МИНИСТЕРСТВО НАУКИ И ВЫСШЕГО ОБРАЗОВАНИЯ РОССИЙСКОЙ ФЕДЕРАЦИИ ФЕДЕРАЛЬНОЕ ГОСУДАРСТВЕННОЕ АВТОНОМНОЕ ОБРАЗОВАТЕЛЬНОЕ УЧРЕЖДЕНИЕ ВЫСШЕГО ОБРАЗОВАНИЯ

«Национальный исследовательский ядерный университет «МИФИ»

Институт ядерной физики и технологий КАФЕДРА №40 «ФИЗИКА ЭЛЕМЕНТАРНЫХ ЧАСТИЦ И КОСМОЛОГИЯ»

Научно-квалификационная работа аспиранта

по направлению подготовки: 03.06.01 «Физика и астрономия» Научная специальность: 1.3.15 «Физика атомных ядер и элементарных частиц, физика высоких энергий»

РАСЧЕТ ВОЗМОЖНЫХ ЭФФЕКТОВ СКРЫТОЙ МАССЫ ВСЕЛЕННОЙ В ЭКСПЕРИМЕНТАХ ПО КОСМИЧЕСКИМ ЛУЧАМ С ПОМОЩЬЮ РАЗЛИЧНЫХ ПРОГРАММНЫХ СРЕДСТВ И ТЕХНОЛОГИЙ

Выполнила: аспирант гр. А20-111

Научный руководитель

Москва, 2024

Шлепкина Е.С.

Белоцкий К. М.



- Рассматриваются различные модели скрытой массы (СМ): в виде частиц небарионной природы и в виде кластеров первичных черных дыр (ПЧД).
- Проблема происхождения позитронной аномалии в космических лучах («Эффект «ПАМЕЛЫ») и ее объяснение с помощью распада или аннигиляции частиц СМ с позитронами в конечном состоянии.
- Возникновение потоков гамма-излучения за счет Обратного Комптоновского Рассеяния (ICS) фотонов на высокоэнергетичных лептонах => возможная угловая анизотропия в гамма-излучении от источника M31
- Скрытая масса в виде кластеров ПЧД. Пересмотр результатов эксперимента МАСНО по поиску событий микролинзирования

ПОЗИТРОННАЯ АНОМАЛИЯ



ПРОТИВОРЕЧИЕ С ДАННЫМИ ПО ГАММА-ИЗЛУЧЕНИЮ



4



$$L_{\rm s} = X\bar{\psi}\psi$$
$$L_{\rm ps} = X\bar{\psi}\gamma^{5}\psi$$
$$L_{\rm v} = \bar{\psi}\gamma^{\mu}\psi X_{\mu}$$
$$L_{\rm pv} = \bar{\psi}\gamma^{\mu}\gamma^{5}\psi X_{\mu}$$

$$L_{\text{scalar}} = X\bar{\psi}(a+b\gamma^5)\psi$$

$$L_{\text{vector}} = \psi \gamma^{\mu} (a + b\gamma^{3}) X_{\mu} \psi$$

а и b - параметры этой модели, отвечающие за смешивание связей.

$$\frac{\Gamma(X \to e^+ e^\pm \gamma)}{\Gamma(X \to e^+ e^\pm)} = \min$$

• Тогда подавление FSR будет означать что:

5

МОДЕЛЬ РАСПАДА И РЕЗУЛЬТАТЫ

Главным образом в данной работе рассматривалась модель распада частицы скрытой массы на два позитрона ($X \rightarrow e^+e^+$, $X \rightarrow e^+e^+\gamma$)



 $L = X\bar{\psi}^C(a+b\gamma^5)\psi + X^*\bar{\psi}(a-b\gamma^5)\psi^C + \bar{\psi}\gamma^{\mu}A_{\mu}\psi$

процессов, указанных программные пакеты LanHEP и CalcHEP

> Для скалярной Х: Для векторной Х: $X \rightarrow e^+ + e^+$ $X \rightarrow e^+ + e^+$ $|M|^2 = 4m_x^2(a^2 + b^2) |M|^2 = 8m_x^2b^2$ $X \rightarrow e^+ + e^+ + \gamma$ $X \rightarrow e^+ + e^+ + \gamma$ $|M|^2 = 16(a^2 + b^2).$ $|M|^2 = 16b^2...$

