

Исследование ядерного взаимодействия темных атомов с ядрами вещества

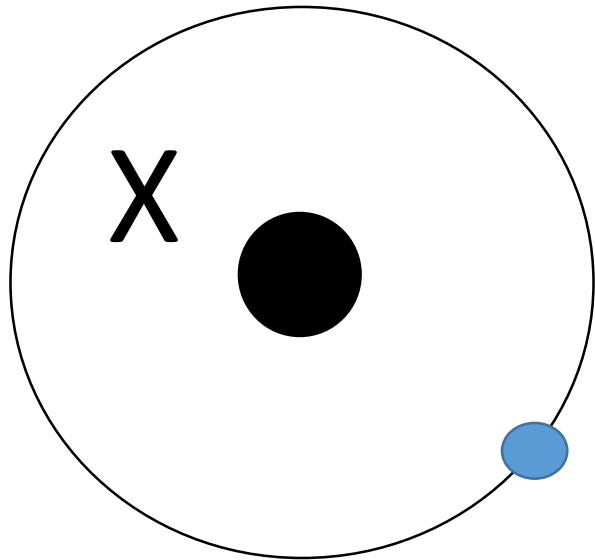
Презентация подготовлена Байковой С.Ф
Научный руководитель Хлопов М. Ю.
Научный консультант Сопин Д.О

Цели работы



1. Определить скорости реакции $Xp(d,\gamma)X^3He$, используя данные о скорости реакции $d(p,\gamma)^3He$
2. Определить S -фактор реакции $Xp(d,\gamma)X^3He$
3. Рассчитать значения S -фактора для диапазона энергий $0,001MeV - 2MeV$
4. Определить зависимость S -фактора реакции от массы ядра темного иона и его заряда

Описание модели темного атома



● -тяжелая, не барионная, частица с зарядом Z_x

$$Z_x = -2n, n=1,2,3\dots$$

● заряженная частица материи

Расчет скорости реакции $\langle \sigma v \rangle$



Скорость реакции зависит от S-фактора реакции следующим образом:

$$\langle \sigma v \rangle = \left(\frac{8}{\pi \mu} \right)^{1/2} \frac{1}{(kT)^{3/2}} \times \int_0^{\infty} e^{-2\pi\eta} S(E) e^{-E/kT} dE, \quad [1]$$

где:

μ — приведенная масса снаряда и мишени,

N_A — число Авогадро,

k — постоянная Больцмана,

E — энергия в системе центра масс.

Определение S-фактора $S_x(E)$ реакции $Xp(d,\gamma)X^3He$



Сечение реакции выражается через S-фактор и фактор Гамова:

$$\sigma(E) = \frac{S(E)}{E} e^{-2\pi\eta},$$

следовательно

$$S(E) = E e^{2\pi\eta} \sigma(E).$$

Выражение для сечения реакции имеет следующий вид:

$$\sigma(E) = \frac{2\pi\eta}{e^{2\pi\eta} - 1} \cdot \frac{1}{4I(E)} \cdot \frac{\mu}{(2\pi)^2 4\epsilon_3(E)} \int |M_{fi}^{\text{nucl}}|^2 d\Omega_3,$$

где $\epsilon_3(E) = m_1 + m_2 + E - p_3(E)$,

$$I = |\mathbf{p}|(\epsilon_1 + \epsilon_2) = p \left(m_1 + m_2 + \frac{p^2}{2\mu} \right) = \sqrt{2\mu E} (m_1 + m_2 + E).$$

Определение S-фактора $S_x(E)$ реакции $Xp(d,\gamma)X^3He$



Таким образом было получено итоговое выражение для S-фактора реакции

$$S(E) = E \cdot \frac{2\pi\eta}{1 - e^{-2\pi\eta}} \cdot \frac{1}{4I} \cdot \frac{\mu}{(2\pi)^2 4\varepsilon_3(E)} \int |M_{fi}^{\text{nucl}}|^2 d\Omega_3.$$

