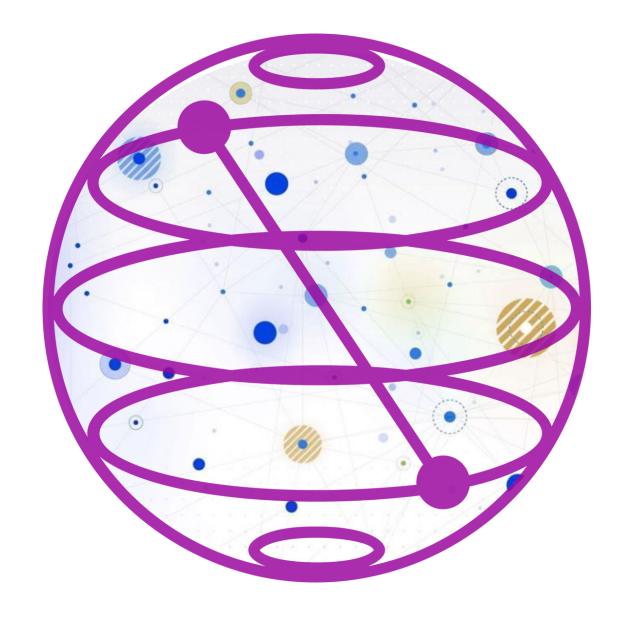
Corso di Quantum Computing -Giorno 2

Corso per Epigenesys s.r.l.

Docenti: Sara Galatro e Lorenzo Gasparini

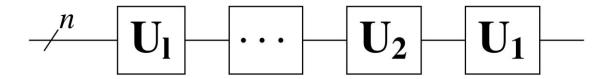
Supervisore: Prof. Marco Pedicini



Circuiti quantistici

Definizione di circuiti quantistici

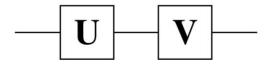
- Un circuito quantistico, nella sua forma più semplice, è la connessione di più gate quantistici elementari.
- Formalmente, un **circuito quantistico** che agisce su n qubit, è la composizione di l > 0 operatori $U_1, ..., U_l$ (ognuno dei quali agisce su n qubit). Identificheremo un circuito tramite un unico operatore $U = U_1 \cdots U_l$.



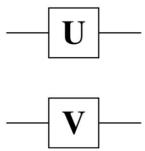
Eseguire un circuito quantistico con uno stato in input $|\psi\rangle$, vuol dire applicare l'operatore U allo stato $|\psi\rangle$. Abbiamo dunque, $U|\psi\rangle = U_1 \cdots U_l |\psi\rangle = |\psi'\rangle$, una moltiplicazione tra matrice e vettore.

Regole di composizione

- Specifichiamo ora in che modo possiamo costruire un gate quantistico a partire da altri. Ci sono due modi in cui possiamo comporre i gate tra di loro.
- Composizione sequenziale: due operatori vengono eseguiti uno dopo l'altro e applicheremo tra essi il prodotto matriciale $V \cdot U$.

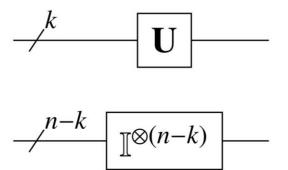


Composizione in parallelo: due operatori vengono eseguiti nello stesso momento a due parti differenti del registro e applicheremo tra essi il **prodotto tensoriale** $U \otimes V$.



