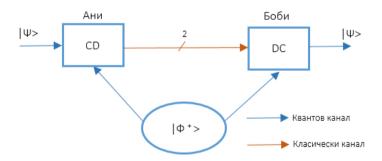
## 2.4. ΠΑΡΑΛΕΛΕΗ ΜΟΔΕΛ ΗΑ ΚΒΑΗΤΟΒΑΤΑ ΤΕΛΕΠΟΡΤΑЦИЯ ΗΑ *1-QUBIT*

ази точка е посветена на решаването на задачата за построяване на паралелен структурен модел на квантовата телепортация. Поради сложността и многото неизвестни, на този етап се счита достатъчно да се предложи само предварителен вариант на подобен модел, който допълнително да се развива.

Квантовата телепортация (Quantum Teleporting) се заключава в точното предаване на неизвестно 1-qubit квантово състояние  $|\psi\rangle$  чрез изпращането на два класически бита по допълнителен класически канал.

Не се пренася самият *qubit*, а информацията, необходима за неговото точно възпроизвеждане в приемника. В края на преноса, оригиналното състояние се разрушава, поради невъзможността да се копират квантови състояния. Това е единственият начин за обмен на квантова информация, следствие на *теоремата за невъзможност* на клонирането на квантовите състояния (*no-cloning theorem*). Оттук и принципното значение на квантовата телепортация. Тясно свързан с нея е *квантовият алгоритъм за плътно кодиране* (*Dense Coding*).



Фиг. 2. 19. Схема на квантовата телепортация

Схемата на квантовата телепортация е показана на фиг. 2.19 [A.20, A.21, A.И.1]. Ани $^1$  притежава *qubit* с неизвестно състояние

<sup>1</sup> *Ани* (*Alice* в англоезичната литература) представлява изпращащата страна или *страна A*, в която се извършва кодирането.

 $|\psi\rangle$ . Трябва да го предаде на Боби<sup>2</sup> чрез двубитов класически комуникационен канал. Предварително на Ани е изпратен единият, а на Боби – другият *qubit* от сплетена двойка  $|\Phi^+\rangle$ , генерирана от *EPR източника*.

Сплитането (entanglement) е възлово за квантовите изчисления явление. То няма класически аналог. Както е посочено в т. 1.3, вътрешноприсъщият на квантовите компютри паралелизъм се дължи именно на възможността квантовите битове да се сплитат (фиг. 1.15).

По правило, даден *q-бит* може да се представи като тензорно произведение на два или повече *q-бита* с по-малка размерност. Сплетените състояния обаче са изключение – те не са тензорни произведения на състояния с по-малка размерност. Следователно, състоянието на една квантова система не винаги се описва от състоянията на нейните компоненти. Докато състоянието на една класическа система винаги се описва напълно от състоянията на нейните компоненти [А.21, А.32].

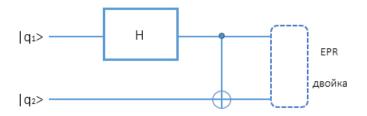
Процесът на формиране на сплетена двойка (entangled pair, EPR pair) се нарича сплитане (entanglement, EPR pair generation). Изпълнява се от квантова схема, наричана EPR източник (EPR source $^3$ ) или генератор на състояния на Бел (Bell state generator).

Нека ca дадени например двете 1-qubit  $|x\rangle = a_0|x_0\rangle + a_1|x_1\rangle$  и  $|y\rangle = b_0|y_0\rangle + b_1|y_1\rangle$ . Чрез подходяща унитарна трансформация, те могат да се сплетат в 2-qubit състоянието  $|\psi\rangle = |x_0\rangle \otimes |y_0\rangle + |x_1\rangle \otimes |y_1\rangle$ , което не може да се представи като тензорно произведение на компонентите -  $|x\rangle\otimes|y\rangle$ . При това, двете частици с 1-qubit състояния  $|x\rangle$  и  $|y\rangle$  са толкова силно свързани. че ако първата премине например в състояние  $|x_0\rangle$ , втората ще премине в същия момент, независимо от разстоянието<sup>4,</sup> в състояние  $|y_0\rangle$ . Обратно, ако пък първата частица премине в състояние  $|x_1\rangle$ , втората ще премине в същия момент, независимо от разстоянието, в състояние  $|y_1\rangle$ . По идентичен начин, промяната на състоянието на втората частица ще се отрази на състоянието на първата.

