

МИНИСТЕРСТВО НАУКИ И ВЫСШЕГО ОБРАЗОВАНИЯ РОССИЙСКОЙ ФЕДЕРАЦИИ ФЕДЕРАЛЬНОЕ  
ГОСУДАРСТВЕННОЕ АВТОМНОЕ ОБРАЗОВАТЕЛЬНОЕ УЧРЕЖДЕНИЕ ВЫСШЕГО ОБРАЗОВАНИЯ  
«НАЦИОНАЛЬНЫЙ ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКИЙ ЯДЕРНЫЙ УНИВЕРСИТЕТ «МИФИ»

ОТЧЕТ  
О НАУЧНО-ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКОЙ РАБОТЕ  
**КОСМОЛОГИЧЕСКАЯ ЭВОЛЮЦИЯ НОВЫХ ФОРМ  
СТАБИЛЬНЫХ АДРОНОВ.  
ЗАРЯДОВО-СИММЕТРИЧНЫЙ СЛУЧАЙ**

Научный руководитель  
Д.ф.-м.н., проф.  
Студент

М. Ю. Хлопов  
Н. Г. Монаков

# Введение

Согласно современным космологическим представлениям, частицы скрытой массы составляют около 25% космологической плотности. Кандидатами на роль таких частиц могут быть образования из новых тяжёлых кварков. На данном этапе рассматривается зарядово-симметричная модель таких тяжёлых фермионов.

В работе рассматривается модель Бейлина-Кукса [1] [2], предполагающая существование новых стабильных кварков  $U$ -типа в условиях зарядовой симметрии. Задача состоит в том, чтобы проследить космологическую эволюцию газа таких кварков и выяснить какие формы составных систем, как адронных, так и кластеров можно ожидать в результате этой эволюции. Заряд таких кварков полагается  $q_U = +\frac{2}{3}$ , а масса  $m_U > 1 \text{ TeV}$ , исходя из экспериментов по поиску новых стабильных кварков на БАК дающих ограничение снизу.

Рассмотрим кварки  $U$  и антикварки  $\bar{U}$  при разных температурах.

- При температурах  $T > m_U$   $U$  и  $\bar{U}$  находятся в равновесии с плазмой



на этом этапе концентрация фермионов  $n$

$$n = \int \frac{1}{(2\pi)^3} \cdot \frac{g_s}{e^{-\frac{E}{T}-\mu} + 1} = g_s \left( \frac{mT}{2\pi} \right)^{\frac{3}{2}} e^{-\frac{m}{T}} \quad (1)$$

последнее равенство написано для нерелятивистского случая с учетом  $\mu = 0$  в соответствии с зарядовой симметрией задачи.

- При температурах  $m_U > T > T^*$ , где

$$T^* = k \cdot m_U - \text{температура закалки}, \quad k = \frac{1}{30} \sim \frac{1}{20}$$

обратная реакция становится менее вероятной, поэтому равновесие смещается в сторону образования глюонов, соответственно



скорость аннигиляции есть

$$\Gamma = n \langle \sigma v \rangle$$

а изменение концентрации

$$\dot{n} = -n^2 \langle \sigma v \rangle - 3Hn$$

или переходя к относительной концентрации  $n_o$  с учетом

$$-Hdt = \frac{dT}{T}$$

$$dn_o = n_o^2 \cdot s \langle \sigma v \rangle HTdT, \quad \text{где } n_o = \frac{n}{s} \text{ - относительная концентрация} \quad (2)$$

$$\text{энтропия } s = \frac{\varepsilon + p + \mu n}{T} \stackrel{RD}{=} \frac{\varepsilon + \frac{1}{3}\varepsilon}{T} = \frac{4}{3} \frac{\varepsilon}{T} = g_{eff} \frac{4\pi^2}{45} T^3$$

$$\langle \sigma v \rangle = \left( \frac{\alpha_c}{m_U} \right)^2$$

$$g_{eff} = \sum_{bosons} g_s^b \cdot \left( \frac{T_b}{T} \right)^4 + \frac{7}{8} \sum_{fermions} g_s^f \cdot \left( \frac{T_f}{T} \right)^4 \approx 90$$