Будем считать что функция \mathcal{M}

$$\mathcal{M} = \int |M_{fi}^{\text{nucl}}|^2 d\Omega_3.$$

одинакова для реакции $Xp(d,\gamma)X^3He$ и $d(p,\gamma)^3He$

Определение S-фактора $S_x(E)$ реакции $Xp(d,\gamma)X^3He$

Определить S-фактор $S_x(E)$ для реакции $Xp(d,\gamma)X^3He$ можно зная S-фактор реакции и $d(p,\gamma)^3He$ ^[2] из соотношения

$$S_x(E) = \frac{f_x(E)}{f(E)} \cdot S(E),$$

$$f(E) = \frac{2\pi\eta}{1 - e^{-2\pi\eta}} \cdot \frac{1}{4\sqrt{2\mu_{12}E}(m_1 + m_2 + E)} \cdot \frac{\mu}{(2\pi)^2 4(m_1 + m_2 + E - p_3(E))},$$

$$p_3(E) = -m_3 + \sqrt{m_3(-m_3 + 2(m_1 + m_2 + E))}.$$

$$\eta = Z_1 Z_2 e^2 \cdot \sqrt{\frac{\mu_{12}}{2E}}.$$

- $m_1 = m_p = 938,272$ МэВ,
- $m_2 = m_d = 1875,612$ МэВ,
- $m_3 = m_{^3He} = 2808,391$ МэВ.
- $Z_1 = Z_p = 1,$
- $Z_2 = Z_d = 1$

