ИССЛЕДОВАНИЕ ОБРАЗОВАНИЯ СВЯЗАННЫХ СОСТОЯНИЙ ТЕМНЫХ АТОМОВ В РАННЕЙ ВСЕЛЕННОЙ

Полянский Денис Евгеньевич

«ИФИМ» VRNH

Научный руководитель д.ф. - м.н., проф. М. Ю. Хлопов

Отчет о научно-исследовательской работе Москва, 27 декабря 2023 г.

Введение

В данной работе мы рассматриваем сценарий составной скрытой массы с участием гипотетически стабильных частиц X с зарядом -2n.

$$X^{-2n} + nHe^{+2} \longrightarrow XHe$$

при $T \approx 100$ кэВ.

Согласно ускорителю LHC, нижнее ограничение на массу частицы X: $m_{\rm X} \approx 1~{\rm T}$ эВ.

Структура данного состояния зависит от параметра [1] $a=\alpha Z_x Z_\alpha A m_p R$, где α - постоянная тонкой структуры, Z_x, Z_α - зарядовые числа частицы X и п α -частиц соответственно, A,R - массовое число и радиус п α -частичного ядра соответственно.

ХНе и его структура

При $1 < a < \infty$ связанные состояния выглядят как атомы Томсона, в которых nHe колеблется вокруг тяжелой отрицательно заряженной частицы.

Потенциал взаимодействия в зависимости от расстояния r между центрами:

$$U_{\mathsf{XHe}}(r) = \begin{cases} -\frac{4e^{2}n^{2}}{2R} \left(3 - \left(\frac{r}{R} \right)^{2} \right), & r < R \\ -\frac{4e^{2}n^{2}}{r}, & r > R \end{cases} \tag{1}$$

Расчёты в [2] показывают, что амплитуда таких колебаний будет $\sim 10^{-16}$ см, при этом размеры "тёмного" атома $R>10^{-13}$ см. Это свидетельствует об устойчивости системы XHe.

Условия на столкновительность ХНе

Характерное время взаимодействия au меньше времени расширения:

$$\tau = \frac{1}{v n_{\mathsf{X}} \sigma} < t \tag{2}$$

где
$$\sigma=\pi R^2, \quad R=1.2\cdot 10^{-13}(4n)^{\frac{1}{3}}/(200{\rm MpB}), \quad v=\sqrt{\frac{2T}{m_{\rm X}}}c,$$
 $t=1.7\left(\frac{1{\rm MpB}}{T}\right)^2{\rm c}.$

$$n_{\rm X} = \frac{\rho_{\rm X}}{m_{\rm X}} = \frac{\rho_{\rm X,0}}{m_{\rm X}} (z+1)^3 = \frac{5\Omega_{\rm b,0}\rho_{\rm c}}{m_{\rm X}} \left(\frac{T}{T_0}\right)^3$$

тут мы берём: $\Omega_{\rm b,0}=0.05,\ T_0=2.5\cdot 10^{-4}\ {\rm Эв},\ \rho_{\rm c}=4.7\cdot 10^{-6}\ {\rm GeV\over cm^3}.$ Итог ($m_X = 1$ ТэВ):

$$T \gtrsim \frac{m_{\rm X}}{n^{\frac{4}{9}}} \cdot 1.4 \cdot 10^{-8} = \frac{14 \text{ K} \cdot 3B}{n^{\frac{4}{9}}}$$
 (3)

Образование связанных состояний ХНе

В нулевом приближении для образования связанных состояний XHe можно привести аналогию с образованием молекулы H_2 :

$$\begin{split} \mathbf{H} + e &\rightleftarrows \mathbf{H}^- + h\nu \\ \mathbf{H} + \mathbf{H}^- &\rightleftarrows \mathbf{H}_2 + e \end{split}$$

Тогда по аналогии:

$$XHe + He \rightleftharpoons (XHe)^{+2} + h\nu$$
 $XHe + (XHe)^{+2} \rightleftharpoons (XHe)_2 + He$

Сечение Фоторасщепления [3]:

$$\sigma(\nu) = \frac{6.85 \cdot 10^{-18} \gamma k^3}{(1 - \gamma \varrho)(\gamma^2 + k^2)^3} \text{ cm}^2, \tag{4}$$

где k - волновое число отщеплённого электрона (в нашем случае He), $\gamma \approx 0,0013$ - параметр, связанный со сродством водорода к электрону, и $\varrho \approx 2.646$ - эффективная дальность (в случае n=1). γ и ϱ выражены в а.е.м.

Численный рассчёт $lpha_9$ и $lpha_4$

В [3] можно взять коэффициент скорости фоторасщепления:

$$\alpha_9 = \int_{\nu_1}^{\infty} \frac{4F_{\nu}\sigma(\nu)d\nu}{h\nu}.$$
 (5)

Где $F_{
u}=rac{2\pi h
u^3}{c^2}rac{1}{e^{rac{h
u}{kT}}-1}$ - поток излучения А.Ч.Т., выраженный через формулу Планка.

Коэффициент скорости образования:

$$\alpha_4 = \int_{0}^{\infty} \left(\frac{m_{\text{He}}}{2\pi kT}\right)^{\frac{3}{2}} e^{-\frac{m_{\text{He}}v^2}{2kT}} v\sigma(v) 4\pi v^2 dv.$$
 (6)

Где
$$\sigma(v)=rac{1}{2}\left(rac{h
u}{mvc}
ight)^2rac{\sigma(
u)}{e^{rac{-h
u}{kT}}}$$
 — сечение захвата.

Результаты численного рассчёта

Таблица: Коэффициенты скорости фоторасщепления и образования в зависимости от температуры:

Т,КэВ	α_9,c^{-1}	$lpha_4,$ см 3 с $^{-1}$
100	$7.29 \cdot 10^{-6}$	$1.84 \cdot 10^{-10}$
75	$4.73 \cdot 10^{-6}$	$1.84 \cdot 10^{-10}$
50	$2.58 \cdot 10^{-6}$	$1.84 \cdot 10^{-10}$
25	$9.11 \cdot 10^{-7}$	$1.84 \cdot 10^{-10}$
10	$2.30 \cdot 10^{-7}$	$1.84 \cdot 10^{-10}$

Заключение

- В работе рассматривается гипотеза составной скрытой массы, в которой гипотетические стабильные частицы с зарядом -2n образуют нейтральные атомоподобные состояния XHe с первичными ядрами гелия.
- Оценены интервалы температур, при которых тёмные атомы будут столкновительными.
- Рассмотрен вариант образования связанных состояний XHe, как аналогия с образованием молекулы водорода.
- Получены оценки на коэффициенты скорости образования и фоторасщепления в зависимости от температуры $10~{\rm K}$ эВ $\leqslant T \leqslant 100~{\rm K}$ эВ при ${\rm n}=1.$

- V. Beylin, M. Khlopov, V. Kuksa and N. Volchanskiy, *Hadronic and hadron-like physics of dark matter, Symmetry* **11** (2019) 587.
- T.E. Bikbaev, M.Y. Khlopov and A.G. Mayorov, *Numerical simulation* of bohr-like and thomson-like dark atoms with nuclei, 2021.
 - T. de Jong, *The density of h2 molecules in dark interstellar clouds*, Aug, 1972.