МИНИСТЕРСТВО НАУКИ И ВЫСШЕГО ОБРАЗОВАНИЯ РОССИЙСКОЙ ФЕДЕРАЦИИ ФЕДЕРАЛЬНОЕ ГОСУДАРСТВЕННОЕ АВТОНОМНОЕ ОБРАЗОВАТЕЛЬНОЕ УЧРЕЖДЕНИЕ ВЫСШЕГО ОБРАЗОВАНИЯ «НАЦИОНАЛЬНЫЙ ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКИЙ ЯДЕРНЫЙ УНИВЕРСИТЕТ «МИФИ» (НИЯУ МИФИ) ИНСТИТУТ ЯДЕРНОЙ ФИЗИКИ И ТЕХНОЛОГИЙ КАФЕДРА №40 «ФИЗИКА ЭЛЕМЕНТАРНЫХ ЧАСТИЦ»

Выпускная квалификационная работа бакалавра на тему

«Установление пределов на поток частиц возбуждённой скрытой массы при помощи детектора Borexino»

ВЫПОЛНИЛ: СТУДЕНТ ГРУППЫ Б19-102 К. К. КИСЕЛЕВ НАУЧНЫЙ РУКОВОДИТЕЛЬ: К.Ф.-М.Н. Е. А. ЛИТВИНОВИЧ НАУЧНЫЙ КОНСУЛЬТАНТ: М.Н.С. Р. Р. НУГМАНОВ

Цели и задачи работы

Цель работы: изучение механизмов проявления возбуждённой скрытой массы Вселенной в детекторе Борексино

#### Задачи работы:

•рассмотреть модель возбуждённой скрытой массы и рассчитать ожидаемый сигнал в детекторе Борексино;

•определить основные источники фона и оценить их вклад;

•на основе экспериментальных данных Борексино произвести поиск событий взаимодействия возбуждённой скрытой массы с протонами и оценить параметры модели.

#### Скрытая масса

Свидетельства существования:

- Анизотропия реликтового излучения
- Кривые вращения галактик
- Гравитационное линзирование

Кандидаты на роль скрытой массы:

- Нейтрино
- Аксионы
- WIMP
- MACHO
- Частицы из теории суперсимметрии



### Возбуждённая скрытая масса

Масса частицы скрытой массы (WIMP) М  $\approx 100$  ГэВ

Энергия возбуждения ∆Е ∈ (0.1; 1.0) МэВ

Мотивация:

- •сигнал гамма-излучения из центра Млечного Пути с энергией 511 МэВ, зарегистрированный экспериментом INTEGRAL/SPI;
- •аномально большое число позитронов в космических лучах, обнаруженное в эксперименте PAMELA;

•годичная модуляция сигнала в эксперименте DAMA/LIBRA.



Результаты эксперимента DAMA/LIBRA [1] по поиску возбуждённой скрытой массы (зелёным и красным цветами)

#### Кинематика реакции

Сигнатура события в Борексино: одиночный протон отдачи

При рассмотрении кинематики процесса используются следующие условия:

•дифференциальное сечение реакции получено в первом борновском приближении;

•масса переносчика взаимодействия  $m_V \sim$  1 ГэВ;

- •масса частицы скрытой массы много больше массы протона M ≫ m;
- начальная кинетическая энергия протона в лабораторной системе отсчёта и в СЦИ много меньше энергии перехода частицы скрытой массы между состояниями.



# Ожидаемый вид энергетического спектра событий рассеяния возбуждённой скрытой массы на протонах детектора

Vesc

Спектр энергии протонов отдачи:

тдачи: 
$$\frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_R} = \frac{N_T F \rho_D}{M} \int_{v_{min}}^{\infty} v f(v, v_E, v_{esc}) \mathrm{d}v \frac{\mathrm{d}\sigma}{\mathrm{d}E_R} = A e^{-\frac{(E_R - \Delta E)^2}{2\sigma_1^2}}$$

