Исследования на мюонном канале Швейцарской мезонной фабрики

Мюонный катализ ядерного dd- и dt- синтеза. Мюонный захват легкими ядрами: $\mu^{-} + p \rightarrow n + v_{\mu}$ $\mu^{-} + {}^{3}\text{He} \rightarrow {}^{3}\text{H} + v_{\mu}$ $\mu^{-} + d \rightarrow n + n + v_{\mu}$

А.А.Воробьев Семинар ПИЯФ 21 февраля 2013 года

Сотрудничество со Швейцарской мезонной фабрикой Институт Пауля Шеррера PSI с 1986 года



Штат 1500 чел. Бюджет 12 млрд. руб.

Протонные ускорители - генераторы мюонных пучков

Пучок протонов → мишень → пи-мезоны → мюоны

Лаборатория	Ускоритель	Энергия протонов	Ток	Коэффициент заполнения
PSI	циклотрон	600 МэВ	3000 мкА	100 %
Швейцария				
TRIUMPF	циклотрон	500 МэВ	100 мкА	100 %
Канада				
LAMPF	Линейный	800 МэВ	1000 мкА	10%
США	ускоритель			
ΜΜΦ	Линейный	160 МэВ	100 мкА	1%
ИЯИ,Москва	ускоритель			
ПИЯФ	Синхро-	1000 МэВ	2 мкА	50%
Гатчина	циклотрон			

PSI meson factory



600 MeV protons 3 mA extracted proton beam 100% duty factor

Циклотрон PSI сегодня самый мощный в мире ускоритель протонов средних энергий

В PSI создан уникальный по интенсивности и качеству мюонный канал

«Мюон по запросу» «Muon-on-Request»



Средняя частота следования мюонов в пучке ~100 kHz.

Требуется попадание в камеру только одного мюона за период измерения - 25µs.

Скорость набора статистики при использовании Kicker увеличилась в три раза.

Программа физических исследований

Исследование мюонного катализа ядерного dd- и dt- синтеза 1979-1987 (эксперименты в ПИЯФ) 1987- 1996 (эксперименты в PSI)

Исследование ядерного мюонного захвата легкими ядрами

```
(протон, дейтрон, НеЗ)
```

```
\mu- + 3He \rightarrow 3H + v<sub>µ</sub> (1993 г завершен)
```

```
\mu\text{-}+p \rightarrow n + v_{\mu} \quad (1997-2007 анализ завершен в 2012 г )
```

 μ - + d \rightarrow n+ n + v_µ (ведутся измерения)

Исследование мюонного катализа ядерного dd- и dt- синтеза

Как преодолеть Кулоновский барьер?

 $\begin{array}{rl} d+d & \rightarrow 3 \text{He}+n+3,3 \text{ M} \Rightarrow \text{B} \\ & \rightarrow \text{t}+\text{p}+4,0 \text{ M} \Rightarrow \text{B}, \end{array}$

 $d + t \rightarrow 4He + n + 17,6 M \Rightarrow B.$



Для преодоления **Кулоновского барьера** нужна энергия ~5кэВ (50 млн градусов)

Солнце, бомба, термоядерные установки

Как преодолеть Кулоновский барьер?

 $d + d \rightarrow 3He + n + 3,3 M \Rightarrow B$ $\rightarrow t + p + 4,0 M \Rightarrow B,$

 $d + t \rightarrow 4He + n + 17,6 M \Rightarrow B.$



Для преодоления **Кулоновского барьера** нужна энергия ~5кэВ (50 млн градусов)

Солнце, бомба, термоядерные установки

Холодный синтез ???

Как преодолеть Кулоновский барьер?

 $\begin{array}{rl} d+d & \rightarrow 3 \text{He}+n+3,3 \text{ M} \Rightarrow \text{B} \\ & \rightarrow \text{t}+\text{p}+4,0 \text{ M} \Rightarrow \text{B}, \end{array}$

d + t \rightarrow 4He + n + 17,6 M₃B.



Для преодоления **Кулоновского** барьера

нужна энергия ~5кэВ (50 млн градусов)

Солнце, бомба, термоядерные установки

Холодный синтез ???



