

Квантовые алгоритмы: возможности и ограничения. Лекция 6: Квантовые схемы

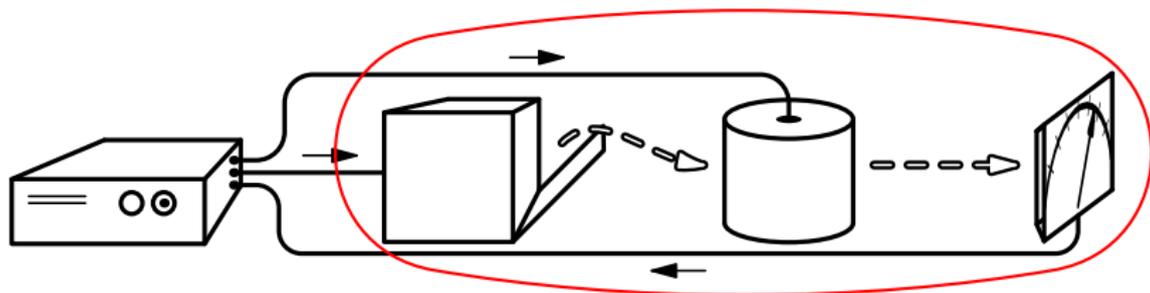
М. Вялый

Вычислительный центр
им. А.А.Дородницына
Российской Академии наук

Санкт-Петербург, 2011

- 1 Трудоемкость квантового вычисления
- 2 Точная реализация унитарных операторов квантовыми схемами
 - Обратимые вычисления: мостик между классическими и квантовыми
 - Базис из операторов, действующих на одном кубите
 - Базис из операторов, действующих на двух кубитах
- 3 Об унитарных преобразованиях одного кубита

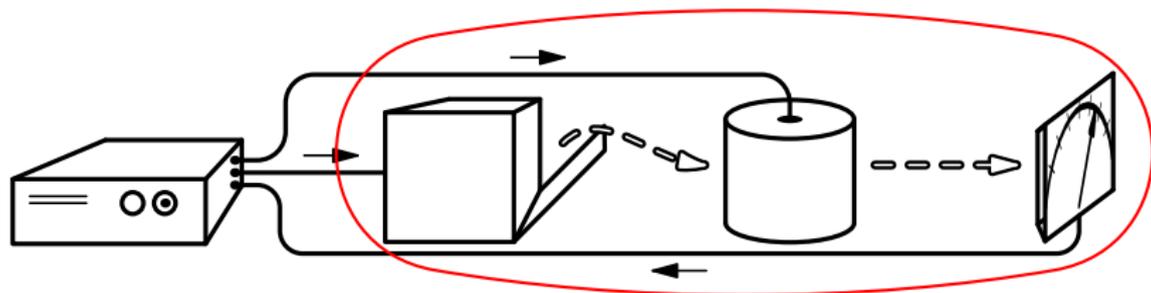
Квантовое устройство с точки зрения классического наблюдателя



Порождает вероятностное распределение на результатах наблюдения.
Два основных вопроса:

- 1 Как определить ресурсы (например, время) для порождения распределения p квантовым устройством?
- 2 Насколько сложно породить близкое распределение классическими средствами?

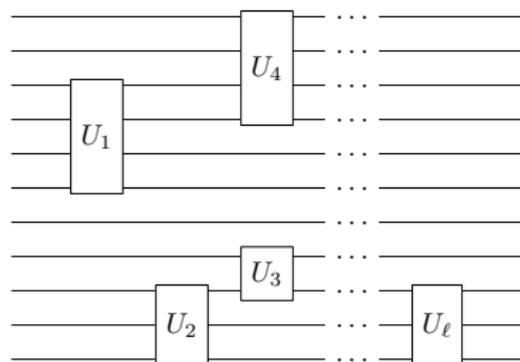
Квантовое устройство с точки зрения классического наблюдателя



Порождает вероятностное распределение на результатах наблюдения.
Два основных вопроса:

- 1 Как определить ресурсы (например, время) для порождения распределения p квантовым устройством?
- 2 Насколько сложно породить близкое распределение классическими средствами?

Элементы квантовых схем

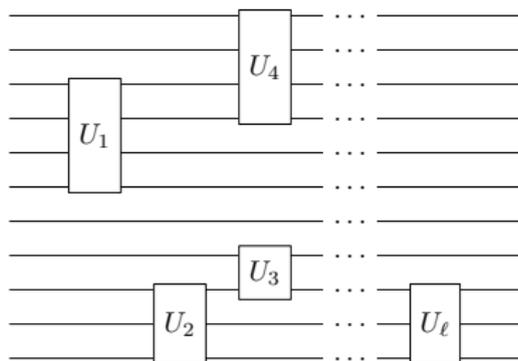


Базис

Набор унитарных операторов \mathcal{B} , описывающих элементарные действия.

Физические ограничения

- 1 Элементарное действие **локально**: нетривиально действует лишь на небольшое количество кубитов (один, два, три, \dots , $O(1)$).
- 2 Если два элементарных действия совершаются **одновременно**, то они нетривиально действуют на **разных** наборах кубитов.

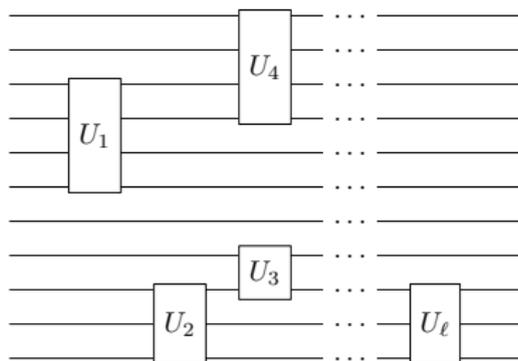


Базис

Набор унитарных операторов \mathcal{B} , описывающих элементарные действия.

Физические ограничения

- 1 Элементарное действие **локально**: нетривиально действует лишь на небольшое количество кубитов (один, два, три, \dots , $O(1)$).
- 2 Если два элементарных действия совершаются **одновременно**, то они нетривиально действуют на **разных** наборах кубитов.



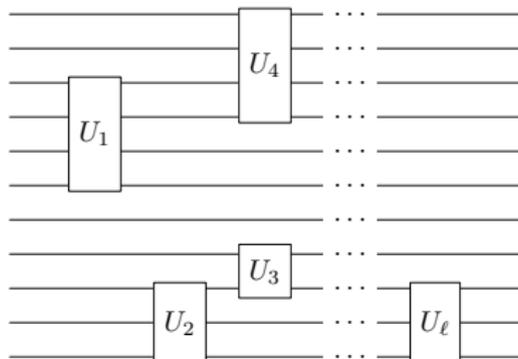
Базис

Набор унитарных операторов \mathcal{B} , описывающих элементарные действия.

Физические ограничения

- 1 Элементарное действие **локально**: нетривиально действует лишь на небольшое количество кубитов (один, два, три, \dots , $O(1)$).
- 2 Если два элементарных действия совершаются **одновременно**, то они нетривиально действуют на **разных** наборах кубитов.

Квантовая схема над базисом \mathcal{B} : определение



Квантовая схема

Последовательность операторов

$$U_1[S_1], U_2[S_2], \dots, U_\ell[S_\ell],$$

где $U_k \in \mathcal{B}$, $S_k \subseteq \{1, \dots, n\}$, n — количество используемых кубитов.

Матричные элементы $U[S]$

Пусть

$$U = \sum_{x,y \in \{0,1\}^d} u_{x,y} |x\rangle \langle y|,$$
$$S = \{j_1, \dots, j_d\}.$$

Обозначим $x[S]$ подпоследовательность битов, стоящих на местах из множества S .

Тогда

$$U[S] = \sum_{x,y \in \{0,1\}^n: x[\bar{S}] = y[\bar{S}]} u_{x[S],y[S]} |x\rangle \langle y|.$$

Матричные элементы $U[S]$

Пусть

$$U = \sum_{x,y \in \{0,1\}^d} u_{x,y} |x\rangle \langle y|,$$
$$S = \{j_1, \dots, j_d\}.$$

Обозначим $x[S]$ подпоследовательность битов, стоящих на местах из множества S .

Тогда

$$U[S] = \sum_{x,y \in \{0,1\}^n: x[\bar{S}] = y[\bar{S}]} u_{x[S],y[S]} |x\rangle \langle y|.$$

Пусть

$$U = \sum_{x,y \in \{0,1\}^d} u_{x,y} |x\rangle \langle y|,$$
$$S = \{j_1, \dots, j_d\}.$$

Обозначим $x[S]$ подпоследовательность битов, стоящих на местах из множества S .

Тогда

$$U[S] = \sum_{x,y \in \{0,1\}^n: x[\bar{S}] = y[\bar{S}]} u_{x[S],y[S]} |x\rangle \langle y|.$$

Размер схемы

Количество элементов в схеме. Отвечает за **время вычисления на последовательном устройстве**.

Глубина схемы

Наименьшее количество слоев, в которые можно расположить элементы схемы при соблюдении условий:

- 1 элементы, которые стоят в схеме после j -го, не попадают в слой, предшествующие слою, в котором находится j -й элемент;
- 2 элементы из одного слоя действуют на непересекающиеся множества кубитов.

Глубина отвечает за **время вычисления на параллельном устройстве**.

Размер схемы

Количество элементов в схеме. Отвечает за **время вычисления на последовательном устройстве**.

