Landau days 2013

О создании и детектировании запутанных состояний в системах из мезоскопических интерферометров с кулоновским взаимодействием между ними.

### <u>Вышневый А.А.</u>, Лебедев А.В., Лесовик Г.Б., G. Blatter, T. Martin, T. Jonckheere.

МФТИ, ИТФ им. Ландау, ETH Zurich, Aix Marseille Université

Phys. Rev. B 87, 165302 (2013, editor's suggestion)
Phys. Rev. B 87, 165417 (2013)
+ готовится публикация в «Письма в ЖЭТФ»

Черноголовка, 25 июня 2013 г.



### История и применение

• Парадокс ЭПР (1935), Кот Шредигера (1935) — первые примеры запутанных состояний





#### История и применение

• Квантовая телепортация



В 2012 году осуществлена телепортация состояния фотона на 97км (Nature 488, 185–188)



### Запутанность.

### История и применение

• Квантовая криптография



распространяется по оптоволокну)

Есть коммерческие решения.

На рис. представлена система квантового распространения ключей (QKD) для шифрования трафика между удаленными рабочими местами (расстояние до 140 км, квантовый сигнал

В октябре 2007 года на выборах в Швейцарии были повсеместно использованы квантовые сети, начиная избирательными участками и заканчивая датацентром ЦИК. Была использована техника, которую ещё в середине 90-х в Университете Женевы разработал профессор Николас Гисин. Также одним из участников создания такой системы была компания Id Quantique.

### Эксперименты

• 1-ое наблюдение запутанных состояний на фотонах (с нарушением нер-в Белла) А. Aspect, P. Grangier and G. Roger (1981)





Неравество Белла в форме Клаузера-Хорна основано на классическом неравенстве В=|xy+x'y+xy'-x'y'|≤2

$$B = E(a, b) + E(a', b) + E(a, b') - E(a', b')$$

### Эксперименты

- Создание и наблюдение GHZ-состояния фотонов (2 запутанные пары + постселекция по состоянию четвертого фотона). Состояние GHZ  $\Psi = \frac{1}{\sqrt{2}} |\uparrow\uparrow\uparrow\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |\downarrow\downarrow\downarrow\downarrow\rangle$ Dik Bouwmeester, ...(1999)
- В качестве источника запутанных пар электронов предлагалось использовать сверхпроводник. Lesovik et. al, 2001



### Эксперименты

 Наблюдение коррелированных пар электронов Wei Chandrasekhar (2009)



### Предложения

«Электронная оптика»

- 1. Мезоскопический интерферометр + постселекция (без взаимодействия):
- C. Beenakker et al., (2003);
- P. Samuellson et al.,(2003);
- Наблюдение кросскорреляций в интерферометре Ханбери Брауна-Твисса (эксперимент). I. Neder et.al (Nature, 2007);
- 2. Мезоскопические интерферометры + взаимодействие:
- Два интерферометра МЦ + Кулон К. Kang and K. H. Lee, (2008);
- Два интерферометра МЦ + Кулон J. Dressel, Y. Choi, and A. N. Jordan (2012);
- Два или три интерферометра МЦ + Кулон (Мы, 2013);
- Электронный интерферометр МЦ + детектирующее краевое состояние (эксперимент) I. Neder, M. Heiblum, ... (2007).



Схема предлагаемой установки.

В простейшей модели интерферометра в результате кулоновского взаимодействия в области прямоугольника электроны в краевых состояниях набирают дополнительную фазу — π. В результате из незапутанного состояния на уровне lv1 получается запутанное, локально эквивалентное спиновому синглету на уровне lv2, если нижние делители являются полупрозрачными.

Электроны посылаются по одному (экспериментально осуществлено Fève *et al.,* Science, **316** (5828): 1169-1172)

#### Результаты

Для наивной модели (набор постоянной фазы при взаимодействии) существует набор измерительных параметров, при котором максимальное нарушение неравенства Белла (параметр Белла при этом равен  $2\sqrt{2}$ ) достигается только изменением АБ-фаз.

$$\beta = \pi/4, \qquad \beta' = \operatorname{arcctg}[\sin(\phi_c/2)]/2 = \pi/8$$

$$(\Phi, \bar{\Phi}) = (\pi/2, 0), \qquad (\Phi', \bar{\Phi}') = (0, \pi)$$

В аналогичных оптических экспериментах меняется направление поляризации делителя, что в нашем случае аналогично изменению проницаемости делителя и АБ-фазы.

### Кулоновское взаимодействие



Гамильтониан взаимодействия

$$\hat{H}_{int} = \frac{1}{2} \sum_{i,j \in \{1,2\}} E_{ij} \hat{\mathcal{N}}_i \hat{\mathcal{N}}_j$$

где  $E_{ii}$  собственная емкость, а  $E_{ij}$ -взаимная.

$$\hat{\mathcal{N}}_i = \int dx \kappa_i(x) : \hat{\Psi}_i^+(x) \hat{\Psi}_i(x) :$$

Приведенный оператор

$$: \hat{f} := \hat{f} - \langle vac | \hat{f} | vac \rangle$$

Весовой коэффициент  $\kappa(x) = \exp(-|x|/a)$ 

Результаты (без Ферми-моря)

Зависимость параметра Белла от ширины пакета и базовой фазы, набранной на кулоне:



### Результаты (Ферми-море)



Энтропия фон Неймана для системы из 2 интерферометров  $\hat{\rho}_{BB'}$ и одного из них  $\hat{\rho}_B$  + картинка С моделью + гамильтониан взаимодействия.