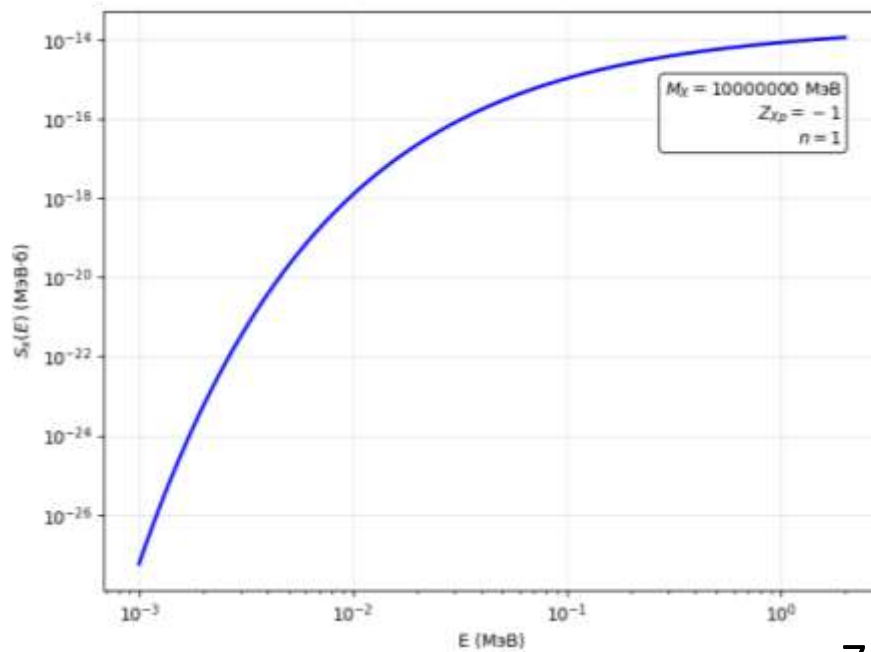
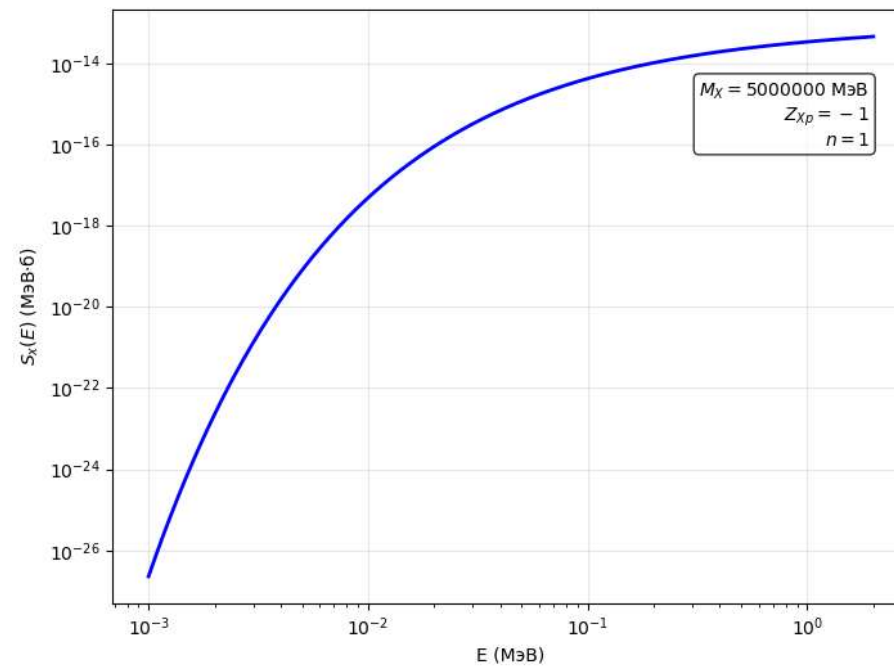
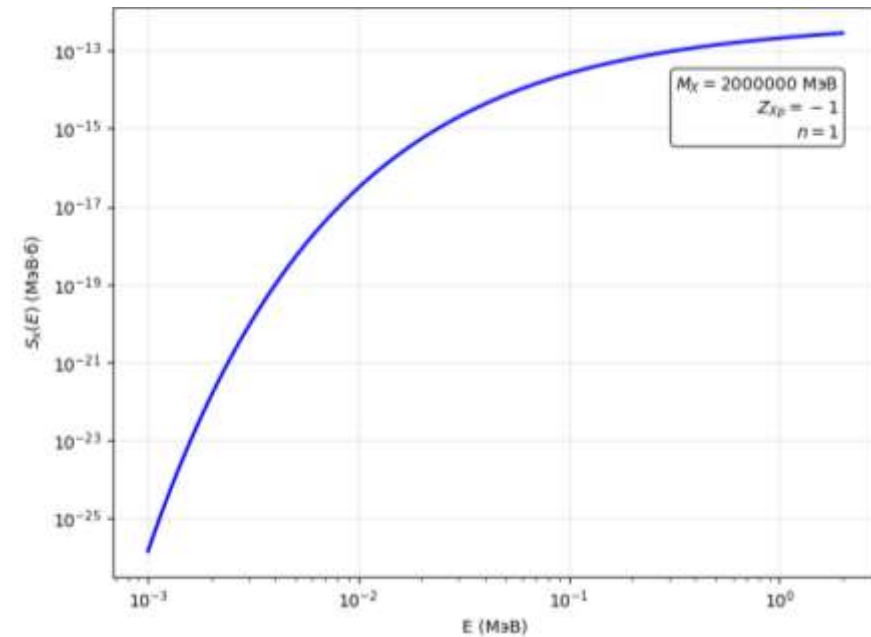
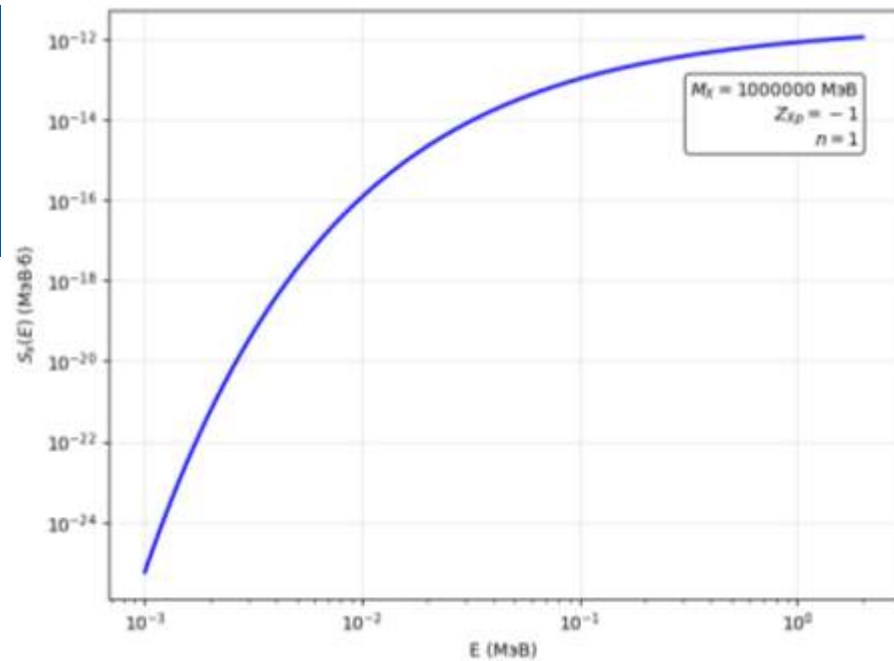
$$f_{Xp}(E) = \frac{2\pi\eta_x}{1 - e^{-2\pi\eta_x}} \cdot \frac{1}{4\sqrt{2\mu_{01}E}(m_{Xp} + m_d + E)} \cdot \frac{\mu_{01}}{(2\pi)^2 4(m_{Xp} + m_d + E - p_{3x}(E))},$$