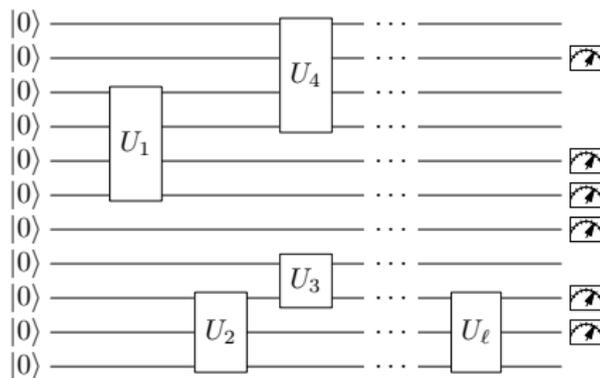
Глубина схемы

Наименьшее количество слоев, в которые можно расположить элементы схемы при соблюдении условий:

- 1 элементы, которые стоят в схеме после j -го, не попадают в слой, предшествующие слою, в котором находится j -й элемент;
- 2 элементы из одного слоя действуют на непересекающиеся множества кубитов.

Глубина отвечает за **время вычисления на параллельном устройстве**.

Использование квантового ресурса: уточнение



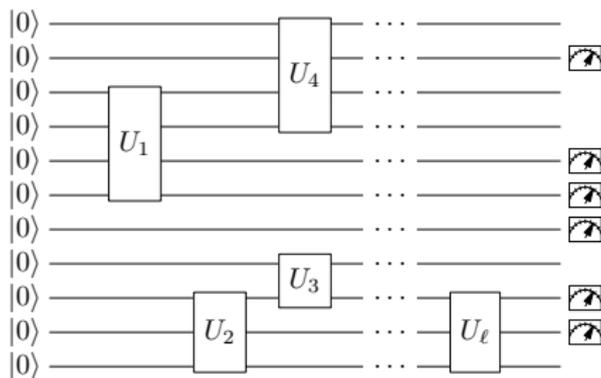
Вопросы

❶ Почему можно использовать начальное состояние $|0^n\rangle$?

❷ Каким образом состояние $|0^n\rangle$ можно использовать?

❸ Каким образом состояние $|0^n\rangle$ можно использовать?

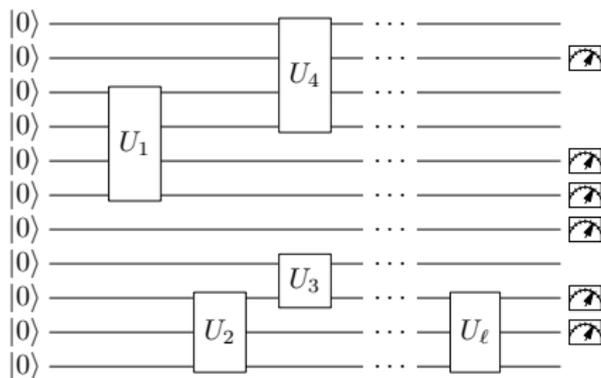
Использование квантового ресурса: уточнение



Вопросы

- 1 Почему можно использовать начальное состояние $|0^n\rangle$?
- 2 Какие начальные состояния помимо $|0^n\rangle$ можно использовать?
- 3 Как зависит трудоемкость от выбора базиса?

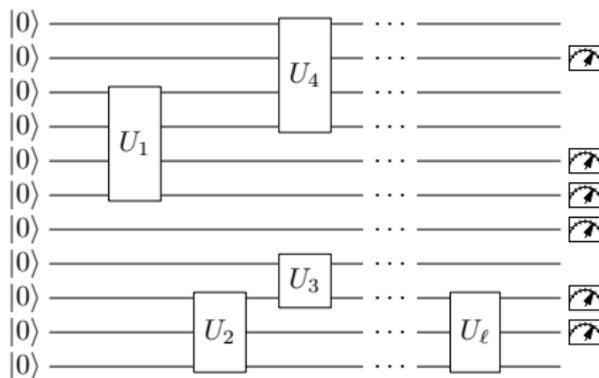
Использование квантового ресурса: уточнение



Вопросы

- 1 Почему можно использовать начальное состояние $|0^n\rangle$?
- 2 Какие начальные состояния помимо $|0^n\rangle$ можно использовать?
- 3 Как зависит трудоемкость от выбора базиса?

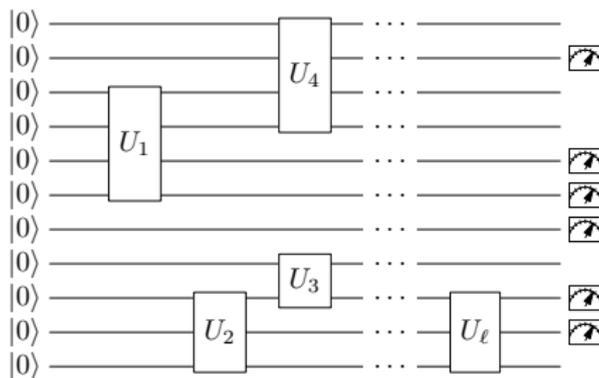
Использование квантового ресурса: уточнение



Вопросы

- 1 Почему можно использовать начальное состояние $|0^n\rangle$?
- 2 Какие начальные состояния помимо $|0^n\rangle$ можно использовать?
- 3 Как зависит трудоемкость от выбора базиса?

Использование квантового ресурса: уточнение



Вопросы

- 1 Почему можно использовать начальное состояние $|0^n\rangle$?
- 2 Какие начальные состояния помимо $|0^n\rangle$ можно использовать?
- 3 Как зависит трудоемкость от выбора базиса?

Утверждение

Если есть прибор, измеряющий в вычислительном базисе, то можно готовить состояния из вычислительного базиса.

Порядок действий при изготовлении состояния $|0\rangle$:

- ⊗ Берем случайное состояние.

Утверждение

Если есть прибор, измеряющий в вычислительном базисе, то можно приготавливать состояния из вычислительного базиса.

Порядок действий при изготовлении состояния $|0\rangle$:

- 1 Берем случайное состояние.
- 2 Измеряем его в вычислительном базисе.
- 3 Если наблюдаем исход 0, то кубит находится в состоянии $|0\rangle$: готово.
- 4 В противном случае повторяем процедуру.

Утверждение

Если есть прибор, измеряющий в вычислительном базисе, то можно приготавливать состояния из вычислительного базиса.

Порядок действий при изготовлении состояния $|0\rangle$:

- 1 Берем случайное состояние.
- 2 Измеряем его в вычислительном базисе.
- 3 Если наблюдаем исход 0, то кубит находится в состоянии $|0\rangle$: готово.
- 4 В противном случае повторяем процедуру.

Утверждение

Если есть прибор, измеряющий в вычислительном базисе, то можно приготавливать состояния из вычислительного базиса.

Порядок действий при изготовлении состояния $|0\rangle$:

- 1 Берем случайное состояние.
- 2 Измеряем его в вычислительном базисе.
- 3 Если наблюдаем исход 0, то кубит находится в состоянии $|0\rangle$: готово.
- 4 В противном случае повторяем процедуру.

Утверждение

Если есть прибор, измеряющий в вычислительном базисе, то можно приготавливать состояния из вычислительного базиса.

Порядок действий при изготовлении состояния $|0\rangle$:

- 1 Берем случайное состояние.
- 2 Измеряем его в вычислительном базисе.
- 3 Если наблюдаем исход 0, то кубит находится в состоянии $|0\rangle$: готово.
- 4 В противном случае повторяем процедуру.

Утверждение

Если есть прибор, измеряющий в вычислительном базисе, то можно приготавливать состояния из вычислительного базиса.

Порядок действий при изготовлении состояния $|0\rangle$:

- 1 Берем случайное состояние.
- 2 Измеряем его в вычислительном базисе.
- 3 Если наблюдаем исход 0, то кубит находится в состоянии $|0\rangle$: готово.
- 4 В противном случае повторяем процедуру.

Зависит от законов физики. Но вряд ли есть еще какие-нибудь интересные варианты.

Ясно, что начальное состояние нужно уметь приготавливать достаточно быстро.

Годятся любые состояния из вычислительного базиса

А также те, которые получаются из них действием достаточно коротких схем.

Но это неинтересно, поскольку схему приготовления состояния можно включить в основную схему.

Есть ли в природе другие возможности?

Зависит от законов физики. Но вряд ли есть еще какие-нибудь интересные варианты.

Ясно, что начальное состояние нужно уметь приготавливать достаточно быстро.

Годятся любые состояния из вычислительного базиса

А также те, которые получаются из них действием достаточно коротких схем.

Но это неинтересно, поскольку схему приготовления состояния можно включить в основную схему.

Есть ли в природе другие возможности?

Зависит от законов физики. Но вряд ли есть еще какие-нибудь интересные варианты.

Ясно, что начальное состояние нужно уметь приготавливать достаточно быстро.

Годятся **любые состояния из вычислительного базиса**

А также те, которые получаются из них действием достаточно коротких схем.

Но это неинтересно, поскольку схему приготовления состояния можно включить в основную схему.

Есть ли в природе другие возможности?

Зависит от законов физики. Но вряд ли есть еще какие-нибудь интересные варианты.

Ясно, что начальное состояние нужно уметь приготавливать достаточно быстро.

Годятся любые состояния из вычислительного базиса

А также те, которые получаются из них действием достаточно коротких схем.

Но это неинтересно, поскольку схему приготовления состояния можно включить в основную схему.

Есть ли в природе другие возможности?

Зависит от законов физики. Но вряд ли есть еще какие-нибудь интересные варианты.

Ясно, что начальное состояние нужно уметь приготавливать достаточно быстро.

