\hat{\rho}} \hat{M}_r \right] \end{aligned}$$

OPERATOR GĘSTOŚCI - zawiera całą informację potrzebną do przewidzenia wyników pomiarów.

$$\rho_r = \text{Tr} (\hat{\rho} \hat{M}_r)$$

To jest nasz uproszczenie. Został nam zapis $\{ (p_i, | \psi^{(i)} \rangle) \}$ oraz definiujemy $\hat{\rho}$

Ale widać, że $\hat{\rho}$ nie jest jedynym.

Pytanie:

$$\frac{1}{2} |\leftrightarrow\rangle\langle\leftrightarrow| + \frac{1}{2} |\Downarrow\rangle\langle\Downarrow| = \frac{1}{2} |\Uparrow\rangle\langle\Uparrow| + \frac{1}{2} |\Downarrow\rangle\langle\Downarrow| = \frac{1}{2} \hat{1}$$

Nie jest to stan
odwrotny, czy taki stan
poprostu jest to stan, z \leftrightarrow i \Downarrow
czy \Uparrow i \Downarrow z je do siebie
przebieg do siebie. !

Operator gęstości ma pewne własności:

- 1) $\hat{\rho} = \hat{\rho}^\dagger$ - hermitowski
 - 2) $\text{Tr} \hat{\rho} = 1$
 - 3) $\hat{\rho} \geq 0$
- } do własności
bądź
oczywiste.

U naszego przypadku, jeżeli $\hat{\rho} = |\psi\rangle\langle\psi|$
wówczas jest to stan czysty. Jeśli $\hat{\rho}$ nie
jest to stan czysty, to jest to stan mieszanym
de m. rep. - partii operatora

Jaka jest, czy $\hat{\rho}$ opisuje stan
czysty, czy mieszanym? Ten stan
mieszany jest to stan mieszany.

$$\hat{\rho} = \sum_j \lambda_j |u_j\rangle\langle u_j|$$

$$\lambda_j \geq 0 \quad (\text{bo } \hat{\rho} \geq 0), \quad \lambda_j \leq 1 \quad (\text{bo } 1 = \text{Tr} \hat{\rho} = \sum_j \lambda_j)$$

U Adin vanc:

$$\text{Tr } \hat{\rho}^2 = \sum_j \lambda_j^2 \leq \left(\sum_j \lambda_j \right)^2 = 1$$

Zueli vinci: (\Leftrightarrow) dle poverno k may
 $\lambda_n = 1$ i prosteke $\lambda_j = 0$

Cyri $\hat{\rho} = |u_n\rangle\langle u_n|$

[Uvaga: doid dide dle poverni \mathbb{C}^d
 doidai fignic nejny ip do tri pyz $d=2$]

Ucin ne dibe do fign Blocha:

$$|\psi^{(i)}\rangle\langle\psi^{(i)}| = \frac{1}{2} \left(\mathbb{1} + \vec{s}^{(i)} \cdot \vec{\sigma} \right)$$

U belm vanc:

$$\begin{aligned} \hat{\rho} &= \sum_i w_i |\psi^{(i)}\rangle\langle\psi^{(i)}| = \\ &= \frac{1}{2} \left(\mathbb{1} + \left(\sum_i w_i \vec{s}^{(i)} \right) \cdot \vec{\sigma} \right) \end{aligned}$$

\vec{s} - Vektor Blocha
 opredeljaet $\hat{\rho}$

0 qvistic $\vec{s} = \text{Tr} \left(\hat{\rho} \vec{\sigma} \right)$
 teh jib to kyt
 dle stav - cyfry.



Zmieniawy biegi. Gra:

AUCJA

BOB

U pewnej chwili cena Alicji i Bob dostaje po jednym z dwóch pytań. z jedn. pseudo publiciterni.
 Alicja: A_1 lub A_2 Bob: B_1 lub B_2
 one otwiera pytanie czy odpowie licie niechcąc
 tak lub nie. ϕ lub dech. od
 siebie, ie nie my, cenn wiedziec sa,
 ktore pytanie otworze druga osoba.

Tabela wyników:

	TAU - TAU NIE - NIE	TAU - NIE NIE - TAU
$A_1 \& B_1$	+4€	-4€
$A_1 \& B_2$	+4€	-4€
$A_2 \& B_1$	+4€	-4€
$A_2 \& B_2$	-4€	+4€

Alicja i Bob mogą wybrać strategię przed grą.

Twierdzenie Balle:

$$-2€ \leq \text{ŚREDNI ZYSK} \leq 2€$$

Doświadczenie: Niech $a_1, a_2 = \pm 1$ będą odpowiednio przygotowanymi przez Alicję i Boba stanami A_1, A_2 w danej chwili. $+1 = TAU$, $-1 = NI$. Tak samo Bob.

