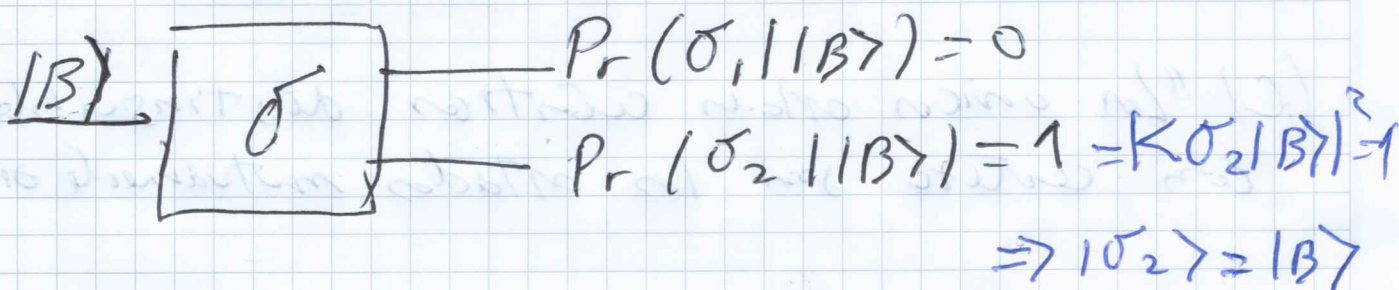
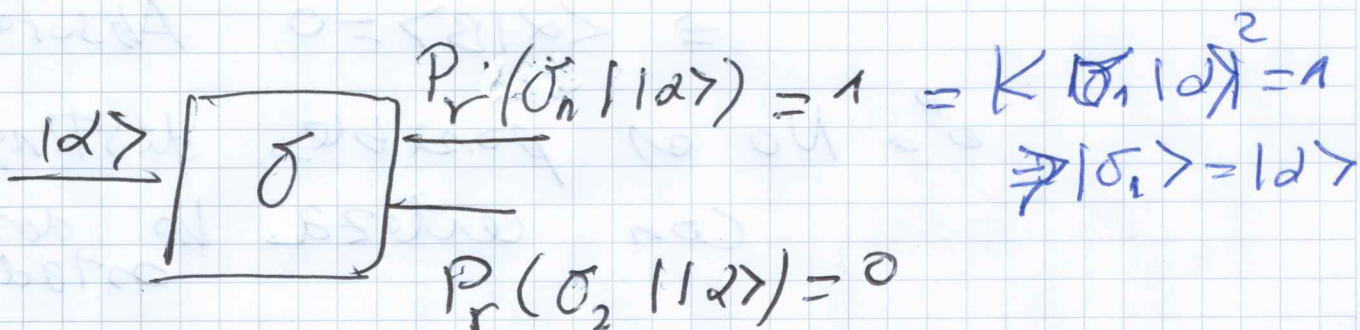


P4

Distinguibilidad de los estados

$|\alpha\rangle$ y $|B\rangle$

(a) Si $\langle \alpha | B \rangle = 0$.



$$\sigma = \sigma_1 |\sigma_1\rangle \langle \sigma_1| + \sigma_2 |\sigma_2\rangle \langle \sigma_2|$$

$$\circ \circ \quad \sigma = \sigma_1 |\alpha\rangle \langle \alpha| + \sigma_2 |B\rangle \langle B|$$

A menos de un valor fijo y de una factor de escala: $\sigma_1 = -\sigma_2 = A$

$$\sigma = |\alpha\rangle \langle \alpha| - |B\rangle \langle B|$$

(D) Si $\langle \alpha | \beta \rangle \neq 0$

Llegamos a lo mismo pero

$\langle \sigma_1 | \sigma_2 \rangle = 0$ por desc. espectral.

pero

$|\sigma_1\rangle = |\alpha\rangle, |\sigma_2\rangle = |\beta\rangle$

$\Rightarrow \langle \alpha | \beta \rangle = 0$ Absurdo

o No es posible distinguir con certeza los dos estados.

