

## Лекція 4: Унітарні базиси, Суперщільне кодування та Телепортація

### 1. Унітарні базиси

Якщо  $H$  це скінченновимірний гільбертів простір (розмірності  $d$ ), то на  $L(H)$  теж існує структура гільбертового простору. У якості скалярного добутку береться добуток Гільберга-Шмідта:

$$\forall A, B \in L(H) : (A, B) = \text{Tr}(B^\dagger A) = \text{Tr}(AB^\dagger).$$

В літературі зазвичай вводять позначення  $|A\rangle\rangle$  в контексті цього, і тоді пишуть  $\langle\langle B|A\rangle\rangle = (A, B) = \text{Tr}(B^\dagger A)$ .

Більше того, існує явна ізометрія між  $L(H)$  та  $H \otimes H$ , яку можна задати як

$$|A\rangle\rangle = \sum_i A|i\rangle \otimes |i\rangle = (A \otimes I) \sum_i |i\rangle|i\rangle,$$

або, що те саме,

$$A = \sum_{ij} a_{ij} |i\rangle\langle j| \longleftrightarrow |A\rangle\rangle = \sum_{ij} a_{ij} |i\rangle|j\rangle.$$

Виявляється, що в  $L(H)$  існують **унітарні базиси**, тобто набори унітарних операторів  $\{U_i, i = 1, 2, \dots, d^2\}$ , таких що

$$\text{Tr}(U_i^\dagger U_j) = d \cdot \delta_{ij}$$

Типовий приклад це унітарний базис породжений операторами “зсуву” та “часів” (інколи їх називають операторами трансляції та повороту).

Оператор (циклічного) зсуву визначається як

$$\forall k : S|k\rangle = |k+1\rangle,$$

де  $|d\rangle := |0\rangle$ . Оператор часів визначається як

$$\forall k : C|k\rangle = w^k |k\rangle, \quad w = e^{\frac{2\pi i}{d}}$$

**Твердження** *Набір з  $d^2$  операторів  $\{W_{kl} = C^k S^l\}, k, l \in [0, \dots, d-1]$ , є унітарним базисом.*

Це неважко перевірити використовуючи що

$$S^d = I, \quad C^d = I, \quad CS = wSC.$$

Стан  $\frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i |i\rangle|i\rangle \in H \otimes H$  є максимально сплутаним (інколи їх називають EPR-станами).

Для унітарного  $A$  стан  $\frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i A|i\rangle \otimes |i\rangle$  також є максимально сплутаним.

**Наслідок 1** *У  $H \otimes H$  існує базис, що складається з максимально сплутаних станів:*

$$|\Psi_{kl}\rangle = \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i W_{kl} |i\rangle \otimes |i\rangle$$

## 2. Суперщільне кодування

Нехай є двоє учасників  $A$  та  $B$  і один хоче повідомити іншому якусь класичну інформацію за допомогою пересилання одної фізичної квантової системи. Яку максимальну кількість інформації можна передати, якщо квантова система розмірності  $d$ ?

Учасник  $A$  може закодувати число з набору  $\{0, 1, \dots, d-1\}$  за допомогою стану  $|i\rangle \in H$ . Отримавши цей стан, учасник  $B$  може визначити закодоване число провівши вимірювання, що відповідає розкладу  $I = \sum_i |i\rangle\langle i|$ . Тобто можна передати  $\log_2(d)$  біт класичної інформації.

Теорема Холево строго доводить, що передати більше неможливо.

Але, якщо учасники розподілили між собою сплутаний стан, то вони можуть використати його для передачі більшої кількості інформації.

**Твердження** (*Суперщільне кодування*)

*Якщо двоє учасників  $A$  та  $B$  розподілили між собою максимально сплутаний стан (у розмірності  $d \times d$ ), то один учасник може повідомити іншому  $\log_2(d^2) = 2\log_2(d)$  класичних бітів інформації передавши свою квантову частинку (розмірності  $d$ ).*

**Доведення.** Нехай учасники  $A$  та  $B$  мають доступ до чистого максимально сплутаного стану

$$\frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i |i\rangle_A \otimes |i\rangle_B \in H_A \otimes H_B,$$

який фізично розподілили між собою.

Тоді, учасник  $A$  кодує пару чисел  $(k, l)$  з множини  $[0, 1, \dots, d-1]^2$  (тобто  $\log_2(d^2)$  біт інформації) застосуванням оператора  $W_{kl}$  на своїй частинці та фізично передаючи її до  $B$ .

Після отримання частинки від  $A$  учасник  $B$  буде мати доступ до стану

$$|\Psi_{kl}\rangle = \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i W_{kl}|i\rangle_A \otimes |i\rangle_B$$

на усій системі. Але ж всі такі стани утворюють базис на  $H_A \otimes H_B$ , тому учасник  $B$  може застосувати відповідне вимірювання, щоб визначити числа  $k, l$ .

### 3. Квантова телепортація

В деякому сенсі квантова телепортація це процес, обернений до суперщільного кодування. Наша ціль – передати від учасника  $A$  до учасника  $B$  квантовий стан в розмірності  $d$  за допомогою пересилання  $2\log_2(d)$  біт класичної інформації (без пересилання фізичної квантової системи).