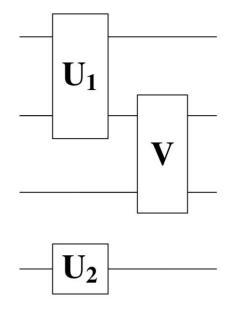
Azioni parziali

- Un'ulteriore possibilità la abbiamo quando viene applicato un gate solo su una parte del registro, mentre sulla restante parte non viene applicata alcuna trasformazione.
- Consideriamo un circuito ad n qubit e prendiamo U come operatore a k < n qubit. Ci possiamo immaginare che sulla restante parte dei qubit (n k) venga applicato il gate identità. U agisce parzialmente sul circuito.
- lacktriangle Applichiamo quindi in parallelo il gate U e il gate identità



Esempio circuito

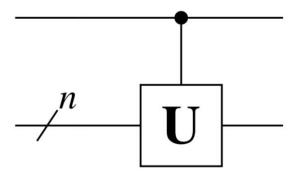
- Facciamo un esempio su come ricondurci ad un unico operatore $\it U$ che descriva l'azione globale di un circuito.
- Consideriamo il seguente circuito



■ Ricordando come funzionano le regole di composizione, l'operatore U che descrive il circuito è dato da $U = (I \otimes V \otimes I) \cdot (U_1 \otimes I \otimes U_2)$.

Controlled-Gate

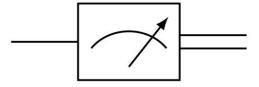
- Ricordiamo che un generico controlled-gate è definito come $CU = |0\rangle\langle 0| \otimes I_R + |1\rangle\langle 1| \otimes U$.
- Rappresenteremo circuitalmente un'operazione controllata nel seguente modo.



• In generale tracceremo una linea verticale per connettere sistema target e qubit target. Nel sistema target rappresenteremo l'applicazione del gate U, mentre nel qubit di controllo rappresenteremo un pallino pieno.

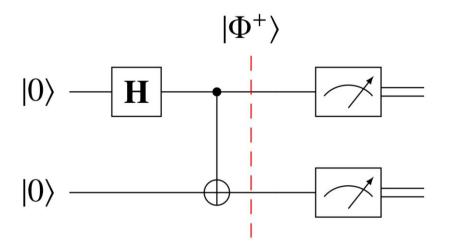
Misurazione e output

- Per ottenere un risultato reale è necessario interagire con il sistema ed eseguire una misurazione. La misurazione, come sappiamo, comporta un collasso del sistema su uno degli stati della base standard.
- Per come abbiamo visto i circuiti nella loro definizione semplificata, consistono nell'applicazione sequenziale di operatori unitari, la quale genera uno stato quantistico $|\psi'\rangle$. Per ottenere informazioni su tale stato possiamo solo misurarlo, ottenendo così una stringa binaria in output.
- Rappresenteremo l'azione di misurazione nei circuiti nel seguente modo



Circuito per lo stato di Bell

• Riportiamo il circuito che permette di costruire lo stato di Bell in entanglement $|\Phi^+\rangle$



- Otteniamo lo stato di Bell $|\Phi^+\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}|00\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}}|11\rangle$ applicando all'input $|0\rangle|0\rangle$ l'operatore $U = CNOT(H \otimes I)$.
- Misurando tutto il circuito otteniamo con uguale probabilità la stringa 00 oppure 11.

Esercizio

■ Tramite un circuito a due qubit, costruire un *CNOT* gate, utilizzando due Hadamard gate *H* e un gate controllato *CZ*.

Preparazione input

- Nella maggior parte degli algoritmi fondamentali che vedremo è utile scegliere come stato quantistico in input una sovrapposizione equiprobabile di tutti gli stati della base standard.
- Tale costruzione è sempre inclusa nei circuiti che richiedano di lavorare con una sovrapposizione. In generale, quindi, il circuito presenta come stato in input standard lo stato $|0^n\rangle$.
- Possiamo ottenere una sovrapposizione uniforme partendo da $|0^n\rangle$ applicando Hadamard in parallelo su tutto il circuito

$$|0^n\rangle \stackrel{n}{\not\longrightarrow} \mathbf{H}^{\otimes n} - |\psi_0\rangle$$

• Applicando un gate H ad ogni qubit del circuito, otteniamo lo stato $|\psi_0\rangle = \frac{1}{\sqrt{2^n}}\sum_x |x\rangle$.

