

§ Problema: Calcular a Relação de Incerteza entre  $S_x$  e  $S_y$  para o estado  $|+\rangle$

O estado  $|+\rangle$  é representado por  $\begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ .

Usamos a representação de Pauli para os operadores  $S_x$  e  $S_y$

$$S_x = \frac{\hbar}{2} \sigma_x = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix},$$

$$S_y = \frac{\hbar}{2} \sigma_y = \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}.$$

Resulta imediatamente que

$$S_x^2 = \left(\frac{\hbar}{2}\right)^2 \sigma_x^2 = \left(\frac{\hbar}{2}\right)^2, \quad S_y^2 = \left(\frac{\hbar}{2}\right)^2 \sigma_y^2 = \left(\frac{\hbar}{2}\right)^2$$

Temos também a relação de comutação:

$$[S_x, S_y] = i\hbar S_z.$$

Os valores médios são nulos:

$$\langle S_x \rangle_{|+\rangle} = \frac{\hbar}{2} \cdot \left(\frac{1}{2}\right) - \frac{\hbar}{2} \left(\frac{1}{2}\right) = 0.$$

$$\langle S_y \rangle_{|+\rangle} = \frac{\hbar}{2} \cdot \left(\frac{1}{2}\right) - \frac{\hbar}{2} \cdot \left(\frac{1}{2}\right) = 0.$$

lembra  
stern-gerlach

Por tanto

$$(\Delta S_x)^2 = S_x^2 = \frac{\hbar^2}{4},$$

$$(\Delta S_y)^2 = S_y^2 = \frac{\hbar^2}{4}.$$

Obtemos então (forma exata):

$$\langle (\Delta S_x)^2 \rangle_{|+\rangle} \langle (\Delta S_y)^2 \rangle_{|+\rangle} = \left( \frac{\hbar^2}{4} \right)^2;$$

Calculamos agora o lado direito da desigualdade:

$$\frac{1}{4} \left| \langle [S_x, S_y] \rangle_{|+\rangle} \right|^2 = \frac{1}{4} \left| \langle + | i\hbar S_z | + \rangle \right|^2$$

$$= \frac{1}{4} \left| i\hbar \cdot \frac{\hbar}{2} \right|^2 = \frac{1}{4} \left( \frac{\hbar^2}{4} \right)^2 = \left( \frac{\hbar^2}{4} \right)^2$$

De maneira, que neste caso temos a igualdade:

$$\begin{aligned} \langle (\Delta S_x)^2 \rangle_{|+\rangle} \langle (\Delta S_y)^2 \rangle_{|+\rangle} &= \frac{1}{4} \left| \langle [S_x, S_y] \rangle_{|+\rangle} \right|^2 \\ &= \left( \frac{\hbar^2}{4} \right)^2, \end{aligned}$$

que é consequência de  $\{S_x, S_y\} = 0$ .

## § Mudança da Base

Sejam dois conjuntos ortonormais completos:

$$\{|a'\rangle\}, \quad \{|b'\rangle\} \quad .$$

Assim temos

$$\begin{aligned} \langle a'|a''\rangle &= \delta_{a',a''} \\ \langle b'|b''\rangle &= \delta_{b',b''} \\ 1 &= \sum_{a'} |a'\rangle\langle a'| = \sum_{b'} |b'\rangle\langle b'| \end{aligned}$$

### §Def: Operador Unitário U

$$U^\dagger \cdot U = U \cdot U^\dagger = 1 \implies U^{-1} = U^\dagger$$

**Theorem 1.** *Sempre existe um operador unitário que transforma a base, isto é um operador U tal que*

$$|b^{(j)}\rangle = U |a^{(j)}\rangle, \quad j = 1, 2, \dots, N.$$

**Dem.** Por construção o operador abaixo faz a mudança da base

$$U = \sum_k |b^{(k)}\rangle\langle a^{(k)}|.$$

Em efeito,

$$U |a^{(j)}\rangle = \sum_k |b^{(k)}\rangle\langle a^{(k)}|a^{(j)}\rangle = |b^{(j)}\rangle, \quad j = 1, 2, \dots, N.$$

Mostremos que U é unitário:

$$\begin{aligned} U^\dagger &= \sum_k |a^{(k)}\rangle\langle b^{(k)}|, \\ U^\dagger \cdot U &= \sum_{k,k'} |a^{(k)}\rangle\langle b^{(k)}| |b^{(k')}\rangle\langle a^{(k')}| = \\ &= \sum_{k,k'} |a^{(k)}\rangle \delta_{k,k'} \langle a^{(k')}| = \sum_{a'} |a'\rangle\langle a'| = 1. \quad c.q.d. \quad \square \end{aligned}$$

