С. Б. Борзаков

ЛНФ им. И.М. Франка, ОИЯИ, Дубна, Россия

- Введение. Нуклон-нуклонное взаимодействие при очень низких энергиях.
- Теория эффективного радиуса.
- Описание NN взаимодействия с помощью модели R-матрицы.
- Теоретические предсказания.
- Поиск синглетного дейтрона в радиационном захвате нейтронов протонами.
- Эксперименты по поиску динейтрона и нейтральных ядер.
- Возможные эксперименты.

Нуклон-нуклонное взаимодействие при очень низких энергиях.

Полный спин двух нуклонов: $\vec{J} = \vec{S}_1 + \vec{S}_2 + \vec{L}$

Если $\vec{L} = 0$, то возможны $\vec{J} = \vec{S}_1 + \vec{S}_2 = 1$ триплетное: $[np({}^3S_1)]$ 2 состояния: или $\vec{J} = \vec{S}_1 + \vec{S}_2 = 0$ синглетное: $[nn, np({}^1S_0), pp]$

Полное сечение рассеяния:

$$\sigma = \frac{2 \cdot J^{+} + 1}{2 \cdot (2 \cdot I + 1)} \sigma_{+} + \frac{2 \cdot J^{-} + 1}{2 \cdot (2 \cdot I + 1)} \sigma_{-} = \frac{3}{4} \sigma_{t} + \frac{1}{4} \sigma_{s}$$

$$\sigma_{scat} = 4 \cdot \pi \cdot |F|^2 \qquad \qquad \sigma = \frac{3}{4}\sigma_t + \frac{1}{4}\sigma_s = \pi \cdot \left(3 \cdot |F_t|^2 + |F_s|^2\right)$$

F – амплитуда рассеяния.

Нуклон-нуклонное взаимодействие при очень низких энергиях.

Амплитуда рассеяния (при
$$E_n \longrightarrow 0$$
):

$$F = \frac{1}{p \cdot ctg\delta - i \cdot p} = \frac{1}{g(k) - i \cdot p}$$

$$p = \frac{1}{\hbar} \sqrt{2 \cdot \mu \cdot E} - u M n y \text{льс}_{-} ней трона.$$

$$\mu = \frac{m_n \cdot m_p}{m_n + m_p} - n p u B e d \ddot{e} h h a a_{-} \text{ масса}$$
S - матрица:

$$S = 1 + 2ipF(p)$$

Нуклон-нуклонное взаимодействие при очень низких энергиях.

"Effective range theory".

H.A. Bethe, "Theory of effective Range in Nuclear Scattering", Phys. Rev. v. 76, No.1, p. 38-50, 1948.

 Амплитуда рассеяния:

$$F = \frac{1}{-\frac{1}{a} + \frac{1}{2}rp^2 - ip} = \frac{1}{g(p) - ip}$$

$$p = \frac{1}{\hbar} \sqrt{2 \cdot \mu \cdot E}$$

- neutron impulse.

$$g(k) = -\frac{1}{a} + \frac{1}{2}rp^{2} + Pp^{4} + Qp^{6}$$

а – длина рассеяния; r – эффективный радиус.

Экспериментальные значения параметров рассеяния.

NN	Длина рассеяния, Фм.	Эффективный радиус, Фм.	Ρ	Ø
pp	-7,822 ± 0,004	2,83 ± 0,017	0,051 ± 0,014	0,028 ± 0,013
np(¹ S ₀)	-23,719 ± 0,013	2,76 ± 0,05		
nn	$-18,7 \pm 0,6$ 16.5 ± 0.0			
	-10.5 ± 0.9			
np(³ S ₁)	5,414 ± 0,005	1,75 ± 0,05	0,13 ± 0,09	

Нуклон-нуклонное взаимодействие

при очень низких энергиях.



NN взаимодействие при низких энергиях



Figure 4.6 The neutron-proton scattering cross section at low energy. Data taken from a review by R. K. Adair, *Rev. Mod. Phys.* 22, 249 (1950), with additional recent results from T. L. Houk, *Phys. Rev. C* 3, 1886 (1970).

Нуклон-нуклонное взаимодействие при очень низких энергиях.

S-matrix
$$S = 1 + 2ipF$$

При отрицательной энергии: $E\langle 0 \Rightarrow p = i\kappa$ (*к*-действительное число)

Полюса S- матрицы:

$$-\frac{1}{a} - \frac{1}{2}r\kappa^2 + \kappa = 0$$

Два полюса для каждого спинового состояния:

$$\kappa_{1,2} = \frac{1}{r} \pm \sqrt{\frac{1}{r^2} - \frac{2}{ar}}$$

State	к, 1/Fm	E, MeV	Comment
³ S ₁	0.232	- 2.225	Deuteron
$a_{t} > 0$	0.911	- 34.4	?
¹ S ₀	- 0.044	- 0.080	Virtual level
$a_{s} < 0$	0.68	- 19.2	?