Esempio sovrapposizione uniforme

■ Facciamo un esempio prendendo n=2 e calcoliamo $H^{\otimes 2}|00\rangle$. Procediamo con il calcolo come segue:

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

Riscrivendo tramite vettori otteniamo

$$\frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} \otimes \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \end{pmatrix} = \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 \\ 1 \\ 1 \end{pmatrix} = |\psi_0\rangle$$

■ Abbiamo come risultato quindi $|\psi_0\rangle = \frac{1}{2}|0\rangle + \frac{1}{2}|1\rangle + \frac{1}{2}|2\rangle + \frac{1}{2}|3\rangle$, sovrapposizione equiprobabile degli stati della base standard.

Implementazioni funzioni booleane

- Poter implementare quantisticamente funzioni booleane generiche $f:\{0,1\}^n \to \{0,1\}^m$ risulta cruciale per la costruzione di algoritmi quantistici.
- Per tale costruzione, faremo uso dell'operatore U_f , definito su un registro di n+m qubit, la cui azione sugli stati della base è la seguente

$$|x\rangle \otimes |y\rangle \mapsto |x\rangle \otimes |y \oplus f(x)\rangle.$$

- Applicare questo operatore U_f ad uno stato $|x\rangle \otimes |0^m\rangle$ permette di ottenere $|x\rangle \otimes |f(x)\rangle$, facendo così in modo di avere sul secondo registro la valutazione di f sull'input x. Ecco perché U_f implementa la funzione f.
- Tramite questa costruzione possiamo implementare qualsiasi funzione booleana classica anche non invertibile con l'utilizzo di n+m qubit.
- Si può dimostrare facilmente che U_f è unitaria, quindi è un'operazione valida.

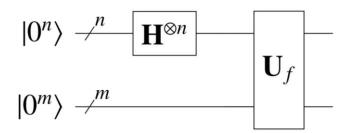
Esempio U_f

■ Implementiamo per esempio la seguente funzione booleana $f(x) = (x, x \oplus 1)$. Faremo uso 3 qubit. Riportiamo di seguito l'azione di U_f sui vettori della base standard e dunque la matrice associata:

$$U_f |000\rangle = |001\rangle$$
 $U_f |001\rangle = |000\rangle$
 $U_f |010\rangle = |011\rangle$
 $U_f |011\rangle = |010\rangle$
 $U_f |100\rangle = |110\rangle$
 $U_f |101\rangle = |111\rangle$
 $U_f |110\rangle = |100\rangle$
 $U_f |111\rangle = |101\rangle$

Quantum Parallelism

- Una caratteristica unica del calcolo quantistico è il **quantum parallelism**, proprietà che nasce proprio dalla combinazione di sovrapposizioni equiprobabili e l'implementazione di qualsiasi funzione booleana f.
- Comprendiamo tale proprietà, partendo dal circuito quantistico che la descrive:



- Applicando tale circuito otteniamo il vettore $s_f = \frac{1}{\sqrt{2^n}} \sum_x |x\rangle |f(x)\rangle$. Tale vettore rappresenta, sul secondo registro, una sovrapposizione equiprobabile di tutti i possibili output di f.
- L'importanza di questa proprietà sta nel fatto che con una sola applicazione di U_f abbiamo calcolato simultaneamente f su tutti i possibili valori del dominio.

No-cloning Theorem

- Il quantum computing, nonostante molte potenzialità fino ad ora enunciate, ha anche delle limitazioni, di cui la principale prende il nome di no-cloning theorem.
- Il teorema afferma che non è possibile clonare uno stato quantistico arbitrario.
- Formalmente: non esiste alcun operatore U tale che $U(|\varphi\rangle\otimes|\psi\rangle) = |\varphi\rangle\otimes|\varphi\rangle$ per ogni stato $|\varphi\rangle$.
- Il teorema però non mette alcun limite sulla possibilità di clonare uno stato fissato. Per esempio, possiamo clonare un semplice qubit tramite un CNOT e inizializzando $|\psi\rangle = |0\rangle$.

