

CINES QUANTUM 2 :
Initiatives quantiques dans l'industrie
Calcul quantique avec IBM Q Experience et QISKit

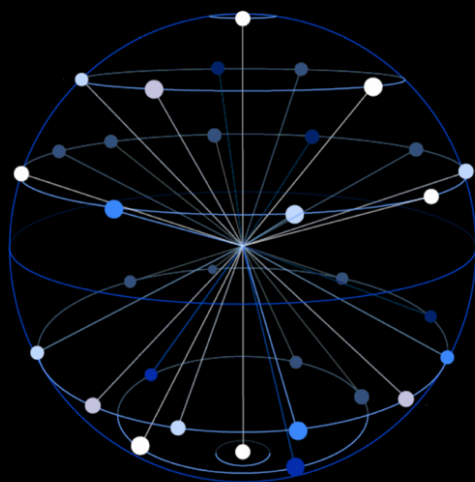
Plusieurs qubits

IBM Client Center Montpellier

JM Torres | torresjm@fr.ibm.com | 2-4 décembre 2019

Multiple qubits

Universal quantum computers leverage quantum mechanical properties of superposition and entanglement to create states that scale exponentially with number of qubits, or quantum bits.

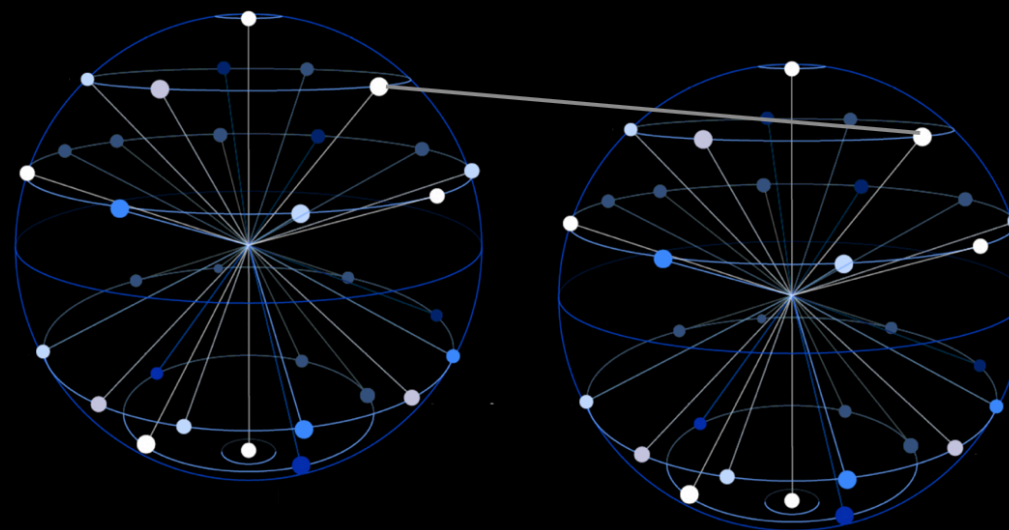


Superposition

A single quantum bit can exist in a superposition of 0 and 1:

$$|\psi\rangle = \alpha|0\rangle + \beta|1\rangle$$

and N qubits allow for a superposition of all possible 2^N combinations.



Entanglement

The states of entangled qubits cannot be described independently of each other.

Système de deux qubits :

le qubit A est dans son espace d'états $|\psi_A\rangle = \alpha|0_A\rangle + \beta|1_A\rangle$

le qubit B est dans son espace d'états $|\psi_B\rangle = \gamma|0_B\rangle + \delta|1_B\rangle$

Le système des deux qubits, A et B, est décrit par le produit des deux états, il suffit de multiplier :

$$|\Psi_{AB}\rangle = |\psi_A\rangle |\psi_B\rangle = (\alpha|0_A\rangle + \beta|1_A\rangle) \times (\gamma|0_B\rangle + \delta|1_B\rangle)$$

$$|\Psi\rangle = \alpha\gamma|0_A\rangle|0_B\rangle + \alpha\delta|0_A\rangle|1_B\rangle + \beta\gamma|1_A\rangle|0_B\rangle + \beta\delta|1_A\rangle|1_B\rangle$$

Système de deux qubits :

$$|\Psi\rangle = \alpha\gamma|0_A\rangle|0_B\rangle + \alpha\delta|0_A\rangle|1_B\rangle + \beta\gamma|1_A\rangle|0_B\rangle + \beta\delta|1_A\rangle|1_B\rangle$$

En faisant attention à « l'ordre » dans le ket, on peut simplifier la notation sans ambiguïté:

$$|\Psi\rangle = \alpha\gamma|0_A0_B\rangle + \alpha\delta|0_A1_B\rangle + \beta\gamma|1_A0_B\rangle + \beta\delta|1_A1_B\rangle$$

$$|\Psi\rangle = \alpha\gamma|00\rangle + \alpha\delta|01\rangle + \beta\gamma|10\rangle + \beta\delta|11\rangle$$

