

Modélisation d'un système quantique.

1 Bit probabiliste.

On considère un système physique X avec des niveaux distinguables¹ dans $\Sigma = \{0, 1\}$. L'état de connaissance de ce système est un vecteur

$$v = \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix},$$

où a représente la probabilité que l'on ait un 0, et b la probabilité que l'on ait un 1. Ceci implique que l'on ait $a, b \in \mathbb{R}^+$ et $a + b = 1$.

On peut considérer des *transformations du système* X , passant d'un état à un autre :

- ▷ $\text{INIT}_0 : \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix} \mapsto \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ qui initialise à l'état 0 ;
- ▷ $\text{INIT}_1 : \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix} \mapsto \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}$ qui initialise à l'état 1 ;
- ▷ $\text{NOT} : \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \mapsto \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}, \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \mapsto \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix}$ qui inverse l'état.

On demande que ces opérations soient *linéaires* :

$$\text{NOT} \begin{pmatrix} a \\ b \end{pmatrix} = a \text{NOT} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} + b \text{NOT} \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix}.$$

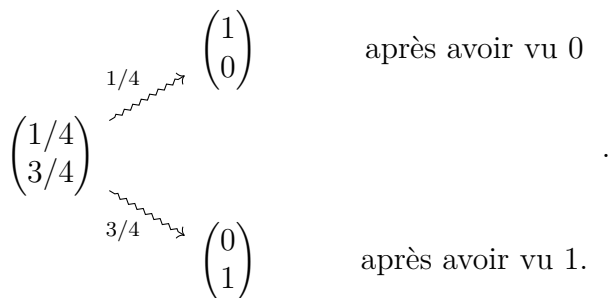
1. On peut distinguer de l'état physique deux états : un état 0 (par exemple, pas de courant), et un état 1 (par exemple, avoir du courant)

On peut représenter une telle opération par une matrice stochastique : c'est une matrice

$$\begin{pmatrix} a & b \\ c & d \end{pmatrix},$$

telle que $a, b, c, d \geq 0$ et $a + c = b + d = 1$. Ainsi, INIT_0 et INIT_1 ne sont pas des transformations valides.

Lorsqu'on « observe » le système X , on change l'état de nos connaissances :



2 Bit quantique.

On considère un système physique X avec des niveaux distinguables dans $\Sigma = \{0, 1\}$. L'état de connaissance de ce système est un vecteur

$$v = \begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \end{pmatrix},$$

où $\alpha, \beta \in \mathbb{C}$ sont les *amplitudes* et vérifient $|\alpha|^2 + |\beta|^2 = 1$.

Les transformations de X sont des opérations linéaires en v et préservent la norme, représentations les matrices *unitaires*, c'est-à-dire des matrices $U^\dagger U = \mathbf{1}$,² qui généralise les matrices orthogonales pour les matrices complexes. Quelques exemples de matrices unitaires sont :

▷ la matrice identité $\mathbf{1}_2 := \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix}$;

2. L'opération $-^\dagger$ est la *transconjugaison* qui correspond à la transposée de la conjugaison composante par composante.

- ▷ la matrice **NOT** $:= \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}$;
- ▷ la matrice de Hadamard $\mathbf{H} := \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} & 1/\sqrt{2} \\ 1/\sqrt{2} & -1/\sqrt{2} \end{pmatrix}$;
- ▷ la matrice $\mathbf{Y} := \begin{pmatrix} 0 & i \\ -i & 0 \end{pmatrix}$;
- ▷ la matrice de rotation $\mathbf{R}_\theta := \begin{pmatrix} \cos \theta & -\sin \theta \\ \sin \theta & \cos \theta \end{pmatrix}$;
- ▷ mais les matrices des opérations INIT_i ne sont pas unitaires.

