

Объединенный институт ядерных исследований дубна

P3-87-131

1987

С.Б.Борзаков, Ю.Н.Покотиловский, Д.М.Хазинс

ИЗМЕРЕНИЕ ВЕРОЯТНОСТИ ИЗЛУЧЕНИЯ ЭЛЕКТРОН-ПОЗИТРОННЫХ ПАР ПРИ ЗАХВАТЕ ПРОТОНАМИ ТЕПЛОВЫХ НЕЙТРОНОВ

Направлено в журнал "Ядерная физика".

Вероятность внутренней парной конверсии при захвате нейтронов протонами до настоящего времени не измерена, однако эта величина интересна с днух точек зрения. Во-первых, в появиншейся недавно теоретической работе /1/ рассчитанная величина этой вероятности 2,7·10⁻³ противоречит как старому расчету /2/, даншему результат 3·10⁻⁴, так и всей совокупности вычислений и экспериментальных данных по коэфрициентам парной конверсии для переходов различной мультипольности в ядрах (см. обзор /3/). С другой стороны, недавние наблюдения узких коррелированных пиков в энергетических спектрах позитронов и электронов, испускаемых из сверхтяжелых систем при столкновении тяжелых ионов волизи кулоновского барьера /4/, могут быть интерпретированы как распад нейтральной частицы с массой

I,8 МэВ. Возможными кандидатами для такой частицы могут быть "стандартный" ^{/5}/ и более поздние варианты аксиона ^{/6,7/}. Время жизни аксиона

$$\mathcal{T}(a + e^+e^-) = 4\pi G_F \chi^2 m_e^2 (m_a^2 - 4m_e^2)^{-4/2}$$
 (I)

A Macca

$$n_a = 25 N \left(X + \frac{1}{X} \right)$$

(2)

связаны с параметрами теории: \mathcal{N} – числом пар кварков ($\mathcal{N} = 3$ в "стандартной" модели ^{/5/}) и \mathcal{X} – отношением вакуумных средних двух хигтсовских дублетов. При $\mathcal{M}_{\alpha} = 1.8$ МэВ $\mathcal{X} = 0.042$, что дает $\mathcal{C}_{\alpha} = 5 \cdot 10^{-12}$ с Такая частица могла бы испускаться в конкуренции с внутренней парной конверсией в магнитных гамма-переходах ^{/8/}.

В нашей работе измерялось рождение e^+e^- -пар в изовекторном *M1* переходе $n + p - d + \gamma$ ($E_r = 2,22$ MsB) методом счета γ_{ℓ} - совпадений при аннигилиции позитронов в мишени.

Эксперимент проводился на нейтронном пучке трехосного нейтронного спектрометра на реакторе ИР-8 Института атомной энергия им.И.В.Курчатова⁽⁹⁾.Нейтроны монохроматизировалась отражением от монокристалла меди. Медленные нейтроны ($\mathcal{E} = 50$ мэВ, плотность потока ~ 5·10⁶ н·см⁻²·с⁻¹) попадаля на мишень из полнэтилена площадьо 25х25 мм и толщаной 5 или 10 мм, окруженную графитом толщаной 3 мм для торможения позитронов. Оценки показали, что практически все позитроны останавливались в мишени. Гамма-кванты с $\mathcal{E}_{f} = 2,22$ МаВ и пара квантов от аннигиляции позитронов в мишени регистрировались с помощью днух сцинтиляции позитронов в мишени таллами \mathcal{N}_{2} $\mathcal{I}(\mathcal{T})(\emptyset$ IOOXIOO мм – детектор I и \emptyset I50хIOO – детектор 2), находящихся по разные стороны от мишени под углом 90⁰ к пучку нейтронов на расстоянии 20 см от мишени. Кроме защиты от

x-излучения, оба детектора били окружени со всех сторон защитой от нейтронов из $z_i \neq z$ толщиной 8 мм, а мишень также помещалась в трубку из $z_i \neq \emptyset$ 90х500 мм толщиной 8 мм.

При регистрации гамма-гамма совладений (разрешающее время $\mathcal{Y} = 60$ нс) измерялся амплитудный спектр сигналов в детекторе 2. Сигналы от детектора I ограничивались по амплитуде в пределах ширины фотопика с $\mathcal{L}_{g} = 511$ кэВ с помощью дискриминаторов. Порог регистрации g-квантов детектором 2 соответствовал $\mathcal{L}_{g} = 200$ кэВ. Интенсивность g-квантов с $\mathcal{L}_{g} = 2,22$ МэВ определялась путем измерения спектра амплитуд детектором I.