NN взаимодействие при низких энергиях



Вопросы.

- Как измерить энергию виртуального уровня?
- Какой физический смысл других полюсов S матрицы?
- Как проявляется виртуальный уровень в электромагнитных взаимодействиях?
- Реакция радиационного *пр* захвата происходит из синглетного состояния. Как учесть в теории эффективного радиуса радиационный захват?

Для тепловых нейтронов: $\sigma_{n\gamma} = 334 \pm 0.5 mb$

Interpretation of the Virtual Level of the Deuteron

S. T. MA*

Division of Physics, National Research Council, Ottawa, Canada

 $E_r = \frac{2}{ar} \frac{h^2}{2\mu}$

"Only if there is no bound state capable to account

for the low-energy cross section one is entitled to give definite

statements about the existence of antibound states"

V. de Alfaro, T. Regge, "Potential scattering", North-Holland Publishing Company - Amsterdam, 1965, p. 72.

NN взаимодействие при низких энергиях

G.M. Hale, L.S. Brown, M.W. Paris, "Effective field theory as a limit of R-matrix theory for light nuclear reactions", Phys. Rev. C89, 014623, 2014.

$$R(E,a) = \frac{\gamma^{2}(a)}{E_{\lambda}(a) - E}$$

$$e^{2 \cdot i \cdot \delta_{0}(E)} = e^{-2i \cdot p \cdot a} \frac{1 + i \cdot p \cdot a \cdot R(E,a)}{1 - i \cdot p \cdot a \cdot R(E,a)}$$

$$g^{2} = a \cdot \gamma^{2}$$

$$p \cdot \cot \delta_{0}(E) = \frac{1}{g^{2}} (E_{\lambda} - E)$$

$$a \longrightarrow 0 \qquad E_{\lambda} = -1.27 \text{ MeV}$$

NN взаимодействие при низких энергиях

Два канала (упругое рассеяние и захват) : A = a - ib

Сечение захвата:
$$\sigma_c = \frac{4\pi b}{p}$$
 (закон 1/v)

Сечение радиационного захвата тепловых нейтронов протонами:

- Прямой переход ${}^{1}S_{0}(\text{continuum}) - {}^{3}S_{1}(\text{ground state})$ (энергия связи дейтрона 2224.56 кэВ).

 $\sigma_{n\gamma} = 334 \pm 0.5 mb$ $b = 2.7 \cdot 10^{-4} \, \Phi_{\rm M}.$

$$\sigma_{n\gamma 0}(M1) = 2\pi\alpha \frac{c}{v_n} (\mu_n - \mu_p)^2 \left(\frac{B_d}{Mc^2}\right)^{5/2} (\gamma^{-1} - a_s)^2$$

NN взаимодействие при низких энергиях Виртуальный уровень или резонанс?

$$F = \frac{1}{-\frac{1}{a-ib} + \frac{1}{2}rp^{2} - ip} = \frac{1}{2p} \frac{\frac{4}{r}p}{p^{2} - \frac{2}{ra} - i\frac{1}{2}(\frac{4p}{r} + \frac{4b}{ra^{2}})}$$

= $\frac{1}{2p} \frac{\Gamma_{n}}{E - E_{r} - i\frac{1}{2}(\Gamma_{n} + \Gamma_{\gamma})}$ (формула Брейта - Вигнера)
Энергия резонанса.
$$F = \frac{2}{ra} \frac{h^{2}}{P}$$
 Пейтронная ширина Радиационная ширина
$$F = \frac{4}{r} \frac{h^{2}}{ra} = \frac{4}{r} \frac{h^{2}}{ra} = \frac{4}{r} \frac{h^{2}}{ra}$$

Λ

 $\left| E_r = \frac{1}{ar} \frac{1}{2\mu} \right| \qquad \Gamma_n = \frac{1}{r} \frac{1}{2\cdot\mu} \propto \sqrt{E_n}; \qquad \Gamma_\gamma = \frac{1}{r \cdot a^2} \frac{1}{2\cdot\mu} \qquad \left(\frac{n}{2\mu} = 41.47 MeV \cdot Fm^2\right)$

S.T. Ma, Rev. Mod. Phys., v.25, p.853, 1953.

С.Б. Борзаков, "Взаимодействие нейтронов низкой энергии с протонами и возможность существования резонанса с $J^{\pi} = 0^{+}$ ", Сообщения ОИЯИ, Р15-93-29, Дубна, 1989;

С. Б. Борзаков, Ядерная физика, т. 57, с. 517, 1994.