Rossi 2012 год H2+Ni

Мюонный катализ dd- и dt- синтеза

 $d + d \rightarrow 3He + n + 3,3 M \Rightarrow B$ $\rightarrow t + p + 4,0 M \Rightarrow B$

 $d + t \rightarrow 4He + n + 17,6 M \Rightarrow B.$



1948 год

А.Д.Сахаров

Если образуется молекула (ddµ⁻)⁺ аналог (dde⁻)⁺ т.е. (D₂)⁺, то барьер резко снижается и синтез идет со скоростью ~10⁻¹⁰ сек

Мюонный катализ dd- и dt- синтеза

 $d + d \rightarrow 3He + n + 3,3 M \Rightarrow B$ $\rightarrow t + p + 4,0 M \Rightarrow B$

 $d + t \rightarrow 4He + n + 17,6 M \Rightarrow B.$



1954 год Я.Б.Зельдович предложил механизм образования $(dd\mu^{-})^{+}$: $d\mu^{-} + D_{2} = d\mu^{-} + (dd2e) \rightarrow [(dd\mu^{-})de]^{+} + e$

Открытие мюонного катализа ядерного синтеза.

1956 год

L.Alvarez впервые зарегистрировал реакцию pdсинтеза

 $(d\mu$ -) + p \rightarrow (pd μ -)+ \rightarrow 3He + μ - + 5 MiB.



New York Times "Новый революционный метод получения энергии......"

Проблемы на пути практического использования мюонного катализа

Для воспроизводства энергии, затраченной на получение мюона, необходимо не менее 2000 циклов катализа

Проблемы на пути практического использования мюонного катализа

Для воспроизводства энергии, затраченной на получение мюона, необходимо не менее 2000 циклов катализа

Проблема №1

Измеренная скорость реакции оказалась малой, в соответствии с теорией Зельдовича:

за время жизни мюона (2.2 микросекунды) он успевает произвести не более одного цикла катализа.

Проблемы на пути практического использования мюонного катализа

Для воспроизводства энергии, затраченной на получение мюона, необходимо не менее 2000 циклов катализа

Проблема №1

Измеренная скорость реакции оказалась малой, в соответствии с теорией Зельдовича:

за время жизни мюона (2.2 микросекунды) он успевает произвести не более одного цикла катализа.

Проблема №2 Прилипание мюона к ядру гелия: Кроме реакции $(t_{\mu}-) + d \rightarrow (td_{\mu}-)^+ \rightarrow 4He +_{\mu}- + n + 17.6 MэB 99\%$ идет реакция $(t_{\mu}-) + d \rightarrow (td_{\mu}-)^+ \rightarrow 4He_{\mu}- + n + 17.6 MэB ~~1\%$

Неожиданное наблюдение

1964 год Дубна. Группа В.П.Джелепова

Скорость ddµ синтеза, измеренная при температуре 240 К, оказалась существенно выше измеренной Альварезом при температуре жидкого водорода.

По теории Зельдовича не должно быть заметной зависимости от температуры



Резонансное образование ddµ- и dtµ - молекул

1966 год Е.А.Весман сформулировал гипотезу резонансного образования ddµ-молекулы в случае, если выделение энергии при образовании

этой молекулы меньше 4.5 эВ (энергия связи D₂ молекулы)



Резонансное образование ddµ- и dtµ - молекул

1966 год Е.А.Весман сформулировал гипотезу резонансного образования ddµ-молекулы в случае, если выделение энергии при образовании этой молекулы меньше 4.5 эВ (энергия связи D₂ молекулы)



Слабосвязанные состояния в ddµ- и dtµ - молекулах

1977 год Группа Л.И.Пономарева (расчет) $\epsilon^*(dd\mu) \approx -2$ ЭВ $\epsilon^*(dt\mu) <= -1$ ЭВ

Слабосвязанные состояния в ddµ- и dtµ - молекулах

1977 год Группа Л.И.Пономарева (расчет) $\epsilon^*(dd\mu) \approx -2$ ЭВ $\epsilon^*(dt\mu) \approx -1$ ЭВ

Современные расчеты

 $\epsilon^*(dd\mu) = -1.965 \ \Im B$ $\epsilon^*(dt\mu) = -0.660 \ \Im B$

Слабосвязанные состояния в ddµ- и dtµ - молекулах

1977 год Группа Л.И.Пономарева (расчет) $\epsilon^*(dd\mu) \approx -2$ ЭВ $\epsilon^*(dt\mu) \approx -1$ ЭВ

Современные расчеты

 $\epsilon^*(dd\mu) = -1.965 \ \Im B$ $\epsilon^*(dt\mu) = -0.660 \ \Im B$

1977 год С.С.Герштейн, Л.И.Пономарев

Используя модель Весмана, описали результат Дубны и предсказали очень высокую скорость dtµ - катализа.