Для коротких пакетов  $B_{max}$ зависит не только от фазы, но и от соотношения между собственной и взаимной емкостью  $\eta = \frac{E_{11}}{E_{12}}$ 

### Результаты (Ферми-море)



Зависимость  $B_{max}$  от ширины пакета при оптимальном значении  $\eta = \frac{E_{11}}{E_{12}}$ . Кулоновское вз-вие существенно ослабило нарушение, однако его все еще есть надежда его наблюдать.

### Геометрия



#### Неравенство Белла с постселекцией



Предположим, что имеется отражение в делителях и на области взаимодействия. При этом с наблюдаемыми производится постселекция. Оказывается, что предположение о «чистоте выборки» выполняется, если отражение происходит на этапе приготовления состояния(зеленые кружки) и нарушается, если отражение происходит при измерении(красные кружки)

Смоделировать отражение в ЦКЭХ можно при помощи отводящего краевого состояния

### Неравенство Белла с постселекцией

В таком случае можно придумать схему измерений, дающую B=4, что превышает границу Цирельсона  $2\sqrt{2}$  и является максимальным алгебраически возможным значением параметра Белла(!)



$$E(a,b) = 1$$

Неравенство Белла с постселекцией



Неравенство Белла с постселекцией



Неравенство Белла с постселекцией



$$E(a',b') = -1$$

### Неравенство Белла с постселекцией



Все описанные измерения можно провести в одной установке.

$$B = 2 + \frac{P_{RL} - P_{LL}}{P_{RL} + P_{LL}} - \frac{P_{RR} - P_{LR}}{P_{RR} + P_{LR}}$$

Также можно показать, что чистые незапутанные состояния не нарушают постселективное неравенство Белла.

Где подвох?

### Неравенство Белла с постселекцией

• Локальные теории скрытых переменных нарушают постселективное неравенство Белла;

٨	1	0
а	1	0
a'	0	1
b	1	1
b'	1	-1

• Незапутанные смешанные состояния также нарушают постселективное неравенство Белла;  $B=2+2\eta~$ для состояния Вернера  $ho=rac{1-\eta}{4}|I
angle\langle I|+\eta|\psi
angle\langle\psi|$ которое не запутано при  $~\eta<rac{1}{3}$ 

T. e. неравенство Белла имеет смысл только если исключительные состояния не могут быть образованы в установке;

### Неравенство Белла с постселекцией

 В нашем случае возможны согласованные флуктуации магнитного потока. Такие флуктуации при отсутствии взаимодействия могут привести к созданию смешанного состояния, которое не нарушит неравенство Белла.

Т е постселективное неравенство Белла здесь все-таки выполняет роль детектора запутанности.

Также роль детектора запутанности может выполнить токовый кросскоррелятор. При отсутствии взаимодействия он равен 0 и при наличии флуктуаций АБ-фаз.

### Схема установки



Схема аналогична рассмотренной ранее с двумя интерферометрами.

Нижние делители полупрозрачны, считаем, что при взаимодействии набирается фаза π.

В ней производится GHZ-состояние

 $\Psi = \frac{1}{\sqrt{2}} |\uparrow\uparrow\uparrow\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |\downarrow\downarrow\downarrow\rangle$ 

### GHZ состояние



Левый и правый интерферометры служат «детекторами» электронов в среднем интерферометре. После прохождения нижнего делителя

$$\Psi = \frac{1}{\sqrt{2}} |L\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |R\rangle$$

После взаимодействия с детекторами состояние всей системы

$$\Psi = \frac{1}{\sqrt{2}} |\Downarrow\rangle |L\rangle |\Uparrow\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |\Uparrow\rangle |R\rangle |\Downarrow\rangle$$

### Неравество Белла для трех частиц

- Неравенство  $B=|x'yz+xy'z+xyz'-x'y'z'| \le 2$ , где  $|x|, |y|, |z| \le 1$ ; B=E(a', b, c) + E(a, b', c) + E(a, b, c') - E(a', b', c')
- Для локальных теорий скрытых переменных и незапутанных состояний (в том числе смешанных)  $\langle \hat{B} \rangle \leq 2$ ;
- Квантовомеханический предел B=4 совпадает с алгебраическим и достигается для GHZ-состояния  $\Psi = \frac{1}{\sqrt{2}} |\uparrow\uparrow\uparrow\rangle + \frac{1}{\sqrt{2}} |\downarrow\downarrow\downarrow\rangle$ ;

#### Нарушение неравенства Белла

$\theta_1 = \pi/8,$	$ heta_1'$
$\Phi_1 = -\pi/2,$	$\Phi_1'$
$\theta_2 = \pi/4,$	$ heta_2'$
$\Phi_2 = \pi,$	$\Phi_2'$
$\theta_3 = \pi/8,$	$ heta_3'$
$\Phi_3 = -\pi/2,$	$\Phi'_3$

$$\theta'_1 = \pi/8, 
 \Phi'_1 = \pi/2, 
 \theta'_2 = \pi/4, 
 \Phi'_2 = \pi/2, 
 \theta'_3 = \pi/8, 
 \Phi'_3 = \pi/2,$$

Были найдены общие параметры измерения нарушения неравенства Белла и доказано отсутствие других решений.

При указанных параметрах во время измерений не потребуется изменять пропускную способность делителей, а только менять АБфазу.

Геометрия предлагаемой установки



Спасибо за внимание!