Возможные эксперименты по поиску синглетного дейтрона и проблема существования нейтральных ядер Аналогия: $n+{}^{3}He \rightarrow {}^{3}He + n;$ $n+{}^{3}He \rightarrow T + p;$

Для тепловых нейтронов:

$$\sigma_{th} \left(n + {}^{3}He \rightarrow T + p \right) \approx 5400 _ b$$

А.А. Бергман, А.И. Исаков, Ю.П. Попов, Ф.Л. Шапиро, ЖЭТФ, 33, 1957, 9.

$$n + {}^{3}He = B_{n} = 20.6 _MeV$$

$$= He^{*}(J^{\pi} = 0^{+})$$

$$= B_{p} = 19.8 _MeV$$

С.Б. Борзаков, Х. Малецки, Л.Б. Пикельнер, М. Стэмпински, <u>Э.И. Шарапов</u>, "Особенности отклонения от закона 1/v сечения реакции $n+{}^{3}He \rightarrow T + p$. Возбуждённый уровень ⁴He. ЯФ, т. 35, вып. 3, с. 532, 1982.

Проявляется в реакции

 $T + p \rightarrow T + p$

$$^{4}He$$

NN взаимодействие при низких энергиях

F.J. Dyson, N. H. Xuong, Phys. Rev. Lett. v. 13, No. 26, 1964.

Y = 2 STATES IN SU(6) THEORY*

Freeman J. Dyson[†] and Nguyen-Huu Xuong Department of Physics, University of California, San Diego, La Jolla, California (Received 30 November 1964)

VOLUME 13, NUMBER 26

PHYSICAL REVIEW LETTERS

28 December 1964

Table I. Y = 2 states with zero strangeness predicted by the <u>490</u> multiplet.

Particle	Т	J	SU(3) multiplet	Comment	Predicted mass
D_{01}	0	1	10*	Deuteron	Α
D_{10}	1	0	27	Deuteron singlet state	Α
D_{12}	1	2	27	S-wave N - N * resonance	A + 6B
D_{21}	2	1	35	Charge-3 resonance	A + 6B
D_{03}	0	3	10*	S-wave N*-N* resonance	A + 10B
D ₃₀	3	0	28	Charge-4 resonance	A + 10B



From report of O.A. Rubtsova et. al.

NN взаимодействие при низких энергиях

- F.J. Dyson, N. H. Xuong, Phys. Rev. Lett. v. 13, No. 26, 1964.
- K. Maltman, N. Isgur, Phys. Rev., D29, No. 5, p.952, 1984.

"Nuclear physics and the quark model: Six quarks with chromodynamics",

Binding energies: $B_d = 2.9 \text{ M}_{\Im}B$ $B({}^1S_0) = (0.4 \pm 0.4) \text{ MeV}$

- A.N. Ivanov, M. Cargnelli, M. Faber, H. Fuhrmann, V.A. Ivanova, J. Marton, N.I. Trotskaya, J. Zmeskal, "Quantum field theoretic model of metastable resonant spin-singlet state of the np pair", e-Arxiv: nucl-th/0407079, 2004. E_s = - 79 +/- 12 keV
- R. Hackenburg, Preprints BNL, BNL-77482-2007-IR; BNL-77483-2007-JA; e-arXiv:1710.01803 [nucl-th], 2017.

$$\sigma(n+p \to d+2\gamma) = 27\,\mu b$$

$$E\gamma 1 = 66 \text{ keV}; E\gamma 2 = 2157 \text{ keV}$$

NN взаимодействие при низких энергиях

T. Yamazaki, Y. Kuzamashi, A. Ukawa, Phys. Rev. D84, 054506, 2011.

We address the issue of bound state in the two-nucleon system in lattice QCD. Our study is made in the quenched approximation at the lattice spacing of a = 0.128 fm with a heavy quark mass corresponding to $m_{\pi} = 0.8$ GeV. To distinguish a bound state from an attractive scattering state, we investigate the volume dependence of the energy difference between the ground state and the free two-nucleon state by changing the spatial extent of the lattice from 3.1 fm to 12.3 fm. A finite energy difference left in the infinite spatial volume limit leads us to the conclusion that the measured ground states for not only spin triplet but also singlet channels are bounded. Furthermore the existence of the bound state is confirmed by investigating the properties of the energy for the first excited state obtained by a 2 × 2 diagonalization method. The scattering lengths for both channels are evaluated by applying the finite volume formula derived by Lüscher to the energy of the first excited states.

$$-\Delta E_{\infty} = \begin{cases} 7.5(0.5)(0.9) \text{ MeV} & \text{for }^{3}\text{S}_{1} \\ 4.4(0.6)(1.0) \text{ MeV} & \text{for }^{1}\text{S}_{0} \end{cases},$$

Синглетный дейтрон, динейтрон и нейтральные ядра.

