#### Национальный Исследовательский Ядерный Университет «МИФИ»

# Установление пределов на поток частиц скрытой массы при помощи детектора Борексино

ВЫПОЛНИЛ: СТУДЕНТ ГРУППЫ Б19-102 КИСЕЛЕВ КИРИЛЛ КЛАУДИОВИЧ НАУЧНЫЙ РУКОВОДИТЕЛЬ: МЛАДШИЙ НАУЧНЫЙ СОТРУДНИК НУГМАНОВ РАДИК РАФАЭЛЬЕВИЧ

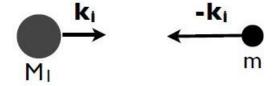
#### Цель работы

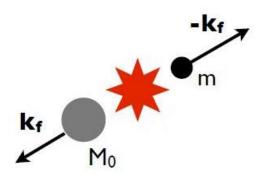
Расчёт теоретического спектра энергии событий-кандидатов от взаимодействия частиц скрытой массы с протонами.

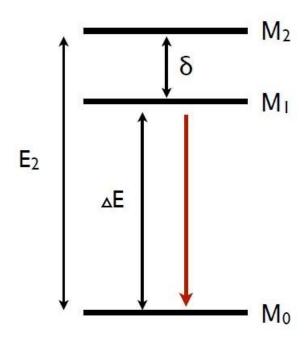
Оценка ожидаемой скорости счёта на детекторе Борексино.

Отбор событий-кандидатов от взаимодействия частиц скрытой массы с протонами.

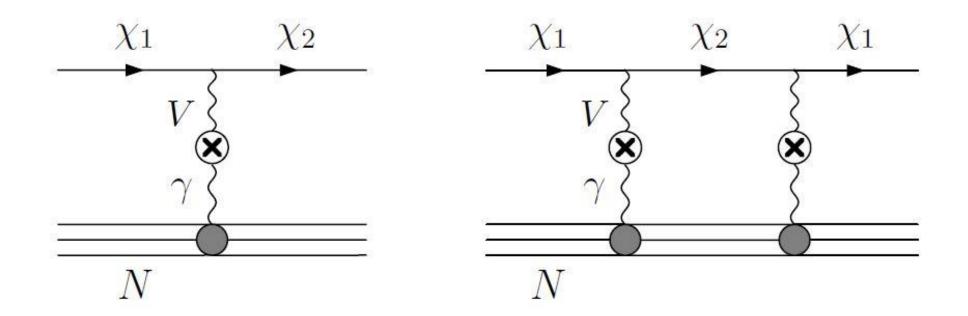
#### Возбуждённая скрытая масса







#### Возбуждённая скрытая масса



#### 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

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

### Расчёт спектра по энергии отдачи протона

Максвелловское распределение частиц скрытой массы по скоростям:

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

 $v_c = 220 \; {
m км/c}$  — скорость движения по круговой орбите вокруг центра Галактики на расстоянии Земли

Средняя скорость: 370 км/с

#### Расчёт спектра по энергии отдачи протона

После взятия интеграла и отбрасывания второго слагаемого получим:

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

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 разрешения детектора

Вид функции отклика детектора Борексино:

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

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

#### Учёт разрешения детектора

Спектр событий с учётом разрешения детектора даётся формулой

$$\frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_{det}} = \int_{E_{Rmin}}^{E_{Rmax}} \frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_R} G(E_{det}, E_R) \mathrm{d}E_R = \int_{0}^{\infty} \frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_R} G(E_{det}, E_R) \mathrm{d}E_R$$

Взятие интеграла приведёт к выражению

$$\frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_{det}} = A \frac{\sigma}{\sigma_0} \left( 1 - \frac{1}{2} \mathrm{erf}\left(\frac{\widetilde{E}}{\sqrt{2}\sigma}\right) \right) e^{-\frac{(E_{det} - \Delta E)^2}{2(\sigma_1^2 + \sigma_0^2)}}$$

Обозначения: 
$$\sigma^2 = \frac{\sigma_1^2 \sigma_0^2}{\sigma_1^2 + \sigma_0^2}, \ \widetilde{E} = \frac{E_{det} \sigma_1^2 + \Delta E \sigma_0^2}{\sigma_1^2 + \sigma_0^2}.$$