1978 год Мю- катализный бум

Эксперименты на всех существующих мюонных каналах: Дубна, PSI, Канада, США, Япония Теоретики со всего мира До ста публикаций в год Специальный журнал Конференции

> ПИЯФ включился в эту программу в 1979 году 1979-1987 Разработка экспериментального метода и первые исследования ddµ-синтеза в ПИЯФ 1987-1996 Исследование ddµ- и dtµ-синтеза в PSI

Разработанный в ПИЯФ экспериментальный метод позволяет регистрировать все каналы ddµ -синтеза с высокой абсолютной точностью в диапазоне температур 30К – 350К



Гатчинская установка для исследования мюонного катализа dd- u dt- синтеза на мюонном канале Швейцарской мезонной фабрики.







Т = 30К - 350К

Фиксация температуры ± 0.5К

С помощью этой установки были измерены все основные параметры ddµ-синтеза,.

Полученные результаты составляют сегодня основную базу мировых данных по ddµ-синтезу, используемую для сравнения с теорией мю-катализа

ddµ - синтез Сравнение с теорией





Линии – фит экспериментальных данных теоретическими распределениями. М.Файфман Энергия первого уровня ddµ - молекулы ε*(fit)= - 1,9651(7) eV ε*(теория)=-1.9646(5)eV

Вероятность прилипания мюона к ядру ЗНе

ω_d(эксп) = 12.24(6) % ω_d(теория) = 12.3(4) %

Единственное расхождение с теорией:

вероятность спин-флипа в столкновениях dµ атомов с D2 молекулой оказалась почти в два раза меньше теоретической.

dtµ - синтез предельное число циклов катализа

 $(t\mu-) + d \rightarrow (td\mu-) \rightarrow 4He + \mu- + n + 17.6 M \Rightarrow B$ $\rightarrow 4He\mu- + n + 17.6 M \Rightarrow B \omega_t$

Высокая скорость образования tdµ-молекулы. За время жизни мюона могло бы быть около 300 циклов катализа

Более сильным оказалось ограничение по прилипанию мюона к 4He. Результат прямого измерения вероятности прилипания в нашем эксперименте: $\omega_t(\Im KC\Pi ep) = 0.58(4)\%$

T.e. предельное число циклов tdµ-катализа есть 175



Схема гибридного мезокаталитического реактора Ю.В.Петрова



В данной схеме предполагается использовать сильноточный ускоритель дейтронов на энергию 1.6 ГэВ с токами в пучке ~0,3 А. В этом случае тепловая энергия, выделяемая за счет деления 238U в бланкете составит 2 ГВт, а количество наработанного плутония-239 будет достаточным для питания четырёх АЭС, работающих на тепловых нейтронах, каждая из которых отдает в сеть ~0,8 ГВт.

Итоговые публикации по мюонному катализу

 High Precision Study of Muon Catalyzed Fusion in D2 and HD Gases Физика Элементарных Частиц и Атомного Ядра, ОИЯИ, том 42,361-414 (2011)

D.Balin, V.Ganzha, S.Kozlov, E.Maev, G.Petrov, M.Soroka, G.Shapkin, G.Semenchuk, V.Trofimov, A.Vasiliev, A.Vorobyov, N.Voropaev (ПИЯФ), M.Faifman (КИ, Москва). C.Petitjean, B.Gartner, B.Clauss, J.Marton, J.Zmeskal, N.Case, K.Crowe, P.Rammel, F.Hartmann (PSI, Wien, Berkely, Munich).

