#### КВАНТОВА ИНФОРМАТИКА

Николай М. Николов

Лекция 1 / 10.10.2022, версия 0

Започваме с **увод**, който не е необходима логическа част от изложението на този курс от лекции.

Ще представим някои ключови физически експерименти, които са придружени от кратки сведения за използваните в тях физически явления.

В курса обаче няма да се предполагат, нито да се въвеждат някакви понятия и знания от физиката, собствено за излагането на квантовата информатика.

**Необходимата начална подготовка** включва единствено базисни знания от линейната алгебра (и аналитична геометрия).

В изложението се използва и началната теория на вероятностите, която се отнася до крайни вероятностни разпределения и е предмет на изучаване още в училищното образование.

### Теоретична квантова физика

Експериментална и инженерна квантова физика

Компютърни науки

Квантова информатика Алгебра

Вероятности и статистика

Математическа логика и теория на алгоритмите

#### Квантови свойства, квантови събития, квантови множества

В класическата физика (физиката до XX век) всяка физична система се описва с множество:

множество на (елементарните) състояния на система $ma \Omega$ .

Различните свойства на системата съответстват на подмножества  $A \subseteq \Omega$ :

Така, свойство = (под)множество и те са синонимни изрази в този контекст. Квантови свойства, квантови събития, квантови множества

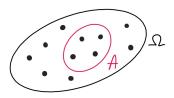
Различните свойства на системата съответстват на подмножества  $A \subseteq \Omega$ :

Така, свойство = (под)множество и те са синонимни изрази в този контекст.

В контекста на теория на вероятностите множеството  $\Omega$  се нарича също множество на елементарните събития, а подмножествата  $A \subseteq \Omega$  се наричат събития.

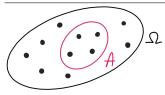
И така, ние ще използваме като синоними "събитие" = "(под)множество" (= "свойство").

Различните свойства на системата съответстват на подмножества  $A \subseteq \Omega$ :



Множество на елементарните събития  $\Omega$  и отделяне на свойство "А", като подмножество на  $\Omega$ .

Квантови свойства, квантови събития, квантови множества



Множество на елементарните събития  $\Omega$  и отделяне на свойство "А", като подмножество на  $\Omega$ .

Свойствата могат да се комбинират чрез логическите връзки "и" и "или", които на езика на подмножествата отговарят на операциите сечение  $\cap$  и обединение  $\cup$ :

$$A$$
 и  $B \longleftrightarrow A \cap B$ ,  $A$  или  $B \longleftrightarrow A \cup B$ .

версия О

### Квантов феномен 1: некомутативност на наблюденията

В класическата физика и статистика, в едно множество  $\Omega$  можем да отделим последователно две събития  $A, B \subseteq \Omega$  (т.е. подмножества, свойства) по два равносилни начина:

- $(1) \Omega \rightsquigarrow A \rightsquigarrow A \bowtie B,$
- $(2) \ \Omega \ \leadsto \ B \ \leadsto \ B \ u \ A \, .$

Квантов феномен 1: некомутативност на наблюденията

Количествена илюстрация на класическата еквивалентност –

ако означим: 
$$N(\Omega):=$$
 брой на елементи на  $\Omega$ 

N(A) := брой на елементи на A

 $N(A \mathbf{u} B) :=$ брой на елементи на  $A \mathbf{u} B$ 

$$\frac{N(A \text{ и } B)}{N(\Omega)} = \underbrace{\frac{N(A)}{N(\Omega)}}_{\text{относителен}} \cdot \underbrace{\frac{N(A \text{ и } B)}{N(A)}}_{\text{относителен дял на } A \text{ и } B}_{\text{в } \Omega} \cdot \underbrace{\frac{N(A \text{ и } B)}{N(A)}}_{\text{относителен дял на } B \text{ и } B}$$

**УВОД** Квантов феномен 1: некомутативност на наблюденията

Количествена илюстрация на класическата еквивалентност ако означим:

$$N(\Omega):=\;$$
 брой на елементи на  $\Omega$ 

$$N(A) := \;$$
 брой на елементи на  $A$ 

$$N(A \cup B) :=$$
 брой на елементи на  $A \cup B$ 

$$\frac{N(A \bowtie B)}{N(\Omega)} = \frac{N(A)}{N(\Omega)} \cdot \frac{N(A \bowtie B)}{N(A)}$$

относителен дял на 
$$A$$
 и  $B$  в  $\Omega$ 

$$p(A)$$
 ,  $p(B|A)$ 

съответства на

вероятностния закон:

вероятност за А и В

вероятност за. *А* 

относителен

дял на А

условна вероятност за B при условие A

дял на В

(което е всъщност е определението за условна вероятност).