$$p_{3x}(E) = -m_{X^3He} + \sqrt{m_{X^3He}(-m_{X^3He} + 2(m_{Xp} + m_d + E))}.$$

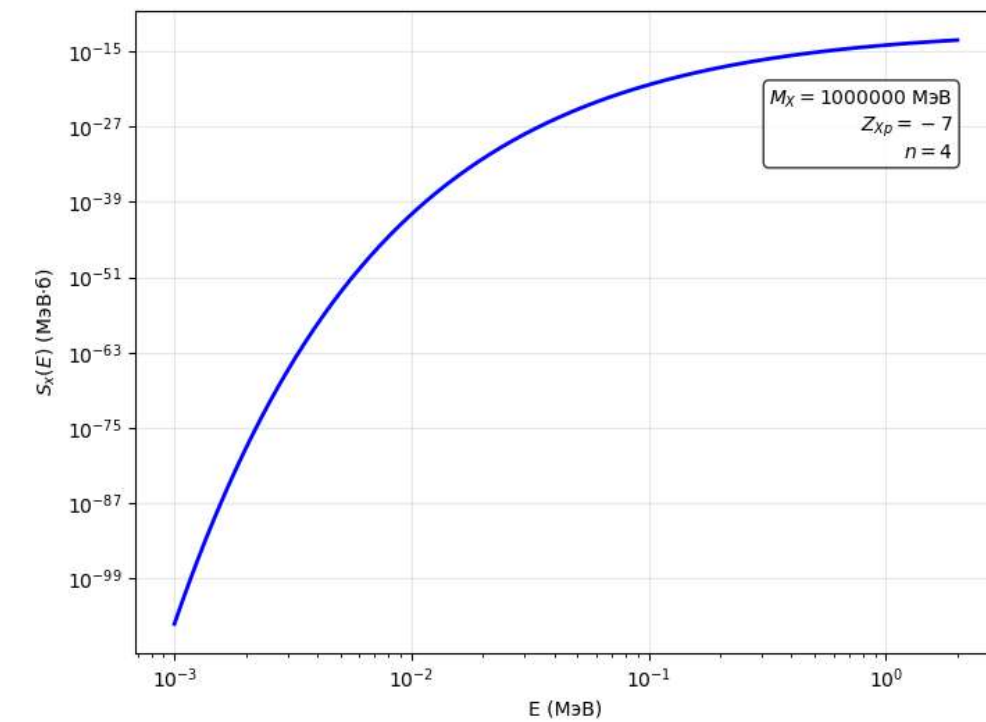
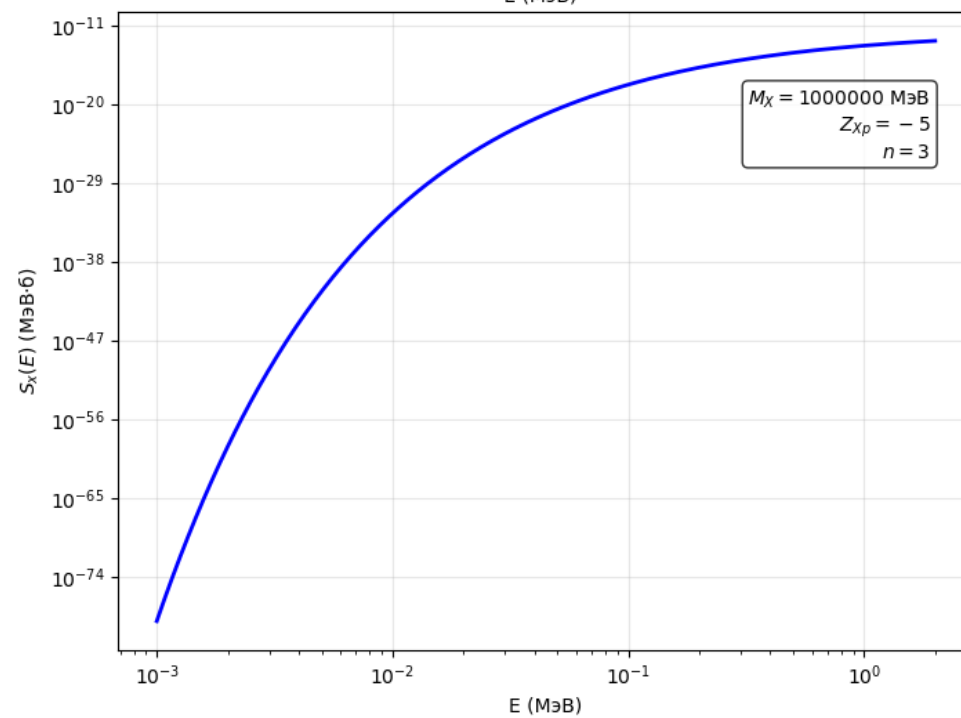
