Поляризационные эксперименты на ВЭПП-3.

Дмитрий Топорков

Институт ядерной физики им. Г.И. Будкера, пр. Ак. Лаврентьева 11, Новосибирск, 630090, Россия, Новосибирский государственный университет, Новосибирск, Россия

Вопросы поляризационной физики легких ядер – Гатчина, 27-30 Июня 2022



Дмитрий Топорков

Содержание

- Введение короткий обзор центров и экспериментов по электро/фото-ядерной физике
- Источник поляризованных атомов со
- сверхпроводящими магнитами
- Получение поляризации
- Блоки ВЧ переходов
- Поляриметр Лэмбовского сдвига
- Измерение эффективности работы ВЧ блоков
- Фоновые условия в поляриметре Лэмбовского сдвига
- Поляриметр для измерения поляризации мишени
- Результаты измерения, сравнение с Geant4
- Заключение

Электро/фото-ядерные установки на средние/большие энергии в

мире

Действующие экспериментальные установки							
	Установка	$\mathrm{E}_{\mathrm{max}}$	\mathbf{I}_{e}				
0	Jefferson Lab, CIIIA	11 ГэВ	200 мкА	поляризованные электроны, меченные тормозные фотоны			
2	MAMI, Германия	1.5 ГэВ	100 мкА	поляризованные электроны, меченные тормозные фотоны			
3	ELSA, Германия	3.5 ГэВ		меченные поляризованные фотоны			
4	LEPS, Япония	2.4 ГэВ		фотоны из ОКР			
6	ELPH, Япония	1.3 ГэВ		тормозные меченные фотоны			
0	Дейтрон@ВЭПП-3	2 ГэВ	100 мА	электроны, <mark>позитроны</mark> , меченные квази-реальные фотоны, внутренняя мишень			

- Наш подход связан с использованием внутренней мишени. В настоящее время на электронных накопителях таких установок больше нет.
- В отличие от стандартной постановки с выведенным на внешнюю мишень пучком у нас пучок многократно пересекает мишень, значит для той же светимости мишень может быть на много порядков тоньше, или меньше частиц в пучке.
- Поэтому наша ниша это эксперименты в которых:
 - используются экзотические мишени, например, с чистым, тензорно-поляризованным дейтроном
 - используются уникальные пучки у нас это позитронный пучок
 - регистрируются медленные продукты реакции протоны, дейтроны, α -частицы, легкие ядра

Эксперименты с тензорно-поляризованной дейтериевой мишенью

ABS + storage cell

- Измерение T20 в фотодезинтеграции дейтрона $\gamma+d\to p+n$ для энергии фотона $E_{\gamma}=600-1500~{\rm M}{\rm sB}$
- Измерение T20 в фоторождении дибарионных резонансов в реакции $\gamma+d\to d^\star\to d+\pi^0+\pi^0$

струя из ABS

• Абсолютное измерение T20 в упругом рассеянии $e + d \rightarrow e + d$ при малом переданном импульсе

Зарядовая асимметрия в упругом рассеянии

- Измерение вклада боксовых диаграмм в упругое рассеяние электрона/позитрона на легких ядрах дейтроне, гелии ...
- Точное измерение радиуса протона методом e^+p/e^-p рассеяния
- Специальный случай: измерение двух-фотонного вклада в упругое рассеяние на азоте ${}^{14}N$ тест EWRC.

Новосибирский электрон-позитронный комплекс



VEPP-3 Energy : 2000 MeV Lifetime : 20000 s Av. current : 100 mA

Bunch : 0.7x0.3 mm

Дмитрий Топорков

•В ИЯФ экспериментальное изучение Электро- и Фото- ядерных процессов базируется на использовании Метода Сверхтонкой Внутренней Мишени в накопителе.

•Метод предложен, развит в ИЯФ.

•Позволяет проводить уникальные эксперименты с экзотическими

мишенями и/или с уникальными пучками



Дмитрий Топорков

T20 в фотодезинтеграции дейтрона $\gamma + d \rightarrow p + n$

- ... T_{20} измерена нами до $E\gamma \approx 500$ МэВ: Phys.Rev.Lett. **98** (2007) 182303
- диапазон по энергии фотона 400 ÷ 1600 МэВ можно перекрыть в три захода:



Экспериментальный промежуток на ВЭПП-3



Магнит D2 и трековые детекторы образуют магнитный спектрометр электронов, потерявших энергию на излучение фотона.