Параметры модели:  $N_T = 6 \cdot 10^{28}$  протонов на тонну сцинтиллятора, плотность скрытой массы  $\rho_D = 0.4$  ГэВ/см<sup>3</sup>, доля WIMP в возбуждённом состоянии F = 0.5, энергия возбуждения  $\Delta E = 1$  МэВ, масса WIMP M = 100 ГэВ, эффективное сечение взаимодействия WIMP с нуклоном  $\sigma_n = 10^{-43}$  см<sup>2</sup>

Учёт квенчинга:

$$\frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_{vis}}(E_{vis}) = \frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_R}(E_R(E_{vis})) \times \frac{\partial E_R}{\partial E_{vis}}(E_{vis})$$

Учёт разрешения детектора:

$$\frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_{det}} = \int_{-0}^{\infty} \frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_{vis}} G(E_{det}, E_{vis}) \mathrm{d}E_{vis}$$

## Сравнение полученных энергетических спектров



#### Ожидаемый в Борексино энергетический спектр. Расчётная скорость счёта (ДЕ = 1 МэВ)



### Исследование зависимости спектра от параметра $\Delta E$

× 10-7



2.5	Значение параметра	Скорость счёта в интервале	Доля от полной
	$\Delta E, M$ əB	энергий (0.2; 0.3) МэВ, год <sup>-1</sup>	скорости счёта, %
<sup>2</sup> <sup>-</sup> u	0.70	$(5.6 \pm 0.1) \times 10^{-2}$	0.1
-15 's	0.75	$(2.39 \pm 0.05) \times 10^{-1}$	0.6
eV <sup>1</sup>	0.80	$(8.5 \pm 0.2) \times 10^{-1}$	2.0
≥ 1 Щ	0.85	$2.49 \pm 0.05$	5.7
dR/d	0.90	$6.1 \pm 0.1$	14
0.5	0.95	$12.3 \pm 0.2$	27
	1.00	$21.0 \pm 0.4$	45





Схема детектора Борексино



Центральная часть детектора Борексино

#### Анализ фоновых процессов

Фоновые процессы:

•рассеяние атмосферных нейтрино на протонах мишени:  $R_{\nu} = 1.2 \cdot 10^{-3}$  год<sup>-1</sup>;

•рассеяние быстрых нейтронов на протонах мишени:  $R_n \le 5.1 \cdot 10^{-2}$  год<sup>-1</sup>.

$$R_{\Phi} = R_{Po} + R_U + R_{Th} = 18.5 \pm 0.2$$
(сист) год<sup>-1</sup> ×  $\left(\frac{M_{sc}}{100 \text{ тонн}}\right)$ 

#### Анализ экспериментальных данных Борексино. Общие критерии отбора. Результат отбора

•Форма импульса события соответствует протону;

- •Событие-кандидат находится в чувствительном объёме (сфера радиусом 1 метр в центре детектора, масса сцинтиллятора  $M_{sc}$  = 3.7 тонн);
- •мюонное вето 2 с (отбрасывание событий, находящихся во временном окне длительностью 2 с после регистрации мюона);
- •событие-кандидат не должно быть шумом электроники;
- •энергия события-кандидата лежит в интервале (0.2; 0.3) МэВ.

Результат отбора: 1 событие-кандидат за 970 дней живого времени сбора данных.

$$N_{
m эксп} = 1$$
 событие-кандидат  
 $N_{
m \varphi} = 1.20 \pm 0.02~({
m cuct})$  событий Feldman-Cousins [2]  $N_{90} = 3.17 \pm 0.02~({
m cuct})$  событий

#### Верхний предел потока частиц возбуждённой скрытой массы (ΔE = 1 МэВ)



### Верхний предел энергетического потока возбуждённой скрытой массы (ΔE = 1 МэВ)



# Верхний предел эффективного сечения взаимодействия частиц возбуждённой скрытой массы с нуклонами (М = 120 ГэВ)



Верхний предел эффективного сечения взаимодействия частиц возбуждённой скрытой массы с нуклонами (ДЕ = 1 МэВ)