Système de deux qubits :

$$|\Psi\rangle = \alpha\gamma|00\rangle + \alpha\delta|01\rangle + \beta\gamma|10\rangle + \beta\delta|11\rangle$$

Ensemble, les deux qubits sont donc décrits dans un espace de dimension quatre dont les vecteurs de base sont : $|00\rangle$, $|01\rangle$, $|10\rangle$, $|11\rangle$

L'état général s'écrit :

$$|\psi\rangle = a|00\rangle + b|01\rangle + c|10\rangle + d|11\rangle \quad \text{et} \quad |a|^2 + |b|^2 + |c|^2 + |d|^2 = 1$$

Et pour 3 qubits :

$$|\psi\rangle = a|000\rangle + b|001\rangle + c|010\rangle + d|011\rangle + e|100\rangle + f|101\rangle + g|110\rangle + h|111\rangle$$

(et la somme des carrés des coefficients vaut 1)

Ainsi de suite pour 4 qubits..., n qubits

Two qubit states calculations (tensor product)

$$\begin{pmatrix} \alpha_1 \\ \beta_1 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} \alpha_2 \\ \beta_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \alpha_1 \alpha_2 \\ \alpha_1 \beta_2 \\ \beta_1 \alpha_2 \\ \beta_1 \beta_2 \end{pmatrix}$$

$$|0\rangle \otimes |0\rangle = |00\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$|0\rangle \otimes |1\rangle = |01\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

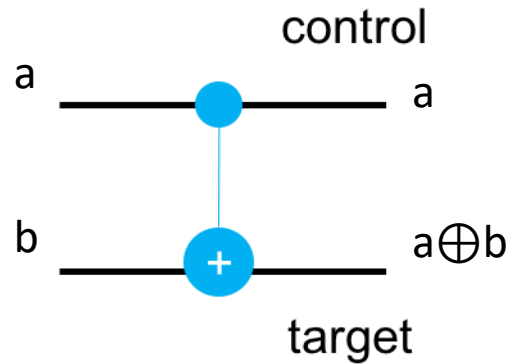
Two qubit states calculations (tensor product)

$$|1\rangle \otimes |0\rangle = |10\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$|1\rangle \otimes |1\rangle = |11\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

$$\text{And so on : } \begin{pmatrix} \alpha_1 \\ \beta_1 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} \alpha_2 \\ \beta_2 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} \alpha_3 \\ \beta_3 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \alpha_1 \alpha_2 \alpha_3 \\ \alpha_1 \alpha_2 \beta_3 \\ \alpha_1 \beta_2 \alpha_3 \\ \alpha_1 \beta_2 \beta_3 \\ \beta_1 \alpha_2 \alpha_3 \\ \beta_1 \alpha_2 \beta_3 \\ \beta_1 \beta_2 \alpha_3 \\ \beta_1 \beta_2 \beta_3 \end{pmatrix}, \text{ par exemple : } |101\rangle = \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \end{pmatrix} \otimes \begin{pmatrix} 0 \\ 1 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

Multi-qubits Gates : CNOT gate

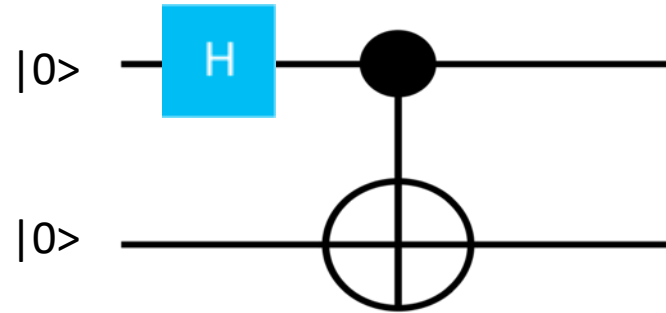


- CNOT = Controlled-NOT Gate
- Inverts a target qubit according to the state of the control qubit

CNOT		
a	b	$a \oplus b$
0	0	0
0	1	1
1	0	1
1	1	0

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \end{pmatrix}$$

Example Bell-State



$$|00\rangle = \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\frac{1}{\sqrt{2}}(|00\rangle + |10\rangle) = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 1 \\ 0 \end{pmatrix}$$

$$\frac{1}{\sqrt{2}}(|00\rangle + |11\rangle) = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 0 \\ 0 \\ 1 \end{pmatrix}$$

intrication

$$|Bell\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|00\rangle + |11\rangle)$$

Si $|Bell\rangle$ est le produit de deux états quantiques :

$$|\psi\rangle = a|0\rangle + (b + ic)|1\rangle \quad \text{et} \quad |\varphi\rangle = d|0\rangle + (e + if)|1\rangle$$