## Тогава, равенството

$$N(A \cup B) = N(B \cup A)$$

се изразява във вероятностния закон

$$p(A) \cdot p(B|A) = p(B) \cdot p(A|B),$$

който се нарича закон на Бейс (Bayes' law / theorem).

Той се нарушава се в квантовата физика (и статистиката) и условната вероятност става първичен обект.

Квантов феномен 1: некомутативност на наблюденията

Илюстрация на това нарушение дава така неречения:

# Експеримент с $\kappa p \pi c mo ca + u no \pi s p u \pi a mo p u^1$

Извършва се с фотони - частици "пренасящи" светлината.



Състоянието на един фотон се описва от една наредена тройка (посока на движение, енергия, вътрешно състояние). Вътрешното състояние на фотона съответства на така наречената поляризация на фотона.

<sup>&</sup>lt;sup>1</sup>crossed polarizer experiment

# Експеримент с кръстосани поляризатори

# Извършва се с фотони - частици "пренасящи" светлината.



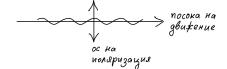
Състоянието на един фотон се описва от една наредена тройка (посока на движение, енергия, вътрешно състояние). Вътрешното състояние на фотона съответства на така наречената поляризация на фотона.

Поляризационните състояния са същите, като състоянията на най-простата квантова система наречена "квантов бит". В описания експеримент се използват само фотони със специален тип вътрешни състояния: те се наричат линейни поляризации. Състояние на линейна поляризация се характеризира с ос, която е перпендикулярна на посоката на движение на фотона.

# Експеримент с кръстосани поляризатори

Извършва се с фотони частици "пренасящи" светлината.

УВОД



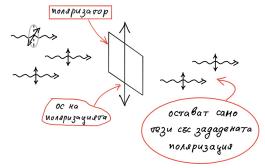
Така, ако група фотони се разпространяват в една и съща посока, то от тях може да бъде отделено подмножество, които имат еднаква "линейна поляризация" – вид "свойство".

Отделянето на фотони с фиксирана линейна поляризация се извършва чрез филтри, наречени поляризатори.

Николай Митов,

# Експеримент с кръстосани поляризатори

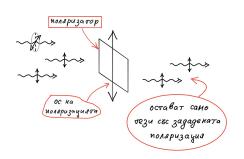
Експериментът започва със селекция на фотони с фиксирана поляризация:



Николай Митов.

УВОД

# Експеримент с кръстосани поляризатори

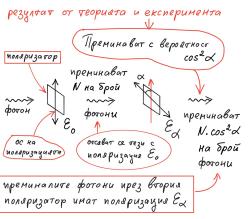


Ако сега поставим втори поляризатор след първия, който е идентичен, тогава всички фотони, които са преминали през първия, ще преминат и през втория.

Фотони ще продължават да преминават дори и ако завъртим оста на поляризация на втория поляризатор на ъгъл  $\alpha$  спрямо първия.

Преминава обаче само част  $\cos^2 \alpha$  $(\in [0, 1])$  от фотоните.

## Експеримент с кръстосани поляризатори



Важно е да се отбележи, че ние може да пускаме фотоните един по един и в този случай един фотон преминава или напълно не преминава през всеки поляризатор.

Числото  $\cos^2 \alpha$  в този случай представлява вероятността за преминаване на фотон през втория поляризатор след, като е бил пропуснат от първия.

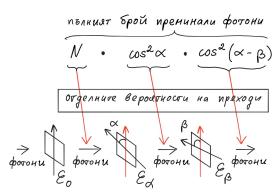
Квантов феномен 1: некомутативност на наблюденията

Нека сега допълним опита и с трети поляризатор:

Статистика на преминалите фопрез тони последователни ПОляризатора слел първоначалната селекция

Николай Митов.