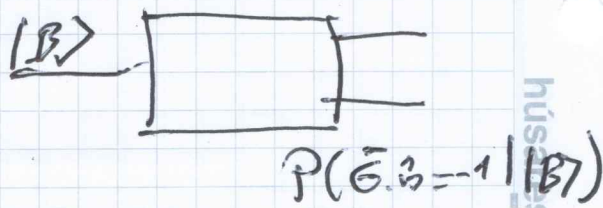
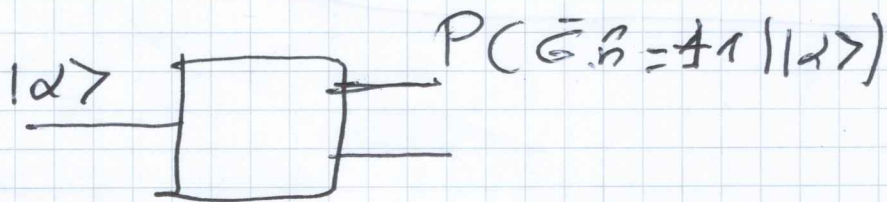
(C) "Los únicos estados cuánticos distinguibles con certeza son los estados mutuamente ortogonales"

(d) En \mathbb{R}^2 cualquier estado está definido por una dirección \hat{a} en la esfera de Bloch -

$|\alpha\rangle = |+, \hat{z}, \hat{a}\rangle$

$|\beta\rangle = |+, \hat{z}, \hat{b}\rangle$

Medimos: $\hat{G} = \hat{n} \begin{cases} + \Rightarrow |\alpha\rangle \\ - \Rightarrow |\beta\rangle \end{cases}$



Cont. [P4] (d) $P_r(|\alpha\rangle)$ y se mide $\bar{S}_z = +1$

$$P_{\text{Éxito}} = P_r(|\alpha\rangle) P_r(\bar{S}_z = +1 | |\alpha\rangle)$$

$$+ P_r(|\beta\rangle) P_r(\bar{S}_z = -1 | |\beta\rangle)$$

$P_r(|\beta\rangle)$ y se mide $\bar{S}_z = -1$

$$P_r(|\alpha\rangle) = \frac{1}{2} = P_r(|\beta\rangle)$$

Usaremos:

$$P_r(\bar{S}_z = +1 | \bar{S}_z = +1) = \langle \bar{S}_z = +1 | \bar{S}_z = +1 \rangle = \frac{\langle \bar{S}_z = +1 | \bar{S}_z = +1 \rangle}{\langle \bar{S}_z = +1 | \bar{S}_z = +1 \rangle}$$

$$= \text{Tr}(\pi_{+\hat{n}} \cdot \pi_{+\hat{a}})$$

$$= \text{Tr} \left[\frac{(1 + \bar{S}_z \cdot \hat{n})}{2} \cdot \frac{(1 + \bar{S}_z \cdot \hat{a})}{2} \right]$$

$$= \frac{1}{4} \text{Tr} \left[\mathbb{1} + \underbrace{\bar{S}_z \cdot \hat{n} \cdot \bar{S}_z \cdot \hat{a}}_{\hat{n} \cdot \hat{a}} + \underbrace{\bar{S}_z \cdot \hat{n} + \bar{S}_z \cdot \hat{a}}_{\text{tr} = 0} \right]$$

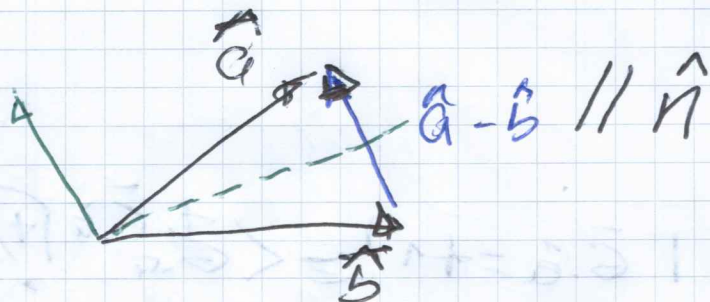
$$\therefore P_r(\bar{S}_z = +1 | \bar{S}_z = +1) = \frac{1}{2} (1 + \hat{n} \cdot \hat{a})$$

Del mismo modo:

$$\begin{aligned} P_r(\vec{c} \cdot \hat{b} = -1 | \vec{c} \cdot \hat{b} = +1) &= \text{tr}(\pi_{-\hat{n}} \pi_{+\hat{b}}) \\ &= \text{tr} \left[\frac{1}{2} (1 - \vec{c} \cdot \hat{a}) \frac{1}{2} (1 + \vec{c} \cdot \hat{b}) \right] \\ &= \frac{1}{2} (1 - \hat{n} \cdot \hat{b}) \end{aligned}$$

$$\therefore P_{\text{éxito}} = \frac{1}{2} + \frac{1}{4} \hat{n} \cdot (\hat{a} - \hat{b})$$