Годятся любые состояния из вычислительного базиса

А также те, которые получаются из них действием достаточно коротких схем.

Но это неинтересно, поскольку схему приготовления состояния можно включить в основную схему.

Есть ли в природе другие возможности?

Зависит от законов физики. Но вряд ли есть еще какие-нибудь интересные варианты.

Ясно, что начальное состояние нужно уметь приготавливать достаточно быстро.

Годятся любые состояния из вычислительного базиса

А также те, которые получаются из них действием достаточно коротких схем.

Но это неинтересно, поскольку схему приготовления состояния можно включить в основную схему.

Есть ли в природе другие возможности?

- Базис из операторов, действующих на одном кубите, неинтересен (моделируется классически).
- Базисы из операторов, действующих на k кубитах, эффективно эквивалентны для всех k .
- Более того, существует **конечный базис** из операторов, действующих не более чем на двух кубитах, который им всем эффективно эквивалентен (при разумных предположениях).

- Базис из операторов, действующих на одном кубите, неинтересен (моделируется классически).
- Базисы из операторов, действующих на k кубитах, эффективно эквивалентны для всех k .
- Более того, существует **конечный базис** из операторов, действующих не более чем на двух кубитах, который им всем эффективно эквивалентен (при разумных предположениях).

- Базис из операторов, действующих на одном кубите, неинтересен (моделируется классически).
- Базисы из операторов, действующих на k кубитах, эффективно эквивалентны для всех k .
- Более того, существует **конечный базис** из операторов, действующих не более чем на двух кубитах, который им всем эффективно эквивалентен (при разумных предположениях).

- 1 Трудоемкость квантового вычисления
- 2 Точная реализация унитарных операторов квантовыми схемами
 - Обратимые вычисления: мостик между классическими и квантовыми
 - Базис из операторов, действующих на одном кубите
 - Базис из операторов, действующих на двух кубитах
- 3 Об унитарных преобразованиях одного кубита

Схема $U_1[S_1], U_2[S_2], \dots, U_\ell[S_\ell]$ реализует оператор

$$U = U_\ell[S_\ell] \dots U_2[S_2] U_1[S_1]$$

(обратите внимание на порядок).

Схема $U_1[S_1], U_2[S_2], \dots, U_\ell[S_\ell]$ реализует оператор U в расширенном смысле, если

$$U_\ell[S_\ell] \dots U_2[S_2] U_1[S_1]: |\psi\rangle \otimes |0^N\rangle \mapsto U|\psi\rangle \otimes |0^N\rangle$$

для всех $|\psi\rangle \in (\mathbb{C}^2)^{\otimes n}$.

Сложностью реализации оператора U (в расширенном смысле) в базисе \mathcal{B} называется наименьший размер схемы в базисе \mathcal{B} , реализующей U (в расширенном смысле).

Сложность бесконечна, если реализации не существует.

Схема $U_1[S_1], U_2[S_2], \dots, U_\ell[S_\ell]$ реализует оператор

$$U = U_\ell[S_\ell] \dots U_2[S_2] U_1[S_1]$$

(обратите внимание на порядок).

Схема $U_1[S_1], U_2[S_2], \dots, U_\ell[S_\ell]$ реализует оператор U в расширенном смысле, если

$$U_\ell[S_\ell] \dots U_2[S_2] U_1[S_1]: |\psi\rangle \otimes |0^N\rangle \mapsto U|\psi\rangle \otimes |0^N\rangle$$

для всех $|\psi\rangle \in (\mathbb{C}^2)^{\otimes n}$.

Сложностью реализации оператора U (в расширенном смысле) в базисе \mathcal{B} называется наименьший размер схемы в базисе \mathcal{B} , реализующей U (в расширенном смысле).

Сложность бесконечна, если реализации не существует.

Схема $U_1[S_1], U_2[S_2], \dots, U_\ell[S_\ell]$ реализует оператор

$$U = U_\ell[S_\ell] \dots U_2[S_2] U_1[S_1]$$

(обратите внимание на порядок).

Схема $U_1[S_1], U_2[S_2], \dots, U_\ell[S_\ell]$ реализует оператор U в расширенном смысле, если

$$U_\ell[S_\ell] \dots U_2[S_2] U_1[S_1]: |\psi\rangle \otimes |0^N\rangle \mapsto U|\psi\rangle \otimes |0^N\rangle$$

для всех $|\psi\rangle \in (\mathbb{C}^2)^{\otimes n}$.

Сложностью реализации оператора U (в расширенном смысле) в базисе \mathcal{B} называется наименьший размер схемы в базисе \mathcal{B} , реализующей U (в расширенном смысле).

Сложность бесконечна, если реализации не существует.

О реализации в расширенном смысле

Основная цель — моделировать вероятностные распределения, порождаемые унитарными операторами.

Условие реализации в расширенном смысле гарантирует, что при измерении состояния $U_\ell[S_\ell] \dots U_2[S_2]U_1[S_1](|\psi\rangle \otimes |0^N\rangle)$ значения кубитов первого регистра распределены также, как при измерении состояния $U|\psi\rangle$.

Достаточно и более слабые условия, например,

$$U_\ell[S_\ell] \dots U_2[S_2]U_1[S_1]: |\psi\rangle \otimes |0^N\rangle \mapsto U|\psi\rangle \otimes V|\psi\rangle. \quad (*)$$

Однако, это условие не слишком добавляет общности.

Задача

Докажите, что из выполнения (*) следует $V|\psi\rangle = |\xi\rangle$ для любого ψ .

Дополнительным преимуществом условия реализации в расширенном смысле является сохранение этого свойства при композициях.

Определение

Унитарный оператор назовем **перестановочным**, если он сохраняет множество базисных векторов.

Перестановочный оператор действует классически. Если ограничить базис только перестановочными операторами, то предыдущие определения дают понятие **обратимого вычисления**.

Определение

Унитарный оператор назовем **перестановочным**, если он сохраняет множество базисных векторов.

Перестановочный оператор действует классически. Если ограничить базис только перестановочными операторами, то предыдущие определения дают понятие **обратимого вычисления**.

Необратимое вычисление: моделирование обратимым

- Если разрешить вместо перестановок базисных векторов любые отображения, получим обычные классические схемы.
- Базис из отображений на двух битах полный (проверьте, что достаточно использовать в базисе булевы функции от двух переменных).
- По классическому базису $\mathcal{B} = \{f_1, \dots, f_m\}$ из функций $f_k: \{0, 1\}^{d_k} \rightarrow \{0, 1\}$ построим обратимый базис $\mathcal{B}_\oplus = \{f_k^\oplus, \text{c-NOT}\}$, где

$$f_k^\oplus: (x, y) \mapsto (x, y \oplus f_k(x)), \quad \text{c-NOT}: (x, y) \mapsto (x, x \oplus y).$$

Теорема (реализация в расширенном смысле)

Если отображение $F: \{0, 1\}^n \rightarrow \{0, 1\}^m$ реализуется булевой схемой размера L в базисе \mathcal{B} , то существует схема размера $O(L + m)$ в базисе \mathcal{B}_\oplus , которая реализует отображение

$$F^\oplus: (x, y, 0^L) \mapsto (x, y \oplus F(x), 0^L).$$

Необратимое вычисление: моделирование обратимым

- Если разрешить вместо перестановок базисных векторов любые отображения, получим обычные классические схемы.
- Базис из отображений на двух битах полный (проверьте, что достаточно использовать в базисе булевы функции от двух переменных).
- По классическому базису $\mathcal{B} = \{f_1, \dots, f_m\}$ из функций $f_k: \{0, 1\}^{d_k} \rightarrow \{0, 1\}$ построим обратимый базис $\mathcal{B}_\oplus = \{f_k^\oplus, \text{c-NOT}\}$, где

$$f_k^\oplus: (x, y) \mapsto (x, y \oplus f_k(x)), \quad \text{c-NOT}: (x, y) \mapsto (x, x \oplus y).$$

Теорема (реализация в расширенном смысле)

Если отображение $F: \{0, 1\}^n \rightarrow \{0, 1\}^m$ реализуется булевой схемой размера L в базисе \mathcal{B} , то существует схема размера $O(L + m)$ в базисе \mathcal{B}_\oplus , которая реализует отображение

$$F^\oplus: (x, y, 0^L) \mapsto (x, y \oplus F(x), 0^L).$$

Необратимое вычисление: моделирование обратимым

- Если разрешить вместо перестановок базисных векторов любые отображения, получим обычные классические схемы.
- Базис из отображений на двух битах полный (проверьте, что достаточно использовать в базисе булевы функции от двух переменных).
- По классическому базису $\mathcal{B} = \{f_1, \dots, f_m\}$ из функций $f_k: \{0, 1\}^{d_k} \rightarrow \{0, 1\}$ построим обратимый базис $\mathcal{B}_\oplus = \{f_k^\oplus, \text{c-NOT}\}$, где

$$f_k^\oplus: (x, y) \mapsto (x, y \oplus f_k(x)), \quad \text{c-NOT}: (x, y) \mapsto (x, x \oplus y).$$

Теорема (реализация в расширенном смысле)