<sup>2</sup> *Боби* (*Bob* в англоезичната литература) представлява приемащата страна или *страна* Б, в която се извършва декодирането.

<sup>3</sup> Обозначението *EPR* идва от имената на откривателите на известния квантов парадокс за сплетените елементарни частици - Einstein, Podolsky, Rosen.

<sup>4</sup> Именно в това моментално действие на разстояние, наречено от Айнщайн "spooky action at distance" в съвместната му статия с Подолски и Розен, се заключава посоченият квантов парадокс. Той се определя също като нелокална зависимост между сплетените частици или като нелокално действие.



Фиг. 2. 20. EPR източник

Известният при 2-qubit системите базис на Бел е получен чрез унитарната трансформация  $U_{CNOT}(H\otimes I)|q_1q_2\rangle$ . Следователно, еквивалентната на тази трансформация квантова верига от фиг. 2.20, представлява EPR източник (генератор на Бел). Тя съдържа последователно свързани 1-qubit вентил на Адамар и 2-qubit CNOT вентил.

Базисът на Бел е множество от четири 2-qubit квантови състояния<sup>6</sup>, всяко едно от които е максимално сплетено

$$|\Phi^{+}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|00\rangle + |11\rangle) = \frac{1}{\sqrt{2}}\begin{bmatrix} 1\\0\\0\\1 \end{bmatrix}$$
 (2.4.1)

$$|\Psi^{+}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|01\rangle + |10\rangle) = \frac{1}{\sqrt{2}}\begin{bmatrix} 0\\1\\1\\0 \end{bmatrix}$$
 (2.4.2)

$$|\Phi^{-}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|00\rangle - |11\rangle) = \frac{1}{\sqrt{2}}\begin{bmatrix} 1\\0\\0\\-1 \end{bmatrix}$$
 (2.4.3)

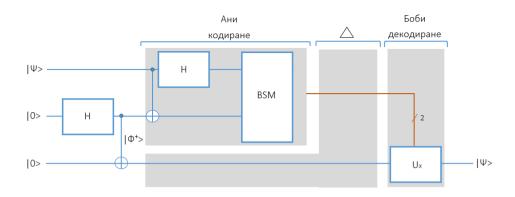
$$|\Psi^{-}\rangle = \frac{1}{\sqrt{2}}(|01\rangle - |10\rangle) = \frac{1}{\sqrt{2}}\begin{bmatrix} 0\\1\\-1\\0 \end{bmatrix}$$
 (2.4.4)

Състоянията от *базиса на Бел* се получават като на входа на квантовата верига от фиг. 2.20 се подават съответните 2-qubit базиси  $|00\rangle$ ,  $|01\rangle$ ,  $|10\rangle$  и  $|11\rangle$  на входното квантово състояние  $|q_1q_2\rangle$ .

След като разполагаме с *EPR източник*, включен в схемата на квантовата телепортация от фиг. 2.19, може да се премине към изясняването на останалите компоненти – кодера *CD* на Ани и декодера *DC* на Боби.

<sup>5</sup> Тензорното произведение на (2x2) матрицата на Адамар H и (2x2) единичната матрица I преобразува матрицата на Адамар H от (2x2) в еквивалентна (4x4) матрица, необходима за работа с 2-qubit състояния.

<sup>6</sup> Заради векторното представяне в дясната част на равенствата, състоянията на Бел се наричат също и вектори на Бел.



Фиг. 2. 21. Еквивалентна квантова верига за телепортация

За целта, на фиг. 2.21 е приведена еквивалентната квантова верига. Последователно, отляво надясно, по посока на предаване на информацията са показани: *EPR източникът* от фиг. 2.20, кодерът *CD* на Ани, пространствената отдалеченост  $\Delta$  на двете страни и декодерът *DC* на Боби.