### Заключение

В ходе проведённых исследований получены следующие основные результаты:

• рассмотрена модель возбуждённой скрытой массы с набором свободных параметров, основные из которых: масса WIMP M, эффективное сечение взаимодействия WIMP с нуклоном *σ*<sub>n</sub>, доля WIMP в возбуждённом состоянии, энергия возбуждения ΔЕ;

• произведён расчёт ожидаемого спектра событий и сигнала от взаимодействия частиц возбуждённой скрытой массы с протонами мишени детектора Борексино;

для уровня достоверности 90% получен верхний предел эффективного сечения σ<sub>n</sub> взаимодействия частиц возбуждённой скрытой массы с нуклонами при фиксированном значении массы частицы
 M = 120 ГэВ для интервала значений ΔΕ ∈ (0.7; 1.0) МэВ;

 для уровня достоверности 90% получен верхний предел эффективного сечения σ<sub>n</sub> взаимодействия частиц возбуждённой скрытой массы с нуклонами при фиксированном значении ΔE = 1 МэВ для интервала значений массы M ∈ (100; 1000) ГэВ.

Впервые получены результаты в неисследованной другими экспериментами области параметров (ΔΕ;  $\sigma_n$ ). Результат даёт указание к исследованию возбуждённой скрытой массы с энергией возбуждения в интервале (0.15; 0.70) МэВ.

### Спасибо за внимание!

### Дополнительные слайды

## Расчёт спектра по энергии отдачи протона

Спектр по энергии отдачи протона:

$$\frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_R} = \frac{N_T F \rho_D}{M} \int_{v_{min}}^{\infty} v f(v, v_E, v_{esc}) \mathrm{d}v \frac{\mathrm{d}\sigma}{\mathrm{d}E_R}$$

Из кинематики реакции можно получить

$$\frac{\mathrm{d}\sigma}{\mathrm{d}E_R} = \frac{\sigma_n}{2mv^2} \qquad \qquad v_{min} = \frac{|E_R - \Delta E|}{\sqrt{2m\Delta E}}$$

# Расчёт спектра по энергии отдачи протона

Максвелловское распределение частиц скрытой массы по скоростям:

$$f(v, v_{esc}) = \begin{cases} \left(\frac{3-\frac{8}{\pi}}{\pi v_c^2}\right)^{\frac{3}{2}} 4\pi v^2 e^{-\frac{\left(3-\frac{8}{\pi}\right)v^2}{v_c^2}}, & \text{при } v < v_{esc} \\ 0, & \text{при } v > v_{esc} \end{cases}$$

 $v_c = 220 \text{ км/с} - \text{скорость движения по круговой орбите вокруг центра Галактики на расстоянии Земли$ 

Средняя скорость частицы: 370 км/с, средняя энергия частицы: 60 кэВ

# Расчёт спектра по энергии отдачи протона

После взятия интеграла и отбрасывания второго слагаемого получим:

$$\frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_R} \approx \frac{N_T F \rho_D \sigma_n}{2mM} \sqrt{\frac{\left(3-\frac{8}{\pi}\right)}{\pi v_c^2}} e^{-\frac{(E_R - \Delta E)^2 \left(3-\frac{8}{\pi}\right)}{2v_c^2 m \Delta E}} = A e^{-\frac{(E_R - \Delta E)^2}{2\sigma_1^2}}$$

где введены обозначения

$$A = \frac{N_T F \rho_D \sigma_n}{2m M v_c} \sqrt{\frac{\left(3 - \frac{8}{\pi}\right)}{\pi}}, \ \sigma_1^2 = \frac{\Delta E m v_c^2}{3 - \frac{8}{\pi}}$$

#### Учёт квенчинга

Зависимость световыхода на единицу длины от удельных потерь энергии заряженной частицы даётся формулой:

 $\frac{\mathrm{d}L}{\mathrm{d}x} = \frac{\frac{\mathrm{d}E}{\mathrm{d}x}}{1 + k_B \frac{\mathrm{d}E}{\mathrm{d}x}}$ 