$\alpha_c = 0.12$  константа взаимодействия в КХД [3]. Учтя ещё

$$H = \sqrt{\frac{g_{eff} \cdot 4\pi^3}{45} G} \cdot T^2 = \sqrt{\frac{g_{eff} \cdot 4\pi^3}{45}} \cdot \frac{T^2}{m_{Pl}}$$

перепишем 2 в виде

$$\frac{dn_o}{n_o^2} = \left( \frac{\alpha_c}{m_U} \right)^2 \cdot g_{eff} \frac{4\pi^2}{45} \cdot \sqrt{\frac{45}{g_{eff} \cdot 4\pi^3 G}} \cdot dT$$

решением которого является

$$n_o = \frac{H}{\left( \frac{\alpha_c}{m_U} \right)^2 \cdot g_{eff} \frac{4\pi^2}{45} T^3} \quad (3)$$

- При температурах  $T \lesssim \alpha_c^2 \cdot m_U$  начинается объединение夸ков и антикварков в  $(UU)$   $U$ -дикварки и  $(UUU)$   $U$ -кластеры и аналогично для  $\bar{U}$



касательно  $\bar{U}$ - кластеров(аниутий) упомянем, что они могут объединяться с первичным гелием и создавать так называемый О-гелий, один из кандидатов на роль частиц скрытой массы.



так-же происходит образование мезонов с последующей аннигиляцией



в 5 скорость аннигиляции оценим аналогично аннигиляции  $J/\Psi$  мезона [4]

$$\tau = \frac{\alpha_c}{64\pi} \cdot \left(\frac{m_U}{T}\right)^{\frac{21}{10}} \cdot \frac{1}{m_U} = \frac{0.12}{64\pi} \left(\frac{1}{0.12}\right)^{\frac{21}{10}} \cdot \frac{1}{1 \text{ TeV}} \hbar \approx 10^{-27} c$$

а в 4 - скорость протекания обратной реакции [5]

$$t' = \frac{\hbar}{n < \sigma v >} \approx \frac{\hbar}{g_{eff} \cdot T^3 \cdot \frac{\alpha_c^2}{m_U^2}} \approx 10^{-24} c$$

видно, что  $t' \gg \tau$ , значит 4 следует записать в виде



т.е. мы показали, что на данном этапе реакция аннигиляции через связывания является эффективной

## **2 Заключение**

На данном этапе работы были освоены методы расчета эволюции тяжелых夸克ов на ранних стадиях эволюции Вселенной. Рассчитана зависимость закалённой концентрации夸克ов от их масс. Были освоены методы расчёта скоростей процессов аннигиляции, рекомбинации и разрушения связанных систем в космической плазме. На основе этих методов будет проведен анализ кинетики связывания тяжелых夸克ов в различные формы связных систем с целью выявить возможность их согласования с экспериментальными ограничениями на концентрацию аномальных изотопов, что в конечном итоге позволит проверить реалистичность данной зарядово-симметричной модели.

## Список литературы

- [1] Vladimir Kuksa and Vitaly Beylin. Heavy Quark Symmetry and Fine Structure of the Spectrum of Hadronic Dark Matter. *Symmetry*, 12(11):1906, 2020.
- [2] Vitaly Beylin, Maxim Yu. Khlopov, Vladimir Kuksa, and Nikolay Volchanskiy. Hadronic and Hadron-Like Physics of Dark Matter. *Symmetry*, 11(4):587, 2019.
- [3] Ian Hinchliffe and Aneesh V. Manohar. The QCD coupling constant. *Ann. Rev. Nucl. Part. Sci.*, 50:643–678, 2000.
- [4] K. Belotsky, Daniele Fargion, M. Yu. Khlopov, R. V. Konoplich, M. G. Ryskin, and K. I. Shibaev. May heavy hadrons of the 4th generation be hidden in our universe while close to detection? 11 2004.
- [5] K. M. Belotsky, E. A. Esipova, and A. A. Kirillov. On the classical description of the recombination of dark matter particles with a Coulomb-like interaction. *Phys. Lett. B*, 761:81–86, 2016.