Alors :

$$|\psi\rangle|\varphi\rangle = ad|00\rangle + ae + iaf|01\rangle + (db + idc)|10\rangle + (b + ic)(e + if)|11\rangle$$

on peut identifier les coefficients sur les vecteurs de base :

$$(1) \quad ad = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

$$(2) \quad ae + iaf = 0$$

$$(3) \quad db + idc = 0$$

$$(4) \quad be - cf + i(bf + ce) = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

intrication

$$(1) \quad ad = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

$$(2) \quad ae + ia f = 0$$

$$(3) \quad db + id c = 0$$

$$(4) \quad be - cf + i(bf + ce) = \frac{1}{\sqrt{2}}$$

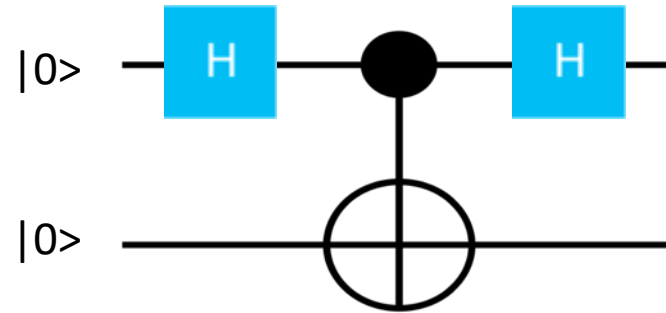
D'après (1) : AD n'est pas nul donc a et d sont non nuls, dans (2) et (3) on déduit $e = b = 0$ et $f = c = 0$

Donc $be - cf = 0$ ce qui contredit (4)

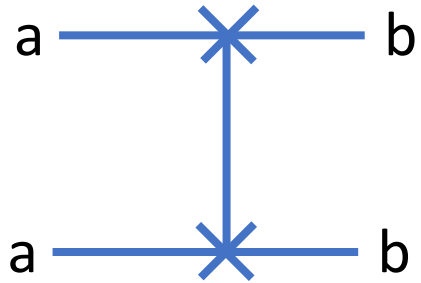
L'état de Bell ne peut pas être le produit de deux états quantiques.

Ce qui veut dire qu'on ne peut rien connaître de chacun des deux composants du système intriqué, on ne peut considérer que le système comme un tout.

allons un peu plus loin



Multi-qubits Gates : SWAP gate

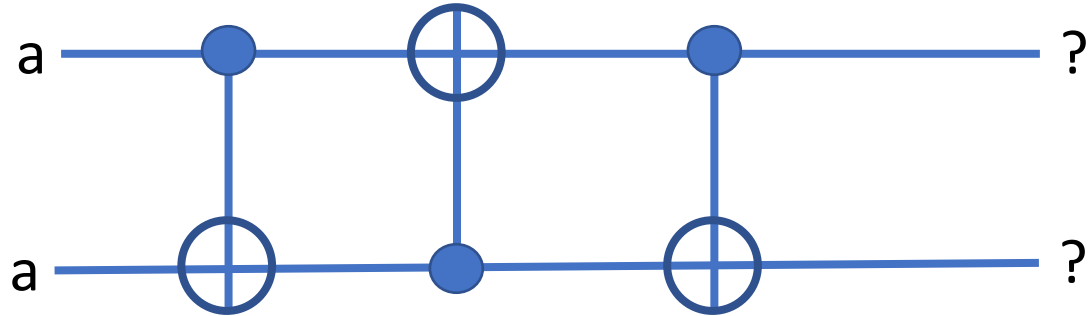


- Swappe les états des qubits d'entrée

SWAP			
a	b	a	b
0	0	0	0
0	1	1	0
1	0	0	1
1	1	1	1

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Que fait ce circuit ?



SWAPPER n'est pas CLONER

Théorème de non clonage : on ne peut pas copier un état quantique (Wooters & Zurech, 1982)

La démonstration se fait par l'absurde, en supposant que nous disposons d'un opérateur U , tel que :

$$(a) U(|\Psi\rangle \otimes |\Phi\rangle) = |\Psi\rangle \otimes |\Psi\rangle \text{ pour tout état } \Psi$$

qui permettrait de copier $|\Psi\rangle$ sur $|\Phi\rangle$. Posons $|\Omega\rangle = \alpha|\Psi\rangle$ on réécrit (a) avec $|\Omega\rangle$:

$$U(|\Omega\rangle \otimes |\Phi\rangle) = |\Omega\rangle \otimes |\Omega\rangle$$

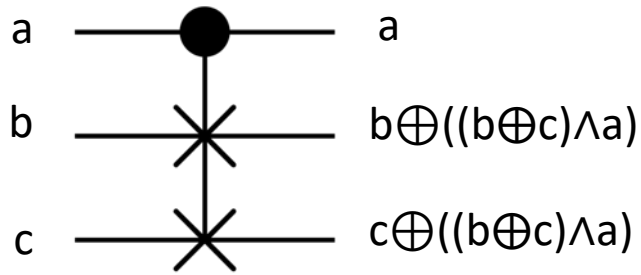
$$U(|\Omega\rangle \otimes |\Phi\rangle) = \alpha|\Psi\rangle \otimes \alpha|\Psi\rangle = \alpha^2|\Psi\rangle \otimes |\Psi\rangle$$

$$\text{D'autre part : } U(|\Omega\rangle \otimes |\Phi\rangle) = U(\alpha|\Psi\rangle \otimes |\Phi\rangle)$$

$$\text{et par linéarité de } U : U(|\Omega\rangle \otimes |\Phi\rangle) = \alpha U(|\Psi\rangle \otimes |\Phi\rangle) = \alpha|\Psi\rangle \otimes |\Psi\rangle$$

on trouve que l'on force $\alpha^2 = \alpha$, ce qui n'est pas vrai en général

Multi-qubits Gates : CSWAP (Fredkin gate)



