

Álgebra lineal en notación de Dirac

Rescapitulando

Vectores "kets" $|\alpha\rangle \in \mathcal{H}$

Vectores duales "bras" $\langle\alpha|$

$$a|\alpha\rangle + b|\beta\rangle \xleftrightarrow{\text{conjugado}} a^*\langle\alpha| + b^*\langle\beta|$$

$$c|\alpha\rangle = |\alpha\rangle c \quad (\text{los escalares se pueden mover})$$

Operadores $\hat{A}: \mathcal{H} \rightarrow \mathcal{H}$ (y sólo los escalares!)

Def: El dual de $A|\psi\rangle$ es $\langle\psi|A^\dagger$ (
 A^\dagger es el conjugado hermitiano hermitico)
Def equivalente $(|\alpha\rangle, \hat{A}|\beta\rangle) = (\hat{A}^\dagger|\alpha\rangle, |\beta\rangle)$

Nota: Tanto $\hat{A}|\psi\rangle$ como $\langle\psi|\hat{A}$ son objetos válidos.

Sin embargo, al conjugar $\hat{A}|\psi\rangle$ no obtenemos necesariamente $\langle\psi|\hat{A}$.

Ya sabemos que $\langle\psi|\varphi\rangle = \langle\varphi|\psi\rangle^*$

Si tomamos $|\varphi\rangle = A|\alpha\rangle$ y $|\psi\rangle = |\beta\rangle$
Como $\langle\varphi| = \langle\alpha|A^\dagger$ $\langle\psi| = \langle\beta|$

$$\langle\beta|A|\alpha\rangle = \langle\alpha|A^\dagger|\beta\rangle^*$$

∴ Al conjugar $\langle\alpha|A|\beta\rangle$ hay que conjugar el operador también.

Operadores definidos con producto ext.

```
In[15]:= (1 0) . (I I) // MatrixForm
```

```
Out[15]//MatrixForm=
```

```
(1 0)
```

```
In[17]:= (I I) . (1) // MatrixForm
```

```
Out[17]//MatrixForm=
```

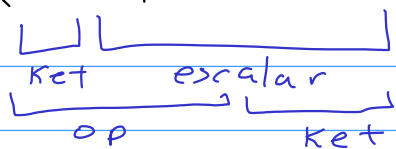
```
(1)
```

```
In[16]:= ((1 0) . (I I)) // MatrixForm
```

```
Out[16]//MatrixForm=
```

```
(1)
```

$$(|\alpha\rangle\langle\beta|) |\gamma\rangle = |\alpha\rangle \langle\beta|\gamma\rangle = \langle\beta|\gamma\rangle |\alpha\rangle$$



Obs $(|u\rangle\langle v|)^{\dagger} = ?$

$$\begin{aligned} \langle\psi|A^{\dagger}|\phi\rangle &= \langle\phi|A|\psi\rangle^{*} \Rightarrow \langle\psi|(|u\rangle\langle v|)^{\dagger}|\phi\rangle = (\langle\phi|u\rangle\langle v|\psi\rangle)^{*} \\ &= \langle\psi|v\rangle\langle u|\phi\rangle \\ &= \langle\psi|(|v\rangle\langle u|)|\phi\rangle \end{aligned}$$

$$\therefore (|u\rangle\langle v|)^{\dagger} = |v\rangle\langle u|$$

Bases

- Base es un conjunto L.I. de vectores que generan al espacio

$$\mathcal{B} = \{ |u_i\rangle : i \in I \}$$

Si escribimos $|\alpha\rangle = \sum_{i \in I} a_i |u_i\rangle$

La representación por componentes de $|\alpha\rangle$ en la base \mathcal{B} es

$$[|\alpha\rangle]_{\mathcal{B}} = \begin{pmatrix} a_1 \\ \vdots \\ a_n \end{pmatrix}$$

ortogonales
de norma 1

Nos vamos a concentrar en bases ortogonales
Es decir

$$\langle u_i | u_j \rangle = \delta_{ij} \text{ de Kronecker}$$

$$\text{Así, si } |\alpha\rangle = \sum_i a_i |u_i\rangle, \quad \langle u_j | \alpha \rangle = \sum_i a_i \overbrace{\langle u_j | u_i \rangle}^{\delta_{ji}} = a_j$$

\therefore La componente j del vector $|\alpha\rangle$ en la base \mathcal{B} es $a_j = \langle u_j | \alpha \rangle$

Relación de completitud

$$\begin{aligned} \text{Como } |\alpha\rangle &= \sum_{i \in I} a_i |u_i\rangle = \sum |u_i\rangle a_i \\ &= \sum |u_i\rangle \langle u_i | \alpha \rangle \\ &= \left(\sum |u_i\rangle \langle u_i| \right) |\alpha\rangle \end{aligned}$$

Como $|\alpha\rangle$ es arbitrario

$$\sum |u_i\rangle \langle u_i| = \mathbb{1}$$

Esta relación es muy útil.