На входа на *EPR източника* се подава състоянието, описвано от кет-вектора  $|00\rangle$ . На изхода му се формира  $|\Phi^+\rangle$  - едно от базисните състояния на Бел, отговарящо на *сплетена* двойка.

Единият q-биm на сплетената двойка, заедно с входното квантово състояние  $|\psi\rangle$ , се обработват от кодера на Ани. Този кодер съдържа последователно включени CNOT вентил и вентил на Адамар, след което от блока BSM се извършва измервателната процедура на Бел (Bell state measurement). На изхода на блока BSM се формират два класически коригиращи бита, предавани по обикновен канал към приемащата страна.

В приемащата страна освен двата класически бита, изпращани от Ани, постъпва и вторият q-биm на сплетената двойка. Той се подлага на унитарната трансформация  $U_{x}$ . Нейният вид се определя от двата класически бита. В резултат, на изхода на декодера в приемащата част се възстановява точния вид на входното квантово състояние  $|\psi\rangle$ .

За да се разбере как се формират двата класически бита и как унитарната трансформация  $U_{_X}$  в декодера на приемника зависи от тях, се проследяват преобразуванията, на които последователно се подлага входното квантово състояние  $|\psi\rangle=a|0\rangle+b|1\rangle$  в кодера CD на Ани.

След *EPR източника*, обобщеното *3-qubit* квантово състояние има вида

$$|\psi\rangle\otimes|\Phi^{+}\rangle =$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}}[a|0\rangle\otimes(|00\rangle + |11\rangle) + b|1\rangle\otimes(|00\rangle + |11\rangle)] =$$

$$= \frac{1}{\sqrt{2}}(a|000\rangle + a|011\rangle + b|100\rangle + b|111\rangle).$$
(2.4.5)

В кодера на Ани постъпват неговите първи два q-бита, а в декодера на Боби – третият. Преобразуването на обобщеното 3-qubit квантово състояние  $|\psi\rangle\otimes|\Phi^+\rangle$  в кодера на Ани формално се свежда до две последователни векторни умножения – първо със  $(U_{CNOT}\otimes I)$ , а след това и със  $(H\otimes I\otimes I)$ . Тензорните произведения на операторите  $U_{CNOT}$  и H са необходими за увеличаване на размерността им до 3-qubit. В резултат се получава

$$(H \otimes I \otimes I)(U_{CNOT} \otimes I)(|\psi\rangle \otimes |\Phi^{+}\rangle) =$$

$$= (H \otimes I \otimes I)(U_{CNOT} \otimes I)\frac{1}{\sqrt{2}}(a|000\rangle + a|011\rangle + b|100\rangle + b|111\rangle) = (2.4.6)$$

$$= (H \otimes I \otimes I)\frac{1}{\sqrt{2}}(a|000\rangle + a|011\rangle + b|110\rangle + b|101\rangle) =$$

$$= \frac{1}{2}[(a|000\rangle + a|011\rangle + a|100\rangle + a|111\rangle) + (b|010\rangle + b|001\rangle - b|110\rangle - b|101\rangle)] =$$

$$= \frac{1}{2}[a(|000\rangle + |011\rangle + |100\rangle + |111\rangle) + b(|010\rangle + |001\rangle - |110\rangle - |101\rangle)] =$$

$$= \frac{1}{2}[a(|000\rangle + |011\rangle + |100\rangle + |111\rangle) + b(|010\rangle + |001\rangle - |110\rangle - |101\rangle)] =$$

$$= \frac{1}{2}[|00\rangle(a|0\rangle + b|1\rangle) + |01\rangle(a|1\rangle + b|0\rangle) + |10\rangle(a|0\rangle - b|1\rangle) + |11\rangle(a|1\rangle - b|0\rangle].$$

Крайният вид на обобщеното 3-qubit квантово състояние и определя възможността да се изпълни поставената задача.