Реконструируя энергию и угол рассеянного электрона можно определять энергию и плоскость поляризации фотона, вызвавшего ядерную реакцию.



Поляризация ансамбля частиц со спином 1

$$P_{z} = \frac{N_{\uparrow} - N_{\downarrow}}{N_{\uparrow} + N_{0} + N_{\downarrow}} = n_{\uparrow} - n_{\downarrow}$$
$$P_{zz} = \frac{N_{\uparrow} + N_{\downarrow} - 2N_{0}}{N_{\uparrow} + N_{0} + N_{\downarrow}} = 1 - 3n_{0}$$

Поляризационные эксперименты позволяют уточнить детали картины нуклон-нуклонного и нуклон-мезонного взаимодействий, вклады релятивистских поправок и другие вопросы квантовой теории.



Дмитрий Топорков

Источник поляризованных атомов со сверхпроводящими магнитами





Энергетические уровни основного состояния атома дейтерия в магнитном поле

Current, Am	Magnetic	Magnetic	Magnetic
	field, kGs	field, kGs	field, kGs
	1-st magnet	2-nd magnet	other magnets
10	3.25 – 3.75	4.1 – 4.5	2.2
20	6.5 – 7.5	8.1 – 9.0	4.5
30	9.2 - 10.8	10.8 - 12.0	7.0
50	12.0 - 14.0	15.3 – 17.0	11.0
100	15.6 - 18.4	20.7 - 23.0	16.0
150	19.3 – 22.7	24.3 - 27.0	20.0
200	23.0 - 27.0	30.0 - 34.0	24.0
220	-	-	25.5
250	-	-	28.0
300	-	-	31.0
350	-	-	35.0



Сверхпроводящие магниты



Дмитрий Топорков

ИПА подготовлен к соединению с накопительной ячейкой и промежутком





Накопительная ячейка для поляризованных атомов









Дмитрий Топорков

Блок ВЧ переходов в промежуточном поле



Схема блока MFT.

Энергетические уровни атома дейтерия для первых четырех уровней в рабочей области MFT.



Магнитное поле в блоке MFT при наличии токов в обеих обмотках



Энергетические уровни основного состояния атома дейтерия в рабочей области SFT.

Поляриметр Лэмбовского сдвига



Дмитрий Топорков

Ионизатор атомов



Нераспыляемый геттер St'707 фирмы SAES Getters.



Дмитрий Топорков



Дмитрий Топорков





Энергетические уровни 2S1/2 и 2P1/2 состояний атома дейтерия в магнитном поле

Фотография входа атомного пучка в ионизатор. Видна вращающаяся заслонка.



Дмитрий Топорков



620 640 660 680

Блок ВЧ переходов MFT

Magnetic field in the Spinfilter, arb.units

выключен, заслонка открыта

24.04

Блок ВЧ переходов MFT включен, заслонка открыта

620

Magnetic field in the Spinfilter, arb.units

600

580

640

660 680 700 720

16.56

Фон определен по заслонке

 $M_T =$

Σпиков

+1

600

Блок ВЧ переходов MFT

620

Magnetic field in the Spinfilter, arb.units

выключен, заслонка закрыта

3.75

Фон определен из уменьшения пиков на 0.55 мВ при уменьшении потока на 1/3

Дмитрий Топорков

-1

680

700

720

660

640

E14=(A1-A2)/A1=(6.47-.67)/6.47=0.90 +-0.02

 $M_{\tau} =$

560

 $E_{14=(A1-A2)/A1=(6.3-.4)/6.3=0.94+-0.02}$

ПИЯФ, Гатчина, 28 Июня 2022

700 720

Сигнал атомного пучка с ФЭУ при открытой и закрытой заслонке, при выключенном и включенном блоке ВЧ переходов MFT.