#### Щодо вимірювання сплутаного стану

Нехай задано чистий сплутаний стан  $|\phi\rangle$  на  $H_1 \otimes H_2$ :

$$|\phi\rangle = \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i \alpha_i |i\rangle |\psi_i\rangle.$$

І нехай ми проводимо локальне вимірювання першої системи, яке задано проекторами  $P_i = |i\rangle\langle i|$ . Новий стан на  $H_1 \otimes H_2$  у випадку “ $i$ ” буде

$$\frac{(P_i \otimes I)|\phi\rangle}{\|(P_i \otimes I)|\phi\rangle\|} = \frac{\alpha_i}{|\alpha_i|} |i\rangle |\psi_i\rangle \cong |i\rangle |\psi_i\rangle$$

І хоча не знаючі результат вимірювання редукований стан другої системи не зміниться, він, очевидно, зміниться на  $|\psi_i\rangle$  коли ми дізнаємося результат “ $i$ ”.

Тобто, в деякому сенсі ми змінюємо квантовий стан другої системи передавши результат вимірювання “ $i$ ”, тобто передавши класичну інформацію.

Але це ще не телепортація.

Для телепортації розглянемо наступне.

Нехай учасники розділили максимально сплутаний стан

$$\frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i |i\rangle_A \otimes |i\rangle_B \in H_A \otimes H_B.$$

І нехай учасник  $A$  має також чистий стан  $|\phi\rangle_C \in H_C$ , який хоче передати. Можна вважати, що вся система перебуває у стані

$$\begin{aligned} |\text{start}\rangle &= |\phi\rangle_C \otimes \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i |i\rangle_A \otimes |i\rangle_B = \\ &= \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i |\phi\rangle_C \otimes |i\rangle_A \otimes |i\rangle_B \in H_C \otimes H_A \otimes H_B. \end{aligned}$$

Формально ми би могли застосувати унітарний оператор перестановки  $\text{SWAP}_{CB} \in L(H_C \otimes H_B)$ , який можна визначити через

$$\forall i, j : \text{SWAP}_{CB} |i\rangle_C |j\rangle_B = |j\rangle_C |i\rangle_B.$$

В результаті ми би отримали стан

$$|\text{end}\rangle = \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i |i\rangle_C \otimes |i\rangle_A \otimes |\phi\rangle_B = \left( \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i |i\rangle_C \otimes |i\rangle_A \right) \otimes |\phi\rangle_B.$$

Але на практиці це неможливо бо системи  $C$  та  $B$  розділені між учасниками.

**Теорема**

Для будь-якого унітарного базису  $\{W_{kl}\}$  та  $\forall |\phi\rangle_C \in H_C$  виконується:

$$\begin{aligned} |\phi\rangle_C \otimes \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i |i\rangle_A |i\rangle_B &= \\ &= \frac{1}{d} \sum_{kl} \left( \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i W_{kl} |i\rangle_C |i\rangle_A \right) \otimes W_{kl}^{-1} |\phi\rangle_B \\ &= \frac{1}{d} \sum_{kl} |\Psi_{kl}\rangle_{CA} \otimes W_{kl}^{-1} |\phi\rangle_B \end{aligned}$$

**Доведення.**

Помножимо обидва вирази зліва на  $\langle \Psi_{pq} | \otimes \langle r |$ .

Для правого виразу маємо

$$\langle \Psi_{pq} | \otimes \langle r | \cdot \frac{1}{d} \sum_{kl} |\Psi_{kl}\rangle_{CA} \otimes W_{kl}^{-1} |\phi\rangle_B = \frac{1}{d} \langle r | W_{pq}^{-1} |\phi\rangle.$$

Для лівого виразу

$$\begin{aligned} \langle \Psi_{pq} | \otimes \langle r | \cdot |\phi\rangle_C \otimes \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i |i\rangle_A |i\rangle_B &= \\ &= \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_j \langle j | W_{pq}^{-1} \otimes \langle j | \otimes \langle r | \cdot \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i |\phi\rangle_C |i\rangle_A |i\rangle_B = \\ &= \frac{1}{d} \sum_i \langle i | W_{pq}^{-1} |\phi\rangle \otimes \langle r | i \rangle = \\ &= \frac{1}{d} \langle r | W_{pq}^{-1} |\phi\rangle. \end{aligned}$$

Використовуючи це твердження протокол телепортації полягає у наступному. Учасник  $A$  проводить вимірювання в системі  $H_C \otimes H_A$ , яке відповідає розкладу за базисом  $\{ \frac{1}{\sqrt{d}} \sum_i W_{kl} |i\rangle_C |i\rangle_A \}$ . В результаті визначаються числа  $k, l$ , які передаються учаснику  $B$ . Учасник  $B$  застосовує оператор  $W_{kl}$  до свого стану, в результаті чого отримує стан  $|\phi\rangle$ .

**Зауваження** Насправді, в точності такий же протокол підходить і для телепортації змішаного стану.