Em outras palavras, isto é uma consequência trivial do desenvolvimento:

$$|b'\rangle = \sum_{a'} |a'\rangle\langle a'|b'\rangle.$$

Calculamos agora a representação matricial de  $U$  em relação à base  $\{|a'\rangle\}$ . Temos o resultado

$$\begin{aligned}\langle a^{(k)} | U | a^{(j)} \rangle &= \sum_i \langle a^{(k)} | b^{(i)} \rangle \langle a^{(i)} | a^{(j)} \rangle = \\ &= \sum_i \langle a^{(k)} | b^{(i)} \rangle \delta_{ij} = \langle a^{(k)} | b^{(j)} \rangle .\end{aligned}$$

Os elementos de matriz de  $U$  na base  $\{|a'\rangle\}$  são construídos pelos *produtos internos* entre as duas bases.

### §. Transformação de coordenadas

Seja  $|\alpha\rangle$  um ket arbitrário. Ele pode ser expandido em relação a qualquer uma das bases:

$$|\alpha\rangle = \sum_{a'} |a'\rangle \langle a'|\alpha\rangle = \sum_{b'} |b'\rangle \langle b'|\alpha\rangle .$$

Procuramos a equação de transformação dos coeficientes. Primeiro notamos que

$$\langle a^{(j)} | U^\dagger | a^{(k)} \rangle = \langle a^{(k)} | b^{(j)} \rangle^* = \langle b^{(j)} | a^{(k)} \rangle ,$$

e portanto temos

$$\begin{aligned}\langle b^{(k)} | \alpha \rangle &= \sum_i \langle b^{(k)} | a^{(i)} \rangle \langle a^{(i)} | \alpha \rangle = \\ &= \sum_i \langle a^{(k)} | U^\dagger | a^{(i)} \rangle \langle a^{(i)} | \alpha \rangle .\end{aligned}\tag{0.1}$$

A equação acima (0.1) pode ser representada em notação matricial

$$\begin{pmatrix} \langle b^{(1)} | \alpha \rangle \\ \vdots \\ \langle b^{(N)} | \alpha \rangle \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} U_{11}^\dagger & \cdot & \cdot & \cdot & U_{1N}^\dagger \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ U_{N1}^\dagger & \cdot & \cdot & \cdot & U_{NN}^\dagger \end{pmatrix} \circ \begin{pmatrix} \langle a^{(1)} | \alpha \rangle \\ \vdots \\ \langle a^{(N)} | \alpha \rangle \end{pmatrix} .$$

As novas ‘coordenadas’ de  $|\alpha\rangle$  são obtidas a partir das velhas através de  $U^\dagger$ . Em contrapartida, a mudança da base é dada por  $U$ :

$$|b^{(j)}\rangle = U |a^{(j)}\rangle , \quad j = 1, 2, \dots, N.$$

### §. Transformação dos elementos de matriz

Seja a matriz de um operador arbitrário  $X$ . Calculemos os elementos de matriz em relação à *nova base*:

$$\begin{aligned}\bar{X}_{kl} &= \langle b^{(k)} | X | b^{(l)} \rangle = \sum_{m,n} \langle b^{(k)} | a^{(m)} \rangle \langle a^{(m)} | X | a^{(n)} \rangle \langle a^{(n)} | b^{(l)} \rangle = \\ &= \sum_{m,n} U_{km}^\dagger X_{mn} U_{nn} \quad .\end{aligned}$$

Em termos de matrizes, isto pode ser representado por:

$$\bar{X} = U^\dagger \circ X \circ U = U^{-1} \circ X \circ U \quad .$$

Esta é chamada de **Transformação de Semelhança**.