Если отображение $F: \{0, 1\}^n \rightarrow \{0, 1\}^m$ реализуется булевой схемой размера L в базисе \mathcal{B} , то существует схема размера $O(L + m)$ в базисе \mathcal{B}_\oplus , которая реализует отображение

$$F^\oplus: (x, y, 0^L) \mapsto (x, y \oplus F(x), 0^L).$$

Необратимое вычисление: моделирование обратимым

- Если разрешить вместо перестановок базисных векторов любые отображения, получим обычные классические схемы.
- Базис из отображений на двух битах полный (проверьте, что достаточно использовать в базисе булевы функции от двух переменных).
- По классическому базису $\mathcal{B} = \{f_1, \dots, f_m\}$ из функций $f_k: \{0, 1\}^{d_k} \rightarrow \{0, 1\}$ построим обратимый базис $\mathcal{B}_\oplus = \{f_k^\oplus, \text{c-NOT}\}$, где

$$f_k^\oplus: (x, y) \mapsto (x, y \oplus f_k(x)), \quad \text{c-NOT}: (x, y) \mapsto (x, x \oplus y).$$

Теорема (реализация в расширенном смысле)

Если отображение $F: \{0, 1\}^n \rightarrow \{0, 1\}^m$ реализуется булевой схемой размера L в базисе \mathcal{B} , то существует схема размера $O(L + m)$ в базисе \mathcal{B}_\oplus , которая реализует отображение

$$F^\oplus: (x, y, 0^L) \mapsto (x, y \oplus F(x), 0^L).$$

- Представим схему как последовательность присваиваний

$$z_j := f_{k_j}(\text{предыдущие значения и входные переменные}).$$

- Сопоставим битам из третьего регистра вспомогательные переменные схемы z_j (результаты присваиваний).
- Заменяем каждое присваивание на применение соответствующего $f_{k_j}^\oplus$ к соответствующим битам. Получим состояние



- Скопируем, используя c -NOT, биты ответа во второй регистр.
- Откатим все шаги, кроме последнего (в порядке, обратном первоначальному).

- Представим схему как последовательность присваиваний

$$z_j := f_{k_j}(\text{предыдущие значения и входные переменные}).$$

- Сопоставим битам из третьего регистра вспомогательные переменные схемы z_j (результаты присваиваний).
- Заменяем каждое присваивание на применение соответствующего $f_{k_j}^\oplus$ к соответствующим битам. Получим состояние

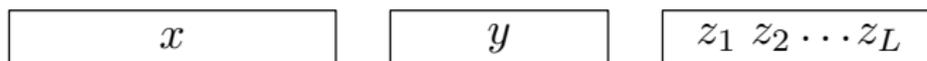


- Скопируем, используя c -NOT, биты ответа во второй регистр.
- Откатим все шаги, кроме последнего (в порядке, обратном первоначальному).

- Представим схему как последовательность присваиваний

$$z_j := f_{k_j}(\text{предыдущие значения и входные переменные}).$$

- Сопоставим битам из третьего регистра вспомогательные переменные схемы z_j (результаты присваиваний).
- Заменяем каждое присваивание на применение соответствующего $f_{k_j}^\oplus$ к соответствующим битам. Получим состояние

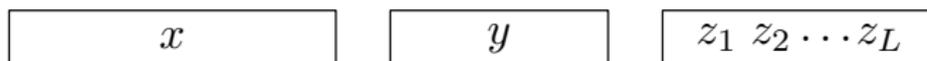


- Скопируем, используя c -NOT, биты ответа во второй регистр.
- Откатим все шаги, кроме последнего (в порядке, обратном первоначальному).

- Представим схему как последовательность присваиваний

$$z_j := f_{k_j}(\text{предыдущие значения и входные переменные}).$$

- Сопоставим битам из третьего регистра вспомогательные переменные схемы z_j (результаты присваиваний).
- Заменяем каждое присваивание на применение соответствующего $f_{k_j}^\oplus$ к соответствующим битам. Получим состояние

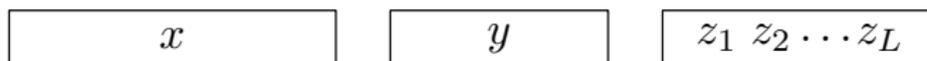


- Скопируем, используя с-NOT, биты ответа во второй регистр.
- Откатим все шаги, кроме последнего (в порядке, обратном первоначальному).

- Представим схему как последовательность присваиваний

$$z_j := f_{k_j}(\text{предыдущие значения и входные переменные}).$$

- Сопоставим битам из третьего регистра вспомогательные переменные схемы z_j (результаты присваиваний).
- Заменяем каждое присваивание на применение соответствующего $f_{k_j}^\oplus$ к соответствующим битам. Получим состояние



- Скопируем, используя с-NOT, биты ответа во второй регистр.
- **Откатим** все шаги, кроме последнего (в порядке, обратном первоначальному).

Откатка (uncompute)

В общем случае для откатки нужно применять обратные операторы.
Но f^\oplus инволютивна:

$$(x, y) \xrightarrow{f^\oplus} (x, y \oplus f(x)) \xrightarrow{f^\oplus} (x, y \oplus f(x) \oplus f(x)) = (x, y)$$

Теорема

Любая булева функция реализуется схемами в базисе (конъюнкция, отрицание).

Следствие (NOT-базис)

Любое отображение $F: \{0, 1\}^n \rightarrow \{0, 1\}^m$ реализуется в расширенном смысле (с использованием вспомогательных битов, не меняющих своего значения после вычисления) в базисе

$$\begin{aligned} \sigma_x = \text{NOT}: x &\mapsto 1 \oplus x; & \text{c-NOT}: (x, y) &\mapsto (x, x \oplus y); \\ \text{cc-NOT}: (x, y, z) &\mapsto (x, y, z \oplus xy) \quad (\text{элемент Тоффולי}). \end{aligned}$$

Задача

Докажите, что в базисе из перестановок двух битов не все отображения реализуемы в расширенном смысле.

Теорема

Любая булева функция реализуется схемами в базисе (конъюнкция, отрицание).

Следствие (NOT-базис)

Любое отображение $F: \{0, 1\}^n \rightarrow \{0, 1\}^m$ реализуется в расширенном смысле (с использованием вспомогательных битов, не меняющих своего значения после вычисления) в базисе

$$\sigma_x = \text{NOT}: x \mapsto 1 \oplus x; \quad \text{c-NOT}: (x, y) \mapsto (x, x \oplus y); \\ \text{cc-NOT}: (x, y, z) \mapsto (x, y, z \oplus xy) \text{ (элемент Тоффולי).}$$

Задача

Докажите, что в базисе из перестановок двух битов не все отображения реализуемы в расширенном смысле.

Теорема

Любая булева функция реализуется схемами в базисе (конъюнкция, отрицание).

Следствие (NOT-базис)

Любое отображение $F: \{0, 1\}^n \rightarrow \{0, 1\}^m$ реализуется в расширенном смысле (с использованием вспомогательных битов, не меняющих своего значения после вычисления) в базисе

$$\begin{aligned} \sigma_x = \text{NOT}: x &\mapsto 1 \oplus x; & \text{c-NOT}: (x, y) &\mapsto (x, x \oplus y); \\ \text{cc-NOT}: (x, y, z) &\mapsto (x, y, z \oplus xy) \quad (\text{элемент Тоффоли}). \end{aligned}$$

Задача

Докажите, что в базисе из перестановок двух битов не все отображения реализуемы в расширенном смысле.

Задача

Докажите, что без использования вспомогательных битов невозможно реализовать отображение

$$c^{(n)}\text{-NOT}: (x_1, \dots, x_n, y) \mapsto (x_1, \dots, x_n, y \oplus x_1 x_2 \dots x_n)$$

в базисе из перестановок n битов.

Базис из операторов, действующих на одном кубите

$$(U_1 \otimes I)(I \otimes U_2) = U_1 \otimes U_2 = (I \otimes U_2)(U_1 \otimes I)$$

Поэтому в таком базисе реализуются лишь операторы вида

$$U_1 \otimes U_2 \otimes \cdots \otimes U_n,$$

а исходы при наблюдении распределены независимо для каждого кубита.

Такое распределение моделируется классически.

Но!

Базис из операторов, действующих на одном кубите

$$(U_1 \otimes I)(I \otimes U_2) = U_1 \otimes U_2 = (I \otimes U_2)(U_1 \otimes I)$$

Поэтому в таком базисе реализуются лишь операторы вида

$$U_1 \otimes U_2 \otimes \cdots \otimes U_n,$$

а исходы при наблюдении распределены независимо для каждого кубита.

Такое распределение моделируется классически.

Но!

Базис из операторов, действующих на одном кубите

$$(U_1 \otimes I)(I \otimes U_2) = U_1 \otimes U_2 = (I \otimes U_2)(U_1 \otimes I)$$

Поэтому в таком базисе реализуются лишь операторы вида

$$U_1 \otimes U_2 \otimes \cdots \otimes U_n,$$

а исходы при наблюдении распределены независимо для каждого кубита.

Такое распределение моделируется классически.

Но!

Использование произвольных распределений на $\{0, 1\}$ делает некоторые невычислимые функции вычислимыми (пусть биты $p(1)$ — вероятности 1 — образуют невычислимую последовательность).

Трудность общая для вероятностных и квантовых вычислений.

$$(U_1 \otimes I)(I \otimes U_2) = U_1 \otimes U_2 = (I \otimes U_2)(U_1 \otimes I)$$

Поэтому в таком базисе реализуются лишь операторы вида

$$U_1 \otimes U_2 \otimes \cdots \otimes U_n,$$

а исходы при наблюдении распределены независимо для каждого кубита.

Такое распределение моделируется классически.

Но!

В случае вероятностных вычислений стандартный выход состоит в использовании равномерного распределения на некотором числе кубитов.