Чтобы получить квадраты матричных элементов для

были

использованы

Отношение ширин распада этих процессов <u>не зависит</u> от параметров *а* и *b* => вершина взаимодействия в данном случае не влияет на подавление фотона

МОДЕЛЬ СКРЫТОЙ МАССЫ С ТЯЖЕЛОЙ ПРОМЕЖУТОЧНОЙ ЧАСТИЦЕЙ

Далее был рассмотрен распад незаряженной самосопряженной частицы X в некоторые тяжелые Y (Q = +2) и Y*(Q=-2)



Таким образом, мы можем рассмотреть различные вариации такой модели:

- 1. Х,Ү скалярные;
- 2. Х-векторная, Ү-скалярная;
- 3. Х,Ү-векторные;
- 4. Х-скалярная, Ү-векторная;

1) X,Y – скалярные $\mathcal{L} = X\overline{Y}Y + Y\overline{\psi^{c}}(a + b\gamma^{5})\psi + Y^{*}\overline{\psi}(a - b\gamma^{5})\psi^{c} - \overline{\psi}\gamma^{\mu}A_{\mu}\psi + A_{\mu}Y\partial^{\mu}Y^{*} + A_{\mu}Y^{*}\partial^{\mu}Y$

2) Х-векторная Ү-скалярная

 $\mathcal{L} = Y \partial^{\mu} X_{\mu} Y^{*} + X_{\mu} \partial^{\mu} Y Y^{*} + X_{\mu} \partial^{\mu} Y^{*} Y + X_{\mu} A^{\mu} Y^{*} Y + X_{\mu} \partial^{\mu} Y^{*} Y + X_{\mu} \partial^{\mu} Y^{*} Y + Y^{*} \overline{\psi} (a - b\gamma^{5}) \psi^{c} - \overline{\psi} \gamma^{\mu} A_{\mu} \psi + A_{\mu} Y \partial^{\mu} Y^{*} + A_{\mu} Y^{*} \partial^{\mu} Y$

В данном случае также наблюдалось сокращение параметризации

ПОДАВЛЕНИЕ ЗА СЧЕТ ТОЖДЕСТВЕННОСТИ

• Теории «темного атома» (мнокомпонентная СМ)

Khlopov, M. Y. Composite dark matter from stable charged constituents

- Принцип соответствия: абсолютное подавление дипольного излучения при испускании системы из двух однозаряженных частиц в классической квантовой физике
- Анализ вклада:

 $\frac{Br(e^+e^+\gamma)}{Br(e^+e^-\gamma)} = \min$

- Появление «радиационных нулей» в различных моделях (<u>Однофотонная теорема</u> - релятивистская версия отсутствия электрического дипольного излучения)
- Один фотон на два позитрона

8

ВКЛАД В ЭФФЕКТ ПОДАВЛЕНИЯ ФОТОНА



Подавление фотона в энергетическом спектре

• Изучено влияние энергии фотона FSR на подавление



УГЛОВАЯ АНИЗОТРОПИЯ ОТ ІСЅ ФОТОНОВ

Формула Клейна - Нишины

$$\frac{d\sigma}{d\epsilon_1' d\Omega_1'} = \frac{3}{16\pi} \sigma_T \left(\frac{\epsilon_1'}{\epsilon_1'}\right)^2 \left(\frac{\epsilon_1'}{\epsilon_1'} + \frac{\epsilon_1'}{\epsilon_1'} - \sin^2 \theta_1'\right) \delta\left(\epsilon_1' - \frac{\epsilon_1'}{1 + \frac{\epsilon_1'}{m}(1 - \cos \theta_1')}\right)$$



РАССЧЕТ ДИФФЕРЕНЦИАЛЬНОГО ПОТОКА

Где *J* - геометрический фактор

$$\bar{J}\Delta\Omega = \int_{\Delta\Omega} d\Omega \int_{\text{line-of-sight}} \frac{ds}{r_{\odot}} \left(\frac{\rho(r)}{\rho_{\odot}}\right)^{2}$$
$$Y(E) = \int_{E}^{M_{DM}} d\tilde{E} \frac{dN}{d\tilde{E}}$$