#### Учёт сцинтилляционного дефекта

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

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

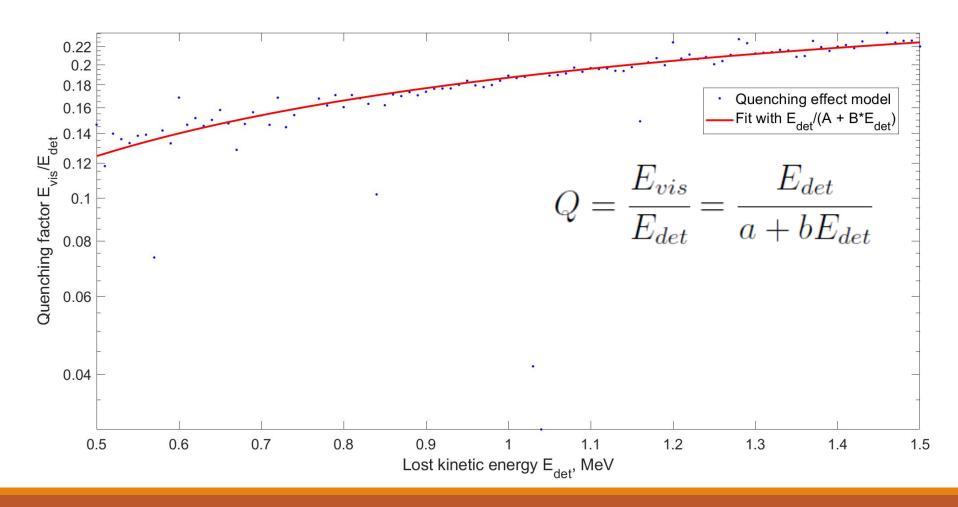
Формула для полной энергии световой вспышки при данной кинетической энергии протона:

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

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 сцинтилляционного дефекта



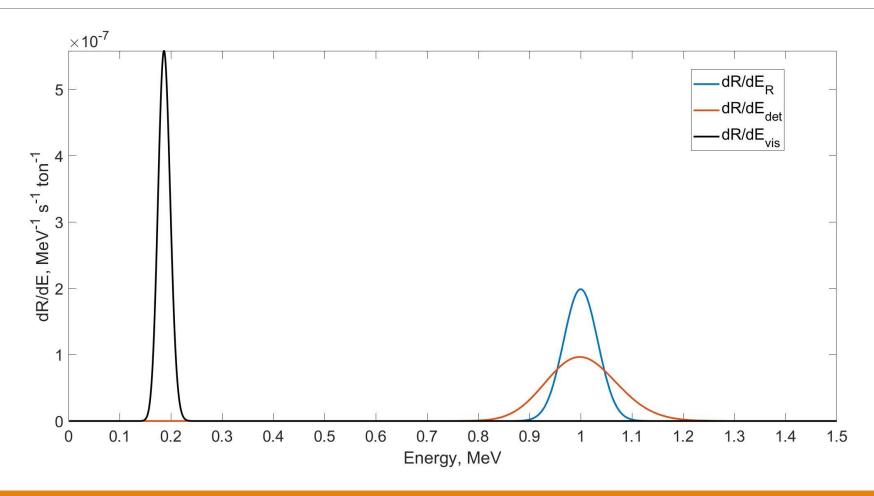
#### Учёт сцинтилляционного дефекта

Переход к спектру по энергии с учётом эффекта квенчинга:

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

$$E_{det}(E_{vis}) = \frac{1}{2} \left( bE_{vis} + \sqrt{b^2 E_{vis}^2 + 4aE_{vis}} \right)$$
$$\frac{\partial E_{det}}{\partial E_{vis}} (E_{vis}) = \frac{b}{2} + \frac{b^2 E_{vis} + 2a}{2\sqrt{b^2 E_{vis}^2 + 4aE_{vis}}}$$

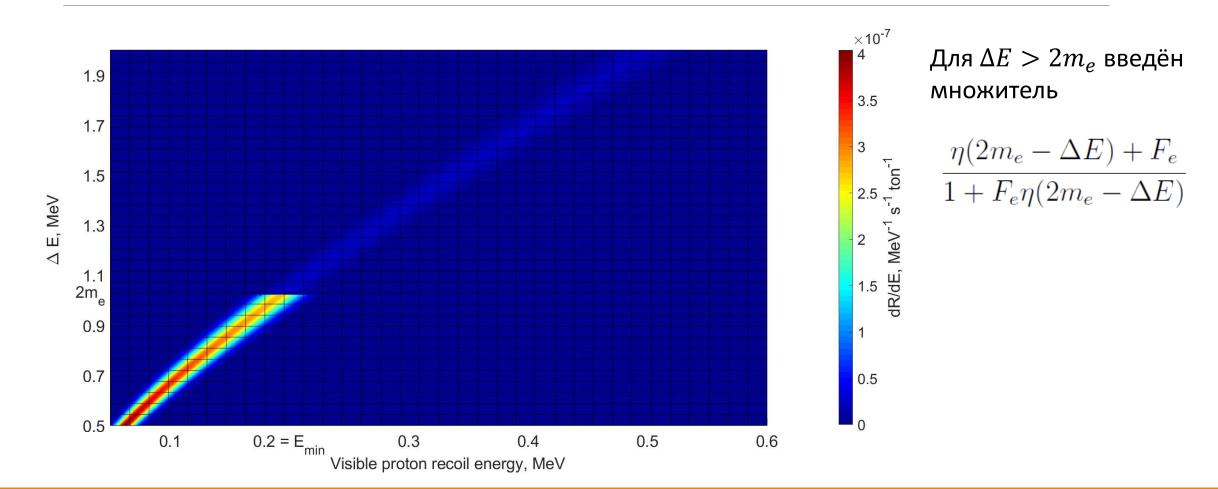
### Сравнение полученных энергетических спектров