Базис из операторов, действующих на одном кубите

$$(U_1 \otimes I)(I \otimes U_2) = U_1 \otimes U_2 = (I \otimes U_2)(U_1 \otimes I)$$

Поэтому в таком базисе реализуются лишь операторы вида

$$U_1 \otimes U_2 \otimes \cdots \otimes U_n,$$

а исходы при наблюдении распределены независимо для каждого кубита.

Такое распределение моделируется классически.

Но!

В квантовом случае трудность преодолевается, если перейти к **конечным базисам** и **приближенной реализации** унитарных операторов.

Теорема об универсальности двухкубитовых операторов

Любой унитарный оператор точно реализуется в расширенном смысле в базисе \mathcal{B}_2 , состоящем из всех операторов, действующих на двух кубитах.

План доказательства

- Любой унитарный оператор — композиция подкрученных транспозиций.
- Любая подкрученная транспозиция реализуется в базисе, который содержит все операторы, действующие на одном кубите, и NOT-базис (NOT, c-NOT, cc-NOT).

Теорема об универсальности двухкубитовых операторов

Любой унитарный оператор точно реализуется в расширенном смысле в базисе \mathcal{B}_2 , состоящем из всех операторов, действующих на двух кубитах.

План доказательства

- 1 Любой унитарный оператор — композиция подкрученных транспозиций.
- 2 Любая подкрученная транспозиция реализуется в базисе, который содержит все операторы, действующие на одном кубите, и NOT-базис (NOT, c-NOT, cc-NOT).
- 3 Элемент Тоффли cc-NOT реализуется в базисе \mathcal{B}_2 .

Теорема об универсальности двухкубитовых операторов

Любой унитарный оператор точно реализуется в расширенном смысле в базисе \mathcal{B}_2 , состоящем из всех операторов, действующих на двух кубитах.

План доказательства

- 1 Любой унитарный оператор — композиция подкрученных транспозиций.
- 2 Любая подкрученная транспозиция реализуется в базисе, который содержит все операторы, действующие на одном кубите, и NOT-базис (NOT, c-NOT, cc-NOT).
- 3 Элемент Тоффли cc-NOT реализуется в базисе \mathcal{B}_2 .

Теорема об универсальности двухкубитовых операторов

Любой унитарный оператор точно реализуется в расширенном смысле в базисе \mathcal{B}_2 , состоящем из всех операторов, действующих на двух кубитах.

План доказательства

- 1 Любой унитарный оператор — композиция подкрученных транспозиций.
- 2 Любая подкрученная транспозиция реализуется в базисе, который содержит все операторы, действующие на одном кубите, и NOT-базис (NOT, c -NOT, cc -NOT).
- 3 Элемент Тоффли cc -NOT реализуется в базисе \mathcal{B}_2 .

Определение

Назовем **подкрученной транспозицией** унитарный оператор $U: \mathbb{C}^M \rightarrow \mathbb{C}^M$, матрица которого имеет вид:

$$\begin{pmatrix} 1 & 0 & \dots\dots\dots & 0 \\ \vdots & \ddots & 0 & \dots\dots\dots & 0 \\ 0 & \dots & a & 0 & \dots & 0 & b & \dots & 0 \\ 0 & \dots & 0 & 1 & \dots & 0 & \dots\dots & 0 \\ \dots\dots\dots & & & \ddots & & & & & \dots\dots\dots \\ 0 & \dots & 0 & 0 & \dots & 1 & \dots\dots & 0 \\ 0 & \dots & c & 0 & \dots\dots & d & \dots & 0 \\ \dots\dots\dots & & & & & & \ddots & & 0 \\ 0 & \dots\dots\dots & & & & & & & 1 \end{pmatrix}.$$

Доказательство теоремы об универсальности: шаг 1

Лемма 1

Любой унитарный оператор $U: \mathbb{C}^M \rightarrow \mathbb{C}^M$, где $M \geq 2$, является композицией подкрученных транспозиций.

Доказываем индукцией по порядку матрицы аналогично тому, как доказывается, что транспозиции порождают все перестановки.

Наблюдение

Для любых c_1, c_2 существует такая унитарная матрица V размера 2×2 , что

$$V \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sqrt{|c_1|^2 + |c_2|^2} \\ 0 \end{pmatrix}.$$

Упражнение

Докажите справедливость этого наблюдения.

Доказательство теоремы об универсальности: шаг 1

Лемма 1

Любой унитарный оператор $U: \mathbb{C}^M \rightarrow \mathbb{C}^M$, где $M \geq 2$, является композицией подкрученных транспозиций.

Доказываем индукцией по порядку матрицы аналогично тому, как доказывается, что транспозиции порождают все перестановки.

Наблюдение

Для любых c_1, c_2 существует такая унитарная матрица V размера 2×2 , что

$$V \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sqrt{|c_1|^2 + |c_2|^2} \\ 0 \end{pmatrix}.$$

Упражнение

Докажите справедливость этого наблюдения.

Доказательство теоремы об универсальности: шаг 1

Лемма 1

Любой унитарный оператор $U: \mathbb{C}^M \rightarrow \mathbb{C}^M$, где $M \geq 2$, является композицией подкрученных транспозиций.

Доказываем индукцией по порядку матрицы аналогично тому, как доказывается, что транспозиции порождают все перестановки.

Наблюдение

Для любых c_1, c_2 существует такая унитарная матрица V размера 2×2 , что

$$V \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sqrt{|c_1|^2 + |c_2|^2} \\ 0 \end{pmatrix}.$$

Упражнение

Докажите справедливость этого наблюдения.

Доказательство теоремы об универсальности: шаг 1

Лемма 1

Любой унитарный оператор $U: \mathbb{C}^M \rightarrow \mathbb{C}^M$, где $M \geq 2$, является композицией подкрученных транспозиций.

Доказываем индукцией по порядку матрицы аналогично тому, как доказывается, что транспозиции порождают все перестановки.

Наблюдение

Для любых c_1, c_2 существует такая унитарная матрица V размера 2×2 , что

$$V \begin{pmatrix} c_1 \\ c_2 \end{pmatrix} = \begin{pmatrix} \sqrt{|c_1|^2 + |c_2|^2} \\ 0 \end{pmatrix}.$$

Упражнение

Докажите справедливость этого наблюдения.

Доказательство теоремы об универсальности: шаг 1

- Для любого $|\xi\rangle \in \mathbb{C}^M$ существует последовательность $V^{(1)}, \dots, V^{(M-1)}$ такая, что

$$V^{(1)} \dots V^{(M-1)} |\xi\rangle = |1\rangle,$$

где $V^{(s)}$ — подкрученная транспозиция, действующая на $\mathbb{C}(|s\rangle, |s+1\rangle)$.

- Поэтому умножениями на подкрученные транспозиции можно перевести первый столбец любой унитарной матрицы в единичный.
- Из условия унитарности следует, что и первая строка станет единичной:

$$V^{(1)} \dots V^{(M-1)} U = \begin{pmatrix} 1 & 0^{M-1} \\ 0^{M-1} & U_1 \end{pmatrix}$$

- Теперь применим индуктивное предположение к U_1 .

Доказательство теоремы об универсальности: шаг 1

- Для любого $|\xi\rangle \in \mathbb{C}^M$ существует последовательность $V^{(1)}, \dots, V^{(M-1)}$ такая, что

$$V^{(1)} \dots V^{(M-1)} |\xi\rangle = |1\rangle,$$

где $V^{(s)}$ — подкрученная транспозиция, действующая на $\mathbb{C}(|s\rangle, |s+1\rangle)$.

- Поэтому умножениями на подкрученные транспозиции можно перевести первый столбец любой унитарной матрицы в единичный.
- Из условия унитарности следует, что и первая строка станет единичной:

$$V^{(1)} \dots V^{(M-1)} U = \begin{pmatrix} 1 & 0^{M-1} \\ 0^{M-1} & U_1 \end{pmatrix}$$

- Теперь применим индуктивное предположение к U_1 .

Доказательство теоремы об универсальности: шаг 1

- Для любого $|\xi\rangle \in \mathbb{C}^M$ существует последовательность $V^{(1)}, \dots, V^{(M-1)}$ такая, что

$$V^{(1)} \dots V^{(M-1)} |\xi\rangle = |1\rangle,$$

где $V^{(s)}$ — подкрученная транспозиция, действующая на $\mathbb{C}(|s\rangle, |s+1\rangle)$.

- Поэтому умножениями на подкрученные транспозиции можно перевести первый столбец любой унитарной матрицы в единичный.
- Из условия унитарности следует, что и первая строка станет единичной:

$$V^{(1)} \dots V^{(M-1)} U = \begin{pmatrix} 1 & 0^{M-1} \\ 0^{M-1} & U_1 \end{pmatrix}$$

- Теперь применим индуктивное предположение к U_1 .

Доказательство теоремы об универсальности: шаг 1

- Для любого $|\xi\rangle \in \mathbb{C}^M$ существует последовательность $V^{(1)}, \dots, V^{(M-1)}$ такая, что

$$V^{(1)} \dots V^{(M-1)} |\xi\rangle = |1\rangle,$$

где $V^{(s)}$ — подкрученная транспозиция, действующая на $\mathbb{C}(|s\rangle, |s+1\rangle)$.

- Поэтому умножениями на подкрученные транспозиции можно перевести первый столбец любой унитарной матрицы в единичный.
- Из условия унитарности следует, что и первая строка станет единичной:

$$V^{(1)} \dots V^{(M-1)} U = \begin{pmatrix} 1 & 0^{M-1} \\ 0^{M-1} & U_1 \end{pmatrix}$$

- Теперь применим индуктивное предположение к U_1 .