 $\mathcal{P}(\epsilon_1, E, r)$ - дифференциальная мощность излучения электронов в фотоны

$$\rho_{Ein}(r) = \rho_s \exp\left[-\frac{2}{\alpha}\left(\left(\frac{r}{r_s}\right)^{\alpha} - 1\right)\right], \ \alpha = 0.17$$

$$\rho_{NFW}(r) = \rho_s \frac{r_s}{r} \left(1 + \frac{r}{r_s}\right)^{-2}$$
12

$$\frac{d\Phi}{d\varepsilon_1} = \frac{1}{\varepsilon_1} \frac{\langle \sigma_{ann} v \rangle}{4\pi} r_{\odot} \frac{\rho_0^2}{M_{DM}^2} \bar{J} \Delta \Omega \int_{m_e}^{M_{DM}} dE \, \frac{\mathcal{P}(\varepsilon_1, E, r)}{\dot{\mathcal{E}}(E, r)} Y(E)$$

 ϵ_1 – энергия рассеянного фотона ϵ – энергия начального фотона $\langle \sigma_{ann} v \rangle \approx 3 \cdot 10^{-26} \, {\rm cm^3/cek}$ – сечение аннигиляции ρ_0 - плотность скрытой массы в M31 M_{DM} = 1 – 3 ТэВ – массы частицы СМ $\Delta \Omega = 3^\circ \times 5^\circ$ - Телесный угол охватывающий M31 и ее темного гало

КАРТА ПОТОКОВ ДЛЯ ИЗОТРОПНОГО СЛУЧАЯ



КАРТА ПОТОКОВ В АНИЗОТРОПНОМ СЛУЧАЕ

$$\frac{d\Phi}{d\epsilon_{1}} = \frac{1}{\epsilon_{1}} \frac{\langle \sigma_{ann}v \rangle}{4\pi} r_{0} \frac{\rho_{0}^{2}}{M_{DM}^{2}} \int_{\Delta\Omega} d\Omega \int_{\text{Los.}} \frac{ds}{r_{0}} \left(\frac{\rho(r)}{\rho_{0}}\right)^{2} \times \\ \times \int_{\Omega_{\gamma}} d\Omega_{\gamma} Q_{\gamma}(\Omega_{\gamma}) \int_{m_{e}}^{M_{DM}} dE \frac{\mathcal{P}(\epsilon_{1}, E, r)}{\dot{\mathcal{E}}(E, r)} Y(E) \\ Q_{\gamma}(r, \alpha) = \frac{1}{\pi Y(r)} \left(1 - \frac{r^{2}}{R^{2}} \sin^{2} \alpha\right)^{-1/2}, \\ Y(r) = 1 - \frac{r^{2} - R^{2}}{2rR} \ln \left(\frac{r+R}{r-R}\right) \\ \left(1 - \frac{R^{2}}{r^{2}}\right)^{1/2} \leq \cos \alpha \leq 1 \\ \alpha - \text{ угол налетания фотона, R - радиус талактического темного гало M31 и r - растояние до M31 }$$

ГЕОМЕТРИЧЕСКИЙ МЕТОД

 C_+ χ_+ $M_{31 Disk}$ A_+ $A_ C_ \chi_-$

Схема процесса рассеяния в верхней и нижней полусфере гало Андромеды с выбранными точками. Наблюдатель находится справа



Геометрическая схема вылета фотона в процессе рассеяния на *e*±. Рассматриваются две системы отсчета: реальная (а) и система покоя электрона (б).

- Энергия начального фотона
- є' Энергия рассеявшегося фотона
- m масса электрона
- ү Гамма-фактор начального электрона
- v скорость начального электрона

$$E'_{\max} = \frac{E(1-v\cos\chi)}{1-v+\frac{E}{\gamma m}(1-\cos\chi)} = \frac{(1+v)\gamma^2 E(1-v\cos\chi)}{1+(1+v)\gamma\frac{E}{m}(-\cos\chi)}$$

РЕЗУЛЬТАТЫ



ПОИСК СОБЫТИЙ-КАНДИДАТОВ МИКРОЛИНЗИРОВАНИЯ НА КЛАСТЕРАХ ПЧД НА ОСНОВЕ ДАННЫХ ЭКСПЕРИМЕНТА **MACHO**

МОТИВАЦИЯ

- ПЧД играют большую роль в нерешенных задачах теоретической физики и космологии (в особенности, описание СМ)
- Микролинзирование звезд Большого Магелланова Облака на кластере ПЧД могло бы проверить данную гипотезу (выделить область допустимых параметров кластера)

Основная задача

Поиск событий – кандидатов микролинзирования с помощью данных различных экспериментов для дальнейшего анализа, с целью ограничения параметров кластера ПЧД