Формула для полной энергии световой вспышки при данной кинетической энергии протона:

 $E_{vis} = \int_{0}^{E_R} \frac{\mathrm{d}E}{1 + k_B \frac{\mathrm{d}E}{\mathrm{d}x}}$ 

Формула Бете-Блоха:

$$\frac{\mathrm{d}E}{\mathrm{d}x} = -\frac{4\pi e^4 Z^2}{m_e v^2} \sum_A n_A Z_A \ln\left(\frac{2m_e v^2}{\bar{I}_A}\right)$$

#### Учёт квенчинга для протонов



#### Учёт квенчинга для протонов

Переход к спектру по энергии с учётом эффекта квенчинга:

$$\frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_{vis}}(E_{vis}) = \frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_R}(E_R(E_{vis})) \times \frac{\partial E_R}{\partial E_{vis}}(E_{vis})$$
$$E_R(E_{vis}) = \frac{1}{2} \left( aE_{vis} + \sqrt{a^2 E_{vis}^2 + 4bE_{vis}} \right)$$
$$\frac{\partial E_R}{\partial E_{vis}}(E_{vis}) = \frac{a}{2} + \frac{a^2 E_{vis} + 2b}{2\sqrt{a^2 E_{vis}^2 + 4bE_{vis}}}$$

Вид функции отклика детектора Борексино:

$$G(E_{det}, E_{vis}) = \frac{1}{\sqrt{2\pi\sigma_0}} e^{-\frac{(E_{det} - E_{vis})^2}{2\sigma_0^2}}$$

где 
$$\sigma_0 = 0.06 \sqrt{E_{det}}$$

Спектр событий с учётом разрешения детектора даётся формулой

$$\frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_{det}} = \int_{E_{vis\,min}}^{E_{vis\,max}} \frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_{vis}} G(E_{det}, E_{vis}) \mathrm{d}E_{vis} = \int_{0}^{\infty} \frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_{vis}} G(E_{det}, E_{vis}) \mathrm{d}E_{vis}$$

### Анализ фоновых процессов. Распад <sup>238</sup>U и <sup>232</sup>Th

Иротон	Энергия	Квенчинг-	Энергия сцинтилляцинной
11301011	$\alpha$ -частицы, МэВ	фактор	вспышки, МэВ
<sup>210</sup> Po	5.31	0.079	0.42
$^{222}$ Rn	5.49	0.082	0.45
$^{218}$ Po	6.00	0.089	0.53
$^{220}$ Rn	6.29	0.089	0.56
$^{216}$ Po	6.78	0.099	0.67
$^{214}$ Po	7.69	0.109	0.84
$^{212}$ Po	8.78	0.125	1.10

# Анализ фоновых процессов. Распад $^{238}U$ и $^{232}Th$



# Анализ фоновых процессов. Распад $^{238}U$ и $^{232}Th$



### Анализ фоновых процессов. Распад <sup>210</sup>*Ро*



В 2015-2016 годах на детекторе Борексино была установлена система теплоизоляции и активного контроля температуры для устранения фона от цепочки распада

<sup>210</sup>Pb 
$$\xrightarrow{\beta}$$
 <sup>210</sup>Bi  $\xrightarrow{\beta}$  <sup>210</sup>Po  $\xrightarrow{\alpha}$  <sup>206</sup>Pb

### Анализ фоновых процессов. Распад <sup>210</sup>*Ро*



## Анализ фоновых процессов. Атмосферные нейтрино



Энергетический спектр атмосферных нейтрино

### Анализ фоновых процессов. Быстрые нейтроны

Как показывают исследования, проведённые на детекторе Борексино, наложение временного вето длительностью 2 секунды после регистрации мюона оставляет 0.05% от всего фона быстрых нейтронов.

$$R_n \le 5.1 \cdot 10^{-2} \operatorname{событий} \times \frac{M_{sc}}{100 \operatorname{тонh}}$$

#### Анализ экспериментальных данных Борексино. Параметр Гатти