- CSWAP = Controlled-Swap Gate
- Swaps two target qubits according to the state of the control qubit

CSWAP					
a	b	c	$(b \oplus c) \wedge a$	$b \oplus ((b \oplus c) \wedge a)$	$c \oplus ((b \oplus c) \wedge a)$
0	0	0	0	0	0
0	0	1	0	0	1
0	1	0	0	1	0
0	1	1	0	1	1
1	0	0	0	0	0
1	0	1	1	1	0
1	1	0	1	0	1
1	1	1	0	1	1

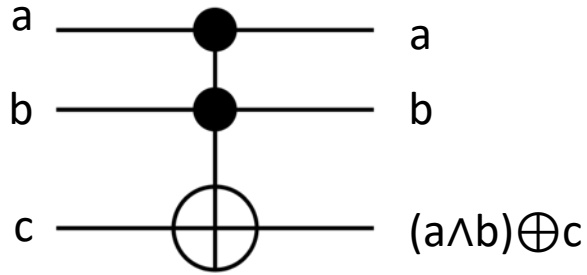
$$\begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Basis: $|000\rangle, |001\rangle, |010\rangle, |011\rangle, |100\rangle, |101\rangle, |110\rangle, |111\rangle$

Note:

- If $c==0$: $c \oplus ((b \oplus c) \wedge a) = a \wedge b$
- If $c==1$: $b \oplus ((b \oplus c) \wedge a) = a \vee b$
- If $b==0$ & $c ==1$: $c \oplus ((b \oplus c) \wedge a) = \neg a$

Multi-qubits Gates : CCNOT (Toffoli gate)



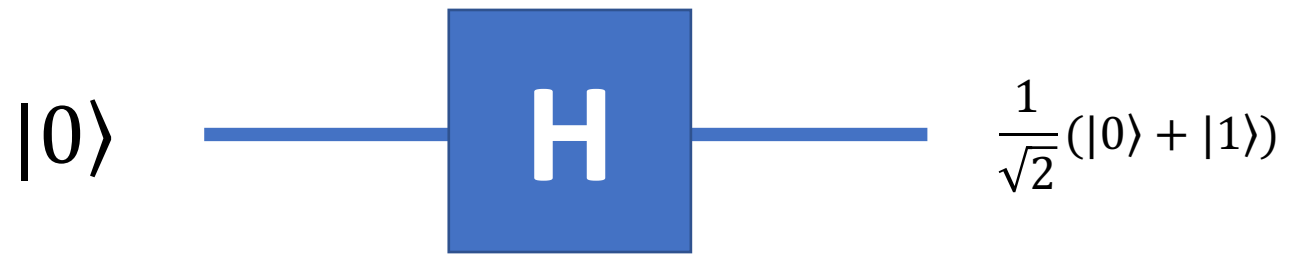
- CCNOT = Control-Control-NOT Gate
- Inverts a target qubit according to the state of the two control qubits

CCNOT			
a	b	c	$(a \wedge b) \oplus c$
0	0	0	0
0	0	1	1
0	1	0	0
0	1	1	1
1	0	0	0
1	0	1	1
1	1	0	1
1	1	1	0

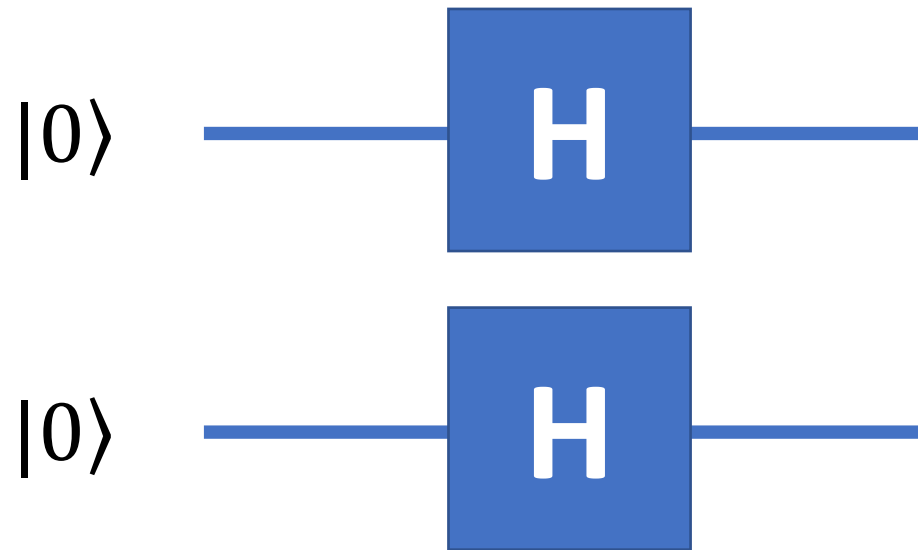
$$\begin{pmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 1 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & 1 \end{pmatrix}$$