Такие же измерения проводились при помещении внутрь мишени позитронного источника ${}^{*I}\mathcal{N}_{Z}$, излучающего кроме позитронов χ -кванты с E_{χ} = 1,27 МэВ. Скорость счета в фотопике при измерении интенсивности квантов с E_{χ} = 2,22 МэВ равна

$$\mathcal{K}_{i}(2,22) = I_{i} \mathcal{D}_{i} \mathcal{E}_{i}(2,22) \mathcal{K}_{i}(2,22),$$
 (3)

а скорость счета совладений квантов с энергией 511 кэВ

$$\mathcal{N}_{ij}(0,5\mathbf{I}) = \mathcal{I} \cdot I_{ij} \, \mathcal{R}_{i} \, \mathcal{E}_{i}(0,5\mathbf{I}) \, \mathcal{E}_{i}(0,5\mathbf{I}) \, \mathcal{E}_{i}(0,5\mathbf{I}) \, \mathcal{E}_{i}(0,5\mathbf{I}), \, (4)$$

где I_{r} - интенсивность квантов с E_{r} = 2,22 МэВ, вылетакщих из мишени, I_{r} - интенсивность излучения пар квантов с E_{r} = 511 кзВ, образующихся при аннигиляции позитронов в мишени. Ω_{I} , $\varepsilon_{I(2)}$, $k_{I(2)}$ - соответственно телесный угол, эффективность регистрации в фотопике и коэффициенти поглощения квантов на пути из мишени в детектори I и 2 для энергий, указанных в скооках.

Аналогичные соотношения можно написать для случая, когда в мишени находится источник ²¹//а :

$$N_{f}^{*} = I_{f}^{*} \Omega_{1} \mathcal{E}_{1} (1,27) \mathcal{E}_{1} (1,27), \qquad (5)$$

$$N_{ff}^{*} \mathcal{L} I_{ff}^{*} \Omega_{1} \mathcal{E}_{1} (0,51) \mathcal{E}_{2} (0,51) \mathcal{E}_{1} (0,51) \mathcal{E}_{2} (0,51). \qquad (6)$$

Счет совладений определяется только телесным углом $\mathfrak{D}_{\mathfrak{X}}$, поскольку он вдеое меньше $\mathfrak{Q}_{\mathfrak{X}}$.

Из этих ныражений легко получить искомую величину

$$\beta = \frac{I_{xx}}{I_{x}} = \frac{N_{15}(0.51)}{N_{y}(2,22)} \frac{N_{x}^{*}(1,24)}{N_{xx}^{*}(0.51)} \frac{\mathcal{E}_{1}(2,22)}{\mathcal{E}_{1}(1,24)} \frac{\mathcal{E}_{2}(2,22)}{\mathcal{E}_{1}(1,24)} \frac{\mathcal{E}_{1}(2,22)}{\mathcal{E}_{1}(1,24)}$$

Таким образом, для получения искомой вероятности необходимо знать интенсивности в фотопике соответствующих линий при измерениях в нейтронном пучке и от источника ²² Ма, и отношение эффективностей регистрации в фотопике и коэффициентов поглощения *у*-квантов на пути из мишени в детектор I для энергий I,27 и 2,22 МэВ. Соответствующие величины брались из литературы ///. Заметим, что в соответствии с (7) окончательный результат в первом приближении не зависит от толщины мишени, телесных углов детекторов и эффективности детектора 2.

При определении величин \mathcal{N}_{f} и \mathcal{N}_{f} фон измерялся при помещении на пути пучка нейтронов пластинн из \mathcal{I}_{f} , ослабляющей поток медленных нейтронов более чем в IOO раз. При этом поток f-квантов и быстрых нейтронов от реактора уменьшался примерно на I% и 5% соответственно (расчетная оценка). Фон при измерениях в 3-4 раза пренышал эффект. Величина эффекта должна быть поправлена на вклад вчелиней парной конверсии квантов с $E_{f} = 2,22$ МэВ в защите из \mathcal{I}_{f} , окружающей мишень, и в веществе мищених. Для учета этого приводились измерения вероятности парной конверсии при помещении в мишень источников J-квантов с энергией $E_{f} = 1,8$ МэВ (5) и $E_{f} = 2,8$ МэВ (^{54}Ma). При этом учитывались позитроны бета-распада (0,21%) / III и вклад внутренней парной конверсии в $\mathcal{N}_{fk}(^{44}Ma)$ (7·10⁻⁴) /3/. Измеренные для каждого из этих источников вероятности конверсии приводились в соответствии с известным энергетическим ходом сечения образовения пар к величине энергии $E_{f} = 2,22$ МэВ и усредненный результат вычитался из первоначально измеренной вероятности. Эта попранка составила величину (0,52 ± 0,13)·10⁻³. Окончательно полученная вериячина вероятности реакции $\mathcal{N} + f \to d + e^+e^$ по отношению к радиационному захвату

$$\mathcal{B} = (0,58 \pm 0,24) \cdot 10^{-3} .$$

Эта величина противоречит расчету (I) и согласуется с $^{/2}$ и^{/3/}. Если принять, что вероятность внутренней парной конверсии равна 0,3·10^{-3·/2/}, то вероятность рождения нейтральной частицы с временем жизни $2 < 5 \cdot 10^{-11}$ с не превышает 0,7·10⁻³ (90% у.д.). Для исследуемой реакции расчет предсказывает ^{/8/} вероятность рождения аксиона 2·10⁻³, что в 3 раза превышает экспериментальный результат.