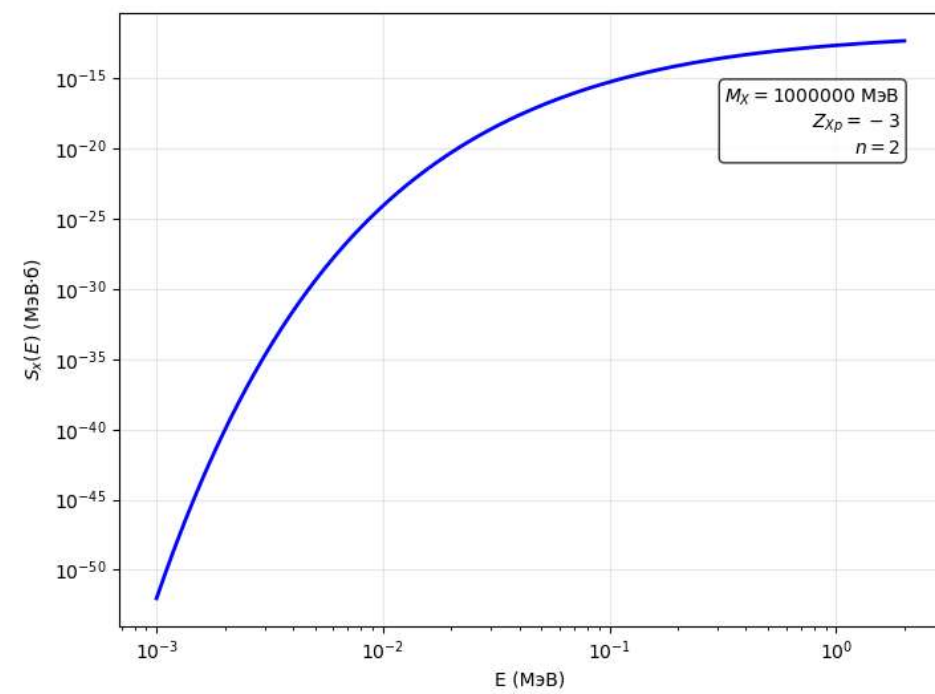
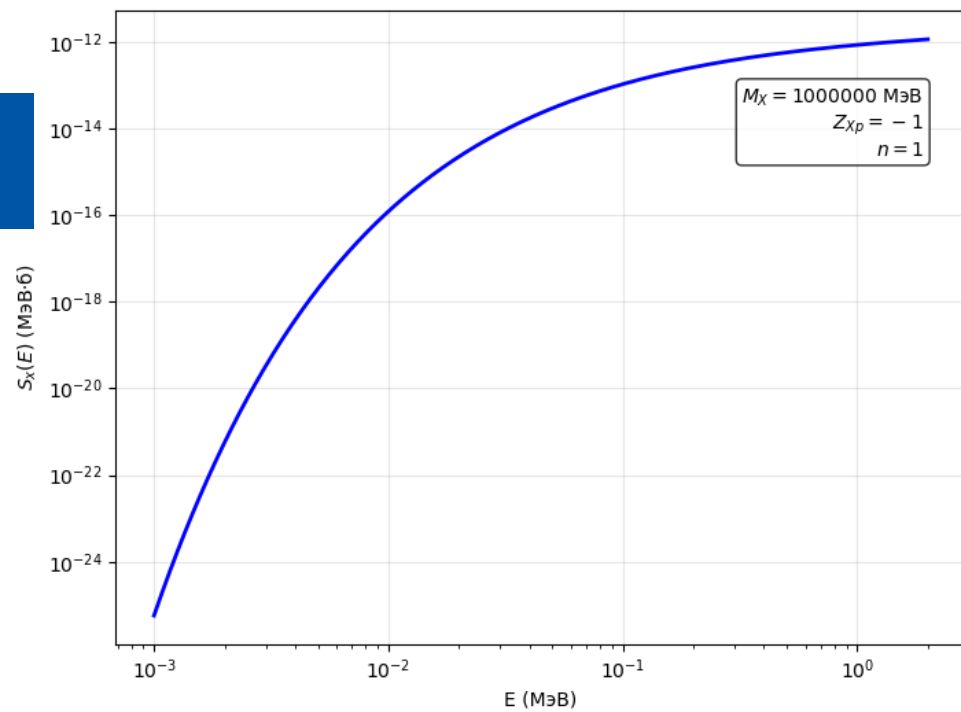
$$\eta_x = Z_{Xp} \cdot Z_d \cdot e^2 \cdot \sqrt{\frac{\mu_{01}}{2E}}.$$