Basis: $|000\rangle, |001\rangle, |010\rangle, |011\rangle, |100\rangle, |101\rangle, |110\rangle, |111\rangle$

$H^{\otimes n}$

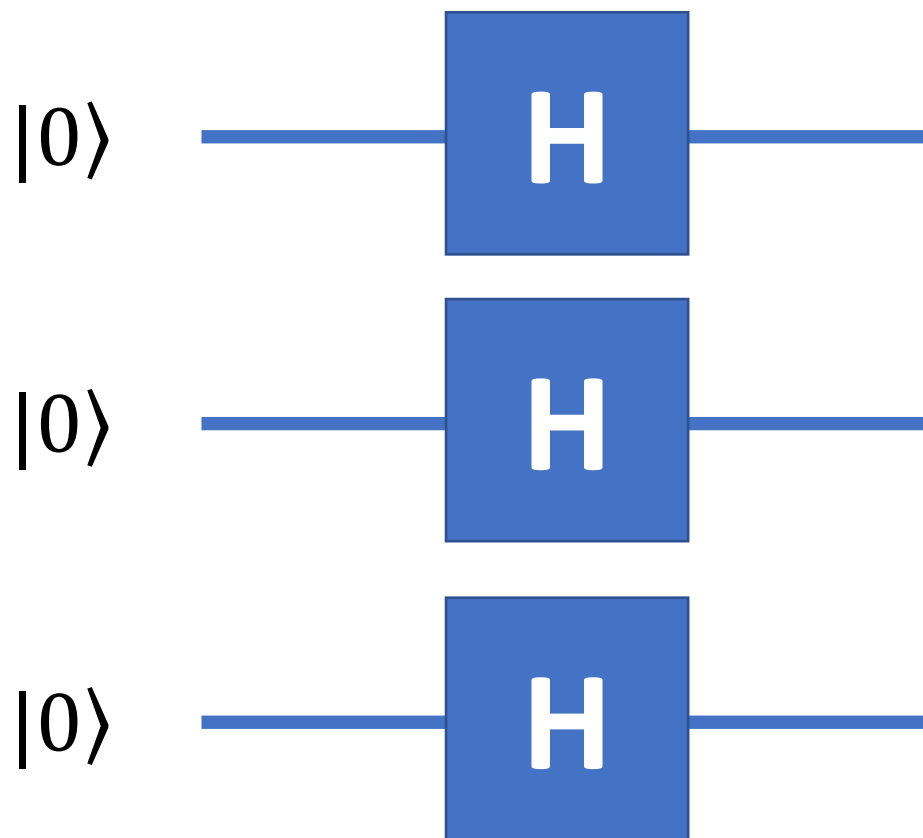


$H^{\otimes n}$



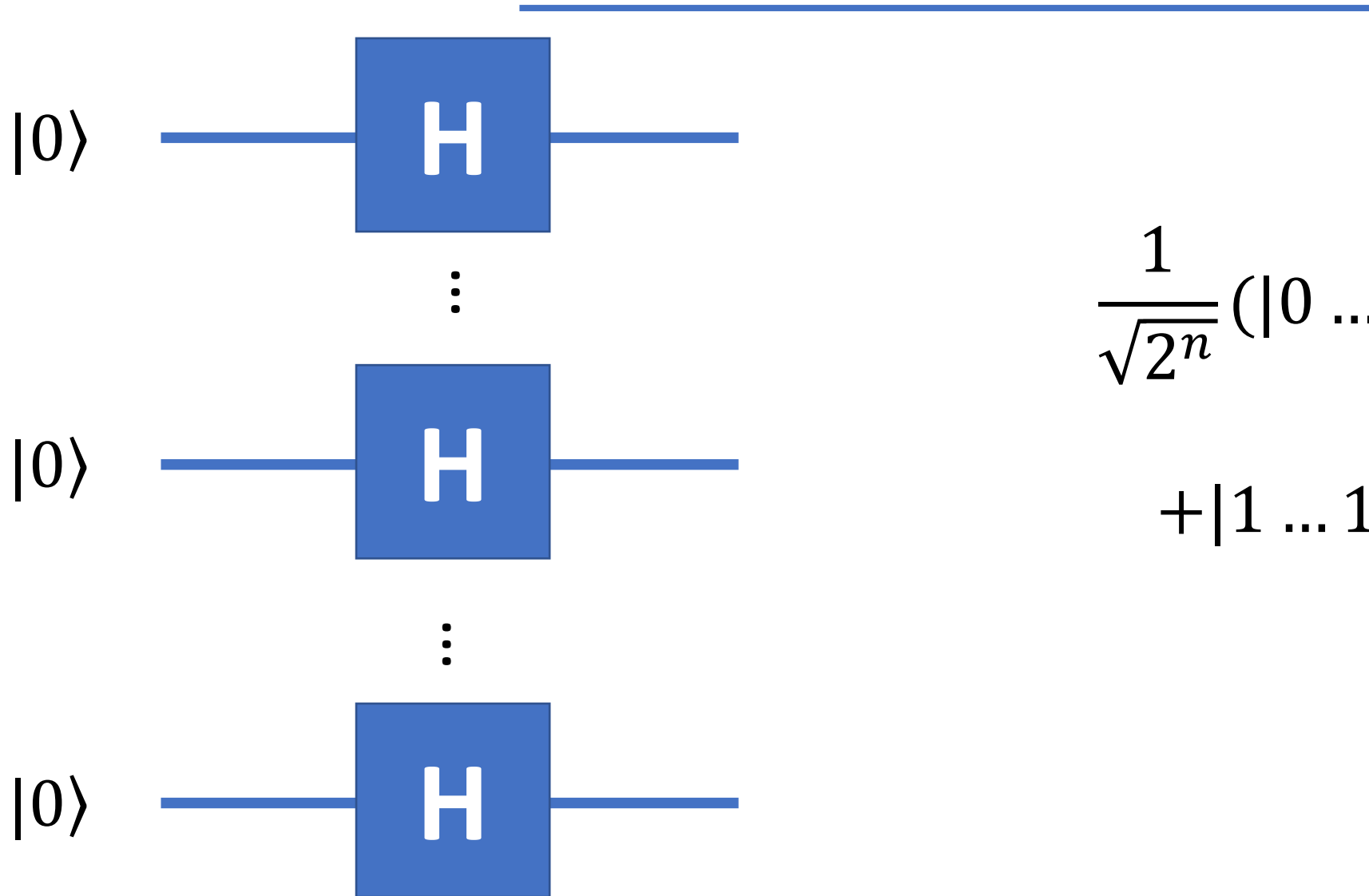
$$\frac{1}{2}(|00\rangle + |01\rangle + |10\rangle + |11\rangle)$$

$H^{\otimes n}$



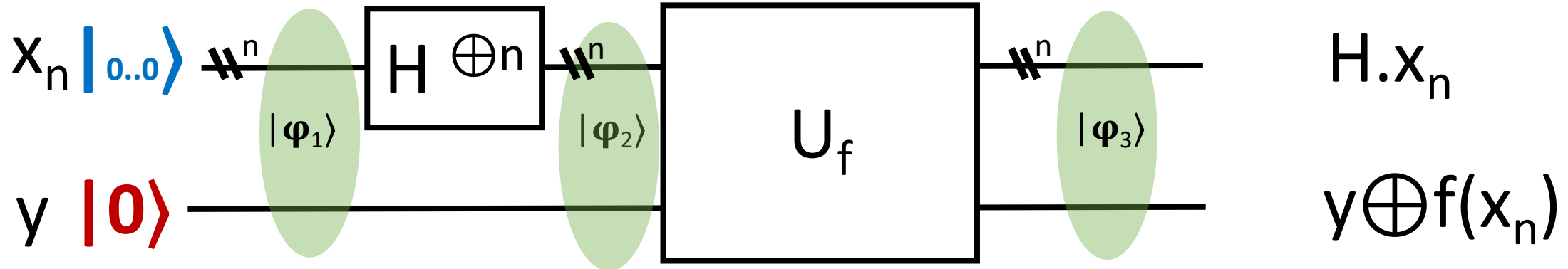
$$\frac{1}{2\sqrt{2}} (|000\rangle + |001\rangle + |010\rangle + |011\rangle + |100\rangle + |101\rangle + |110\rangle + |111\rangle)$$

H^n



$$\frac{1}{\sqrt{2^n}} (|0 \dots 0\rangle + |0 \dots 1\rangle + \dots + |1 \dots 10\rangle + |1 \dots 11\rangle)$$

“Parallelism”



$$|\varphi_1\rangle = |0..0, 0\rangle \quad |\varphi_2\rangle = \frac{1}{\sqrt{2^n}}(|0..0, 0\rangle + \dots + |1..1, 0\rangle)$$

$$|\varphi_3\rangle = \frac{1}{\sqrt{2^n}}(|f(0..0), 0\rangle + \dots + |f(1..1), 0\rangle)$$

L'état de sortie $|\varphi_3\rangle$ contient les résultats du calcul de f appliqué à toutes les valeurs possibles de x_n , c'est-à-dire $f(0..0)$, $f(0..1)$, et $f(1..1)$, alors que U_f a été appliqué une seule fois.

Faire de cela quelque chose d'utile est l'enjeu de l'algorithmique quantique.

FIN?