УВОД



Квантов феномен 1: некомутативност на наблюденията

# Експеримент с кръстосани поляризатори

Ако сравним резултатите при размяната  $\alpha \leftrightarrow \beta$ , то ще получим:

$$N \cdot \cos^2 \alpha \cdot \cos^2(\alpha - \beta)$$

$$\stackrel{?}{=} N \cdot \cos^2 \beta \cdot \cos^2(\beta - \alpha).$$

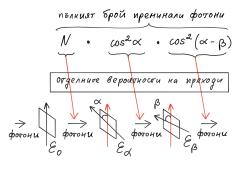
Следователно е разлика възможна, например при  $\alpha = 45^{\circ}$  и  $\beta = 90^{\circ}$ :

$$\underbrace{N(\text{``}A\,\text{u}\,B\,\text{''})}_{N\cdot\frac{1}{\alpha}\cdot\frac{1}{\alpha}} \neq \underbrace{N(\text{``}B\,\text{u}\,A\,\text{''})}_{N\cdot0\cdot\frac{1}{\alpha}}\,.$$

Николай Митов,

УВОД

## Експеримент с кръстосани поляризатори



В разгледания експеримент, свойството (събитието) А отговаря на поляризация под ъгъл  $\alpha$  ( $\mathcal{E}_{\alpha}$ ), а B на поляризация под ъгъл  $\beta$ .

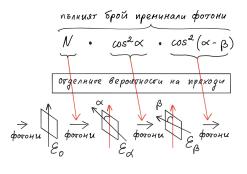
В частност виждаме, че поляризациите под ъгъл 0° и 90° отговарят на взаимно изключващи се събития (свойства), но ако между тях стои поляризатор  $\mathcal{E}_{45}$ ° под ъгъл  $45^{\circ}$ , то прехода между  $\mathcal{E}_{0^{\circ}}$  и  $\mathcal{E}_{000}$  става възможен!

Николай Митов.

УВОД

# Квантов феномен 1: некомутативност на наблюденията

## Експеримент с кръстосани поляризатори



Нека обърнем внимание, че в някои от формулите погоре сме поставили в кавички "А и В", понеже броя нито в лявата страна, нито в дясната има смисъл на брой на обектите със свойство А и В.

В квантовата логика, която ще споменем след малко, се оказва, че логическите операции остават комутативни и в горния експеримент събитието A и B се оказва нулевото събитие (т.е., празното или още, невъзможното събитие).

Квантов феномен 1: некомутативност на наблюденията

По определение, две квантови събития A и B, за които винаги е изпълнен закона на Бейс

$$p(A) p(B \mid A) = p(B) p(A \mid B)$$

се наричат взаимно комутиращи или също съвместно проверяеми (съвместно измерими).

По такъв начин, квантовата теория допуска, че има събития които не могат съвместно да се проверяват (измерват) – това именно наблюдаваме в представения погоре квантов феномен 1.

версия О

УВОД

Квантов феномен 1: некомутативност на наблюденията

Физическото обяснение на квантовия феномен 1 е, че всяко наблюдение и измерване в природата е активен процес.



То е свързано с неотстранимо смущение върху наблюдавания обект и това смущение има минимален праг, който се нарича "елементарна порция / квант (quantum) на действието".

Квантовите свойства, както и класическите свойства се намират в отношение (релация) на мажориране:

това изразяваме с израза "свойство A влече свойство B.

На езика на множествата:

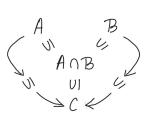
$$A \subseteq B$$

 $(A \ e \ подмножество / включва \ ce/ \ в \ B).$ 

Това води до т.нар. квантово-логически подход към обосноваването (аксиоматизацията) на квантовата теория.

В основата му стои предположението, че множеството на квантовите събития е частично наредено множество.

Това поражда по-нататък логически операции



Логическите операции при тази конструкция остават винаги комутативни:

$$A$$
 и  $B = B$  и  $A$ ,  $A$  или  $B = B$  или  $A$ .

При квантовите системи обаче условната вероятност:

$$p(B \mid A) \neq \frac{p(A \bowtie B)}{p(A)},$$

тъй като в противен случай, както видяхме, няма да се Зашо? нарушава закона на Бейс.