- S.R. Beane, E. Chang, W. Detmold, H.W. Lin, T.C. Luu, K. Orginos,
- A. Parreno, M.J. Savage, A. Torok, A. Walker-Loud,
- "Deuteron and exotic two-body bound states from lattice QCD",

Phys. Rev. D85, 054511, 2012.

- m_{π} = 390 MeV; B_{d} = 11 ± 5 ± 12 MeV;
- B_{nn} = 7.1 ± 5.2 ± 7.3 MeV

Синглетный дейтрон, динейтрон и нейтральные ядра.

Дибарионные резонансы.

- Кукулин В.И. (МГУ)
- Масса дибариона в дейтроне, то есть в каналах ${}^{3}S_{1}$ - ${}^{3}D_{1}$, а также в синглетном канале ${}^{1}S_{0}$ должна быть очень близка массе двух нуклонов (1.88 ГэВ), тогда как масса голых дибарионов в этих каналах совсем другая, и составляет, вероятно, 2.1 2.2 ГэВ. Благодаря мезонным и барионным петлям, масса "одетого" дибариона сдвигается вниз к экспериментальному значению, соответствующему энергии связи дейтрона или синглетного дейтрона.

Dibaryon resonances.

H. Clement, "On the history of dibaryons and their final observation",

Progress in Particle and Nuclear Physics 93, 2017, p. 195-242.

Виртуальный уровень = дибарионный резонанс.

Массы двух нуклонов.



Виртуальный уровень или дибарионный резонанс?

Масса нейтрона больше массы протона на 1.293 МэВ.

Поиск синглетного дейтрона в радиационном *п-р* захвате



T. Belgya, S.B. Borzakov, M. Jentschel, B. Maroti, Yu. N. Pokotilovski, L. Szentmiklosi, Phys. Rev. C99, 044001, 2019, "Experimental Search for the Bound State Singlet Deuteron in the Radiative *n-p* Capture"

Идея эксперимента: поиск радиационного захвата с вылетом каскада из двух гамма квантов.

```
Основной переход - энергия гамма кванта 2223.25 кэВ.
```

Установка для анализа по мгновенным гамма квантам Будапештского Нейтронного центра; Поток нейтронов 10⁷ n/(сек · см²); Мишень – полиэтилен (диаметр 2 см); НРGе детектор с антикомптоновской защитой.

Search for the two step gamma transition ${}^{3}S_{1}(\text{continuum}) - {}^{1}S_{0}(\text{metastable}) -$

- ${}^{3}S_{1}$ (ground state) in addition to the direct one ${}^{1}S_{0}$ (continuum) – ${}^{3}S_{1}$ (ground state) with the energy 2223 keV.



Схема эксперимента.

Experimental Search for the Bound State Singlet Deuteron in the Radiative *n-p* Capture



Polyethylene, 120 h



Polyethylene, 120 h



16.02.2024

Experimental Search for the Bound State Singlet Deuteron in the Radiative *n-p* **Capture**



Experimental Search for the Bound State Singlet Deuteron in the Radiative *n-p* Capture.

Основной переход: S(2

$$S(2223.25 \text{ keV}) = 2.8 \cdot 10^8$$
 отсчётов.

$$\sigma_{2\gamma} = \frac{3 \times \sqrt{N_2}}{N_1} \sigma_{\gamma} \frac{\varepsilon_1}{\varepsilon_2}$$

σ_{2γ} < 2μb В интервале 2099 – 2209 кэВ для энергии гамма квантов (соответствует интервалу 15 – 125 для энергии связи).

Обнаружена неизвестная линия с энергией 2212.9 кэВ! Probably it is that line which we are searching for.

Отношение "площадей" пиков:

$$R = \frac{S(2213)}{S(2223)} = 2.5 \cdot 10^{-4}$$

Experimental Search for the Bound State Singlet Deuteron in the Radiative *n-p* Capture

The possible explanation of the line 2212.9 keV is the next process: as a result of photoeffect an X-rays appear which fly out of the detector and 10 keV is lost. But the probability of such process is very small. We tested this effect on our detector with help of very active Na-24 and found nothing at the level 10⁻⁵.

Experimental Search for the Bound State Singlet Deuteron in the Radiative *n-p* **Capture**

Our result implies that there is no evidence for two-proton transition in the *np* capture with one of gamma-rays in the region 2100 - 2209 keV with branching ratio R < 6 •10⁻⁶ or with the cross-section $\sigma_{n2\gamma} < 2 \mu b$ (two standard deviations)

There is no nuclide which gives the gamma quanta with the energy 2212.9 keV! Probably this line is from hydrogen.

We must find second line with the energy approximately 10.4 keV.

Необходимо провести эксперимент по поиску каскада 2-х гамма квантов с использованием совпадений!

Experimental Search for the Bound State Singlet Deuteron in the Radiative *n-p* Capture



Gamma quanta spectrum from ²⁴Na source.