$$|x\rangle$$
 $|x\rangle$ $|x\rangle$ $|x\rangle$

Dimostrazione

• Consideriamo due stati distinti $|x\rangle$ e $|y\rangle$. Supponiamo per assurdo che esista operatore U che permetta di clonare qualsiasi stato a partire da uno stato $|\psi\rangle$. In particolare abbiamo:

$$U(|x\rangle \otimes |\psi\rangle) = |x\rangle \otimes |x\rangle$$
 e $U(|y\rangle \otimes |\psi\rangle) = |y\rangle \otimes |y\rangle$

- Vogliamo calcolare la seguente trasformazione: $U\left(\left(\frac{1}{\sqrt{2}}|x\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}}|y\rangle\right) \otimes |\psi\rangle\right)$
- Per linearità di U e poi per definizione di U abbiamo:

$$\frac{1}{\sqrt{2}}U\Big(\left|x\right>\otimes\left|\psi\right>\Big)+\frac{1}{\sqrt{2}}U\Big(\left|y\right>\otimes\left|\psi\right>\Big)=\frac{1}{\sqrt{2}}\left|x\right>\otimes\left|x\right>+\frac{1}{\sqrt{2}}\left|y\right>\otimes\left|y\right>$$

Prima applichiamo la definizione di *U* e poi continuiamo per linearità:

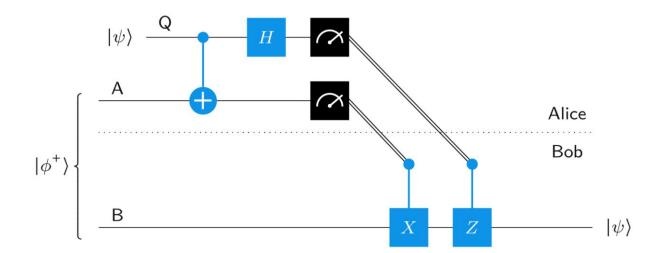
$$\left(\frac{1}{\sqrt{2}}|x\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}}|y\rangle\right) \otimes \left(\frac{1}{\sqrt{2}}|x\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}}|y\rangle\right)$$

Applicazioni dell'entanglement

- Abbiamo visto come costruire lo stato di Bell con un semplice circuito. Mostriamo subito le potenzialità di uno stato in entanglement, descrivendo due protocollo quantistici molto potenti.
- In entrambi i protocolli che vedremo, supporremo di avere due soggetti, Alice e Bob, che condividono uno stato in entanglement. Ci immaginiamo che Alice sia in possesso di un qubit A e Bob uno nello stato B tale che lo stato congiunto (A,B) sia rappresentato da $|\Phi^+\rangle$.
- Questo è il setting generale. Nei protocolli l'idea sarà quella in cui Alice e Bob devono scambiarsi delle informazioni.

Teletrasporto

- Nel protocollo del **teletrasporto**, Alice vuole trasmettere un qubit *Q* a Bob, facendo uso della stato in entanglement condiviso e con l'ausilio di due bit di comunicazione classica.
- Trasmettere il qubit Q, significa che Bob alla fine del protocollo possiederà un qubit nello stesso stato di Q, comprese le eventuali correlazioni che aveva con altri sistemi.
- Riportiamo il circuito che descrive suddetto protocollo.