Es máxima si $\hat{n} \parallel \hat{a} - \hat{b}$



$$\text{Máxima } \hat{n} \cdot (\hat{a} - \hat{b}) = |\hat{n}| |\hat{a} - \hat{b}| \underbrace{\cos 0}_1 = \sqrt{(\hat{a} - \hat{b})^2}$$

$$\begin{aligned} \therefore \hat{n} \cdot (\hat{a} - \hat{b}) &= \sqrt{|\hat{a}|^2 + |\hat{b}|^2 - 2\hat{a} \cdot \hat{b}} \\ &= \sqrt{2(1 - \hat{a} \cdot \hat{b})} \end{aligned}$$

$$P_{\text{Máxima}} = \frac{1}{2} + \frac{1}{2\sqrt{2}} \sqrt{1 - \hat{a} \cdot \hat{b}}$$

i) Si $\hat{b} = -\hat{a}$ (ortogonales $\langle \hat{a} | \hat{b} \rangle = 0$) $P_{\text{Máxima}} = 1$

ii) Si $\hat{b} \perp \hat{a}$ $P_{\text{Máxima}} = \frac{1}{2} \left(1 + \frac{1}{\sqrt{2}} \right) \approx 0.85$

iii) Si $\hat{b} \approx \hat{a}$ $P \approx 1$

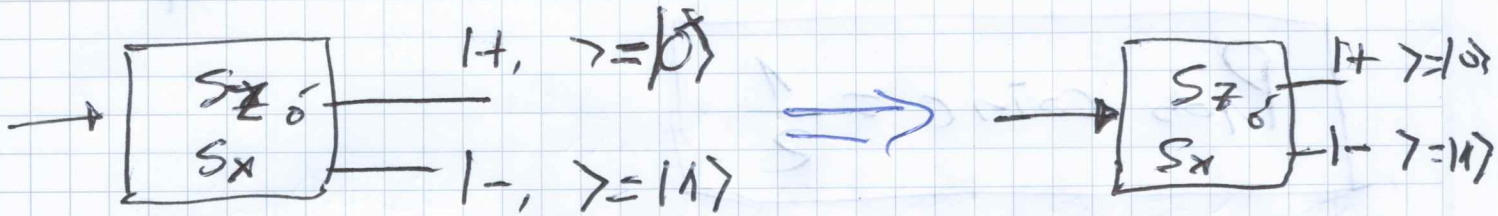
P5

Criptografía Cuántica

Distribución Cuántica de Claves

Protocolo BB84

(Bennet-Brassard 1984)



Alice

Base Estado

Bob

Base Estado

Para obtener el mismo estado (auto estados del mismo operador)

Deben coincidir en el operador:

Alice	Bob
S_z	S_z
S_z	S_x
S_x	S_z
S_x	S_x

$\frac{1}{2}$

de las veces coinciden en la base (operador)

(b) Si miden en la misma base (el mismo observable)

$$P(\text{medir lo mismo} | \text{mismo } \vec{S}_i) = 1$$

$$P_{\text{prob. coinc.}} = \underbrace{P(\text{mismo } \vec{S}_i)}_{1/2} \cdot \underbrace{P(\text{medir lo mismo} | \text{mismo } \vec{S}_i)}_1$$

$$P_{\text{prob. coinc.}} = \frac{1}{2}$$

• Si miden distinto observable,

$$P(\text{medir distinto } \vec{S}_i) = \frac{1}{2}$$

$$P(\text{medir lo mismo} | \text{distinto } \vec{S}_i) = \frac{1}{2}$$

$$P_{\text{prob. coinc.}} = \frac{1}{4}$$

$$P_{\text{prob. coinc. total}} = \frac{3}{4}$$

Para asegurar la misma referencia de forma, sólo las estados medidos con el mismo operador (publicados por Alice)

$$0 \rightarrow |+, \vec{S}_i\rangle \quad 1 \rightarrow |-, \vec{S}_i\rangle \quad \vec{S}_i \begin{cases} S_x \\ S_z \end{cases}$$

(c) Aparece Eve (Evesdropper)
"Peeping"

Prob Eve mide en la misma base
que Alice = $\frac{1}{2}$

Si nervia el ~~est~~ estado como midió.
entonces en cada evento
la Prob. = $\frac{1}{2}$ de medir el correcto
estado.

Pero Eve necesita que
la secuencia sea correcta:

Pequito 1 - Pequito 2 - Pequito 3 - ...

$$\approx \left(\frac{1}{2}\right)^{N \text{ clave.}}$$

\Rightarrow La probabilidad de al menos
un error es grande $(1 - \text{Pequito})$

Bob y Alice pueden detectar
la diferencia y descartar toda
la secuencia.