### §. Def: Traço de um operador $Tr X$

$$Tr X \equiv \sum_{a'} \langle a' | X | a' \rangle \quad .$$

**Theorem 2.** *O traço de um operador é uma propriedade independente da base. Sem demonstração (exercício):*

$$Tr' X = \sum_{b'} \langle b' | X | b' \rangle = \sum_{a'} \langle a' | X | a' \rangle \quad \text{c.q.d.} \quad \square$$

### §. Propriedades do traço

Seja  $U$  um operador unitário. Temos as propriedades:

$$\begin{aligned}Tr(X \circ Y) &= Tr(Y \circ X) \\ Tr(U^\dagger \circ X \circ U) &= Tr(X) \\ Tr(|a'\rangle\langle a''|) &= \delta_{a',a''} \\ Tr(|a'\rangle\langle b'|) &= \langle a' | b' \rangle\end{aligned}$$

## §. Diagonalização de Operadores

**Theorem 3.** Assumamos que temos um observável  $B$ , cujos elementos de matriz em relação à base  $\{|a' \rangle\}$  são todos conhecidos. Os dois problemas seguintes **são equivalentes**:

- i) Diagonalizar a matriz de  $B$  na base  $\{|a' \rangle\}$ ;
- ii) Encontrar a matriz unitária  $U$  que fornece a mudança da base

$$\{|a' \rangle\} \rightarrow \{|b' \rangle\}$$

onde a matriz de  $B$  é diagonal.

**Dem.** De fato, estamos interessados em obter os autovalores  $b'$  e os autokets  $|b' \rangle$  de  $B$ , isto é

$$B |b' \rangle = b' |b' \rangle \quad .$$

Projetando esta equação sobre a base  $\{|a' \rangle\}$  obtemos

$$b' \langle a'' | b' \rangle = \langle a'' | B | b' \rangle = \sum_{a'} \langle a'' | B | a' \rangle \langle a' | b' \rangle$$

e identificando  $\langle a' | b' \rangle$  como os coeficientes lineares dos autovetores em relação à base  $\{|a' \rangle\}$ , a equação acima escreve-se na forma matricial como:

$$\begin{pmatrix} B_{11} & B_{12} & \cdot & \cdot & B_{1N} \\ B_{21} & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ \cdot & \cdot & \cdot & \cdot & \cdot \\ B_{N1} & \cdot & \cdot & \cdot & B_{NN} \end{pmatrix} \circ \begin{pmatrix} c_1^{(l)} \\ \cdot \\ \cdot \\ \cdot \\ c_N^{(l)} \end{pmatrix} = b^{(l)} \begin{pmatrix} c_1^{(l)} \\ \cdot \\ \cdot \\ \cdot \\ c_N^{(l)} \end{pmatrix} . \quad (0.2)$$

Soluções não triviais para os coeficientes  $\{c_i^{(l)}\}$  são possíveis quando é satisfeita a equação característica

$$\det (B - \lambda \cdot \mathbf{1}) = 0$$

para os autovalores  $\{\lambda\}$ . Uma matriz hermiteana tem exatamente  $N$  autovalores **reais** que são identificados com os  $\{b'\}$  que queríamos determinar originalmente. Uma vez conhecidos os autovalores  $\{b^{(l)}\}$ , podemos resolver o sistema linear (0.2) para os coeficientes

$$c_i^{(k)} = \langle a^{(i)} | b^{(k)} \rangle ,$$

exceto por uma constante de **normalização** (lembramos que o sistema linear homogêneo (0.2) tem infinitas soluções). Mas obter estes coeficientes é equivalente a encontrar os elementos da matriz unitária  $U$  que da transformação da base  $\{|a'\rangle\} \rightarrow \{|b'\rangle\}$ .

*c.q.d.*  $\square$

### §. Def: Operadores equivalentes por unitariedade

Dois observáveis  $A$  e  $B$  são ‘equivalentes’ quando existe uma transformação unitária  $U$  tal que

$$B = U \circ A \circ U^\dagger .$$

**Theorem 4.**  $A$  e  $B$  têm espectros idênticos.

**Dem.** Seja a equação de autovalores

$$A |a^{(l)}\rangle = a^{(l)} |a^{(l)}\rangle ,$$

e operando com  $U$  pela esquerda temos

$$U \cdot A |a^{(l)}\rangle = U \cdot A \cdot \mathbf{1} |a^{(l)}\rangle = U \cdot A \cdot U^\dagger \cdot U |a^{(l)}\rangle = a^{(l)} U |a^{(l)}\rangle$$

e escrevendo  $B = U \cdot A \cdot U^\dagger$ , obtemos

$$B (U |a^{(l)}\rangle) = a^{(l)} U |a^{(l)}\rangle .$$

Escrevendo de maneira explícita a nova base

$$|b^{(j)}\rangle = U |a^{(j)}\rangle , \quad j = 1, 2, \dots, N,$$

temos

$$B |b^{(l)}\rangle = b^{(l)} |b^{(l)}\rangle , \\ b^{(l)} = a^{(l)} .$$

Como existem infinitas transformações unitárias, este operador  $B = U \cdot A \cdot U^\dagger$  não é considerado como fundamentalmente **diferente** de  $A$ . *c.q.d.*  $\square$