Teletrasporto

- Supponiamo che il qubit Q sia della forma generica $|\psi\rangle = \alpha|0\rangle + \beta|1\rangle$. Analizziamo il protocollo per step.
- 1) Il sistema è inizializzato nello stato $(\alpha | 0\rangle + \beta | 1\rangle) \otimes \frac{1}{\sqrt{2}} (|00\rangle + |11\rangle)$.
- 2) Alice applica un CNOT gate, con qubit di controllo Q e qubit target A, ottenendo:

$$\frac{\alpha |000\rangle + \alpha |011\rangle + \beta |110\rangle + \beta |101\rangle}{\sqrt{2}}$$

3) Alice applica a questo punto la porta di Hadamard sul qubit $\it Q$ così da ottenere:

$$\frac{1}{2}|00\rangle(\alpha|0\rangle+\beta|1\rangle)+\frac{1}{2}|01\rangle(\alpha|1\rangle+\beta|0\rangle)+\frac{1}{2}|10\rangle(\alpha|0\rangle-\beta|1\rangle)+\frac{1}{2}|11\rangle(\alpha|1\rangle-\beta|0\rangle)$$

Teletrasporto

- 4) Dobbiamo ora distinguere i quattro casi a seconda di cosa misura Alice sui suoi qubit.
 - Se xy = 00 Bob rimane nello stato $\alpha|0\rangle + \beta|1\rangle$. Non vengono applicate ulteriori trasformazioni e Bob si ritrova con un qubit nello stesso stato di Q.
 - Se xy = 01 Bob rimane nello stato $\alpha |1\rangle + \beta |0\rangle$. Bob applica un gate X così da ottenere:

$$X(\alpha | 1\rangle + \beta | 0\rangle) = \alpha X | 1\rangle + \beta X | 0\rangle = \alpha | 0\rangle + \beta | 1\rangle = Q$$

• Se xy = 10 Bob rimane nello stato $\alpha |0\rangle - \beta |1\rangle$. Bob applica un gate Z per ottenere:

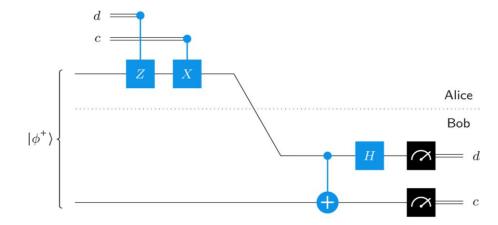
$$Z(\alpha |0\rangle - \beta |1\rangle) = \alpha Z |0\rangle - \beta Z |1\rangle = \alpha |0\rangle + \beta |1\rangle = Q$$

• Se xy=11 Bob rimane nello stato $\alpha|1\rangle-\beta|0\rangle$. Bob applica prima un gate X poi un gate Z:

$$ZX(\alpha | 1\rangle - \beta | 0\rangle) = Z(\alpha | 0\rangle - \beta | 1\rangle) = \alpha | 0\rangle + \beta | 1\rangle = Q$$

Superdense Coding

- Il **superdense coding** è un protocollo inverso rispetto al teletrasporto. L'idea è la seguente: Alice vuole trasmettere 2 bit classici tramite l'invio di un qubit e con lo stato in entanglement condiviso con Bob.
- L'importanza di questo protocollo è messo in evidenza soprattutto dal teorema di Holevo, il quale afferma che non è possibile inviare più di un bit classico, con l'invio di un solo qubit e senza uso di stato entangled.
- Riportiamo di seguito il circuito del superdense coding.



Superdense Coding

Per capire al meglio il perché tale protocollo funzioni, facciamo due semplici osservazioni: ognuno dei quattro stati di Bell si può ottenere da uno dei quattro stati della base computazionale e tutti e quattro stati di Bell si ottengono tutti da $|\Phi^+\rangle$ applicando X e/o Z.

$$|\Phi^{+}\rangle = CNOT(H \otimes \mathbb{I})|00\rangle \qquad |\Phi^{+}\rangle = (\mathbb{I} \otimes \mathbb{I})|\Phi^{+}\rangle$$

$$|\Psi^{+}\rangle = CNOT(H \otimes \mathbb{I})|01\rangle \qquad |\Psi^{+}\rangle = (X \otimes \mathbb{I})|\Phi^{+}\rangle$$

$$|\Phi^{-}\rangle = CNOT(H \otimes \mathbb{I})|10\rangle \qquad |\Phi^{-}\rangle = (Z \otimes \mathbb{I})|\Phi^{+}\rangle$$

$$|\Psi^{-}\rangle = CNOT(H \otimes \mathbb{I})|11\rangle \qquad |\Psi^{-}\rangle = (ZX \otimes \mathbb{I})|\Phi^{+}\rangle$$