Experimental Search for the Bound State Singlet Deuteron in the Radiative *n*-*p* **Capture**



Проверка ...

Динейтрон и легчайшие нейтральные ядра.

N. Feather, Nature (London), "Properties of a Hypothetical Dineutron", 162, p. 213, 1948.

- 1. Возможное время жизни 1-5 сек.
- 2. Максимальная энергия связи динейтрона определяется из условия, что динейтрон распадается на дейтрон, электрон и антинейтрино.

Учитывая, что масса нейтрона больше массы протона на 1.293 МэВ, можно вычислить максимальную энергию связи динейтрона:

$$B_2 = 2m_n - m(^2n) <= m_n - m_p + B_d - m_e = 3.01 \text{ MeV}$$

Динейтрон и легчайшие нейтральные ядра.

M. Sakisaka, M. Tomita, "Experiments on Possible Existence of a Bound Di-Neutron", J. Phys. Soc. Japan, v. 16, p. 2597-2598, 1961. $d + t \rightarrow {}^{3}He + 2n$

Использовался активационный метод. В качестве индикатора использовался ²⁷Al. При захвате динейтрона должна наблюдаться активность ²⁹Al. Тритий-титановая мишень бомбардировалась дейтронами с энергией 160-185 кэВ. Мишень была окружена защитой, содержащей парафин или воду. Образец из Al находился на расстоянии 12.5-27.5 см от мишени и был окружен Cd фольгой толщиной 1 мм. После облучения была обнаружена наведенная активность с периодами полураспада 6.6 минут и 18 мин. Авторы сделали вывод, что активность с 6.6 мин. обусловлена распадом ²⁹Al, который появился в результате захвата динейтрона и оценили энергию связи $E(^{2}n) = 2.90 - 3.01 \text{ M}3B.$

Синглетный дейтрон, динейтрон и нейтральные ядра.

C. Detraz, "Possible existence of bound neutral nuclei", Phys. Lett., 1977, 66B, p. 333.

p+W Синхротрон ЦЕРН, $E_p = 24 \ \Gamma$ эВ. Индикатор: ${}^{64,66,67,68,70}Zn({}^{A}n,xn){}^{72}Zn$ ${}^{72}_{30}Zn \rightarrow {}^{72}_{31}Ga + e^{-} + \widetilde{v}_{e}$ 72 Ga : $T_{1/2} = 14.10(2)$ h. Обнаружены 5 линий в спектре гамма квантов. Возможна реакция ${}^{2}n + {}^{70}Zn \rightarrow {}^{72}Zn$.



Синглетный дейтрон, динейтрон и нейтральные ядра.

K.K. Seth, B. Parker, "Evidence for dineutrons in extremely neutron-rich nuclei", Phys. Rev. Lett., 66(19), p. 2448 - 2451, 1991.

•Сет и Паркер исследовали взаимодействие мезонов с ядрами ⁶Li и ⁹Be. В эксперименте измерялись спектры мезонов и протонов, образующихся в результате следующих реакций:

а) ⁶Li (π^{-} , π^{+}) ⁶H; b) ⁹Be (π^{-} , p) ⁸He; c) ⁶Li (π^{-} , p) ⁵H. •Измерения проводились при энергии налетающих мезонов 220 МэB (для реакции *a*) и 125 МэB (реакции *b* и *c*). Конечным продуктом всех трех реакций являются нестабильные ядра. Выход регистрируемых частиц в зависимости от эффективной массы лучше согласуется с экспериментальными данными, если предположить образование **динейтрона**. Энергия связи динейтрона предполагалась равной нулю.

Письма в ЖЭТФ, том 42, вып. 7, стр. 303 – 305

10 октября 1985.г.

ЭМИССИЯ "ДИНЕЙТРОНА" ИЗ ВОЗБУЖДЕННОГО СОСТОЯНИЯ ЯДРА ⁶Не

О.В.Бочкарев, А.А.Коршенинников, Е.А.Кузьмин, И.Г.Муха, А.А.Оглоблин, Л.В.Чулков, Г.Б.Яньков

В работе экспериментально исследовался распад возбужденного состояния 2⁺ ядра ⁶He, образованного в реакции ⁷Li (d, ³He) ⁶He^{*} при энергии дейтронов 30,5 МэВ. Показано, что механизм эмиссии динейтрона ²n (T = 1, S = 0) объясняет 45% случаев распада.