**Deustch si on a le temps, ce
sera gagné pour le lendemain**

“Deutsch problem, Deutsch Algorithm”



Let f be a function from $\{0,1\}$ to $\{0,1\}$: $f : x \in \{0,1\} \mapsto \{0,1\}$

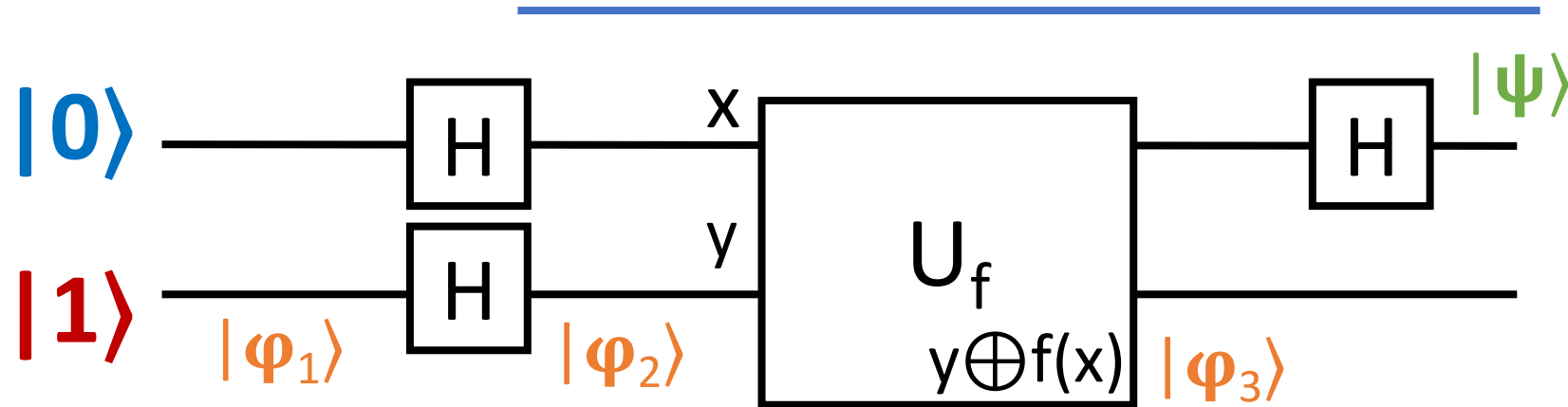
x	$f_0(x)$	$f_1(x)$	$f_2(x)$	$f_3(x)$
0	0	0	1	1
1	0	1	0	1

f_0 and f_3 are **constant** functions ($\forall x : f_3(x) = 1$)
 f_1 and f_2 are **balanced** ($\text{Card}(f_1^{-1}(0)) = \text{Card}(f_1^{-1}(1))$)

If we want to determine if such a function is constant or balanced, we need to calculate $f(0)$ and $f(1)$... which requires two evaluations of f .

David Deutsch has demonstrated, in 1985 that a quantum algorithm can determine if f is constant or balanced in just one pass.

Deutsch algorithm



$$|\varphi_1\rangle = |0\rangle \otimes |1\rangle$$

$$|\varphi_2\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle + |1\rangle) \otimes \frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle - |1\rangle)$$

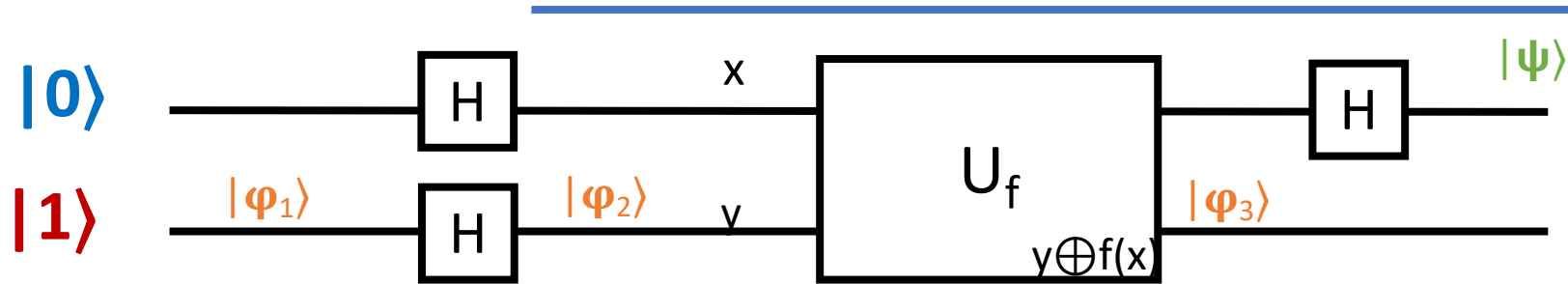
$$|\varphi_2\rangle = \frac{1}{2} (|0\rangle(|0\rangle - |1\rangle) + |1\rangle(|0\rangle - |1\rangle)) \quad (\text{develop})$$

$$|\varphi_2\rangle = \frac{1}{2} \sum_{x=0}^1 |x\rangle (|0\rangle - |1\rangle) \quad (\text{factor } (|0\rangle - |1\rangle))$$

$$|\varphi_2\rangle = \frac{1}{2} \sum_{x=0}^1 (|x\rangle|0\rangle - |x\rangle|1\rangle)$$

