Министерство науки и высшего образования Российской Федерации Федеральное государственное автономное образовательное учреждение высшего образования «Национальный исследовательский ядерный университет «МИФИ»

Отчет

о научно-исследовательской работе

Поток антинейтрино от реактора на быстрых нейтронах БН-800



Научный руководитель к.ф.-м.н., доцент

Литвинович Е.А

Студент

Вакуленко В.А

Задачи

- Осуществить расчет потока антинейтрино от реактора на быстрых нейтронах
- Сравнить полученные данные для БН-800 с данными для ВВЭР-1000 с целью исследования влияние таких параметров как загрузка топлива и количество захвата нейтронов на поток антинейтрино
- Рассмотреть применимость нейтринного метода мониторинга реактора ВВЭР-1000 для реактора БН-800

Актуальность

- Детальный расчет потока антинейтрино для быстрых реакторов с топливной загрузкой, включающей 16% МОКС и урановое топливо, ранее не проводился.
- В реакторах на тепловых нейтронах основной вклад в поток антинейтрино дают ²³⁵U и продукты его деления. На быстрых реакторах деления происходят у более широкого спектра изотопов, включая ²³⁸U, который вносит значительный вклад в низкоэнергетический спектр. Возможность получения данных о наработке плутония в данном диапазоне энергий делает реакторы на быстрых нейтронах выгодными для мониторинга, особенно в задачах анализа выгорания топлива и оценки эффективности реактора.

ВВЭР-1000

- *** Тип нейтронов**: тепловые
- *** Замедлитель**: вода
- *** Теплоноситель**: вода
- Материал топлива: Урановое топливо с обогащением 3 5 %

БН-800

- Тип нейтронов: быстрые
- ***** Замедлитель: нет
- *** Теплоноситель**: жидкий натрий
- Материал топлива: Смесь оксидного топлива (МОКС*) ~16 %, остальные 86% это урановое топливо с обогащением 18,5-24 %

* (Mixed Oxide Fuel, смешанное оксидное топливо) включает смесь оксидов урана и плутония



Важной особенностью реакторов типа БН является большее число захватов нейтронов на ^{238}U $^{238}U + n \rightarrow ^{239}U^* \xrightarrow{4}^{259}Np + e^- + \overline{Ve} \xrightarrow{239}Pu + e^- + \overline{Ve}$

Период полураспада ²³⁹U: 23.45 минуты

Период полураспада ²³⁹Np: 2.33 дня

Равновесие в радиоактивных цепочках определяется наибольшим периодом полураспада, потому именно ^{239}Np оказывает значительное влияние на изменение потока антинейтрино, на протяжении примерно ≈ 7 дней (три периода полураспада ^{239}Np от начала кампании: два пика в области 0.5 и 1 МэВ



Спектры антинейтрино от делящихся изотопов для модели Fallot и спектры бета-распадов от ^{239}U и ^{239}Np

Симуляция кампании реактора БН-800: исходные данные для расчета

- Для расчета потока антинейтрино от активной зоны реактора БН-800 был использован программный комплекс КИР.
- Комплекс КИР (версия С) разработан для моделирования стационарных и нестационарных нейтронно-физических процессов с использованием метода Монте-Карло в системах с трёхмерной геометрией, как в однородных, так и неоднородных средах.



Распределение мощности по плоскости XOY для БН-800

В процессе моделирования «выгорания» реактора за 198.16 суток была установлена постоянная мощность 2100 МВт.

Результаты симуляции

Сравнение положения центра энерговыделения для ВВЭР-1000 и БН-800



Положение центра энерговыделения для модели БН-800 (слева) и профили энерговыделения по высоте (справа)

Усредненные по горизонтальной плоскости профили энерговыделения ВВЭР - 1000 для начала (а), середины (b) и конца (c) кампании; (d) – изменение положения эффективного центра A3 относительно ее геометрического центра по осям Z (красная кривая), X (черная) и Y (синяя) в зависимости от эфф. сут.



Зависимость долей деления (а) от времени



- ✤ Количество захватов нейтронов сравнимо с количеством делений ²³⁵U.
- Количество захватов растёт в ходе кампании.

Распределение количества делений п плоскости XOY для a) ^{235}U b) ^{238}U c) ^{239}Pu d) ^{241}Pu e) (n, γ)



Деления изотопов происходят неоднородно

Зависимость потока антинейтрино от эффективного времени без порога (слева) и с порогом обратного бета распада 1.806 МэВ (справа) × 10 15 10.4 Fissible isotopes (Change: -1.65 %) 10 2 NOTOK Fissible isotopes BN (Change: -1.91 %) Анти ней трино K=(BN-VVER)/VVER, % 9.8 9.6 9.4 9.2 8.8 z 12 К 8 12 Fissible isotopes issible isotopes (Change: -1 %) hange: 113 % Change: 12 % 8.08 BN (Change: 9 %) sible isotopes BN (Change: -2 %) 8.06 (n,y) BN (Change: 106 %) 8.04 8 02 K. 160 180 100 120 T da Fissible isotopes (Change: -1 %) - Sun (n, y) (n,γ) (Change: 113 %) Fissible isotopes (Change: -1.65 %) Eissible isotoper Sum (Change: 12 %) Fissible isotopes BN (Change: -1.91 %) Sum BN (Change: 9 %) Fissible isotopes BN (Change: -2 %) 140 12 160 (n.y) BN (Change: 106 %) 100 120 180 T_{eff}, days

Зависимость потока антинейтрино от координат в плоскостях ХОУ и ХОZ для середины кампании



Поток антинейтрино получился достаточно однородным относительно угла, под которым наблюдается АЗ.