Ани разполага с първите два q-бита. При измерването им в блока BSM тя ще получи едно от четирите им възможни състояния ( $|00\rangle$ ,  $|01\rangle$ ,  $|10\rangle$ ,  $|11\rangle$ ) с равна вероятност от  $\frac{1}{4}$ . Едновременно с това, вследствие на сплитането, състоянието на третия q-бит също ще се промени, като колапсира в  $(a|0\rangle + b|1\rangle$ ),  $(a|1\rangle + b|0\rangle$ ),  $(a|0\rangle - b|1\rangle$ ) или  $(a|1\rangle - b|0)$ , в зависимост от резултата на измерването при Ани.

На този етап, между Ани и Боби не е извършвана никаква комуникация. Промяната на състоянието на третия *q-бит*, с който Боби предварително разполага, се дължи единствено на квантовите

ефекти: сплитането; нелокалната корелация между сплетените частици; измерването. И ако Ани е измерила състояние  $|00\rangle$  на своите два q-бита, Боби ще разполага с телепортираната стойност на входното квантово състояние  $|\psi\rangle$ .

В останалите три случая, телепортираната при Боби стойност се нуждае от *корекция*. Необходимата корекция се определя от измерената от Ани стойност на нейните два *q-бита*. Ани кодира измерената стойност с два класически бита и ги изпраща по обикновен канал към Боби.

Боби коригира квантовото състояние на третия q-бит чрез съответна унитарна трансформация  $U_{\rm x}$ , определена от комбинацията на двата класически бита:

- при  $00 \rightarrow U_{v}$  = I (не се налага корекция);
- при  $01 \to \hat{U} = X$  (налага се инверсия на квантовото състояние);
- при  $10 \to \hat{U}_x = Z$  (налага се фазово изместване на квантовото състояние на  $180^\circ$ );
  - при  $11 \to U_y = Y = ZX$  (налага се фазово изместване с инверсия).

С получаването на двата класически бита и съответната корекция на грешката в декодера на Боби, квантовото телепортиране завършва.

+++

Предложеният паралелен структурен модел на квантовата телепортация е показан на фиг. 2.22. Включва пет паралелни процеса и три типа канали.

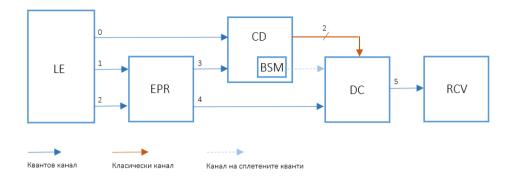
Процесите отговарят на активните елементи от еквивалентната квантова верига.

Светлинният източник LE генерира по изходния си канал 0 фотон с предварително зададено 1-qubit квантово състояние  $|\psi\rangle$ . По останалите си два канала генерира базисното квантово състояние  $|0\rangle$ 

Процесът *EPR* генерира сплетена двойка като реализира квантовата верига от фиг. 2.20.

Функциите на кодера от страната на Ани се изпълняват от процес *CD*. Чрез блока *BSM* за измерване *състоянията на Бел*, кодерът определя двубитовия коригиращ код и го изпраща по класическия канал към приемната страна.

На предния план в приемната страна е разположен декодера DC. След като получи от Ани коригиращите битове по класическия канал, декодерът прилага зададената от тях унитарна трансформация  $U_{_{x}}$ 



Фиг. 2. 22. Структурна схема на паралелния модел на квантовата телепортация

върху 1-qubit състоянието от квантовия канал с номер 4. Коригираното квантово състояние  $|\psi\rangle$  се изпраща по канал 5 към същинския приемник от страната на Боби. На този етап от работата по модела, за поддържане на *сплитането* се предполага използването на специален канал, свързващ двата сплетени квантови бита.