• Мюонный катализ реакций ядерного синтеза

А.А.Воробьев. Сообщение на заседании Президиума РАН в марте 2004 года. Вестник РАН, том 75 №6, 512-521 (2005)

Эксперимент MuCap

 μ -+p \rightarrow n+ v_{μ}

spotlighting exceptional research

Synopsis: Sizing Up Quark Interactions

Phys. Rev. Lett. 110, 012504 (2013) Published January 3, 2013

 $\mu^{-} + p \rightarrow n + v_{\mu}$

Measurement of Muon Capture on the Proton to 1% Precision and Determination of the Pseudoscalar Coupling gP

V. A. Andreev et al. (MuCap Collaboration)



American Physical Society

PHYSICS

PHYSICS

spotlighting exceptional research

Even though the radioactive decay of nuclei is mainly driven by the weak force, interactions between the quarks that make up the protons and neutrons in the nucleus can also affect the process. Calculating these effects with quantum chromodynamics (QCD), the theory describing the strong force interactions between quarks, is, however, mathematically cumbersome at the low energies associated with the nucleus. Instead, calculations are more tractable using an effective QCD theory, in which interactions are between bound quarks (mesons, protons and neutrons). Now, researchers running the muon capture (MuCap) experiment at the Paul Scherrer Institute in Switzerland have confirmed a long-standing prediction of the theory, known as chiral perturbation theory, boosting confidence that it can be used to accurately describe quark interactions in simple nuclei. Muon capture is like a beta-decay process run in reverse: a muon (a particle with the same charge as an electron, but 200 times the mass) interacts with a proton to produce a neutron and a neutrino. Among other factors, a dimensionless quantity called the "pseudoscalar coupling," determines the rate of the reaction.

Chiral perturbation theory says the coupling factor has a value of Gp=8.26, without a lot of wiggle room. But experimental data going back to the 1960s have shown the coupling could be anywhere between 2 and 14. The MuCap collaboration, which measures the rate of the muon capture process by stopping a beam of muons in a low-density gas of pure hydrogen, has analyzed 30 terabytes of data to extract the pseudoscalar coupling with unprecedented precision. The value of their result, reported in *Physical Review Letters*, is 8.06+/-0.55 —in excellent agreement with the theoretical prediction.

На уровне кварков слабое взаимодействие универсально





А что происходит со слабым взаимодействием внутри нуклона?

$$n \rightarrow p + e^- + anti V_e$$

$$v_{\mu} + p \rightarrow n + \mu$$

anti
$$V_{e} + p \rightarrow n + e^{+}$$

$$\mu^{-} + p \rightarrow n + v_{\mu}$$



chiral perturbation theory

В Стандартной Модели слабое взаимодействие с участием нуклонов описывается четырьмя формфакторами

$$V_{\alpha} = g_{V}(q^{2}) \gamma_{\alpha} + \frac{i g_{M}(q^{2})}{2 M_{N}} \sigma_{\alpha\beta} q^{\beta}$$
$$A_{\alpha} = g_{A}(q^{2}) \gamma_{\alpha} \gamma_{5} + \frac{\mathbf{g}_{P}(q^{2})}{m_{\mu}} q_{\alpha} \gamma_{5}$$

Векторный g_V(q²) Магнитный g_M(q²) Аксиальный g_A (q²) Псевдоскалярный g_P(q²) В Стандартной Модели слабое взаимодействие в нуклонной системе описывается четырьмя формфакторами

$$V_{\alpha} = g_{V}(q^{2}) \gamma_{\alpha} + \frac{i g_{M}(q^{2})}{2 M_{N}} \sigma_{\alpha\beta} q^{\beta}$$
$$A_{\alpha} = g_{A}(q^{2}) \gamma_{\alpha} \gamma_{5} + \frac{\mathbf{g}_{P}(q^{2})}{m_{\mu}} q_{\alpha} \gamma_{5}$$

Векторный g_V(q²) Магнитный g_M(q²) Аксиальный g_A (q²) Псевдоскалярный g_P(q²)

µр-захват дает уникальную возможность измерить величину $g_P(q_c^2 = -0.88m_u^2)$