... now let's see what $|\varphi_3\rangle$ looks like ➡

Deutsch algorithm



$$|\varphi_2\rangle = \frac{1}{2} \sum_{x=0}^1 (|x\rangle |0\rangle - |x\rangle |1\rangle)$$

$$|\varphi_3\rangle = \frac{1}{2} \sum_{x=0}^1 (|x\rangle |0 \oplus f(x)\rangle - |x\rangle |1 \oplus f(x)\rangle)$$

Nota :

if $f(x) == 0$ then $0 \oplus f(x) = 0$ and $1 \oplus f(x) = 1$

if $f(x) == 1$ then $0 \oplus f(x) = 1$ and $1 \oplus f(x) = 0$

So:

if $f(x) == 0$ then $|x\rangle |0 \oplus f(x)\rangle - |x\rangle |1 \oplus f(x)\rangle = |x\rangle |0\rangle - |x\rangle |1\rangle$

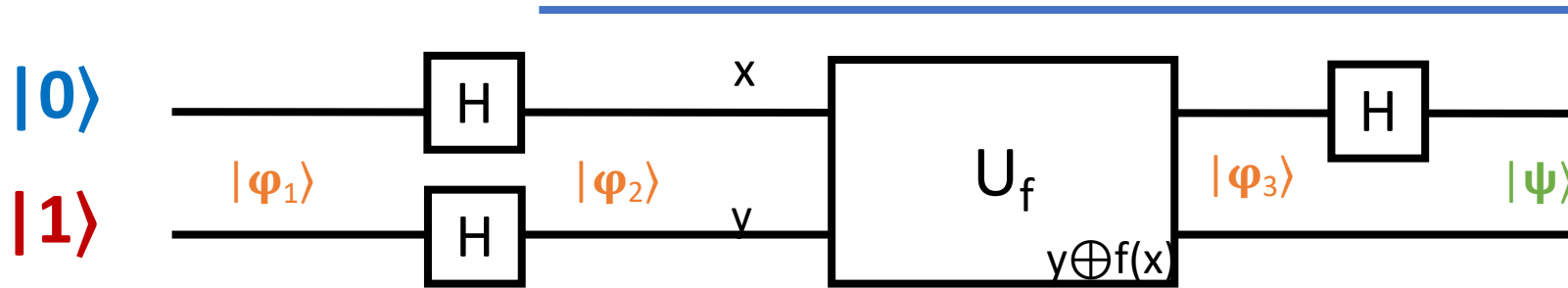
if $f(x) == 1$ then $|x\rangle |0 \oplus f(x)\rangle - |x\rangle |1 \oplus f(x)\rangle = |x\rangle |1\rangle - |x\rangle |0\rangle$

Then:

$$|x\rangle |0 \oplus f(x)\rangle - |x\rangle |1 \oplus f(x)\rangle = (-1)^{f(x)} (|x\rangle |0\rangle - |x\rangle |1\rangle)$$

$$|\varphi_3\rangle = \frac{1}{2} \sum_{x=0}^1 [(-1)^{f(x)}] (|x\rangle |0\rangle - |x\rangle |1\rangle) = \frac{1}{2} \sum_{x=0}^1 [(-1)^{f(x)}] |x\rangle (|0\rangle - |1\rangle) \text{ and we are done } \Rightarrow$$

Deutsch algorithm



Let's have our first qubit go through H:

$$|\phi_3\rangle = \frac{1}{2} \sum_{x=0}^1 [(-1)^{f(x)}] |x\rangle (|0\rangle - |1\rangle) = \frac{1}{2} [(-1)^{f(0)} |0\rangle + (-1)^{f(1)} |1\rangle] (|0\rangle - |1\rangle)$$

$$|\psi\rangle = \frac{1}{2} \left[(-1)^{f(0)} \left(\frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle + |1\rangle) \right) + (-1)^{f(1)} \left(\frac{1}{\sqrt{2}} (|0\rangle - |1\rangle) \right) \right] (|0\rangle - |1\rangle)$$

$$|\psi\rangle = \frac{1}{2\sqrt{2}} [((-1)^{f(0)} + (-1)^{f(1)}) |0\rangle + ((-1)^{f(0)} - (-1)^{f(1)}) |1\rangle] (|0\rangle - |1\rangle)$$

If $f(0) = f(1)$ a measurement on the first qubit will result in $|0\rangle$ because $((-1)^{f(0)} - (-1)^{f(1)}) = 0$

If $f(0) \neq f(1)$ a measurement on the first qubit will result in $|1\rangle$, because $((-1)^{f(0)} + (-1)^{f(1)}) = 0$

In 1992, Deutsch & Josza came with the same algorithm... for n qubits x_n