Se llama: relación de completitud
completitud
resolución de la identidad

$$\langle \alpha | = \langle \alpha | \mathbb{1} = \sum \langle \alpha | u_i \rangle \langle u_i | = \sum a_i^* \langle u_i |$$

\uparrow
 a_i

Como $\langle \alpha |$ es una transformación lineal la podemos representar con una matriz en la base δ^i .

$\langle \alpha | u_i \rangle$ Las columnas de la matriz se obtienen al aplicar el funcional a los vectores base.

$$[\langle \alpha |]_{\delta^i} = \begin{pmatrix} a_1^* & \dots & a_n^* \\ \downarrow & & \downarrow \\ a_1 & \dots & a_n \end{pmatrix}$$

- La relación entre las matrices que representan a $\langle \psi |$ y $|\psi\rangle$ es que una es el conjugado Hermitiano de la otra.

Con una base podemos expresar el producto punto.

$$\langle \alpha | \beta \rangle = \langle \alpha | \mathbb{1} | \beta \rangle = \dots = \sum \alpha_i^* \beta_i$$

$$\begin{matrix} \uparrow \\ (\alpha_1^*, \dots, \alpha_N^*) \end{matrix} \begin{pmatrix} \beta_1 \\ \vdots \\ \beta_N \end{pmatrix} = \alpha_1^* \beta_1 + \dots + \alpha_N^* \beta_N$$

Notar que este producto punto lo podemos ver como aplicar la transformación lineal $\langle \alpha |$ al vector $|\beta\rangle$

¿Cómo es la matriz asociada al operador $U = |u_i\rangle\langle u_j|$?

$$[|u_i\rangle\langle u_j|]_{\mathcal{U}} = (U|u_1\rangle, \dots, U|u_k\rangle, \dots, U|u_p\rangle)$$

$$|u_i\rangle\langle u_j|u_k\rangle = |u_i\rangle \delta_{jk} = \left(0, \dots, [|u_i\rangle]_{\mathcal{U}}, 0, \dots, 0 \right)$$

sólo la columna j es distinta de cero.

columna j

$$= \begin{pmatrix} 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 \end{pmatrix}_{i,j,k}$$

Operadores

$$A = \mathbb{1} A \mathbb{1} = \sum_{i,j} |u_i\rangle \langle u_i| A |u_j\rangle \langle u_j|$$

$$= \sum_{i,j} \langle u_i | A | u_j \rangle |u_i\rangle \langle u_j|$$

$$A_{ij} = \langle u_i | A | u_j \rangle$$

$\xrightarrow{\text{fila}}$ $\xleftarrow{\text{columna}}$

Para que funcione producto de matrices

$$\langle u_i | AB | u_j \rangle = \sum_k \langle u_i | A | u_k \rangle \langle u_k | B | u_j \rangle$$

$$= \sum_k A_{ik} B_{kj}$$

$${}^i \left(\overset{A}{\text{---}} \right) \left(\overset{B}{\begin{array}{c} | \\ | \\ | \end{array}} \right) = \begin{matrix} i & j \end{matrix} \left(\begin{array}{c} \text{---} \\ | \\ \text{---} \end{array} \right)$$

- Si conocemos las componentes de $|\psi\rangle$ y A , cómo calculamos las componentes de $|\psi'\rangle = A|\psi\rangle$ (Poner expresión para las componentes de $|\psi'\rangle$ y meter $\mathbb{1}$ entre A y $|\psi\rangle$)
- Obtener la expresión para $\langle \phi | A | \psi \rangle = \langle \phi | \mathbb{1} A \mathbb{1} | \psi \rangle = \dots = \sum_{i,j} b_i^* A_{ij} c_j$
- Representación de A^\dagger . Recordando que

$$\langle \phi | A^\dagger | \psi \rangle = \langle \psi | A | \phi \rangle^*$$

vemos que

$$(A^\dagger)_{ij} = \langle u_i | A^\dagger | u_j \rangle = \langle u_j | A | u_i \rangle^* = A_{ji}^*$$

- Análogo para bases continuas
- Si A es Hermitiano $A^\dagger = A$ y por tanto $A_{ij} = A_{ji}^*$
- \therefore Los elementos diagonales de una matriz hermitiana siempre son reales.