Определение

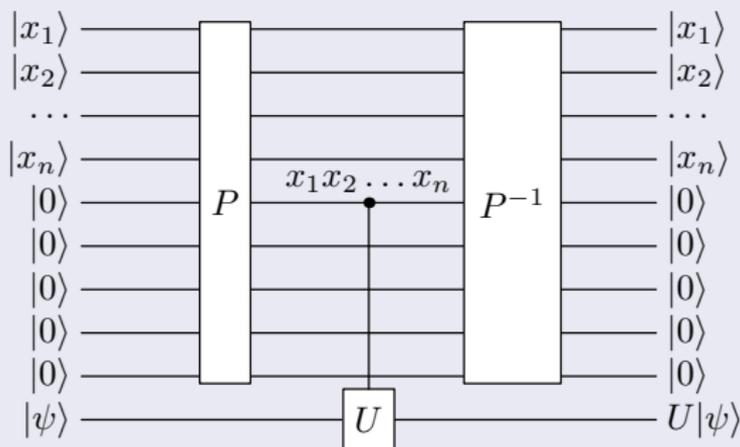
$$c^{(n)}\text{-}U: |x_1, \dots, x_n\rangle \otimes |\psi\rangle = \begin{cases} |x_1, \dots, x_n\rangle \otimes U|\psi\rangle, & \text{если } x_1 x_2 \dots x_n = 1; \\ |x_1, \dots, x_n\rangle \otimes |\psi\rangle, & \text{иначе.} \end{cases}$$

Несколько управляющих кубитов

Определение

$$c^{(n)}-U: |x_1, \dots, x_n\rangle \otimes |\psi\rangle = \begin{cases} |x_1, \dots, x_n\rangle \otimes U|\psi\rangle, & \text{если } x_1 x_2 \dots x_n = 1; \\ |x_1, \dots, x_n\rangle \otimes |\psi\rangle, & \text{иначе.} \end{cases}$$

Реализация $c^{(n)}-U$ в базисе $\mathcal{B}_2 \cup \{\text{NOT}, c\text{-NOT}, cc\text{-NOT}\}$



Доказательство теоремы об универсальности: шаг 2

- Операторы $c^{(n)}-U$ являются подкрученными транспозициями, действующими на пространстве $\mathbb{C}(|1\dots 10\rangle, |1\dots 11\rangle)$.
- Любая другая подкрученная транспозиция T получается из $c^{(n)}-U$ сопряжением перестановочным оператором:

$$T = P c^{(n)}-U P^{-1}, \quad P: |1\dots 10\rangle \mapsto |x\rangle, \quad P: |1\dots 11\rangle \mapsto |y\rangle.$$

- Оператор P реализуется в NOT-базисе в расширенном смысле.

Доказательство теоремы об универсальности: шаг 2

- Операторы $c^{(n)}-U$ являются подкрученными транспозициями, действующими на пространстве $\mathbb{C}(|1\dots 10\rangle, |1\dots 11\rangle)$.
- Любая другая подкрученная транспозиция T получается из $c^{(n)}-U$ сопряжением перестановочным оператором:

$$T = P c^{(n)}-U P^{-1}, \quad P: |1\dots 10\rangle \mapsto |x\rangle, \quad P: |1\dots 11\rangle \mapsto |y\rangle.$$

- Оператор P реализуется в NOT-базисе в расширенном смысле.

Доказательство теоремы об универсальности: шаг 2

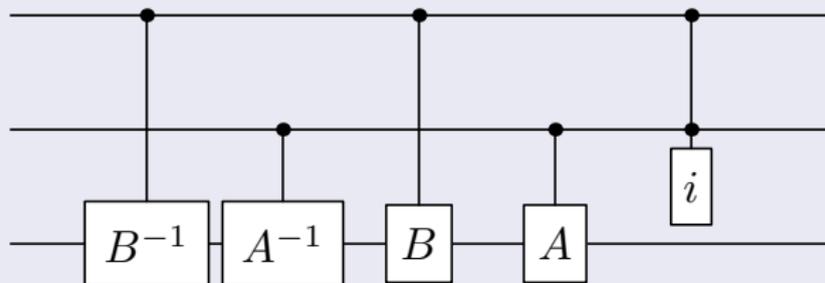
- Операторы $c^{(n)}-U$ являются подкрученными транспозициями, действующими на пространстве $\mathbb{C}(|1\dots 10\rangle, |1\dots 11\rangle)$.
- Любая другая подкрученная транспозиция T получается из $c^{(n)}-U$ сопряжением перестановочным оператором:

$$T = P c^{(n)}-U P^{-1}, \quad P: |1\dots 10\rangle \mapsto |x\rangle, \quad P: |1\dots 11\rangle \mapsto |y\rangle.$$

- Оператор P реализуется в NOT-базисе в расширенном смысле.

Доказательство теоремы об универсальности: шаг 3

Элемент Тоффли $s^{(2)}\text{-}\sigma_x$ в базисе \mathcal{B}_2



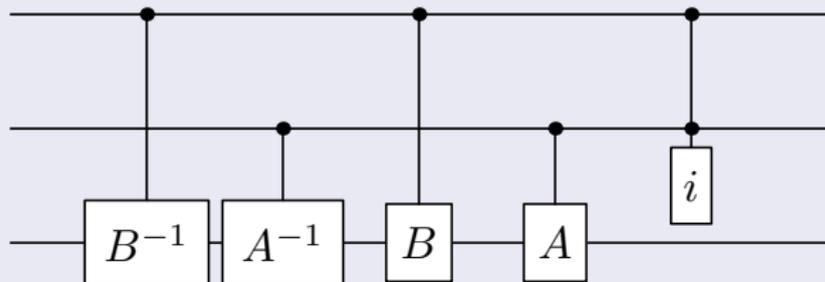
$$\text{где } A = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} -i & -1 \\ 1 & i \end{pmatrix}; \quad B = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}$$

Упражнение

Проверьте, что $A^2 = -I$, $B^2 = -I$, $ABA^{-1}B^{-1} = -i\sigma_x$.

Доказательство теоремы об универсальности: шаг 3

Элемент Тоффли $s^{(2)}\text{-}\sigma_x$ в базисе \mathcal{B}_2



$$\text{где } A = \frac{1}{\sqrt{2}} \begin{pmatrix} -i & -1 \\ 1 & i \end{pmatrix}; \quad B = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ -1 & 0 \end{pmatrix}$$

Упражнение

Проверьте, что $A^2 = -I$, $B^2 = -I$, $ABA^{-1}B^{-1} = -i\sigma_x$.

Об избыточности базиса \mathcal{B}_2

Из доказательства теоремы видно, что любой унитарный оператор выражается в базисе, который содержит все однокубитовые операторы и все операторы вида $c-U$, где U — однокубитовый.

Оказывается, из второй группы операторов достаточно оставить только $c\text{-NOT} = c\sigma_x$.

Об избыточности базиса \mathcal{B}_2

Из доказательства теоремы видно, что любой унитарный оператор выражается в базисе, который содержит все однокубитовые операторы и все операторы вида $c-U$, где U — однокубитовый.

Оказывается, из второй группы операторов достаточно оставить только $c\text{-NOT} = c\sigma_x$.

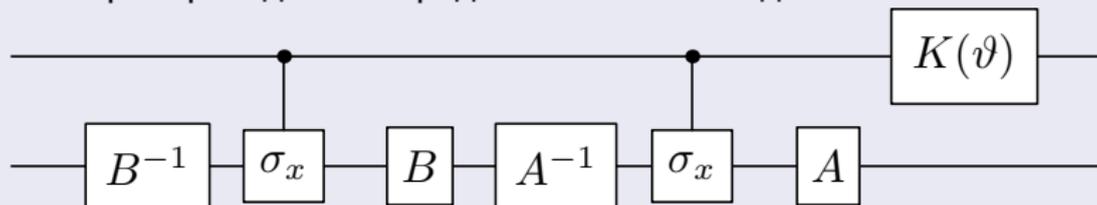
Об избыточности базиса \mathcal{B}_2

Из доказательства теоремы видно, что любой унитарный оператор выражается в базисе, который содержит все однокубитовые операторы и все операторы вида $c-U$, где U — однокубитовый.

Оказывается, из второй группы операторов достаточно оставить только $c\text{-NOT} = c\text{-}\sigma_x$.

Теорема 2

Любой оператор вида $c-U$ представляется в виде



$$\text{где } K(\vartheta) = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & e^{i\vartheta} \end{pmatrix}$$

- 1 Трудоемкость квантового вычисления
- 2 Точная реализация унитарных операторов квантовыми схемами
 - Обратимые вычисления: мостик между классическими и квантовыми
 - Базис из операторов, действующих на одном кубите
 - Базис из операторов, действующих на двух кубитах
- 3 Об унитарных преобразованиях одного кубита

Еще раз о сфере Блоха

Матрицы Паули:

$$\sigma_x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}.$$

Утверждение

Если $|\psi\rangle = a|0\rangle + b|1\rangle$ — состояние кубита, то

$$|\psi\rangle\langle\psi| = \frac{1}{2}(I + x\sigma_x + y\sigma_y + z\sigma_z), \quad x^2 + y^2 + z^2 = 1, \quad x, y, z \in \mathbb{R}.$$

Без ограничения общности $a \in [0; 1]$ (общий фазовый множитель ненаблюдаем).