Фон определен из уменьшения пиков на 0.55 мВ при уменьшении потока на 1/3. От 3 компонент фоновый сигнал 1.65 мВ

E26=(A1-A2)/A1=(6.47-.35)/6.47=0.95 +-0.02

Дмитрий Топорков



E35=(A1-A2)/A1=(6.47-.35)/6.47=0.95 +-0.02

Фон определен из уменьшения пиков на 0.55 мВ при уменьшении потока на 1/3 Дмитрий Топорков ПІ

Измерения с одновременным включением блока MFT и блока SFT



Pzz=1-2.9*3/111=0.922

при закрывании заслонкой пучка атомов

 $P_{zz} = -1.76$

Приведена поляризация атомов дейтерия инжектируемых в накопительную ячейку. Атомы в ячейке испытывают ~ 200 соударений со стенками и подвергаются действию ВЧ поля от циркулирующего электронного сгустка.

НЕОБХОДИМО ИЗМЕРЯТЬ ПОЛЯРИЗАЦИЮ МИШЕНИ НЕПОСРЕДСТВЕННО!!!

Дмитрий Топорков

Давние измерения эффективности работы блоков ВЧ переходов



Wed Jul 7 20:20:48 1999 - Thu Jul 8 06:54:59 1999

Элементы детектора :: основная идея LQ-поляриметра



Измерение тензорной поляризации мишени производится с помощью поляриметра, который состоит из двух симметрично расположенных наборов сцинтилляционных счетчиков для регистрации дейтронов и электронов (см. рис. слева).

Поляриметр основан на измерении асимметрии в скорости счета событий упругого ed-рассеяния при изменении знака тензорной поляризации мишени.

Дмитрий Топорков

Теоретические основы LQ-поляриметра

$$\frac{d\sigma}{d\Omega} = \left(\frac{d\sigma}{d\Omega}\right)_0 \left(1 + \frac{P_{zz}}{\sqrt{2}} \left(T_{20} \frac{3\cos^2\theta - 1}{2} - T_{21} \sqrt{\frac{3}{2}} \sin 2\theta \cos \phi + T_{22} \sqrt{\frac{3}{2}} \sin^2\theta \cos 2\phi\right)\right)$$

Компоненты анализирующей способности выражаются через формфакторы:

$$\begin{split} T_{20} &= -\frac{\sqrt{2}}{3} \eta \frac{4G_Q(G_C + \frac{\eta}{3}G_Q) + [1/2 + (1+\eta)tg^2\theta_e/2]G_M^2}{A(q^2) + B(q^2)tg^2\theta_e/2}, \\ T_{21} &= -\frac{2}{\sqrt{3}} \eta^{3/2} \frac{\sqrt{1 + (1+\eta)tg^2\theta_e/2} \, G_Q G_M}{A(q^2) + B(q^2)tg^2\theta_e/2}, \\ T_{22} &= -\frac{\eta}{2\sqrt{3}} \frac{G_M^2}{A(q^2) + B(q^2)tg^2\theta_e/2}. \\ A(q^2) \text{ и } B(q^2) - \text{комбинация зарядового монопольного } G_C, \text{ квадрупольного } G_Q \\ \textbf{и магнитного } G_M \phi \text{ормфакторов дейтрона: } A = G_C^2 + (8/9)\eta^2 G_Q^2 + (2/3)\eta G_M^2, \\ B &= (4/3)\eta(1+\eta)G_M^2, \text{ где } \eta = q^2/(4M_d^2). \end{split}$$

Зная теоретическую зависимость формфакторов дейтрона от переданного импульса, который однозначно связан с углом рассеяния электрона, можно рассчитать асимметрию в скорости счета событий упругого ed-рассеяния при изменении знака тензорной поляризации Pzz мишени. Используется формула $(N_1-N_2)/(1.7*N_1+N_2)$, где N_1 и N_2 скорости счёта для двух разных значений P_{zz} .

Дмитрий Топорков ПИЯФ, Гатчина, 28 Июня 2022

Теоретические основы LQ-поляриметра



Fig. 1. Tensor analyzing power T_{20} divided by Q^2 as a function of Q^2 . The theoretical predictions: 1—Arenhövel et al. [7]; 2— Dubovichenko [8]; 3—Phillips et al. [9]; 4—Paris IA; 5— Argonne v18 IA; 6—Nijmegen-93 IA; 7—Bonn-CV IA. Кинематика упругого рассеяния электрона на дейтроне выбрана так, чтобы переданный импульс был мал. В этом случае, как видно на рисунке слева, теоретические модели дают хорошее согласие друг с другом (<2%) и могут быть использованы для определения тензорной поляризации мишени по величине измеренной

асимметрии в скорости счета.