- $m_{Xp} = M_X + m_p - |Q_1|$, где $|Q_1|$ — энергия связи протона в атоме X_p
- $m_d = 1875,612$ МэВ,
- $m_{X^3He} = M_X + m_{^3He} - |Q_2|$, где $|Q_2|$ — энергия связи 3He в атоме $X_{^3He}$
- $Z_{Xp} = -2n + 1$, $n = 1, 2, 3, \dots$
- $Z_d = 1,$

Зависимость S-фактора от массы ядра темного иона



Зависимость S-фактора от величины заряда Z_x



1. Была найдена зависимость S-фактора реакции $Xp(d,\gamma)X^3He$ от S-фактора реакции $p(d,\gamma)^3He$
2. Рассчитаны значения S-фактора для диапазона энергий 0,001МэВ – 2МэВ
3. S-фактор зависит от массы темного ядра и заряда темного атома. Изменение заряда темного атома вносит большее изменение в значение S-фактора, чем изменение массы темного ядра.
4. Найденные значения S-фактора будут использованы для расчета скорости реакции $Xp(d,\gamma)X^3He$.

- [1] Christian Iliadis. Nuclear physics of stars. John Wiley & Sons, 2015.
- [2] Joseph Moscoso и др. “Bayesian Estimation of the $d(p, \gamma) {}^3\text{He}$ Thermonuclear ReactionRate”. В: The Astrophysical Journal 923.1 (2021), с. 49.
- [3] Владимир Берестецкий, Евгений Лифшиц и Лев Питаевский. Теоретическая физика. Том 4. Квантовая электродинамика. ЛитРес, 2016.
- [4] Аледсандр Сергеевич Давыдов. Квантовая механика. Рипол Классик, 1968.

Спасибо за внимание!

Вывод выражения для сечения реакции $\sigma(E)$

Сечение процесса $2 \rightarrow 2$ описывается общей формулой:

$$d\sigma = (2\pi)^4 \delta^{(4)}(P_f - P_i) |M_{fi}|^2 \frac{1}{4I} \prod_a \frac{d^3 p'_a}{(2\pi)^3 2\varepsilon'_a}. \quad [3]$$

Рассмотрим процесс, в котором две начальные частицы 1 и 2 превращаются в две конечные частицы 3 и 4. Формула 2 примет вид:

$$d\sigma = (2\pi)^4 \delta^{(4)}(p_3 + p_4 - p_1 - p_2) |M_{fi}|^2 \frac{1}{4I} \frac{d^3 p_3}{(2\pi)^3 2\varepsilon_3} \frac{d^3 p_4}{(2\pi)^3 2\varepsilon_4},$$

где:

- $\varepsilon_3, \varepsilon_4$ — энергии конечных частиц,
- $I = \sqrt{(p_1 p_2)^2 - m_1^2 m_2^2}$.