Тогда $a = \cos(\theta/2)$, $b = e^{i\varphi} \sin(\theta/2)$, $\theta \in [0; \pi]$; $\varphi \in [0; 2\pi)$;

$$x = \cos \varphi \sin \theta; \quad y = \sin \varphi \sin \theta; \quad z = \cos \theta$$

(сферические координаты).

Еще раз о сфере Блоха

Матрицы Паули:

$$\sigma_x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}.$$

Утверждение

Если $|\psi\rangle = a|0\rangle + b|1\rangle$ — состояние кубита, то

$$|\psi\rangle\langle\psi| = \frac{1}{2}(I + x\sigma_x + y\sigma_y + z\sigma_z), \quad x^2 + y^2 + z^2 = 1, \quad x, y, z \in \mathbb{R}.$$

Без ограничения общности $a \in [0; 1]$ (общий фазовый множитель ненаблюдаем).

Тогда $a = \cos(\theta/2)$, $b = e^{i\varphi} \sin(\theta/2)$, $\theta \in [0; \pi]$; $\varphi \in [0; 2\pi)$;

$$x = \cos \varphi \sin \theta; \quad y = \sin \varphi \sin \theta; \quad z = \cos \theta$$

(сферические координаты).

Еще раз о сфере Блоха

Матрицы Паули:

$$\sigma_x = \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_y = \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix}, \quad \sigma_z = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix}.$$

Утверждение

Если $|\psi\rangle = a|0\rangle + b|1\rangle$ — состояние кубита, то

$$|\psi\rangle\langle\psi| = \frac{1}{2}(I + x\sigma_x + y\sigma_y + z\sigma_z), \quad x^2 + y^2 + z^2 = 1, \quad x, y, z \in \mathbb{R}.$$

Без ограничения общности $a \in [0; 1]$ (общий фазовый множитель ненаблюдаем).

Тогда $a = \cos(\theta/2)$, $b = e^{i\varphi} \sin(\theta/2)$, $\theta \in [0; \pi]$; $\varphi \in [0; 2\pi)$;

$$x = \cos \varphi \sin \theta; \quad y = \sin \varphi \sin \theta; \quad z = \cos \theta$$

(сферические координаты).

$$\begin{aligned} |\psi\rangle\langle\psi| &= \begin{pmatrix} \cos(\theta/2) \\ e^{i\varphi} \sin(\theta/2) \end{pmatrix} (\cos(\theta/2) \quad e^{-i\varphi} \sin(\theta/2)) = \\ &= \begin{pmatrix} \cos^2(\theta/2) & e^{-i\varphi} \cos(\theta/2) \sin(\theta/2) \\ e^{i\varphi} \cos(\theta/2) \sin(\theta/2) & \sin^2(\theta/2) \end{pmatrix} = \\ &= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \cos \theta \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} + \\ &+ \frac{1}{2} \cos \varphi \sin \theta \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \sin \varphi \sin \theta \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} = \\ &= \frac{1}{2} (I + x\sigma_x + y\sigma_y + z\sigma_z) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} |\psi\rangle\langle\psi| &= \begin{pmatrix} \cos(\theta/2) \\ e^{i\varphi} \sin(\theta/2) \end{pmatrix} (\cos(\theta/2) \quad e^{-i\varphi} \sin(\theta/2)) = \\ &= \begin{pmatrix} \cos^2(\theta/2) & e^{-i\varphi} \cos(\theta/2) \sin(\theta/2) \\ e^{i\varphi} \cos(\theta/2) \sin(\theta/2) & \sin^2(\theta/2) \end{pmatrix} = \\ &= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \cos \theta \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} + \\ &+ \frac{1}{2} \cos \varphi \sin \theta \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \sin \varphi \sin \theta \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} = \\ &= \frac{1}{2} (I + x\sigma_x + y\sigma_y + z\sigma_z) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 |\psi\rangle\langle\psi| &= \begin{pmatrix} \cos(\theta/2) \\ e^{i\varphi} \sin(\theta/2) \end{pmatrix} (\cos(\theta/2) \quad e^{-i\varphi} \sin(\theta/2)) = \\
 &= \begin{pmatrix} \cos^2(\theta/2) & e^{-i\varphi} \cos(\theta/2) \sin(\theta/2) \\ e^{i\varphi} \cos(\theta/2) \sin(\theta/2) & \sin^2(\theta/2) \end{pmatrix} = \\
 &= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \cos\theta \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} + \\
 &+ \frac{1}{2} \cos\varphi \sin\theta \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \sin\varphi \sin\theta \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} = \\
 &= \frac{1}{2} (I + x\sigma_x + y\sigma_y + z\sigma_z)
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} |\psi\rangle\langle\psi| &= \begin{pmatrix} \cos(\theta/2) \\ e^{i\varphi} \sin(\theta/2) \end{pmatrix} (\cos(\theta/2) \quad e^{-i\varphi} \sin(\theta/2)) = \\ &= \begin{pmatrix} \cos^2(\theta/2) & e^{-i\varphi} \cos(\theta/2) \sin(\theta/2) \\ e^{i\varphi} \cos(\theta/2) \sin(\theta/2) & \sin^2(\theta/2) \end{pmatrix} = \\ &= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \cos\theta \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} + \\ &+ \frac{1}{2} \cos\varphi \sin\theta \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \sin\varphi \sin\theta \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} = \\ &= \frac{1}{2} (I + x\sigma_x + y\sigma_y + z\sigma_z) \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} |\psi\rangle\langle\psi| &= \begin{pmatrix} \cos(\theta/2) \\ e^{i\varphi} \sin(\theta/2) \end{pmatrix} (\cos(\theta/2) \quad e^{-i\varphi} \sin(\theta/2)) = \\ &= \begin{pmatrix} \cos^2(\theta/2) & e^{-i\varphi} \cos(\theta/2) \sin(\theta/2) \\ e^{i\varphi} \cos(\theta/2) \sin(\theta/2) & \sin^2(\theta/2) \end{pmatrix} = \\ &= \frac{1}{2} \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & 1 \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \cos\theta \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & -1 \end{pmatrix} + \\ &+ \frac{1}{2} \cos\varphi \sin\theta \begin{pmatrix} 0 & 1 \\ 1 & 0 \end{pmatrix} + \frac{1}{2} \sin\varphi \sin\theta \begin{pmatrix} 0 & -i \\ i & 0 \end{pmatrix} = \\ &= \frac{1}{2} (I + x\sigma_x + y\sigma_y + z\sigma_z) \end{aligned}$$

- Пусть $|\psi\rangle$ на сфере Блоха попадает в (x', y', z') , $|\xi\rangle$ — в (x'', y'', z'') .
- Матрицы Паули (включая единичную) ортогональны относительно произведения Фробениуса: $\frac{1}{2} \text{Tr}(\sigma_\alpha \sigma_\beta) = \delta_{\alpha\beta}$ (упражнение).
- Поэтому

$$|\langle\psi|\xi\rangle|^2 = \text{Tr}(|\psi\rangle\langle\psi| |\xi\rangle\langle\xi|) = \frac{1}{2}(1 + x'x'' + y'y'' + z'z'').$$

- Следствие 1: пара ортогональных состояний попадает на сфере Блоха в диаметрально противоположные точки.
- Следствие 2: унитарное преобразование действует на сфере Блоха по правилу $U: |\psi\rangle\langle\psi| \mapsto U|\psi\rangle\langle\psi|U^\dagger$ и это действие — движение трехмерного пространства, сохраняющее центр сферы.

- Пусть $|\psi\rangle$ на сфере Блоха попадает в (x', y', z') , $|\xi\rangle$ — в (x'', y'', z'') .
- Матрицы Паули (включая единичную) ортогональны относительно произведения Фробениуса: $\frac{1}{2} \text{Tr}(\sigma_\alpha \sigma_\beta) = \delta_{\alpha\beta}$ (упражнение).
- Поэтому

$$|\langle\psi|\xi\rangle|^2 = \text{Tr}(|\psi\rangle\langle\psi| |\xi\rangle\langle\xi|) = \frac{1}{2}(1 + x'x'' + y'y'' + z'z'').$$

- Следствие 1: пара ортогональных состояний попадает на сфере Блоха в диаметрально противоположные точки.
- Следствие 2: унитарное преобразование действует на сфере Блоха по правилу $U: |\psi\rangle\langle\psi| \mapsto U|\psi\rangle\langle\psi|U^\dagger$ и это действие — движение трехмерного пространства, сохраняющее центр сферы.

- Пусть $|\psi\rangle$ на сфере Блоха попадает в (x', y', z') , $|\xi\rangle$ — в (x'', y'', z'') .
- Матрицы Паули (включая единичную) ортогональны относительно произведения Фробениуса: $\frac{1}{2} \text{Tr}(\sigma_\alpha \sigma_\beta) = \delta_{\alpha\beta}$ (упражнение).
- Поэтому

$$|\langle\psi|\xi\rangle|^2 = \text{Tr}(|\psi\rangle\langle\psi| |\xi\rangle\langle\xi|) = \frac{1}{2}(1 + x'x'' + y'y'' + z'z'').$$

- Следствие 1: пара ортогональных состояний попадает на сфере Блоха в диаметрально противоположные точки.
- Следствие 2: унитарное преобразование действует на сфере Блоха по правилу $U: |\psi\rangle\langle\psi| \mapsto U|\psi\rangle\langle\psi|U^\dagger$ и это действие — движение трехмерного пространства, сохраняющее центр сферы.