Восhkarev О.V. ... Physics of Atomic Nuclei (ЯФ), v. 46, No. 1(7), 1987. ТРЕХЧАСТИЧНЫЙ РАСПАД СОСТОЯНИЯ 2+ ЯДЕР ⁶Не, ⁶Li, ⁶Be БОЧКАРЕВ О. В., КОРШЕНИННИКОВ А. А., КУЗЬМИН Е. А., МУХА И. Г., ОГЛОБЛИН А. А., ЧУЛКОВ Л. В., ЯНЬКОВ Г. Б.,



Two-neutron exchange observed in the ⁶He + ⁴He reaction. Search for the ''di-neutron'' configuration of ⁶He

G.M. Ter-Akopian¹, A.M. Rodin, A.S. Fomichev, S.I. Sidorchuk, S.V. Stepantsov, R. Wolski, M.L. Chelnokov, V.A. Gorshkov, A.Yu. Lavrentev, V.I. Zagrebaev, Yu.Ts. Oganessian



Fig. 4. Experimental data (symbols) and theoretical calculation (lines) for the elastic scattering 6 He(151 MeV) + 4 He.

A. Siepe et al.

"Neutron-proton and neutron-neutron quasifree scattering in the *n-d* breakup reaction at 26 MeV", Phys. Rev. C65, 034010, 2002,

Источник нейтронов: ${}^{2}H(d,n){}^{3}He$ $E_{d} = 27.3 M \Im B; E_{n} = (26 \pm 4) M \Im B$

Исследуемая реакция:

 $n + d \rightarrow p + n + n$



FIG. 4. HE data of Fig. 3, projected onto the E_{n1} axis. The solid curve represents the finite-geometry Monte Carlo prediction using CD-Bonn, the dotted line is the MC result normalized to the experiment by multiplication with a factor of 1.18. Only events with E_{n1} and $E_{n2} > 6$ MeV have been included in the analysis.

PHYSICAL REVIEW C 83, 034004 (2011)

The *nn* quasifree *nd* breakup cross section: Discrepancies with theory and implications for the ${}^{1}S_{0}$ *nn* force. H. Witała, W. Gl[°]ockle

Large discrepancies between quasifree neutron-neutron (nn) cross section data from neutron-deuteron (nd) breakup and theoretical predictions based on standard nucleon-nucleon (NN) and three-nucleon (3N) forces are pointed out. The nn 1S0 interaction is shown to be dominant in that configuration and has to be increased to bring theory and data into agreement. Using the next-to-leading order ${}^{1}S_{0}$ interaction of chiral perturbation theory, we demonstrate that the *nn* quasifree scattering cross section depends only slightly on changes of the *nn* scattering length but is very sensitive to variations of the effective range parameter. In order to account for the reported discrepancies one must decrease the nn effective range parameter by $\approx 12\%$ from its value implied by charge symmetry and charge independence of nuclear forces.

H.W. Hammer, S. Konig, "Constraints on a possible dineutron state from pionless EFT", Phys. Lett. B736, 208-213, 2014.

We investigate the sensitivity of the three-nucleon system to changes in the neutron-neutron scattering length to next-to-leading order in the pionless effective field theory, focusing on the triton–3He binding energy difference and neutron–deuteron elastic scattering. Due to the appearance of a proton–deuteron three-body counterterm at this order, the triton–3He binding energy difference remains consistent with the experimental value even for large positive neutron–neutron scattering lengths while the elastic neutron–deuteron scattering phase shifts are insensitive. We conclude that a bound dineutron cannot be excluded to next-to-leading order in pionless EFT.

Low energy NN interaction.

L.P. Kok, "Accurate Determination of the Ground State Level of the ²He nucleus", Phys. Rev. Lett., 45, 427, 1980.

 $p + p \to p + p$ $E_r = -0.140 - i \cdot 0.467$ M₃B

Resonance.

 $p + p \rightarrow p + p$ $E_r = 0.4 \text{ MeV};$ $\Gamma = 0.15 \text{ MeV}$

D.V. Aleksandrov et al. Исследовали испускание нейтральных ядер в спонтанном делении. Они использовали источник 252 Cf интенсивностью 10⁷ актов деления в секунду. Облучались образцы 26 Mg (с массами от 0.1 до 6 г), которые были помещены were placed at 3 mm distance from the source were used as indicators.

$$^{27}Al + n \rightarrow ^{28}Mg + p + (x - 2)n$$

Спектр гамма квантов измерялся с помощью HPGe детектора объемом 120 см³. Была обнаружена линия с энергией 1342.27 keV.



Рис. 2. (а) – Энергетический спектр γ -квантов активируемого образца ²⁷Al, облученного продуктами вынужденного деления ²³⁸U α -частицами. (b) – Выделенный участок γ -спектра в диапазоне энергий 1330–2250 кэВ. Стрелками отмечены γ -линии, сопровождающие β -распад ядер ²⁸Mg (1342 кэВ) и ²⁸Al (1779 кэВ)

Динейтрон и нейтральные ядра.

Experiments with radioactive nuclei.

F.M. Marques et al. have observed 6 events when tetraneutrons

appeared. В этом эксперименте пучок ядер ¹⁴Ве.