В Стандартной Модели слабое взаимодействие в нуклонной системе описывается четырьмя формфакторами

$$V_{\alpha} = g_{V}(q^{2}) \gamma_{\alpha} + \frac{i g_{M}(q^{2})}{2 M_{N}} \sigma_{\alpha\beta} q^{\beta}$$
$$A_{\alpha} = g_{A}(q^{2}) \gamma_{\alpha} \gamma_{5} + \frac{\mathbf{g}_{P}(q^{2})}{m_{\mu}} q_{\alpha} \gamma_{5}$$

Векторный g_V(q²) Магнитный g_M(q²) Аксиальный g_A (q²) Псевдоскалярный g_P(q²)

µр-захват дает уникальную возможность измерить величину $g_P(q_c^2 = -0.88m_{\mu}^2)$



Предыдущие измерения $g_P(q_c^2) = \text{ от } 2 \text{ до } 14$
В Стандартной Модели слабое взаимодействие в нуклонной системе описывается четырьмя формфакторами

$$V_{\alpha} = g_{V}(q^{2}) \gamma_{\alpha} + \frac{i g_{M}(q^{2})}{2 M_{N}} \sigma_{\alpha\beta} q^{\beta}$$
$$A_{\alpha} = g_{A}(q^{2}) \gamma_{\alpha} \gamma_{5} + \frac{\mathbf{g}_{P}(q^{2})}{m_{\mu}} q_{\alpha} \gamma_{5}$$

Векторный g_V(q²) Магнитный g_M(q²) Аксиальный g_A (q²) Псевдоскалярный g_P(q²)

µр-захват дает уникальную возможность измерить величину $g_P(q_c^2 = -0.88m_{\mu}^2)$



Предыдущие измерения $g_P(q_c^2) = \text{ от } 2 \text{ до } 14$

g_P(MuCap**) = 8.06 ± 0.55**

В Стандартной Модели слабое взаимодействие в нуклонной системе описывается четырьмя формфакторами

$$V_{\alpha} = g_{V}(q^{2}) \gamma_{\alpha} + \frac{i g_{M}(q^{2})}{2 M_{N}} \sigma_{\alpha\beta} q^{\beta}$$
$$A_{\alpha} = g_{A}(q^{2}) \gamma_{\alpha} \gamma_{5} + \frac{\mathbf{g}_{P}(q^{2})}{m_{\mu}} q_{\alpha} \gamma_{5}$$

Векторный $g_V(q^2)$ Магнитный $g_M(q^2)$ Аксиальный $g_A(q^2)$ Псевдоскалярный $g_P(q^2)$

µр-захват дает уникальную возможность измерить величину $g_P(q_c^2 = -0.88m_{\mu}^2)$



Предыдущие измерения $g_P(q_c^2) = \text{ от } 2 \text{ до } 14$

g_P(MuCap**) = 8.06 ± 0.55**

 $g_{P}(\text{theory}) = 8.26 \pm 0.23$

"....boosting confidence that the chiral perturbation theory can be used to accurately describe quark interactions in simple nuclei."

Из поздравлений внутри МиСар коллаборации

- "......Success of our experiment is the result of lucky combination of several unique factors:
 - unique experimental method,
 - unique muon channel,
 - unique MuCap collaboration."

MuCap collaboration

Measurement of Muon Capture on the Proton to 1% Precision and Determination of the Pseudoscalar Coupling g_P

V.A. Andreev,¹ T.I. Banks,² R.M. Carey,³ T.A. Case,² S.M. Clayton,⁴ K.M. Crowe^{*},² J. Deutsch^{*},⁵ J. Egger,⁶
S.J. Freedman,² V.A. Ganzha,¹ T. Gorringe,⁷ F.E. Gray,^{8,2} D.W. Hertzog,^{4,9} M. Hildebrandt,⁶ P. Kammel,^{4,9}
B. Kiburg,^{4,9} S. Knaack,^{4,9} P.A. Kravtsov,¹ A.G. Krivshich,¹ B. Lauss,⁶ K.R. Lynch,³ E.M. Maev,¹
O.E. Maev,¹ F. Mulhauser,^{4,6} C. Petitjean,⁶ G.E. Petrov,¹ R. Prieels,⁵ G.N. Schapkin,¹ G.G. Semenchuk,¹
M.A. Soroka,¹ V. Tishchenko,⁷ A.A. Vasilyev,¹ A.A. Vorobyov,¹ M.E. Vznuzdaev,¹ and P. Winter^{4,9}