Результаты моделирования методом Монте-Карло





При моделировании формфакторы задавались аналитическими функциями от переданного импульса. Функции были получены фитированием табличных данных, полученных из одной теоретической модели (*A.F.Krutov, V.E.Troitsky, Eur.Phys.J. A16 (2003) 285-290*). на. 28 Июня 2022

Результаты моделирования методом Монте-Карло





Методом Монте-Карло задавалось распределение плотности атомов дейтерия в накопительной ячейки. На рисунках представлен результат моделирования – распределение дейтронов внутри ячейки, зарегистрированных детектором. Ось z направлена вдоль накопительной яче<u>йки.</u>

Результаты моделирования методом Монте-Карло



Результат обработки экспериментальных данных



На графике представлены экспериментально измеренные угловые распределения дейтронов отдачи для двух разных значений тензорной поляризации мишени (две гистограммы с черными линиями). Синие точки - угловые распределения дейтронов отдачи из моделирования без учёта взаимодействия дейтронов с материалами детектора.

Экспериментальные данные и моделирование в Geant4



Программный пакет Geant4 использовался для учёт взаимодействия дейтронов отдачи с различными материалами экспериментальной установки, встречающимися на пути их движения. Как видно из рисунка, этот учёт приводит к согласию результатов моделирования (синие точки) с экспериментальными данными. Красные точки – угловое распределение зарегистрированных дейтронов внутри ячейки.

Экспериментальные данные и моделирование в Geant4



На графике представлены экспериментальные значения асимметрии (чёрные треугольники) и значения асимметрии, полученные из моделирования в Geant4. Тензорная поляризация является свободным параметром в моделировании и выбирается так, чтобы вычисленная асимметрия совпадала с экспериментально измеренной.

 $P_{zz} = 0.39 \pm 0.03$ для одного состояния и $P_{zz} = -0.66 \pm 0.05$ для другого.

 Pzz = 0.397 ± 0.013 ± 0.018 ±
 0.012 (PRL2003)
 Pzz = 0.341 ± 0.025 ± 0.011 (PRL2007)

 Дмитрий Топорков
 ПИЯФ, Гатчина, 28 Июня 2022
 4

Имеется большое желание измерить поляризацию атомов, покидающих накопительную ячейку с помощью Лэмбовского поляриметра.

При существующей геометрии установки возможно разместить ЛП на расстоянии около 50 см от конца ячейки. При этом поток атомов в область ионизатора уменьшается ~ в 2000 раз по сравнению с пучком из ИПА. Если атомы из ячейки подфокусировать секступольным магнитом с полем 10 kG, то поток увеличится в ~ 4 раза.

Измерить поляризацию такого пучка весьма проблематично. Воэможно, что применение геттерного насоса приведет к уменьшению фонового сигнала и даст надежду на измерение поляризации атомов дейтерия, вытекающих из ячейки.

группа Дейтрон



Дмитрий Топорков ПИЯФ, Гатчина, 28 Июня 2022



Дмитрий Топорков

Attenuation of the beam inside the magnets

M.V.Dyug et al. NIMA 495/1 (2002) 8 H₁ beam, cryogenic magnets system T.Wise et al. NIMA 336(1993) 410 H_2 beam, dummy magnets system for H_1 beam attenuation should be larger



ПИЯФ, Гатчина, 28 Июня 2022

Focusing magnets



Permanent magnets B=1.6 T Superconducting B=4.8 T

Дмитрий Топорков



Calculated density along the source axis in 1 mm radius

Intensity of the atomic beam vs current through the coils. The measured value is vacuum in the straight section of the VEPP-3 storage ring. Beam is injected into the storage cell.



Дмитрий Топорков

Test bench measurements. Beam is injected into the compression tube contained QMA. The size of the tube the same as for injection tube of the storage cell





FORWARD INTENSITY OF THE BEAM IS DEPENDENT FROM THE GEOMETRY OF THE NOZZLE

Дмитрий Топорков