Прототипите на главните функции на процесите имат следните декларации

На най-високото йерархично ниво в модела се стартира паралелната композиция на процесите

```
int main(void)
{
  chan chanQuantum[6];
  chan chanClassic2Bits;
  chan chanEntanglement;
```

```
par
 {
    // LE
   on stdcore[0]: taskLightEmitter(chanQuantum[0],
                     chanQuantum[1], chanQuantum[2]);
    // EPR Source
    on stdcore[1]: taskEPRSource(chanQuantum[1],
                    chanQuantum[2], chanQuantum[3],
                    chanQuantum[4]);
    // Encoder
    on stdcore[1]: taskEncoder(chanQuantum[0],
                     chanQuantum[3],
                     chanClassic2Bits,
                     chanEntanglement);
    // Decoder
    on stdcore[3]: taskDecoder(chanQuantum[4],
                     chanClassic2Bits.
                     chanQuantum[5], chanEntanglement);
    // Receiver
   on stdcore[3]: taskReceiver(chanQuantum[5]);
 return 0;
}
```

Квантовите канали се разпределят чрез масива chanQuantum[].

Подобно на модела от т. 2.3 и тук при обработката се използва възможността за допълнително разпаралелване. Освен при функциите за работа с комплексни числа, подобно разпаралелване се прави и в основните процеси.

Например в главната функция на кодера *CD* информацията от двата входни канала се получава едновременно чрез раг оператора

```
par
{
   chanIn1 :> phIn1;
   chanIn2 :> phIn2;
}
```

Получаването от трите канала на входната информация в главната функция на декодера *DC* също е паралелно

```
par
{
   chanIn :> phIn;
   chanInClassic2Bits :> byteClassic2Bits;
   chanInEntanglement :> q_stateEntanglement;
}
```

Стремежът е в максимална степен да се използва вградения в изпълнителната среда паралелизъм.

Освен вентилът на Адамар, тук се налага да се реализират и други квантови вентили

Квантовият инвертор X и дефазиращият вентил Z се изпълняват по схема, която следва тази на Адамар. Единствената разлика е в матричния оператор, който разбира се трябва да отговаря на типа на вентила.

В началото на функцията gateX() се обявява операторът  $X = \begin{bmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{bmatrix}$ 

```
// Оператор за инверсия
X.common_factor = 1;
X.m[0][0].r_part = 0;
X.m[0][0].i_part = 0;
X.m[0][1].r_part = 1;
X.m[0][1].i_part = 0;
X.m[1][0].r_part = 1;
X.m[1][0].r_part = 0;
X.m[1][1].r_part = 0;
X.m[1][1].r_part = 0;
X.m[1][1].r_part = 0;
```

OPERATOR 2x2 X;

Докато в началото на функцията gateZ() се обявява оператора за фазово дефазиране  $Z = \begin{bmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{bmatrix}$ 

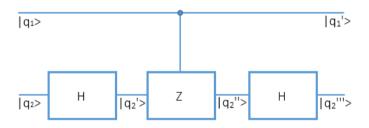
```
OPERATOR_2x2 Z;

// Оператор за обръщане на фазата на 180 градуса
Z.common factor = 1;
```

```
Z.m[0][0].r_part = 1;
Z.m[0][0].i_part = 0;
Z.m[0][1].r_part = 0;
Z.m[0][1].i_part = 0;
Z.m[1][0].r_part = 0;
Z.m[1][0].i_part = 0;
Z.m[1][1].r_part = -1;
Z.m[1][1].r_part = 0;
```

Реализацията на вентила *CNOT* е по-особена. Този вентил е 2-qubit и формалното описание на работата му предполага увеличаване размерността на състоянията. Това може да се направи, но ще доведе до трудности при обратната декомпозиция, която не винаги е възможна.

При вентила CNOT на промяна подлежи само целевият му квантов бит  $|q_2\rangle$ . Като се използва тази негова особеност, тук е направен опит да се работи само с 1-qubit квантови състояния. Идеята се основава на еквивалентната квантова верига на CNOT вентила, съдържаща два вентила на Адамар и един управляван Z вентил (фиг. 2.23).