■ Bob si ritroverà quindi con uno degli stati di Bell, che chiameremo $|b\rangle$. Applicando dunque il circuito al contrario ottiene:

$$(H \otimes \mathbb{I})CNOT |b\rangle = (H \otimes \mathbb{I})CNOT \cdot CNOT(H \otimes \mathbb{I})|xy\rangle = |xy\rangle$$

Query model computation

- L'idea naturale che abbiamo di un processo computazionale, è quella in cui alcune informazioni vengono fornire in input e poi processate per restituire un output.
- Nel modello query, l'input viene fornito sotto forma di funzione, detta oracolo o black box.
- La funzione f in input va immaginata come una funzione di cui non conosciamo il funzionamento ma di cui possiamo conoscerne le valutazioni su generici input x del dominio di definizione tramite **query**.
- Una query viene dunque eseguita da un processo computazionale se quest'ultimo seleziona una stringa x e la stringa f(x) viene resa disponibile per la computazione.

Query gate

- Lavorando con i circuiti, le query vengono rappresentate tramite gate.
- Nel caso di un circuito booleano classico abbiamo una semplice trasformazione portata avanti dalla stessa funzione booleana f presa in considerazione

$$x \stackrel{n}{-} f$$

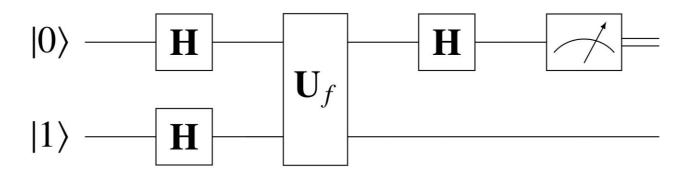
- Nel caso quantistico non possiamo fare la stessa cosa, dal momento che i possibili operatori che otterremmo per f non sarebbero di certo unitari.
- Nel caso quantistico, il **quantum query gate** viene implementato tramite l'operatore U_f già definito.

$$|x\rangle \stackrel{n}{\not\longrightarrow} U_f$$
 $|y\rangle \stackrel{m}{\not\longrightarrow} |y \oplus f(x)\rangle$

Quantum query model

- L'operatore unitario associato ad f quindi, nel contesto del quantum query model, ha il ruolo della singola query presente nel circuito.
- Misureremo l'efficienza computazionale, per i prossimi algoritmi, nel contesto del modello query quantistico, contando il numero di quantum query presenti nel circuito.
- Rimarchiamo che in tale modello stiamo ignorando l'effettiva difficoltà nel costruire il quantum query gate U_f .
- Grazie al modello query metteremo in evidenza i possibili vantaggi dei computer quantistici rispetto a quelli classici, lasciando da parte, per ora, il calcolo specifico del costo computazionale di un algoritmo.

- L'algoritmo di Deutsch è il primo esempio di algoritmo quantistico che vedremo.
 Permetterà di mettere in luce i vantaggi del calcolo quantistico.
- L'algoritmo nasce come soluzione al **problema di Deutsch** definito come segue: data una funzione $f: \{0,1\} \rightarrow \{0,1\}$ stabilire se essa è costante o bilanciata.
- Partiamo innanzitutto mostrando il circuito dell'algoritmo



• Se misurando il primo qubit otteniamo 0 allora concludiamo che f è costante altrimenti, se misuriamo 1 concludiamo che f è bilanciata.

