# Introduction au Calcul Quantique - 7 - Opérateurs (mono qubit)

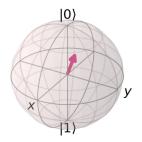
JM.Torres - IBM Quantum Ambassador

21 mars 2023

#### intro

Nous disposons d'un modèle mathématique pour représenter les états d'un qubit, ainsi que du support "visuel" de la sphère de Bloch :

$$|\Psi\rangle=\alpha\,|0\rangle+\beta\,|1\rangle\,,$$
 avec  $|\alpha|^2+|\beta|^2=1$ 



$$|\Psi\rangle = \begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \end{pmatrix} = \alpha \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} + \beta \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \alpha |0\rangle + \beta |1\rangle$$

Les opérations que l'on peut appliquer sont des transformations linéaires dans l'espace des vecteurs d'état et se représentent donc par des matrices (à coefficients complexes), et qui préservent la norme.



### les quatre opérations classiques sur un qubit?

Les quatre opérations que l'on peut appliquer sur un bit classique sont :

×	identité	non	set	maz
0	0	1	1	0
1	1	0	1	0

En nommant les matrices ID, NOT, SET, UNSET, on peut écrire :

$$\textit{ID} \left| 0 \right\rangle = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \\ = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \left| 0 \right\rangle \text{ et } \textit{ID} \left| 1 \right\rangle \\ = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \\ = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \left| 1 \right\rangle$$

$$\textit{NOT} \hspace{0.05cm} |0\rangle = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \hspace{0.1cm} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = |1\rangle \hspace{0.1cm} \text{et} \hspace{0.1cm} \textit{NOT} \hspace{0.05cm} |1\rangle = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \hspace{0.1cm} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = |0\rangle = |0\rangle$$

$$SET |0\rangle = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 1 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = |1\rangle \text{ et } SET |1\rangle = \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 1 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = |1\rangle$$

$$\textit{UNSET} \, |0\rangle = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \, = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = |0\rangle \ \, \text{et} \, \, \textit{UNSET} \, |1\rangle = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \, = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = |0\rangle$$

#### Titre

Pour les cas ID et NOT, les calculs ci-dessus correspondent à des opérations légitimes.

Par contre les opérations SET et UNSET sont impossibles pour des états quelconques de qubit :

- ces opérations ne sont pas réversibles (les matrices ne sont pas inversibles)
- elles ne produisent pas (pour un état quantique quelconque en entrée) un état quantique valide en sortie, par exemple :

$$\begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \alpha + \beta \\ 0 \end{pmatrix}$$

Et bien sûr, en général  $|\alpha + \beta|^2 \neq 1$  (étant donné que  $|\alpha|^2 + |\beta|^2 = 1$ )

NB : en réalité, on "sait" mettre les qubits à l'état  $|0\rangle$  : il "suffit" d'attendre un temps suffisant pour que qu'ils soient revenus naturellement à leur état d'énergie minimale, avec une certaine probabilité. Il ne s'agit pas ici d'un opérateur. Ceci signifie également que l'état de départ d'un ordinateur quantique est : tousles qubits à l'état  $|0\rangle$ . Ce sera l'hypothèse par défaut pour la suite.

4/15

# Circuit quantique

D'une manière générale un opérateur U appliqué à un état quantique  $|\Psi\rangle$  pour effet de produire l'état  $|\Phi\rangle$  :

$$U|\Psi\rangle = |\Phi\rangle$$

Ce qui nous conduit aux conditions suivantes sur les propriétés de la matrice d'un opérateur quantique valide :

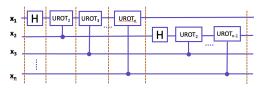
- la matrice doit être inversible (sont déterminant ne doit pas être nul)
- la matrice doit être unitaire (le module du déterminant vaut 1, et  $U^{\dagger}U=I$ )

### Circuit quantique

Circuit quantique : une suite de séquences qui modifient le vecteur d'état. Ces séquences sont constituées de blocs valides, que l'on appelle "porte quantique" ou "gate".

$$|\psi\rangle$$
 — Circuit —  $|\phi\rangle$ 

par exemple:



Par exemple, avec un bit classique : NOT



### Les portes quantiques

Comme la théorie quantique est unitaire, les gates quantiques sont représentées par des matrices unitaires :  $U^{\dagger}U = I$ 

Pour un qubit, on a affaire à des matrices  $2 \times 2$ , on peut utiliser la notation de Dirac ou la notation matricielle et écrire d'une manière générale :

$$U = \begin{pmatrix} u_{00} & u_{01} \\ u_{10} & u_{11} \end{pmatrix} = u_{00} |0\rangle \langle 0| + u_{01} |0\rangle \langle 1| + u_{10} |1\rangle \langle 0| + u_{11} |1\rangle \langle 1|$$

$$U = \begin{pmatrix} u_{00} & u_{01} \\ u_{10} & u_{11} \end{pmatrix} = u_{00} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} + u_{01} \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 0 & 0 \end{pmatrix} + u_{10} \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} + u_{11} \begin{pmatrix} 0 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Regardons quelques cas.

7/15

#### Porte X

La première  $\sigma_X$ , ou X ou encore NOT (et sa matrice et en notation de Dirac) :

$$\sigma_{\scriptscriptstyle X} = egin{pmatrix} 0 & 1 \ 1 & 0 \end{pmatrix} = \ket{0}ra{1} + \ket{1}ra{0}$$

on peut calculer (en matrice par exemple)

$$X|0\rangle = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = |1\rangle$$

et aussi, en notation de Dirac cette fois ci :

$$X |1\rangle = \left( |0\rangle \langle 1| + |1\rangle \langle 0| \right) |1\rangle = |0\rangle \langle 1|1\rangle + |1\rangle \langle 0|1\rangle = |0\rangle$$

On l'appelle bit flip, ou NOT-gate, et elle correspond à une rotation d'un angle  $\pi$  autour de l'axe des x (dans la représentation de la sphère de Bloch).

#### Porte X

NB1 : appliquer cette gate à  $|+\rangle$  ou  $|-\rangle$  ne les modifie pas (à une phase globale près)

$$X \left| + \right\rangle = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \end{pmatrix}$$

$$X \mid -\rangle = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \\ \frac{-1}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \frac{-1}{\sqrt{2}} \\ \frac{1}{\sqrt{2}} \end{pmatrix} = -\begin{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \\ \frac{-1}{\sqrt{2}} \end{pmatrix}$$

Ce dernier résultat vaut  $-|-\rangle$  (indiscernable de  $|-\rangle$ )

Appliquée à un état quelconque  $|\Psi\rangle=\alpha\,|0\rangle+\beta\,|1\rangle$  :

$$X |\Psi\rangle = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \beta \\ \alpha \end{pmatrix}$$



9/15

#### Porte Z

La matrice correpondant à la porte  $\sigma_z$  ou Z vaut :

$$Z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} = \ket{0}\bra{0} - \ket{1}\bra{1}$$

on peut appliquer Z à l'état  $|+\rangle$  avec le calcul des matrices

$$Z \mid + \rangle = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ -1 \end{pmatrix}$$

et par exemple Z sur  $|-\rangle$  en utilisant les notations de Dirac.

$$Z \mid - \rangle = (\mid 0 \rangle \langle 0 \mid - \mid 1 \rangle \langle 1 \mid) \mid - \rangle = (\mid 0 \rangle \langle 0 \mid - \mid 1 \rangle \langle 1 \mid) \frac{1}{\sqrt{2}} (\mid 0 \rangle - \mid 1 \rangle)$$

$$\sigma_z \ket{-} = rac{1}{\sqrt{2}}(\ket{0}ra{0}0 - \ket{0}ra{0}\ket{1} - \ket{1}ra{1}0 + \ket{1}ra{1}\ket{1}) = rac{1}{\sqrt{2}}(\ket{0} + \ket{1}) = \ket{+}$$

On voit qu'on va de  $|+\rangle$  à  $|-\rangle$  et de  $|-\rangle$  à  $|+\rangle$ , on l'appelle phase flip, c'est une rotation d'un angle  $\pi$  autour de l'axe z (dans la représentation de la sphère de Bloch).