Фиг. 2. 23. Еквивалентна квантова верига на *CNOT* вентил

Управляваният Z вентил (Controlled-Z gate) се определя от матрицата

 $U_{CZ} = \begin{bmatrix} I & 0 \\ 0 & Z \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} 1 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 1 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 1 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & -1 \end{bmatrix}$ (2.4.7)

и подобно на *CNOT* също е *2-qubit*. Увеличаването на размерността обаче може да се избегне, ако еквивалентната верига на целевия квантов бит  $|q_2\rangle$  се задейства само ако стойността на управляващия квантов бит  $|q_1\rangle$  е  $|1\rangle$ . Ако стойността на управляващия квантов бит  $|q_1\rangle$  е  $|0\rangle$ , целевият квантов бит  $|q_2\rangle$  не се подлага на трансформация.

Ако управляващият квантов бит  $|q_1\rangle$  е в суперпозиция, а началната стойност на целевия бит  $|q_2\rangle$  - в едно от двете базисни състояния

 $|0\rangle$  или  $|1\rangle$ , изходната стойност на  $|q_2\rangle$  също трябва да се установи в суперпозиция, като премине през вентил на Адамар

```
if(getQS(ctrl) == QS_1)
{
   dst = gateHadamard(src);
   dst = gateZ(dst);
   dst = gateHadamard(dst);
}
else if(getQS(ctrl) == QS_S)
{
   if(getQS(src) == QS_0 || getQS(src) == QS_1)
   {
      // Преминава в суперпозиция
      dst = gateHadamard(src);
   }
   else
   {
      // TODO - при dst в суперпозиция
   }
}
```

Процесът EPR получава по входните си квантови канали chanIn1 и chanIn2 фотоните phIn1 и phIn2 в базисното квантово състояние |0). Главната функция taskEPRSource() на процеса генерира сплетената двойка фотони phIn1 и phIn2, като директно реализира квантовата верига от фиг. 2.20. Така формираната двойка се изпраща по двата изходни квантови канала chanOut1 и chanOut2 на процеса

Декодирането, извършвано в главната функция taskDecoder() на декодера DC, следва описаната по-горе процедура за корекция на квантовото състояние на фотона phIn, получен по входния квантов канал. Изходното квантово състояние се формира във фотона phOut. Преди корекцията това състояние се установява в стойност, идентична на стойността на другия фотон от сплетената двойка, намиращ се при Ани. Тази стойност се получава по специалния канал chanInEntanglement и се записва в q stateEntanglement.

Двата коригиращи бита, изпращани от Ани, се получават по канала chanInClassic2Bits и записват в младшите два бита на буфера byteClassic2Bits.

```
// Декодиране (корекция на грешката)
phOut = phIn;
phOut.q_state = q_stateEntanglement;
if(byteClassic2Bits & 0x2)
{
   phOut.q_state = gateZ(phOut.q_state);
}
if(byteClassic2Bits & 0x1)
{
   phOut.q_state = gateX(phOut.q_state);
}
chanOut <: phOut;</pre>
```

В зависимост от стойността на младшите два бита на буфера byteClassic2Bits, квантовото състояние на фотона phOut се подлага на корекция. След това, по изходния канал chanOut се изпраща към същинския приемник RCV.

+++

Моделите, разгледани в т. 2.2 и 2.3 са изцяло завършени. Направено е сравнение на резултатите от изпълнението им с теоретичните и опитните, с което е доказана и тяхната адекватност на моделираните явления и обекти.

Моделът на квантовата телепортация, разгледан в тази точка, обаче е в неговия предварителен вариант. Решени са много въпроси, но остават още важни моменти. Първият е сплитането, което като сложно явление изисква допълнителни елементи, неизяснени на този етап от изследванията. Вторият е процедурата за измерване състоянията на максимално сплитане (Bell state measurement),

изпълнена като заглушка в момента.

В реализацията на вентила CNOT е направен опит да се работи само с 1-qubit, за да не се увеличава размерността на представянето. Остава неясно обаче как да се обработва целевия  $qubit \mid q_2 \rangle$ , ако е в суперпозиция. По тези въпроси се планират допълнителни изследвания.

Програмният код на предложения в тази точка предварителен вариант на паралелния структурен модел на квантовата телепортация се съдържа в Приложение П6 (проект QC-T020).