- Пусть $|\psi\rangle$ на сфере Блоха попадает в (x', y', z') , $|\xi\rangle$ — в (x'', y'', z'') .
- Матрицы Паули (включая единичную) ортогональны относительно произведения Фробениуса: $\frac{1}{2} \text{Tr}(\sigma_\alpha \sigma_\beta) = \delta_{\alpha\beta}$ (упражнение).
- Поэтому

$$|\langle\psi|\xi\rangle|^2 = \text{Tr}(|\psi\rangle\langle\psi| |\xi\rangle\langle\xi|) = \frac{1}{2}(1 + x'x'' + y'y'' + z'z'').$$

- Следствие 1: пара ортогональных состояний попадает на сфере Блоха в диаметрально противоположные точки.
- Следствие 2: унитарное преобразование действует на сфере Блоха по правилу $U: |\psi\rangle\langle\psi| \mapsto U|\psi\rangle\langle\psi|U^\dagger$ и это действие — движение трехмерного пространства, сохраняющее центр сферы.

- Пусть $|\psi\rangle$ на сфере Блоха попадает в (x', y', z') , $|\xi\rangle$ — в (x'', y'', z'') .
- Матрицы Паули (включая единичную) ортогональны относительно произведения Фробениуса: $\frac{1}{2} \text{Tr}(\sigma_\alpha \sigma_\beta) = \delta_{\alpha\beta}$ (упражнение).
- Поэтому

$$|\langle\psi|\xi\rangle|^2 = \text{Tr}(|\psi\rangle\langle\psi| |\xi\rangle\langle\xi|) = \frac{1}{2}(1 + x'x'' + y'y'' + z'z'').$$

- Следствие 1: пара ортогональных состояний попадает на сфере Блоха в диаметрально противоположные точки.
- Следствие 2: унитарное преобразование действует на сфере Блоха по правилу $U: |\psi\rangle\langle\psi| \mapsto U|\psi\rangle\langle\psi|U^\dagger$ и это действие — движение трехмерного пространства, сохраняющее центр сферы.

Действие унитарного оператора на сфере Блоха: поворот

- Скалярные операторы $|\psi\rangle \mapsto e^{i\alpha}|\psi\rangle$ действуют на сфере Блоха тождественно.
- Верно и обратное: если унитарный оператор U действует на сфере Блоха тождественно, то каждый вектор — собственный, а оператор — скалярный.
- Любой унитарный оператор имеет ортонормированный базис из собственных векторов. Соответствующая пара точек на сфере Блоха не меняется при действии оператора.
- Нетривиальное действие унитарного оператора на сфере Блоха — движение, у которого есть ровно одна пара неподвижных точек на сфере Блоха.
- Это поворот.

Действие унитарного оператора на сфере Блоха: поворот

- Скалярные операторы $|\psi\rangle \mapsto e^{i\alpha}|\psi\rangle$ действуют на сфере Блоха тождественно.
- Верно и обратное: если унитарный оператор U действует на сфере Блоха тождественно, то каждый вектор — собственный, а оператор — скалярный.
- Любой унитарный оператор имеет ортонормированный базис из собственных векторов. Соответствующая пара точек на сфере Блоха не меняется при действии оператора.
- Нетривиальное действие унитарного оператора на сфере Блоха — движение, у которого есть ровно одна пара неподвижных точек на сфере Блоха.
- Это поворот.

Действие унитарного оператора на сфере Блоха: поворот

- Скалярные операторы $|\psi\rangle \mapsto e^{i\alpha}|\psi\rangle$ действуют на сфере Блоха тождественно.
- Верно и обратное: если унитарный оператор U действует на сфере Блоха тождественно, то каждый вектор — собственный, а оператор — скалярный.
- Любой унитарный оператор имеет ортонормированный базис из собственных векторов. Соответствующая пара точек на сфере Блоха не меняется при действии оператора.
- Нетривиальное действие унитарного оператора на сфере Блоха — движение, у которого есть ровно одна пара неподвижных точек на сфере Блоха.
- Это поворот.

Действие унитарного оператора на сфере Блоха: поворот

- Скалярные операторы $|\psi\rangle \mapsto e^{i\alpha}|\psi\rangle$ действуют на сфере Блоха тождественно.
- Верно и обратное: если унитарный оператор U действует на сфере Блоха тождественно, то каждый вектор — собственный, а оператор — скалярный.
- Любой унитарный оператор имеет ортонормированный базис из собственных векторов. Соответствующая пара точек на сфере Блоха не меняется при действии оператора.
- Нетривиальное действие унитарного оператора на сфере Блоха — движение, у которого есть ровно одна пара неподвижных точек на сфере Блоха.
- Это поворот.

Действие унитарного оператора на сфере Блоха: поворот

- Скалярные операторы $|\psi\rangle \mapsto e^{i\alpha}|\psi\rangle$ действуют на сфере Блоха тождественно.
- Верно и обратное: если унитарный оператор U действует на сфере Блоха тождественно, то каждый вектор — собственный, а оператор — скалярный.
- Любой унитарный оператор имеет ортонормированный базис из собственных векторов. Соответствующая пара точек на сфере Блоха не меняется при действии оператора.
- Нетривиальное действие унитарного оператора на сфере Блоха — движение, у которого есть ровно одна пара неподвижных точек на сфере Блоха.
- Это поворот.

Поскольку $\sigma_x^2 = \sigma_y^2 = \sigma_z^2 = I$, матрицы Паули — повороты на π .

Так как

$$\sigma_x \frac{1}{2}(I + \sigma_x)\sigma_x^\dagger = \frac{1}{2}(I + \sigma_x),$$

$$\sigma_y \frac{1}{2}(I + \sigma_y)\sigma_y^\dagger = \frac{1}{2}(I + \sigma_y),$$

$$\sigma_z \frac{1}{2}(I + \sigma_z)\sigma_z^\dagger = \frac{1}{2}(I + \sigma_z),$$

$\sigma_x, \sigma_y, \sigma_z$ — повороты вокруг осей Ox, Oy, Oz соответственно.

Поскольку $\sigma_x^2 = \sigma_y^2 = \sigma_z^2 = I$, матрицы Паули — повороты на π .
Так как

$$\sigma_x \frac{1}{2}(I + \sigma_x)\sigma_x^\dagger = \frac{1}{2}(I + \sigma_x),$$

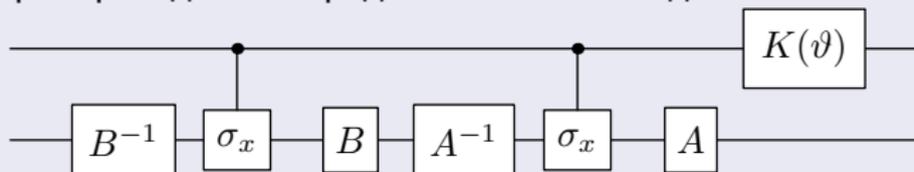
$$\sigma_y \frac{1}{2}(I + \sigma_y)\sigma_y^\dagger = \frac{1}{2}(I + \sigma_y),$$

$$\sigma_z \frac{1}{2}(I + \sigma_z)\sigma_z^\dagger = \frac{1}{2}(I + \sigma_z),$$

$\sigma_x, \sigma_y, \sigma_z$ — повороты вокруг осей Ox, Oy, Oz соответственно.

Теорема 2

Любой оператор вида s - U представляется в виде



$$\text{где } K(\vartheta) = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & e^{i\vartheta} \end{pmatrix}$$

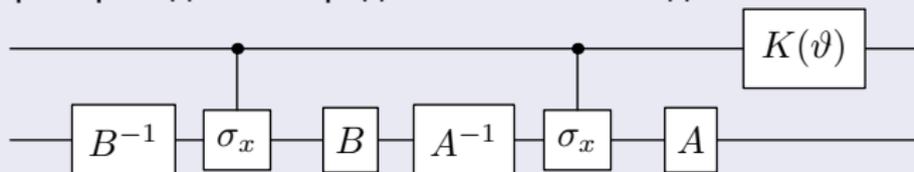
Достаточно доказать, что для любого U есть представление вида $U = e^{i\vartheta} A\sigma_x A^{-1} B\sigma_x B^{-1}$.

Задача

Докажите, что любой поворот трехмерного пространства является композицией двух поворотов на угол π .

Теорема 2

Любой оператор вида $s-U$ представляется в виде



$$\text{где } K(\vartheta) = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & e^{i\vartheta} \end{pmatrix}$$

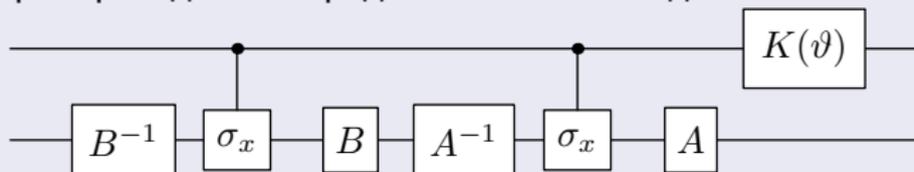
Достаточно доказать, что для любого U есть представление вида $U = e^{i\vartheta} A\sigma_x A^{-1} B\sigma_x B^{-1}$.

Задача

Докажите, что любой поворот трехмерного пространства является композицией двух поворотов на угол π .

Теорема 2

Любой оператор вида $s-U$ представляется в виде



$$\text{где } K(\vartheta) = \begin{pmatrix} 1 & 0 \\ 0 & e^{i\vartheta} \end{pmatrix}$$

Достаточно доказать, что для любого U есть представление вида $U = e^{i\vartheta} A\sigma_x A^{-1} B\sigma_x B^{-1}$.

Задача

Докажите, что любой поворот трехмерного пространства является композицией двух поворотов на угол π .