# Z sur $|0\rangle$ , $|1\rangle$ et $|\Psi\rangle$ , vecteurs propres

$$Z |0\rangle = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = |0\rangle$$

$$Z |1\rangle = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ -1 \end{pmatrix} = -|1\rangle$$

$$Z |\Psi\rangle = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} \times \begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \alpha \\ -\beta \end{pmatrix}$$

On appelle Z: phase-flip

Z est une matrice diagonale, il est facile de trouver ses vecteurs propres et les valeurs propres associées :

- ullet |0
  angle est un vecteur propre de valeur propre 1
- ullet |1ullet est un vecteur propre de valeur propre -1

Comme on a défini les états  $|0\rangle$  et  $|1\rangle$  comme représentant les niveaux d'énergie du phénomène physique associé, alors la matrice Z représente l'opérateur Hermitien correspondant à l'observable énergie. On retrouve là l'expression du troisième postulat de la mécanique quantique.

### Porte Y

$$Y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}$$

Alors:

$$Y |\Psi\rangle = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} -i\beta \\ i\alpha \end{pmatrix} = -i \begin{pmatrix} \beta \\ -\alpha \end{pmatrix}$$

Cette porte produit à la fois le bit flip et le phase flip, il s'agit aussi d'une rotation d'un angle  $\pi$  autour de l'axe y.

#### Matrices de Pauli

Ces matrices X,Y,Z sont appelées matrices de Pauli (Wolfgang Pauli), elles vérifient :

$$X^2 = Y^2 = Z^2 = I$$

$$XY = iZ$$
,  $ZX = iY$ ,  $YZ = iX$ 

$$XY = -YX, YZ = -ZY, ZX = -XZ$$

Les matrices de Pauli forment, avec la matrice identité une base des matrices  $2\times 2$ 

# Porte H, porte de Hadamard

Et maintenant la matrice de Hadamard (Jacques Hadamard) :

$$\mathsf{H}:=\frac{1}{\sqrt{2}}\begin{pmatrix}1&1\\1&-1\end{pmatrix}\text{, en notation de Dirac}:\left|0\right\rangle\left\langle0\right|+\left|0\right\rangle\left\langle1\right|+\left|1\right\rangle\left\langle0\right|-\left|1\right\rangle\left\langle1\right|$$

$$H|0\rangle = |+\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|0\rangle + |1\rangle), H|1\rangle = |-\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|0\rangle - |1\rangle)$$

H crée la superposition d'état.

On peut écrire ces deux expressions en une seule :

$$H|x\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|0\rangle + (-1)^x |1\rangle) \text{ pour } x \in \{0, 1\}$$

Et H peut être utilisée pour changer de base de mesure. Appliquer H et faire une mesure sur z correspond à avoir fait une mesure sur x

$$H|\Psi\rangle = \begin{pmatrix} 1 & 1 \\ 1 & -1 \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \alpha + \beta \\ \alpha - \beta \end{pmatrix}$$

Remarques:

• 
$$H = \frac{1}{\sqrt{2}}(X + Z)$$

ullet H est une rotation de  $\pi$  autour de l'axe diagonal entre X et Z

$$H\ket{+}=\ket{0}$$
 and  $H\ket{-}=\ket{1}$ 



### S, T ...

On a aussi S (S au carré vaut Z)

$$S = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & i \end{pmatrix}$$

S ajoute 90 degrés à la phase.

SH fait passer de la base "z" sur la base "y".

S appliqué à  $|+\rangle$  donne  $|i\rangle$ , puis  $|-\rangle$ , puis  $|-i\rangle$ , puis  $|+\rangle$ 

SH : change la base de z à y (pour faire une mesure sur y : SH puis mesure sur z)

$$T = \sqrt{S} = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & e^{\frac{i\pi}{4}} \end{pmatrix}$$

Pour finir, on utilise aussi des portes  $R_n(\theta)$ ),  $n \in \{x,y,z\}$  qui sont des rotations controlées autour d'un axe (x, y, ou z) d'un angle  $\theta$ , ou des portes  $U(\theta, \lambda, \phi)$  qui composent des rotations autour des axes de la sphère de Bloc, avec les angles fournis en paramètres.