(MuCap Collaboration)

¹Petersburg Nuclear Physics Institute, Gatchina 188350, Russia
 ²Department of Physics, University of California, Berkeley, and LBNL, Berkeley, CA 94720, USA
 ³Department of Physics, Boston University, Boston, MA 02215, USA
 ⁴Department of Physics, University of Illinois at Urbana-Champaign, Urbana, IL 61801, USA
 ⁵Institute of Nuclear Physics, Université Catholique de Louvain, B-1348, Louvain-la-Neuve, Belgium
 ⁶Paul Scherrer Institute, CH-5232 Villigen PSI, Switzerland
 ⁷Department of Physics and Astronomy, University of Kentucky, Lexington, KY 40506, USA
 ⁸Department of Physics, University of Washington, Seattle, WA 98195, USA



В списке авторов 13 сотрудников ПИЯФ

Co-spokespersons: Claude Petitjean (PSI) Peter Kammel (Univ.Illinois,USA) Александр Васильев (ПИЯФ)

26 лет успешного сотрудничества

Эксперимент МиСар

$$\mu^- + p \rightarrow (\mu^- p) \rightarrow \nu_{\mu} + n$$

Br = 0.16%

µр-захват дает уникальную возможность измерить величину псевдоскалярного формфактора, но для этого пришлось решить целый ряд проблем.

Эксперимент МиСар

$$\mu^- + p \rightarrow (\mu^- p) \rightarrow \nu_{\mu} + n$$

Br = 0.16%

ир-захват дает уникальную возможность измерить величину псевдоскалярного формфактора, но для этого пришлось решить целый ряд проблем.

Конкуренция с в 700 раз более интенсивным мюонным распадом

 $\mu\text{-}\rightarrow\text{e}^{-}+\nu_{\mu}\text{+}\text{ anti}\nu_{e}$





$P\mu$ - $PP\mu$ (ortho) - $PP\mu$ (para) population



Точность измерения скорости мю-захвата



метод измерения скорости мю-захвата



*) First direct observation of µp-capture

46



(µ⁻p)_{1S}

• Н2 газовая мишень 10 atm

- Н2 газовая мишень 10 atm
- Имеряется время жизни мюона $\Lambda_{s} = 1/T_{\mu^{+}} 1/T_{\mu^{-}}$

- Н2 газовая мишень 10 atm 🚽 (µ⁻р)_{1S}
- Имеряется время жизни мюона $\Lambda_{s} = 1/T_{\mu^{+}} 1/T_{\mu^{-}}$

10⁻⁵ точность для μ^{-} and для μ^{+}

 $\rightarrow \delta \Lambda_{\rm S} / \Lambda_{\rm S} = 1\%$

• H2 газовая мишень 10 atm $(\mu^{-}p)_{1S}$ • Имеряется время жизни мюона $\Lambda_{S} = 1/T_{\mu^{+}} - 1/T_{\mu^{-}}$ 10⁻⁵ точность для μ^{-} and для μ^{+} $\rightarrow \delta \Lambda_{S} / \Lambda_{S} = 1\%$ >10¹⁰ распадов мюона Высокая скорость набора





• Низкий уровень фона <10-4

H2 газовая мишень 10 atm	<mark>(μ⁻p)₁</mark>	S						
Имеряется время жизни мюона								
10 ⁻⁵ точность для μ and	для µ+	$\rightarrow \delta \Lambda_{\rm S} / \Lambda_{\rm S} = 1$	%					
>10 ¹⁰ распадов мюона	Высокая с	корость набора						
Надежное выделение то	чки остано	вки мюона	Нет стеночных эффектов					
Низкий уровень фона	< 10 ⁻⁴							
Ультра чистый протий примесь Z>1 меньше ⁻ примесь дейтерия мен	<mark>10 ppb</mark> (1 p ньше 100 p	pb = 10 ⁻⁹) pb						



Водородная время-проекционная камера ТРС

MuCap Technique





Система циркуляционной очистки



Обеспечена требуемая чистота H_2 Все Z>1 примеси менее 10 ⁻⁸



Nucl. Instrum. Meth., A578:485-497, 2007.