- Analizziamo passo passo gli step dell'algoritmo.
- 1) Inizializziamo l'input del circuito nello stato $|0\rangle \otimes |1\rangle$.
- 2) Applichiamo $H \otimes H$ al nostro stato in input. L'azione prodotto si distribuisce sul nostro stato prodotto, ottenendo così lo stato $|+\rangle \otimes |-\rangle$.
- 3) Applichiamo l'oracolo U_f :

$$U_f\left(\frac{1}{\sqrt{2}}|0\rangle|-\rangle+\frac{1}{\sqrt{2}}|1\rangle|-\rangle\right)=\frac{1}{\sqrt{2}}U_f|0\rangle|-\rangle+\frac{1}{\sqrt{2}}U_f|1\rangle|-\rangle$$

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

4) Applichiamo la porta di Hadamard al primo qubit. Non eseguendo trasformazioni sul secondo qubit, applichiamo l'operatore $H \otimes I$ su tutto il registro

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

$$\left(\frac{(-1)^{f(0)} + (-1)^{f(1)}}{2}|0\rangle + \frac{(-1)^{f(0)} - (-1)^{f(1)}}{2}|1\rangle\right) \otimes |-\rangle$$

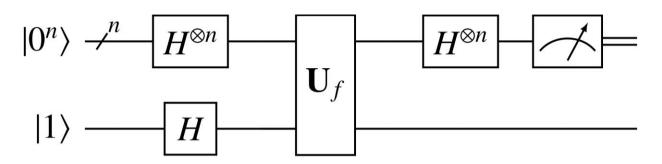
5) Ignoreremo il secondo qubit nello stato $|-\rangle$ e ci soffermeremo sul primo qubit, che chiameremo $|\psi\rangle$. Analizzando tale stato, dividendo nei due casi f costante e f bilanciata, risulta facile verificare che $|\psi\rangle$ si troverà, rispettivamente, nello stato $|0\rangle$ e nello stato $|1\rangle$. La misurazione di $|\psi\rangle$ dunque ci permette di ottenere il risultato desiderato.

- L'algoritmo di Deutsch permette di risolvere il problema omonimo tramite l'utilizzo di una singola query quantistica.
- Qui si può percepire almeno in parte il vantaggio del calcolo quantistico rispetto a quello classico
- Se volessimo trovare la soluzione al problema di Deutsch con un computer classico, non basterebbe una singola query. Conoscendo il valore della funzione f sul bit x, non possiamo concludere nulla sul valore di f sulla negazione di x. Sono perciò necessarie **due query classiche** per ottenere la soluzione.
- Vedremo più approfonditamente questo vantaggio con una generalizzazione dell'algoritmo appena vista.

Esercizio

• Cosa succederebbe se nell'algoritmo di Deutsch inizializzassimo il circuito nello stato |00\) invece che nello stato |01\?

- Generalizziamo l'algoritmo di Deutsch partendo da un problema più generale, chiamato **problema di Deutsch-Josza**: data una funzione $f:\{0,1\}^n \to \{0,1\}$, stabilire se f è costante o bilanciata (garantito il fatto che ci troviamo in uno di questi due casi).
- L'algoritmo di Deutsch-Josza porta alla soluzione del problema di Deutsch-Josza, implementando il seguente circuito



• Misureremo i primi n qubit: se otteniamo la stringa 0^n , f è costante altrimenti, se otteniamo una qualsiasi altra stringa concludiamo che f è bilanciata.

- Analizziamo passo passo il circuito.
- 1) Inizializziamo l'input nello stato $|0^n\rangle \otimes |1\rangle = |0^n1\rangle$.
- 2) Applichiamo $H^{\otimes n} \otimes H$ su tutto il registro:

$$(H^{\otimes n} \otimes H) (|0^n\rangle \otimes |1\rangle) = (H^{\otimes n} |0^n\rangle) \otimes (H |1\rangle) = (H^{\otimes n} |0^n\rangle) \otimes |-\rangle$$

$$H^{\otimes n} |0^n\rangle \otimes |-\rangle = \left(\frac{1}{\sqrt{2^n}} \sum_{y \in \{0,1\}^n} |y\rangle\right) \otimes |-\rangle = \frac{1}{\sqrt{2^{n+1}}} \sum_{y \in \{0,1\}^n} \left(|y\rangle \otimes (|0\rangle - |1\rangle)\right)$$