#### Итоговая скорость счёта событий

$$R = 1.70 \times 10^{-7} \text{ c}^{-1} = 5.35 \text{ год}^{-1} \times \left(\frac{\rho_D}{0.4 \text{ ГэВ/см}^3}\right) \left(\frac{F}{0.5}\right) \left(\frac{\sigma_n}{10^{-43} \text{ см}^2}\right) \left(\frac{M}{100 \text{ ГэВ}}\right)^{-1}$$

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



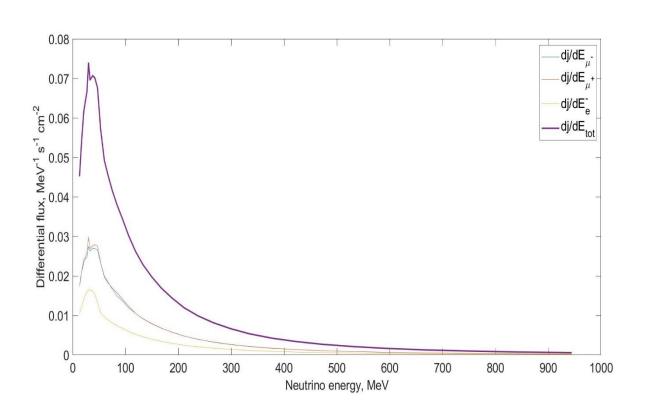
### Фоновые процессы. Распад $^{210}Po$

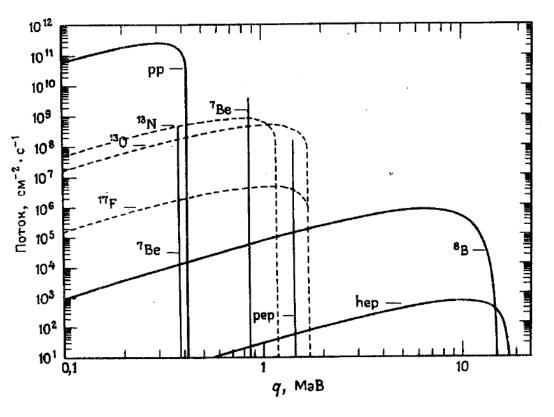


В 2015-2016 годах на детекторе Борексино была установлена система теплоизоляции и активного контроля температуры для устранения фона от цепочки распада

$$^{210}\text{Pb} \xrightarrow{\beta} ^{210}\text{Bi} \xrightarrow{\beta} ^{210}\text{Po} \xrightarrow{\alpha} ^{206}\text{Pb}$$

### Фоновые процессы. Атмосферные нейтрино





### Фоновые процессы. Атмосферные нейтрино

$$\frac{\mathrm{d}\sigma_{\nu p}}{\mathrm{d}E_R} = \frac{G_F^2 m_p}{2\pi E_\nu^2} ((c_V + c_A)^2 E_\nu^2 + (c_V - c_A)^2 (E_\nu - E_R)^2 - (c_V^2 - c_A^2) m_p E_R)$$

$$E_{\nu}^{min} = \frac{E_R + \sqrt{E_R(E_R + 2m_p)}}{2} \simeq \sqrt{\frac{E_R m_p}{2}}$$

### Фоновые процессы. Атмосферные нейтрино

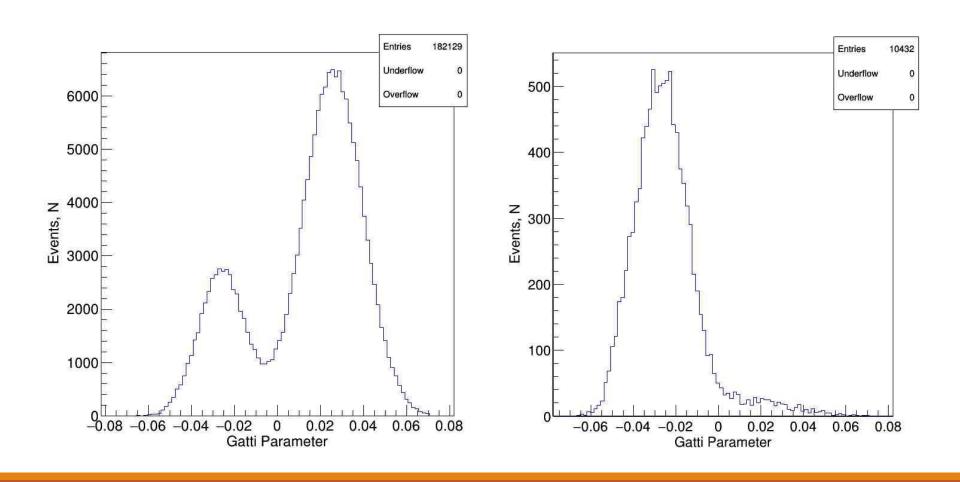
$$\frac{\mathrm{d}R}{\mathrm{d}E_R}(E_R) = N_p \int_{E_\nu^{min}(E_R)}^{+\infty} \frac{\mathrm{d}j}{\mathrm{d}E_\nu}(E_\nu) \frac{\mathrm{d}\sigma_{\nu p}}{\mathrm{d}E_R}(E_R, E_\nu) \mathrm{d}E_\nu$$