МИКРОЛИНЗИРОВАНИЕ НА КЛАСТЕРЕ ПЧД

- Микролинзирование вид гравитационного линзирования, в случае если изображения отдельных объектов не могут быть разрешены с помощью приборов.
- Проявляется как уникальное увеличение блеска источника.
- Событие микролинзирования происходит, когда компактный объект проходит через «трубку» микролинзирования радиус которой рR_E

$$R_E^2 = r_{\odot} \frac{D_d D_{ds}}{D_s} \frac{m}{M_{\odot}}$$



ПАРАМЕТРЫ КЛАСТЕРА

Число ПЧД	10 ¹³
Масса Скопления, <i>М</i> _☉	10 ⁵
Диапазон масс ПЧД, M_{\odot}	10 ⁻⁸ –
	10 ²
Размер кластера, <u>пк</u>	~ 1
Средний профиль плотности	∼ r -3
скопления, $\rho(r)$	

f (m) = m^a, где a = -1.5

Y. Primordial structure of massiveblack hole clusters/ M. Y.Khlopov, S.G.Rubin, A.S.Sakharov //Astroparticle Physics.— 2005. —T.23,№2.—C.265—277.



КРИВЫЕ БЛЕСКА В СЛУЧАЕ КЛАСТЕРА



ОТБОР СОБЫТИЙ – КАНДИДАТОВ

Для выявления возможных событий – кандидатов микролинзирования, был разработан первичный набор <u>критериев</u>, по которым проводился отбор, в зависисмости от события:

- Один пик
- Ахроматичность
- Симметричность
- Длительность события: от нескольких часов до 300 дней
- При любом коэффициенте усиления



РЕЗУЛЬТАТЫ ОТБОРА

Эксперимент МАСНО, в течение 7 лет функционирования обнаружил 13-17 событий микролинзирования. В дополнение к ним были найдены еще три события



РЕЗУЛЬТАТЫ ОТБОРА



ОТБОР СОБЫТИЙ – КАНДИДАТОВ

Обновленные критерии

- Два или более пиков
- Симметричность и ахроматичность
- Длительность события: от нескольких часов до 300 дней
- При любом коэффициенте усиления





КАРТА ПОВЕРХНОСТНОЙ ПЛОТНОСТИ ЗВЕЗД

- Идея Β TOM, ЧТО внутреннее строение кластера, МОЖНО проверить с помощью изучения кривых блеска близлежащих к выделенным звездам, быть которые МОГЛИ микролинзированы.
- Смотрятся корреляции по времени и положению



ЗАКЛЮЧЕНИЕ

По итогам настоящей научно-квалификационной работы:

- Предложены и смоделированы моды распада и аннигиляции частицы СМ с тождественными фермионами в конечном состоянии;
- Были предложены два механизма подавления FSR и оценен их эффект: (1) параметризация лагранжиана взаимодействия и (2) тождественность частиц в конечном состояния;
- Рассмотрена задача асимметричного вылета фотонов обратного комптоновского рассеяния за счет геометрических особенностей Туманности Андромеды. Показано, что такая анизотропия существует;
- Проведен поиск событий микролинзирования на кластере ПЧД на фоне звезд Большого Магелланова Облака, с учетом внутреннего строения кластера. Найдены дополнительные события-кандидаты.

СПАСИБО ЗА ВНИМАНИЕ!

Актуальность исследования ПЧД

• Теоретически предсказаны

- Недавнее открытие гравитационных волн коллаборацией LIGO интерпретируемое как слияние двойных систем черных дыр с массами порядка 30 *М*⊙.
- Происхождение массивных черных дыр в центрах галактик.

СИГНАЛЫ ОТ ІСЅ ФОТОНОВ



ОГРАНИЧЕНИЯ НА МИКРОЛИНЗИРОВАНИЕ



ЭКСПЕРИМЕНТ МАСНО

- 1,27 метровый Большой Мельбурнский Телескоп
- Наблюдение за звездами БМО, ММО, галактического балджа в двух полосах пропускания
- За время работы наблюдал более 11 миллионов звезд.
- Зафиксировал 13 17 событий микролинзирования



Событие микролинзирования зафиксированное в эксперименте

Условия теоремы:

$$M_{\gamma} = 0,$$

If $\frac{Q_i}{p_i \cdot q} = same, all i$

 $\frac{Br(e^+e^+\gamma)}{Br(e^+e^-\gamma)} = \min$