Zgadźcie dla każdego stanu wyprawy (po niedzieli po możliwych rezultatach pomiarów):

$$a_1 b_1 + a_1 b_2 + a_2 b_1 - a_2 b_2$$

$$= a_1 (b_1 + b_2) + a_2 (b_1 - b_2)$$

Jeden z tych iloczynów jest równy zero zależnie od tego czy $b_1 = -b_2$ czy $b_1 = +b_2$. A drugi jest oczywiście parzysty -2 oraz 2 .

Ziślej następuje doświadczenie. Przygotujmy parę fotoni, jeden z nich wyślemy do Alicji, drugi do Boba.

Jaki opisujemy ten parę fotonów? Zakładamy, że one są niezwiązane. Ma sens następujący opis: $|\uparrow\rangle_A |\uparrow\rangle_B$ (mamy fotony splecione w parę do Alicji i Boba).
 Albo $|\uparrow\rangle_A |\downarrow\rangle_B$ - nie odnot.

Umyślnie matematycznie: to co dzieje się w świecie $LOCUM$ TENSOROWY jest liniowym opisem stanu kwantowego. Foton jest "związany" z innymi fotonami nie poprzez siłę do microwyższych.

U mednie wstajj wolu man brai
superpozycje. Kowajj stan

$$|\Psi_{-}\rangle_{AB} = \frac{1}{\sqrt{2}} (|\leftrightarrow\rangle_A |\uparrow\rangle_B - |\downarrow\rangle_A |\leftrightarrow\rangle_B)$$

Superpozycje dwuch wzajemnie wykluczajacych stanow,
 przypisy, ic Alicji ustalona polaryzacja
 pod katem $\frac{\theta_a}{2}$, Bob pod katem $\frac{\theta_b}{2}$.

Dla pojedynczoj fotki prawdopodobienstwo
 tego, ze fotka przyjde jest dane przez

$$|\langle \theta_a | \Psi \rangle|^2, \text{ gdzie } |\theta_a\rangle = \cos \frac{\theta_a}{2} |\leftrightarrow\rangle + \sin \frac{\theta_a}{2} |\downarrow\rangle$$

Tak samo u Boba.

To, co bierzemy do wiadomosci, to

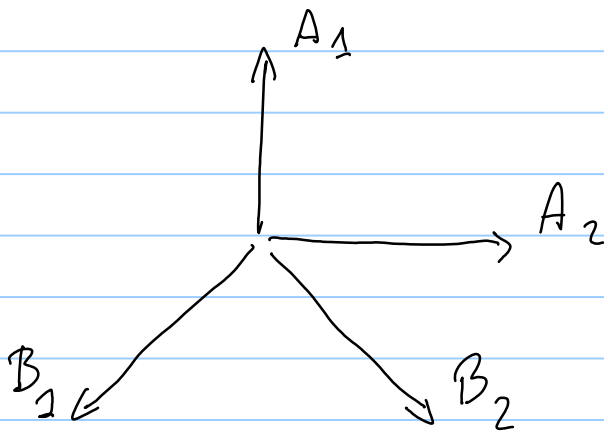
$$p(\theta_a, \theta_b) = \left| \langle \theta_a | \langle \theta_b | |\Psi_{-}\rangle_{AB} \right|^2$$

No to liczymy:

$$\begin{aligned} \langle \theta_a | \langle \theta_b | &= \cos \frac{\theta_a}{2} \cos \frac{\theta_b}{2} \langle \leftrightarrow | \langle \leftrightarrow | \\ &+ \cos \frac{\theta_a}{2} \sin \frac{\theta_b}{2} \langle \leftrightarrow | \langle \downarrow | + \sin \frac{\theta_a}{2} \cos \frac{\theta_b}{2} \langle \downarrow | \langle \leftrightarrow | \\ &+ \sin \frac{\theta_a}{2} \sin \frac{\theta_b}{2} \langle \downarrow | \langle \downarrow | \end{aligned}$$

Jak teraz liczymy, to znowi skelamy, to
 skelajemy wlasnie Alicji osobno i wtedy
 Boba osobno. U tego celu sace:

Strategia: w zależności od sytuacji
pytani Alicja i Bob wybierają:



$$\begin{aligned}\theta_{A_1} &= 0^\circ & \theta_{B_1} &= 225^\circ \\ \theta_{A_2} &= 90^\circ & \theta_{B_2} &= 135^\circ\end{aligned}$$

Wtedy policzyć, że

$$\begin{aligned}C(\theta_{A_1}, \theta_{B_1}) + C(\theta_{A_1}, \theta_{B_2}) + C(\theta_{A_2}, \theta_{B_1}) \\ - C(\theta_{A_2}, \theta_{B_2}) = 4 \cdot \frac{1}{\sqrt{2}} = 2\sqrt{2}\end{aligned}$$

To jest BARDZO FUNDAMENTALNY
WYNIK: OKAZAŁO SIĘ, ŻE WYNIKI
POLARIZACJI NIE MOGĄ
BYĆ UNIEŚNIEJ OKREŚLONE Z GÓRNY!