Lorsqu'on « observe » le système X (que l'on appellera une *mesure*), on change l'état de nos connaissances :

$$\begin{array}{ccc}
 \frac{1}{2} = \left| -\frac{1}{\sqrt{2}} \right|^2 & \xrightarrow{\text{~~~~~}} & \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} & \text{après avoir vu 0} \\
 \begin{pmatrix} -1/\sqrt{2} \\ 1/\sqrt{2} \end{pmatrix} & & & \\
 \frac{1}{2} = \left| \frac{1}{\sqrt{2}} \right|^2 & \xrightarrow{\text{~~~~~}} & \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} & \text{après avoir vu 1.}
 \end{array}$$

3 Plusieurs qubits.

On considère deux systèmes X_1, X_2 avec 4 niveaux $\Sigma = \{00, 01, 10, 11\}$. On peut distinguer un vecteur probabiliste « classique » et un état quantique :

$$\begin{pmatrix} 1/8 \\ 1/2 \\ 0 \\ 3/8 \end{pmatrix} \longleftrightarrow \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} \\ 0 \\ -1/2 \\ 1/2 \end{pmatrix}.$$

Un système à n qubits sera représenté par un espace à 2^n dimensions.

L'opération importante est le *produit tensoriel*. Si l'on a deux matrices $A \in \mathbb{C}^{k \times \ell}$ et $B \in \mathbb{C}^{m \times n}$ alors on a une matrice $A \otimes B \in \mathbb{C}^{km \times \ell n}$.

Définition 1 (Construction du produit tensoriel). Si on a :

- ▷ un espace vectoriel V avec une base $\{e_1, \dots, e_n\}$;
- ▷ un espace vectoriel V' avec une base $\{e'_1, \dots, e'_m\}$;

alors l'espace vectoriel $V \otimes V'$ a pour base

$$\{e_i \otimes e'_j \mid i \in \llbracket 1, n \rrbracket \text{ et } j \in \llbracket 1, m \rrbracket\}.$$

Ainsi,

$$V \otimes V' = \text{vect}\{v \otimes v' \mid v \in V \text{ et } v' \in V'\}.$$

On a quelques propriétés sur le produit tensoriel.

Proposition 1. On a :

- ▷ $\lambda \otimes A = \lambda A$ où l'on identifie $\mathbb{C}^{1 \times 1}$ et \mathbb{C} ;
- ▷ $(A \otimes B) \otimes C = A \otimes (B \otimes C)$;
- ▷ $(A \otimes B)(C \otimes D) = AC \otimes BD$;
- ▷ $A \otimes (B + C) = A \otimes B + A \otimes C$.

On suppose ici que les matrices respectent les bonnes conditions de dimension pour que ces opérations aient du sens. \square

Attention ! En général, on a $A \otimes B \neq B \otimes A$.

4 Notation de Dirac.

On adopte les notations suivantes :

$$|0\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \quad |1\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix},$$

que l'on appelle *ket* $|-\rangle$. Cette notation est linéaire dans le sens où l'on a

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

L'écriture des produits tensoriels est plus simple $|0\rangle \otimes |0\rangle = |00\rangle$.
L'avantage est que l'on peut écrire

$$\frac{1}{\sqrt{2}}|0000\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}}|1111\rangle = \begin{pmatrix} 1/\sqrt{2} \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \\ 1/\sqrt{2} \end{pmatrix}.$$

On a la notion de *dualité* : $|\psi\rangle \leftrightarrow \langle\psi| = (|\psi\rangle)^\dagger$.

Avec $|\psi\rangle = \begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \end{pmatrix}$ et $|\varphi\rangle = \begin{pmatrix} \gamma \\ \delta \end{pmatrix}$, on peut définir des notations sympathiques :

$$\langle\varphi|\psi\rangle = \begin{pmatrix} \bar{\gamma} & \bar{\delta} \end{pmatrix} \begin{pmatrix} \alpha \\ \beta \end{pmatrix} = \alpha\bar{\gamma} + \beta\bar{\delta} = \langle\varphi|\psi\rangle.$$

On peut aussi définir $|- \rangle \langle -|$. On peut ainsi interpréter $|\psi\rangle \langle\psi|$ comme la projection sur vect $|\psi\rangle$.