Степень чистоты контролирует сама ТРС

Изотопная очистка

(PT1



Требования к изотопной чистоте: примесь протия – не более 100 ppb В эксперименте MuCap получен САМЫЙ изотопно чистый в мире водород < 6 ppb

MFC

Уровень фона





impact cut can reduce the background to a level of 10⁻⁴-10⁻⁵

Скорость набора статистики

Интенсивность мюонного канала ~ 70 kHz мюонов MuCap мог использовать ~ 7kHz (pile up) Новая система (Muon-on-demand), сооруженная в 2005 году, позволила увеличить интенсивность полезного пучка до 20 kHz.



Muon-on demand system

Интенсивность пучка на входе TPC 20 кHz Набор отобранных событий 4kHz Статистика отобранных событий 3.3 · 10⁸/day 10¹⁰ событий за 30 рабочих дней

Статистика отобранных событий

	2004	2005	2006	2007	total
μ-	1.6 x 10 ⁹	3.5 x 10 ⁹	8 x 10 ⁹	6.2 x 10 ⁹	2 x 10 ¹⁰
μ+	0.5 x 10 ⁹	1.4 x 10 ⁹	4 x 10 ⁹	4 x 10 ⁹	5.5 x 10 ⁹

В 2007 году были опубликованы результаты анализа данных 2004 года PRL 99,032002(2007) MuLan 1ppm $\longrightarrow \lambda_{\mu}^{+} + \Delta \lambda_{\mu p}$

$$\Lambda_S(\text{R06}) = 717.3 \pm 7.73_{\text{stat}} \pm 5.55_{\text{syst}} \text{ s}^{-1}$$
$$\Lambda_S(\text{R07}) = 713.1 \pm 8.33_{\text{stat}} \pm 4.34_{\text{syst}} \text{ s}^{-1}$$

 $\Lambda_S(R04) = 713.5 \pm 12.5_{stat} \pm 8.6_{syst} s^{-1}$ MuCap PRL 2007

Определение скорости $\Lambda_{
m S}$ $\lambda_{\mu}^- = \lambda_0 + \Lambda_{
m S} + \Delta \lambda_{p\mu p}$

64

Окончательный результат Capture Rate

```
\Lambda_{S} (MuCap) = 714.9 ± 5.4<sub>stat</sub> ± 5.1<sub>syst</sub> s<sup>-1</sup>

\Lambda_{S} (theory) = 712.7 ± 3.0<sub>gA</sub> ± 3.0<sub>RC</sub> s<sup>-1</sup>

g_{P}(theory) = 8.26 ± 0.23

Pseudoscalar Coupling
```

 $g_{P}(MuCap) = 8.06 \pm 0.48_{(ex)} \pm 0.28_{(th)}$

for $g_A(0) \rightarrow -1.275$ $g_P(MuCap) \rightarrow 8.34$



$g_{P}(MuCap) = 8.06 \pm 0.55$

 $g_{P}(theory) = 8.26 \pm 0.23$

Эксперимент MuSun

$$\mu$$
-+d \rightarrow n+n+v _{μ}

Мотивация эксперимента MuSun



$\mu + d \rightarrow n + n + v$

Измерение скорости µd захвата с точностью 1%



÷

Основная реакция на Солнце $p + p \rightarrow d + e^+ + v$ Детекторы нейтрино SNO $v + d \rightarrow p + p + e^$ $v + d \rightarrow p + n + v$

Ранее мы уже измерили скорость мюонного захвата ядром He-3

Physics Letters B417,224 1998)

 $\mu^{-} + {}^{3}\text{He} \rightarrow {}^{3}\text{H} + v_{\mu}$ $\Lambda_{\text{stat}} = 1496 \pm 4 \text{ s}^{-1}$

The world precision was improved by a factor of 50

С завершением эксперимента MuSun будет получен полный набор ецизионных данных о мюонном захвате в двух- и трех- нуклонных системах



Пробный сеанс в 2011 году



Эксперимент MuSun Статус и планы

- В 2011 году проведен пробный измерительный сеанс.

- В 2012 году осуществлен запуск нового мюонного канала,

сооруженного специально для эксперимента MuSun.

 В 2013 году намечен трех-месячный измерительный сеанс
Спасибо за внимание