$$R_{\nu} = 0.3 \times 10^{-3} \, {\rm год^{-1}}$$

### Отбор событий. Первичные критерии отбора событий

- •Мюонное вето
- •Событие-кандидат на должно быть шумом электроники
- •Тип триггера 1
- •Событие-кандидат должно иметь один кластер
- •Энергия события меньше 1 МэВ
- •Пространственные координаты события (в метрах):  $Z \in (-1.8; 2.2), \sqrt{X^2 + Y^2 + Z^2} \le 2.8$

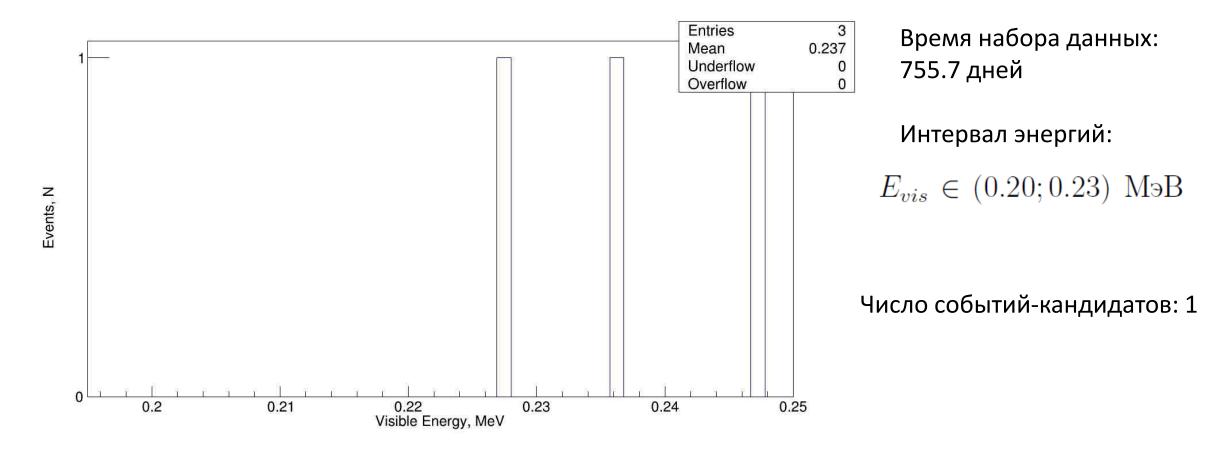
## Отбор событий. Отбрасывание событий распада $^{210}Po$



#### Отбор событий. Отбор по параметру Гатти

Параметр	Доля отброшенных событий	Число отобранных
отбора $G_0$	с параметром Гатти < 0, %	событий
0	98.58	712
0.01	99.86	489
0.02	99.99	354
0.03	99.99978	215

### Отбор событий. Отбор событий по энергиям



#### Заключение

- Был получен вид теоретического спектра по энергии событий от скрытой массы.
- Рассчитана ожидаемая скорость счёта событий от взаимодействия частиц возбуждённой скрытой массы с протонами мишени:  $R = 5.35 \, \text{год}^{-1}$ .
- Произведена оценка фонового вклада:
- события от распада  $^{210}Po$  были отброшены за счёт уменьшения конвективных потоков тяжёлых радиоактивных изотопов;
- была расчитана скорость счёта фоновых событий от упругого рассеяния атмосферных нейтрино на протоне, которая оказалась равной  $Rv = 0.3 \times 10^{-3} \, \text{год}^{-1}$ .
- Произведён отбор событий-кандидатов рассеяния частиц возбуждённой скрытой массы на протонах мишени. В период набора данных 2016-2019 гг. (755.7 дней) было отобрано одно событие. Экспериментальная скорость счёта таких событий оказалась равной  $R_{
  m эксп}=0.483~{
  m год}^{-1}$ .

### Спасибо за внимание!