$$|b^{(j)}\rangle = U |a^{(j)}\rangle$$

$$U_{ij} = \langle a^{(i)} | U | a^{(j)} \rangle = \langle a^{(i)} | b^{(j)} \rangle$$

$$U = \sum_k |b^{(k)}\rangle \langle a^{(k)}|$$

$$|a^{(j)}\rangle = U^\dagger |b^{(j)}\rangle$$

$$\tilde{U}_{ij}^\dagger = \langle b^{(i)} | U^\dagger | b^{(j)} \rangle = \langle b^{(i)} | a^{(j)} \rangle$$

$$U^\dagger = \sum_k |a^{(k)}\rangle \langle b^{(k)}|$$

$$|\alpha\rangle = \sum_j |a^{(j)}\rangle \langle a^{(j)} | \alpha \rangle = \sum_k |b^{(k)}\rangle \langle b^{(k)} | \alpha \rangle$$

$$\langle b^{(k)} | \alpha \rangle = \sum_j \langle b^{(k)} | U^\dagger | b^{(j)} \rangle \times \langle a^{(j)} | \alpha \rangle$$



Ex. Diagonalização de  $\sigma_y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$

Autovalores:

$$0 = \det \begin{pmatrix} -\lambda & -i \\ i & -\lambda \end{pmatrix} = \lambda^2 - 1 \Rightarrow \lambda = \pm 1$$

a)  $\lambda = +1$

$$\begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} A \\ B \end{pmatrix} = (+1) \begin{pmatrix} A \\ B \end{pmatrix}$$

obtemos

$$B = iA$$

normalização:  $|A|^2 + |B|^2 = 2|A|^2 = 1$

convenção:  $A = \frac{1}{\sqrt{2}}$ ,  $B = \frac{i}{\sqrt{2}}$

Obtemos o autoket  $|S_y; +\rangle$  de  $S_y$ :

$$|S_y; +\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} |+\rangle + \frac{i}{\sqrt{2}} |-\rangle,$$

onde  $(|+\rangle, |-\rangle)$  é a base do spin quantizado segundo o eixo 'z'.

$$|S_y; +\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ i \end{pmatrix} \quad (1)$$

$$b) \lambda = -1 \quad \Rightarrow \quad B = -iA$$

$$\text{Resultado:} \quad A = \frac{1}{\sqrt{2}}, \quad B = -\frac{i}{\sqrt{2}}$$

dai:

$$|S_{y;-}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} |+\rangle - \frac{i}{\sqrt{2}} |-\rangle,$$

ou

$$|S_{y;-}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -i \end{pmatrix} \quad (2)$$

De (1) + (2), obtemos a matriz unitária da mudança da base

$$U = \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} & \frac{1}{\sqrt{2}} \\ \frac{i}{\sqrt{2}} & \frac{-i}{\sqrt{2}} \end{pmatrix},$$

verificando que

$$U |+\rangle = |S_{y;+}\rangle, \quad U |-\rangle = |S_{y;-}\rangle$$

Note que

$$S_y(U|+\rangle) = S_y|S_{y;+}\rangle = \frac{\hbar}{2}|S_{y;+}\rangle$$

também temos  $U^\dagger|S_{y;+}\rangle = |+\rangle$ , de modo que

$$\begin{aligned} (U^\dagger S_y U)|+\rangle &= \frac{\hbar}{2}(U^\dagger|S_{y;+}\rangle) = \\ &= \frac{\hbar}{2}|+\rangle, \end{aligned}$$

obtendo:

$$U^\dagger S_y U = S_z \Leftrightarrow S_y = U S_z U^\dagger$$

Falamos que os observáveis  $(S_y, S_z)$  são equivalentes por unitariedade. Para as matrizes:

$$\begin{aligned} U^\dagger S_y U &= \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} & \frac{-i}{\sqrt{2}} \\ \frac{1}{\sqrt{2}} & \frac{i}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} & \frac{1}{\sqrt{2}} \\ \frac{i}{\sqrt{2}} & \frac{-i}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} \\ &= \frac{\hbar}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \end{aligned}$$