Вывод выражения для сечения реакции $\sigma(E)$

Четырёхмерная дельта-функция распадается на произведение дельта-функций по энергии и импульсу:

$$\delta^{(4)}(p_3 + p_4 - p_1 - p_2) = \delta(\varepsilon_3 + \varepsilon_4 - \varepsilon_1 - \varepsilon_2) \cdot \delta^{(3)}(\mathbf{p}_3 + \mathbf{p}_4 - \mathbf{p}_1 - \mathbf{p}_2).$$

Снятие $\delta^{(3)}$

Интегрируем выражение для $d\sigma$ по d^3p_4 :

$$\int d^3p_4 \delta^{(3)}(\mathbf{p}_3 + \mathbf{p}_4) \frac{1}{2\varepsilon_4} = \frac{1}{2\varepsilon_4(\mathbf{p}_3)},$$

после интегрирования $\mathbf{p}_4 = -\mathbf{p}_3$, а ε_4 становится функцией $p_3 = |\mathbf{p}_3|$.

После этого выражение принимает вид:

$$d\sigma = \delta(\varepsilon_3(p_3) + \varepsilon_4(p_3) - \varepsilon_1 - \varepsilon_2) |M_{fi}|^2 \frac{1}{4I} \frac{d^3p_3}{(2\pi)^2 4\varepsilon_3(p_3)\varepsilon_4(p_3)}.$$

$$d^3p_3 = p_3^2 dp_3 d\Omega_3, \quad d\Omega_3 = \sin\theta_3 d\theta_3 d\varphi_3.$$

Таким образом:

$$d\sigma = \delta(\varepsilon_3(p_3) + \varepsilon_4(p_3) - \varepsilon_1 - \varepsilon_2) |M_{fi}|^2 \frac{1}{4I} \frac{p_3^2 dp_3 d\Omega_3}{(2\pi)^2 4\varepsilon_3(p_3)\varepsilon_4(p_3)}.$$

Вывод выражения для сечения реакции $\sigma(E)$

Для процесса $1+2 \rightarrow 3+\gamma$ в нерелятивистском пределе в системе центра инерции:

$$d\sigma = \delta(\varepsilon_3(p_3) + p_3 - \varepsilon_1(p) - \varepsilon_2(p)) |M_{fi}|^2 \frac{1}{4I} \frac{p_3^2 dp_3 d\Omega_3}{(2\pi)^2 4 \varepsilon_3(p_3) p_3},$$

Заметим, что

$$p_3 dp_3 = \frac{1}{2} d(p_3^2) = \frac{2\mu}{2} d\left(\frac{p_3^2}{2\mu}\right) = \mu dE$$

Сняв $\delta(\varepsilon_3(p_3)+p_3 - \varepsilon_1(p)-\varepsilon_2(p))$ получим

$$d\sigma = |M_{fi}|^2 \frac{1}{4I(E)} \frac{\mu d\Omega_3}{(2\pi)^2 4 (m_1 + m_2 + E - p_3(E))},$$

Вывод выражения для сечения реакции $\sigma(E)$

Рассмотрим матричный элемент:

$$|M_{fi}|^2 = |M_{fi}^{\text{nucl}}|^2 \cdot |\psi(0)|^2,$$

где $|\psi(0)|^2$ — квадрат волновой функции относительного движения в нуле.

$$|\psi(0)|^2 = \frac{2\pi\eta}{e^{2\pi\eta} - 1},$$

а параметр Зоммерфельда η определяется как

$$\eta = \frac{Z_1 Z_2 e^2}{\hbar} \cdot \frac{\mu}{p}, \quad p = \sqrt{2\mu E}.$$

Тогда

$$\sigma(E) = \frac{2\pi\eta}{e^{2\pi\eta} - 1} \cdot \frac{1}{4I(E)} \cdot \frac{\mu}{(2\pi)^2 4\epsilon_3(E)} \int |M_{fi}^{\text{nucl}}|^2 d\Omega_3.$$

Вывод выражения для расчета S-фактора $S_x(E)$ реакции $Xp(d,\gamma)X^3He$

S-фактор следующим образом связан с энергией и сечением реакции:

$$S(E) = E e^{2\pi\eta} \sigma(E).$$

Подставляя выражение для $\sigma(E)$, находим:

$$S(E) = E \cdot \frac{2\pi\eta}{1 - e^{-2\pi\eta}} \cdot \frac{1}{4I} \cdot \frac{\mu}{(2\pi)^2 4\epsilon_3(E)} \int |M_{fi}^{\text{nucl}}|^2 d\Omega_3.$$