версия О

Условните вероятности, както и пълните вероятности трябва да изпълняват адитивния закон:

$$p((A \mathsf{ил} \mathsf{u} B) \mid C) = p(A \mid C) + p(B \mid C),$$
 (\*)

$$p(A \text{ или } B) = p(A) + p(B),$$
 (\*\*)

ако  $A u B = \emptyset$  – празното (невъзможното) събитие.

От закона на Бейс би следвало  $(**) \Longrightarrow (*)$ , ако е в сила

$$(A$$
 или  $B)$  и  $C=(A$  и  $C)$  или  $(B$  и  $C)$   $(\partial ucmpu \delta ymu$ внос $m)$ 

версия О

В квантови системи дистрибутивните закони се нарушават:

имаме, 
$$(A$$
 или  $B)$  и  $C \neq (A$  и  $C)$  или  $(B$  и  $C)$  ,  $(A$  и  $B)$  или  $C \neq (A$  или  $C)$  и  $(B$  или  $C)$  .

Това следва от:

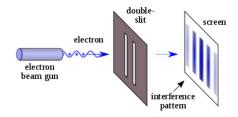
Квантов феномен 2: интерференция на вероятността

Николай Митов.

Квантов феномен 2: интерференция на вероятността

# Експеримент с $\partial воен npouen^2$

Опитната постановка в реалистичен вид



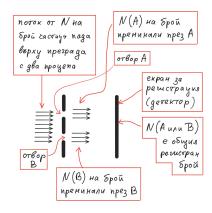
<sup>&</sup>lt;sup>2</sup>double-slit experiment

Николай Митов,

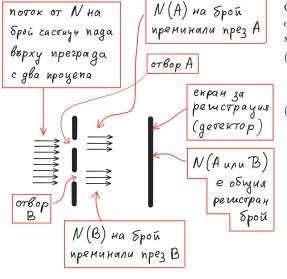
**УВОД** 

Квантов феномен 2: интерференция на вероятността

# Експеримент с двоен процеп



32



Случай (1): изследва се общото количество на преминалите частици:

- $(1_A)$  отворен е само про-A, при което определяме N(A);
- $(1_B)$  отворен е само процеп B, при което определяме N(B);
- $(1_{A \text{ или } B})$  отворени са Aи B, т.е. всяка частица преминава през Aили В и следователно, така определяме N(A или B).

N(A) на брой преминали през А notok of N Ha δρού zacruy naga върху преграда отвор А c gba npoyena екран за решстрация (дечектор) N(AunuB)
e obyus отвор решстран брой N(B) на брой преминали през В

Случай (1): изследва се общото количество на преминалите частици.

версия 0

Резултат:

N(A илиB)= N(A) + N(B).

ca

нальк дечектор С

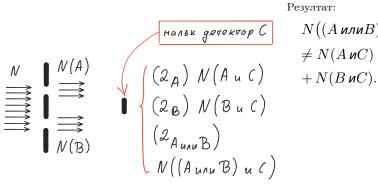
Случай (2): зад процепите поставен малък екран (детектор) C:

- $(2_A)$  отворен е само процеп A. В C се регистрират  $N(A \cup C)$  на брой частици.
- (2<sub>B</sub>) отворен е само процеп B. В C се регистрират N(B u C) на брой частици.
- отворени A и B. B C се регистрират N((A или B) и C) на брой частици.

Случай (2): зад процепите поставен малък екран (детектор) C:

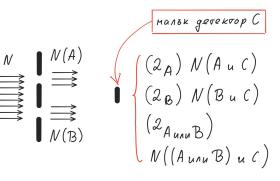
#### Резултат:

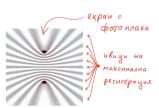
N((A илиB) и C) $\neq N(A \, \mu C)$ 



Случай (2): зад процепите е поставен малък екран (детектор) C:

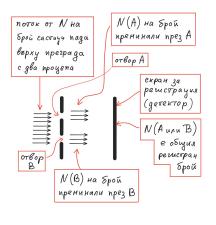
Резултат:





#### .

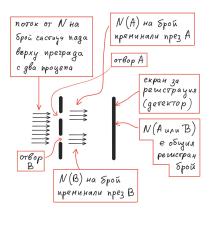
# Експеримент с двоен процеп



Първи опит за интерпретация: имаме работа не с частици, а с вълни, и наблюдаваме явлението *интерференция* 



## Експеримент с двоен процеп



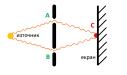
Първи опит за интерпретация: имаме работа не с частици, а с вълни, и наблюдаваме явлението *интерференция* 

#### Опровергава се от:



Квантов феномен 2: интерференция на вероятността

Експеримент с двоен процеп



Николай Митов.