3) Applichiamo U_f ed otteniamo:

$$U_f\left(\frac{1}{\sqrt{2^{n+1}}}\sum_{y\in\{0,1\}^n}\left(|y\rangle\otimes(|0\rangle-|1\rangle)\right)\right) = \frac{1}{\sqrt{2^{n+1}}}\sum_{y\in\{0,1\}^n}U_f\left(|y\rangle\otimes(|0\rangle-|1\rangle)\right)$$

$$\frac{1}{\sqrt{2^{n+1}}} \sum_{y \in \{0,1\}^n} \left(|y\rangle \otimes \left(|f(y)\rangle - |1 \oplus f(y)\rangle \right) \right)$$

$$\frac{1}{\sqrt{2^{n+1}}} \sum_{y \in \{0,1\}^n} \left(|y\rangle \otimes (-1)^{f(y)} (|0\rangle - |1\rangle) \right) = \left(\frac{1}{\sqrt{2^n}} \sum_{y \in \{0,1\}^n} (-1)^{f(y)} |y\rangle \right) \otimes |-\rangle$$

4) Infine l'ultima trasformazione da effettuare è $H^{\otimes n} \otimes I$:

$$H^{\otimes n}\left(\frac{1}{\sqrt{2^n}}\sum_{y\in\{0,1\}^n}(-1)^{f(y)}|y\rangle\right)\otimes\mathbb{I}|-\rangle = \left(\frac{1}{\sqrt{2^n}}\sum_{y\in\{0,1\}^n}(-1)^{f(y)}H^{\otimes n}|y\rangle\right)\otimes|-\rangle$$

$$\left(\frac{1}{\sqrt{2^n}}\sum_{y\in\{0,1\}^n}(-1)^{f(y)}\left(\frac{1}{\sqrt{2^n}}\sum_{z\in\{0,1\}^n}(-1)^{y\bullet z}|z\rangle\right)\right)\otimes|-\rangle$$

$$\left(\frac{1}{2^n}\sum_{y\in\{0,1\}^n}\sum_{z\in\{0,1\}^n}(-1)^{f(y)}(-1)^{y\bullet z}|z\rangle\right)\otimes|-\rangle$$

5) Come ultimo step, misuriamo i primi n qubit. Non è così banale del perché si arrivi ad una soluzione. L'idea è che lo stato $|\varphi\rangle$ sul primo registro, nel caso in cui f è costante, non è una sovrapposizione. A questo scopo possiamo calcolare la probabilità di ottenere 0^n come stringa in output della misurazione:

$$\left| \frac{1}{2^n} \sum_{y} (-1)^{f(y) + 0^n \bullet y} \right|^2 = \left| \frac{1}{2^n} \sum_{y} (-1)^{f(y)} \right|^2 = \begin{cases} 1 & \text{se } f \text{ è costante} \\ 0 & \text{se } f \text{ è bilanciata} \end{cases}$$

- L'algoritmo descritto trova la soluzione al problema tramite l'implementazione di una singola quantum query.
- Paragonando con un'eventuale algoritmo classico, si nota la vera e proprio differenza di calcolo. Si ottiene qui uno speed-up quantistico esponenziale.
- Un computer classico necessiterebbe nel caso peggiore di $2^{n-1} + 1$ query. Dovremmo valutare f almeno su metà degli elementi del dominio, ma per distinguere con certezza tra costante e bilanciata è necessaria una valutazione in più.
- Naturalmente un modo più efficiente per risolvere il problema di Deutsch-Josza con un computer classico è quello di usare un algoritmo probabilistico invece di uno deterministico, permettendo dunque una certa soglia di errore probabilistica.