F.M. Marques et al., Phys. Rev. C65 (2002) 044006.

- А. Spyrou et al. наблюдали распад ¹⁶Ве с одновременным вылетом двух нейтронов.
- A. Spyrou et al., Phys. Rev. Lett. 108, 102501 (2012)

Analogous process have been observed in the reaction ${\rm ^{26}O-^{24}O+2n}$.

Theory:

N.K. Timofeyuk, "Do multineutrons exist?", J. Phys. G29, L9 – L14, 2003.

Б.Г. Новацкий, Е.Ю. Никольский, С.Б. Сакута, Д.Н. Степанов, "Возможное обнаружение легких нейтронных ядер в делении ²³⁸U α-частицами", Письма в ЖЭТФ, т. 96, вып. 5, с. 310-314, 2012.



 ${}^{92}Sr \longrightarrow {}^{92}Y \qquad E_{\gamma} = 1384 _ keV$ $T_{\frac{1}{2}} = 2.71 _ h$

Динейтрон и легчайшие нейтральные ядра.

I. Kadenko, "Possible observation of the dineutron in the ¹⁵⁹Tb(n,²n)^{158g}Tb nuclear reaction", Europhys. Lett., 114, 42001, 2016.

 $E_n < B_{thr}(n,2n)$

Statistically significant observation of and cross sections for a new nuclear reaction channel on ¹⁹⁷Au with bound dineutron escape

IHOR M. KADENKO^{1(a)}, BARNA BIRÓ², ANDRÁS FENYVESI²

 ¹ International Nuclear Safety Center of Ukraine; Department of Nuclear Physics, Taras Shevchenko National University of Kyiv – St. Volodymyrs ka, 64/13, 01601, Kyiv, Ukraine
 ² Institute for Nuclear Research, Hungarian Academy of Sciences (MTA Atomki), Bem tér 18/c, H-4026 Debrecen, Hungary

> PACS 21.45.Bc - Two-nucleon system PACS 25.90.+k - Other topics in nuclear reactions: specific reactions PACS 27.10.+h - A \leq 5

Abstract – A new nuclear reaction channel on ¹⁹⁷Au with the neutron as a projectile and a bound dineutron (²*n*) in the output channel is considered based on available experimental observations. The dineutron is assumed to be formed as a particle-satellite, separated from the volume but not from the potential well of ¹⁹⁶Au nucleus. The dineutron was identified by statistically significant radioactivity detection due to decay of ^{196g}Au nuclei. Cross sections for the ¹⁹⁷Au (*n*,²*n*) ^{196g}Au reaction are determined as 180 ± 60 µb and 37 ± 8 µb for [6.09-6.39] and [6.175-6.455] MeV energy ranges, correspondingly. Possible outcomes of dineutron detection near the surface of deformed nuclei are also raised and discussed.



I.M. Kadenko, B. Biro, A. Fenyvesi, "Statistically significant observation of and cross sections for a new nuclear reaction channel on ¹⁹⁷Au with bound dineutron escape", EPL, 2020, v. 131, No. 5, 52001.

 $^{2}_{1}d+^{2}_{1}d\rightarrow^{3}_{2}He+^{1}_{0}n$ Порог реакции ¹⁹⁷ $Au(n,2n)^{196g}Au$ $E_{thr} = 8.11372$ МэВ.

 $T_{1/2} = 6.183D$

Nuclide	E _v , keV	l _v , %	S±ΔS	σ, μb
¹⁹⁶ Au	332.983	22.9 ± 0.5	307 ± 119	180 ± 60
	355.684	87	867 ± 133	

2-е облучение: $\sigma = 37 \pm 8 \mu b$

Поиск динейтрона в реакции $n + d \rightarrow^2 n + p$.

Первый эксперимент по поиску динейтрона в реакции n+d - n+d был проведён Д.В. Глазгоу и Д.Г. Фостером. Они измерили сечение реакции рассеяния n+d в интервале энергий нейтронов 2.25-15 МэВ (в лабораторной системе; 241 точка, точность 1.2-5.6%). Получен верхний предел на сечение реакции с вылетом динейтрона 100 - 1000 микробарн.

Расчёт: R. Alzetta, G.C. Ghirardi, A. Rimini, Phys.Rev., v. 131, p. 1740, 1963. Эксперимент: Glasgow D.W., Foster D.G., Phys. Rev., v. 157, p. 764, 1967.

Примечание: не были точно известны длины рассеяния нейтронов на дейтронах.

Лёгкие нейтральные ядра.

Б.Г. Новацкий, Е.Ю. Никольский, С.Б. Сакута, Д.И. Степанов, "Возможное обнаружение легких нейтральных ядер в делении ²³⁸U *а*частицами", Письма в ЖЭТФ, т. 96, вып. 5, с. 310-314, 2012.

