

# ОТЧЕТ О НАУЧНО-ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКОЙ РАБОТЕ

# РЕЗОНАНСНЫЕ РЕАКЦИИ С УЧАСТИЕМ АНТИНЕЙТРИНО

Научный руководитель д.ф.-м.н: М. И. Криворученко Студент: Н. А. Кривошееев

# Этапы работы

- 1. Изучение теории бета-распада и индуцированного электронного захвата вместе с научным руководителем
- 2. Изучение таблицы изотопов для нахождение резонансных реакций
- 3. Нахождение скорости "самолета"
- 4. Оценка сечения реакции
- 5. Написание программы
- 6. Подведение результатов

# Некоторые теоретические факты



Бета-распад нейтрона — спонтанное превращение свободного нейтрона в протон с излучением β-частицы (электрона) и электронного антинейтрино:

$${}_{0}^{1}\mathbf{n} \to e^{-} + \overline{\nu_{e}} + {}_{1}^{1}\mathbf{p} \tag{1}$$

$${}_{Z}^{A}X \rightarrow {}_{Z+1}^{A}Y + e^{-} + \overline{\nu_{e}} \tag{6}$$

Q-величина - важнейшая характеристика бета-распада. Значение  $Q_{\beta_-}$ , или энергия, выделяющаяся во время бета-распада, определяет кинетическую энергию испускаемых бета-частиц и нейтрино. Знание значения  $Q_{\beta_-}$  позволяет предсказать поведение ядра после распада, распределение энергии среди продуктов распада и выяснить вопрос о стабильности изотопов.

$$Q_{\beta_{-}} = (M_{perent} - M_{daughter})c^{2}, \tag{7}$$

Где  $M_{perent}, M_{daughter}$  - массы родительского и дочернего нейтрального атома, c - скорость света в вакууме

# Некоторые теоретические факты



Для резонансного захвата необходимо выполнение баланса энергии: энергия антинейтрино должна быть равна сумме энергии, требуемой для электронного захвата, энергии возбуждения ядра и энергии образованной в результата захвата электрона.

$$E_{\overline{\nu_e}} = Q_{EC} + E + E_{vacancy}$$

## Энергия отдачи ядра



После захвата электрона, дочернее ядро заберет на себя часть энергии электрона, в виде кинетической энергии. Что бы не учитывать эту энергию, можно например, проводить эксперимент в какой-нибудь движущейся относительно наблюдателя системе отсчета со скоростью и, назовем ее скоростью "самолета".

$$p_e + p = p_{\nu}$$

$$\frac{p_e^2}{2m_e} + \frac{p^2}{2M} + Q = p_{\nu}c$$

## Энергия отдачи ядра



Захват электрона происходит с К оболочки из связанного состояния, поэтому можно считать, что импульс электрона нулевой. Тогда:

$$\frac{u}{c} = (1 - \sqrt{1 - 2\frac{Q}{Mc^2}}) \approx \frac{Q}{Mc^2}$$

Например для He-3 величина распада равна Q = 18.591кэB, а масса покоя M = 2.8 ГэB, тогда скорость нашего "самолета"равна:

$$u \approx 7174 \frac{\mathbf{KM}}{\mathbf{q}}$$

# Энергия отдачи ядра



v = 7000 км/час, **детектор из 3He** под крылом СУ-57 вместо ракеты, резонансная реакция

3T -> 3He + антинейтрино 18.6 кэВ (авианосец) антинейтрино 18.6 кэВ + 3He -> 3T (СУ-57)







#### Сечение реакции



1. Определить поправки первого приближения к собственному значению и правильные функции нулевого приближения для двукратно вырожденного уровня.

Решение. Уравнение (39,2) имеет здесь вид

$$\begin{bmatrix} V_{11} - E^{(1)} & V_{21} \\ V_{12} & V_{22} - E^{(1)} \end{bmatrix} = 0$$

(индексы 1, 2 соответствуют двум произвольно выбранным невозмущенным собственным функциям  $\psi_1^{(0)}$  и  $\psi_2^{(0)}$  данного вырожденного уровня). Решая его, находим

$$E^{(1)} = \frac{1}{2} \left[ V_{11} + V_{22} \pm \hbar \omega^{(1)} \right], \tag{1}$$

где введено обозначение

$$\hbar\omega^{(1)} = V \overline{(V_{11} - V_{22})^2 + 4 |V_{12}|^2}$$

для разности двух значений поправки  $E^{(1)}$ . Решая, далее, уравнения (39,1) с этими значениями  $E^{(1)}$ , получим для коэффициентов в нормированных правильных функциях нулевого приближения  $\psi^{(0)} = c_1^{(0)} \psi_1^{(0)} + c_2^{(0)} \psi_2^{(0)}$  значения

$$c_{1}^{(0)} = \left\{ \frac{V_{12}}{2 |V_{12}|} \left[ 1 \pm \frac{V_{11} - V_{22}}{\hbar \omega^{(1)}} \right] \right\}^{1/2},$$

$$c_{2}^{(0)} = \pm \left\{ \frac{V_{21}}{2 |V_{12}|} \left[ 1 \mp \frac{V_{11} - V_{22}}{\hbar \omega^{(1)}} \right] \right\}^{1/2}.$$
(2)

#### Сечение реакции



При резонансном поглощении антинейтрино веществом детектора, уровень его энергии становится вырожденным, так как в этом случае может произойти и обратная реакция. Взаимодействие антинейтрино с веществом детектора идет за счет обмена W-бозонами, в потенциале Юкавы  $U(r) = \frac{\alpha}{r}e^{-\frac{r}{a}}$ , где  $\alpha = -\frac{\hbar cg^2}{4\pi} \approx -1.166 \cdot 10^{-26}$ Дж · м, a - комптоновская длина волны для W-бозона. $(a \approx 2.45 \cdot 10^{-18} \text{м})$ 

$$\sigma \leq 10^{-37} \text{m}^2$$

#### Сечение реакции



Так же сечение можно оценить использую унитарный предел сечения при рассеянии:

$$\sigma \leq \pi R^2$$

Где R - наибольший прицельный параметр. Значение R - нетрудно найти вводя ограничение на орбитальный момент, это делается для сохранения унитарности рассеяния  $Rp = L_{max}$ . Тогда:

$$\sigma \le \pi \frac{\hbar^2 l_{max}^2}{p_{\nu}^2} \frac{1}{k^2} \approx \left(\frac{\hbar c}{Q}\right)^2 \approx 10^{-22} \mathbf{m}^2 \tag{14}$$

# Программа



Как видно, поиск резонансных реакций довольно трудоемкая работа, так как искать энергии атомов в таблице вручную требует больших временных затрат. Для автоматизации процесса

отбора реакций была написана программа на Fortran, которая перебирает каждый изотопы для реакций на детекторе и на источнике. С учетом скорости нашего "самолета программа правильно выдает значения нужных для резонанса энергий антинейтрино.

#### Итог



Исходя из всего вышеперечисленного, нетрудно понять что резонансные реакции действительно можно поставить, а это значит, что если выбирать как источник антинейтрино Sb-126, и детектора Xe-129, а также множество других реакций, найденных программой, то с большой долей вероятности сечение образованных антинейтрино будет достаточным, для их изучения.

Для усовершенствования модели, в работе требуется рассмотреть случай непрерывного спектра антинейтрино, который возникает при удаление электрона на бесконечность. А также придумать более точную модель взаимодействия антинейтрино с веществом для лучший оценок сечения.



Спасибо за внимание!