В появивлейся в материалах конференции ^{/12/} аннотации работи по измерению этой величины на нейтронном пучке реактора Института Лауз-Ланжевена (Гренобль) также сообщается об отсутствии аксиона, однако не приводится численный результат измерений.

Авторы благодарны А.Б.Попону, Г.С.Самосвату и Э.И.Шарапону, предостаныным сцинтилляционные детекторы.

Авторы выражают признательность А.Ю.Румянцеву, А.С.Иванову, Н.І.Митрофенску за предоставление нейтронного пучка на установке¹⁹⁷, В.И.Морозову, Л.Н.Бондаренко, В.Л.Кузнецову и С.В.Кукову за оказание гостеприимства, а также В.М.Назарову, М.В.Фронтасьевой и С.Ф.Гундориной за проведение активационного анализа чистоть полиэтилена мишени.

Інтература

- I. Рекало М.П.-Ядерная физика, 1985, 42(2), 393.
- Берестецкий В.Б., Шмушкевич И.М. ЖЭТФ, 1949, 19(7), 591;
 Ахиезер А.И., Берестецкий В.Б. Квантовая электродинамика .
 2-е изд., М., 1959, с. 442.
- 3. Schluter P., Soff G., Greiner W.-Phys. Rep. 1981, 75(6), 327
- 4. Cowan T. et al.-Phys. Rev. Lett. 1986, 56(5), 444.
- 5. Donnelly T. et al.-Phys. Rev. 1978, D18, 1607.
- 6. Peccei R.D., Tai Tsun Wu, Yanagida T.-Phys. Lett. 1986, B172, 435.
- 7. Krauss L.M. Wilczek F .- Phys. Lett. 1986, B173, 189.
- 8. Mukhopadhyay N.C., Zehnder A.-Phys.Rev.Lett. 1986, 56, 206.
- 9. Головин А.Е. и др.-ШТЭ, 1978, (4), 31.
- 10. Экспериментальные исследования полей гамма-излучения и нейтронов. Под ред. Ю.А.Егорова. М.: Атомиздат, 1974.
- II. Lederer C.M., Shirley V.S. Tables of Isotopes, N-Y, 1978.
- I2. Freedman S.F. et al. In: International Symp. on Weak and Electromagnetic Interactions in Nuclei (Heidelberg, 1-5 Yuly) p. 162 (abstracts).

Рукопись поступила в издательский отдел 27 февраля 1987 года.

Борзаков С.Б., Покотиловский Ю.Н., Хазинс Д.М. Измерение вероятности излучения электрон-позитронных пар при захвате протонами тепловых нейтронов

Измерения проводились путем регистрации спектра үү-совпадений при захвате тепловых нейтронов /E = 50 мзВ/ протонами полиэтиленовой мишени. Гамма-спект-ры измерялись с помощью двух сцинтилляционных детекторов с кристаллами Nal(T1). Измеренная величина вероятности парной конверсии оказалась равной /5,8±2,4/·10⁻⁴, что согласуется с современными данными по вероятности внут-ренней парной конверсии при ү-переходах в ядрах и противоречит недавним расчетам этой величины в рамках релятивистского импульсного приближения. Полученная экспериментальная величина вероятности исключает также рождение в этой реакции короткоживущего аксиона с временем жизни $t_a < 5 \cdot 10^{-11}$ с и массой $m_a = 1,8$ МзВ.

P3-87-131

Работа выполнена в Лаборатории нейтронной физики ОИЯИ.

Прапрант Объединенного института ядерных ясследованый. Дубна 1987

Перевод 0.С.Виноградовой

۴

.

٦

e

~

Borzakov S.B., Pokotilovskij Yu.N., Khazins D.M. Measurement of the Probability of Electron-Positron Pair Radiation at the Capture of Thermal Protons by Neutrons

Measurements were performed by registration of $\gamma\gamma$ -coincidence spectrum at the capture of thermal neutrons (E = 50 MeV) with polyethylene target protons. Gamma-spectra were measured by means of two scintillation detectors with Nal(T1) crystals. The pair conversion probability value obtained is equal to $(5.8\pm2.4)\cdot10^{-4}$. It agrees with up-to-date data on the probability of internal pair conversion at γ -transitions in nuclei and contradicts the recent calculations of this value within the relativistic momentum approximation. The obtained experimental value of probability excludes also the production in this reaction of a short-lived axion with $\tau_a < 5\cdot10^{-11}$ s and $m_a =$ = 1.8 MeV.

The investigation has been performed at the Laboratory of Neutron Physics, JINR.

Preprint of the Joint Institute for Nuclear Research. Dubna 1987