Б.Г. Новацкий и др. наблюдали лёгкие нейтральные ядра, возникающие в реакции деления ²³⁸U альфа частицами с энергией 62 МэВ. Образец ⁸⁸Sr служил индикатором. Авторы предполагали передачу 4 нейтронов. Регистрировались нестабильные ядра ⁹²Sr.

Б.Г. Новацкий, С.Б. Сакута, Д.Н. Степанов, "Обнаружение легких нейтральных ядер в делении ²³⁸U α -частицами методом активации изотопа ²⁷Al", Письма в ЖЭТФ, т. 98, вып. 11, с. 747-751, 2013.

The group from Tomsk Polytechnic Institute investigated the decay of ²⁵²Cf and observed ²³²U, which can appear as result of the **octaneutron** emitting only.

Arguments for Detecting Octaneutrons in Cluster Decay of ²⁵²Cf Nuclei

G.N. Dudkin, A.A. Garapatskii and V.N. Padalko Tomsk Polytechnic University, 634050 Tomsk, Russia E-mail: dudkin@tpu.ru

Abstract

A new method of searching for neutron clusters (multineutrons) composed of neutrons bound by nuclear forces has been introduced and implemented. The method is based on the search for daughter nuclei that emerge at the nuclei cluster decay of ²⁵²Cf to neutron clusters. The effect of long-time build-up of daughter nuclei with a high atomic number and long half-life was utilized. As a result, the cluster decay of ²⁵²Cf to a daughter nucleus ²³²U (half- life of $T_{1/2}$ = 68.9·years) was discovered. It is assumed that the emergence of ²³²U nuclei is attributed to emission of neutron clusters consisting of eight neutrons - octaneutrons. The emission probability of octaneutrons against α -decay probability of ²⁵²Cf is defined equal to $\lambda_C/\lambda_{\alpha} = 1.74 \cdot 10^{-6}$.

Возможные эксперименты.

1. $n + p \rightarrow d + \gamma_1 + \gamma_2$ $E_{\gamma_1} + E_{\gamma_2} = 2224 \ \kappa_3 B \ (0 < E_{\gamma_1}, E_{\gamma_2} < 2224 \ \kappa_3 B)$

- 2. Резонансное рассеяние гамма квантов: $\gamma + d \rightarrow d^*({}_0^1S) \rightarrow d + \gamma$.
- 3. $n+d \rightarrow^2 n+p$
- 4. ${}_{1}^{2}d+{}_{1}^{3}t\rightarrow{}_{2}^{3}He+{}_{0}^{2}n$

T. Faestermann, A. Bergmaier, R. Gernhauser, D. Koll, M. Mahgoub,

"Indications for a bound tetraneutron", Phys. Lett. B 824, 136799, 2022.

 $^{7}Li+^{7}Li\rightarrow^{10}C+^{4}n$

 $B(^4n) = 0.42 \pm 0.16 MeV$

M. Duer et al., "Observation of a correlated free four-neutron system", Nature, 606, p. 678, 2022.

ПОИСК ДИНЕЙТРОНА ВО ВЗАИМОДЕЙСТВИИ НЕЙТРОНОВ С ДЕЙТРОНАМИ

С.Б.Борзаков, Ц.Пантелеев, А.В.Стрелков

Письма в ЭЧАЯ, № 2[111], с. 45, 2002.

 $n+d \rightarrow^2 n+p$

Использовался пропорциональный счётчик с газовой смесью, которая состояла из 1.5 атм. D₂, 0.5 атм. Ar и 10⁻² мм. рт. ст. ³He.

Энергия протона:
$$E_p = \frac{2}{3}(B_2 - B_d + E_n)$$

 $N_p = \Phi_n n_d \sigma_d t \varepsilon$ $N_3 = \Phi_n n_3 \sigma_3 t \varepsilon$ $\sigma_d = \frac{n_3 \sigma_3}{n_d} \frac{N_d}{N_3}$

Для определения нейтронного потока в детектор добавляется небольшое количество ³He ($n+^{3}He - T + p$).



Амплитудный спектр заряженных частиц.

Thank you for your attention!

Легчайшие нейтральные ядра.



Фаза рассеяния нейтронов протонами в синглетном состоянии.

$$n + p \rightarrow n + p$$
 $n + p \rightarrow d + \gamma$

$$\gamma + d \rightarrow n + p \qquad \qquad \gamma + d \rightarrow d + \gamma$$

 Ross M.H., Shaw G.L., "Scattering Length and Effective Range Theory for Multichannel Processes", Annals of Phys., V. 9, p. 391, 1960.



Сечение фоторасщепления дейтрона. Параметры:

 $\Gamma_n(1eV) = 9334 eV$ $\Gamma_{\gamma} = 28.8 eV$ $E_{res}^* = 937 keV$