УВОД

И така, констатирахме, че за една частица да премине през A и да попадне в Cили да премине през B и да попадне в C

не е същото, като

да премине без проследяване през A или B и да попадне в C.

## Експеримент с двоен процеп

Констатирахме нарушение на дистрибутивността при квантовите събития:

$$(A \cap C) \cup (B \cap C) \neq (A \cap B) \cup C,$$
  
$$(A \cup C) \cap (B \cup C) \neq (A \cup B) \cap C,$$

спрямо логическите операции произтичащи от подредба им.

## Амплитуди вместо вероятности

версия О

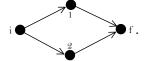
Експериментът по-горе в малко по-абстрактен вариант:

преход на система между две състояния, начално "i" (initial) и крайно "f" (final), през

две алтернативни междинни състояния: "1" и "2".

Два канала за преход:

$$i \rightarrow 1 \rightarrow f$$
 и  $i \rightarrow 2 \rightarrow f$ :



Два канала за преход:

$$i \to 1 \to f$$
 и  $i \to 2 \to f$ :



В класическата статистика, ако вероятностите за преходи  $i \to 1$ ,  $i \to 1$  $2, 1 \rightarrow f$  и  $2 \rightarrow f$  са  $p_{i,1}, p_{i,2}, p_{1,f}$  и  $p_{2,f}$ , съответно, то прехода  $i \rightarrow f$  се извършва с вероятност

$$p_{i,f} = p_{i,1} p_{1,f} + p_{i,2} p_{2,f}$$

В този случай обаче не се наблюдава "интерференцията" (т.е., погасяването) на вероятността от експеримента по-горе.

Два канала за преход:

$$i \to 1 \to f$$
 и  $i \to 2 \to f$ :



Оказва се, че в квантовата статистика, заедно с вероятностите за преход  $p_{i,1}, p_{i,2}, p_{1,f}$  и  $p_{2,f}$ , са определени и комплексни числа  $a_{i,1}, a_{i,2}$ ,  $a_{1,f}$  и  $a_{2,f}$ , за които

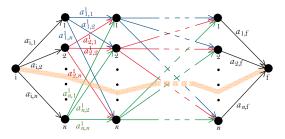
$$a_{i,f} = a_{i,1} a_{1,f} + a_{i,2} a_{2,f}$$

които са свързани с отношенията

$$\begin{array}{lll} p_{\mathrm{i},1} \, = \, \left| a_{\mathrm{i},1} \right|^2, & p_{\mathrm{i},2} \, = \, \left| a_{\mathrm{i},2} \right|^2, \\ p_{\mathrm{1,f}} \, = \, \left| a_{\mathrm{1,f}} \right|^2, & p_{\mathrm{2,f}} \, = \, \left| a_{\mathrm{2,f}} \right|^2, & p_{\mathrm{i,f}} \, = \, \left| a_{\mathrm{i,f}} \right|^2. \end{array}$$

Наричат се: амплитуди на вероятността.

В по-обща ситуация, прехода  $i \to f$  може се извърши през n алтернативни междинни състояния на k брой стъпки:



В определени условия, наречени във физиката "класическа граница" амплитудите на повечето пътища се погасяват взаимно и остава един доминиращ път оцветения с плътна оранжева линия – това е "класическата траектория" на системата.

## Други теми от курса:

- Квантови изчисления.
- Квантова логика и квантови категории.
- Неотстраним индетерминизъм на наблюденията върху квантовите системи.
- Квантово сплитане и неговите приложения.

Теоретична квантова физика

Експериментална и инженерна квантова физика

Компютърни науки Квантова информатика Алгебра

Вероятности и статистика

Математическа логика и теория на алгоритмите