Спектр антинейтрино для середины кампании с его изотопным составом



Полный спектр антинейтрино для начала и конца кампании



- В мягкой области наблюдаются наибольшие различия в спектрах. С большего же порога изменение спектра будет примерно таким же как и для ВВЭР
- Наличие захватов нейтронов на ²³⁹U дает два дополнительных бета-распада, которые формируют пики при энергиях 0.5 и 1 Мэв.

Заключение

- На основе предоставленных расчетов полей выгорания АЗ реактора БН-800 для смешанной загрузки (16% MOX) был впервые произведен расчет потока антинейтрино для быстрого реактора.
- **В** результате сравнения реакторов ВВЭР-1000 и БН-800 были получены следующие результаты:
- 1. Положение центра энерговыделения в ходе кампании для ВВЭР-100 изменяется сильнее (100 мм), чем для БН-800 (0.3 мм)
- 2. Как следствие из 1 пункта, из-за отсутствия сильных асимметрий в распределениях энерговыделения относительно центра АЗ поток антинейтрино для нашей модели от такого типа реакторов получился достаточно однородным относительно угла, под которым наблюдается АЗ, в отличие от реактора ВВЭР-1000, где наблюдается анизотропия (см приложение).
- 3. Потоки для реакторов БН-800 и ВВЭР-1000 ведут себя похожим образом.
- 4. В мягкой области наблюдаются наибольшие различия в спектрах БН-800 и ВВЭР-1000. С большего же порога эти различия постепенно исчезают.
- Начиная с порога обратного бета-распада реактор БН-800, ведет себя как реактор ВВЭР-1000. Это означает, что для БН-800 могут быть применены те же методы мониторинга, что и для ВВЭР-1000.

Планы на будущее

Поскольку данные расчеты проведены для определенной загрузки топлива (16 % МОКС и урановое топливо), планируется исследование результатов симуляции реактора БН-800 с загрузкой топлива из 100% МОКС

Спасибо за внимание!



Разность между детальным расчетом и упрощенной моделью в зависимости от координаты в вертикальной плоскости XOZ для: a (d) – начала, (b), (e) – середины и (c), (f) – конца кампании

Модели, использующиеся для расчетов

• Модель Хьюбера-Мюллера (НМ)

В рамках этой модели кумулятивные спектры бета-электронов от ²³⁵U, ²³⁹P u, ²⁴¹P u, измеренные в институте Лауэ-Ланжевена (ILL) в 1980-х гг. пересчитываются в соответствующие спектры антинейтрино. Спектр антинейтрино от 238U вычисляется путем суммирования спектров от всех продуктов его деления с учетом их активностей и схем распада.

• Модель Естьен-Фалло (ЕГ)

Спектры антинейтрино от всех четырех делящихся изотопов вычисляются посредством суммирования спектров от всех продуктов его деления с учетом их активностей и схем распада.

• Модель Курчатовского института (KI)

В модели производится пересчет кумулятивных спектров бета-электронов от трёх делящихся изотопов, измеренных в работах ILL (использовался последний перевыпуск их работ). При этом, с учетом результатов измерений отношения бетаспектров 235 U и 239 P, выполненных в НИЦ КИ, кумулятивные бетаспектры от 235 U и 238 U дополнительно уменьшены на 5.4%.



Полный спектр в начале и конце кампании с порога обратного бета распада 1.806 Мэв



Распределение мощности в плоскости XOY в разные моменты кампании а)– начало кампании, b)– середина кампании, c)– конец кампании, d)– разница между началом и серединой кампании, e)– разница между началом и концом кампании200– 150– 100– 50– 0



Распределение количества делений 235 U в плоскости ХОУ в разные моменты кампании а)- начало кампании, b)- середина кампании, с)- конец кампании



Распределение количества делений 238 U в плоскости ХОУ в разные моменты кампании а)- начало кампании, b)- середина кампании, с)- конец кампании



Распределение количества делений ²³⁹Ри в плоскости ХОУ в разные моменты кампании а)- начало кампании, b)- середина кампании, c)- конец кампании



Распределение количества делений ²⁴¹Ри в плоскости ХОУ в разные моменты кампании а)– начало кампании, b)– середина кампании, с)– конец кампании



Распределение количества реакций (*n*, γ) в плоскости XOY в разные моменты кампании а)– начало кампании, b)– середина кампании, c)– конец кампании

Методика расчета потока антинейтрино от реактора БН

$$\Phi(t, E_{\bar{\nu}_e}, \mathbf{L}_0) = \frac{1}{4\pi} \cdot \sum_k \frac{N_f(t, \mathbf{r}_k)}{(\mathbf{L}_0 - \mathbf{r}_k)^2} \cdot S_f(t, \mathbf{r}_k, E_{\bar{\nu}_e})$$

Спектр антинейтрино:

$$S_f(t,\mathbf{r}_k,E_{ar{
u}_e}) = \sum_i lpha_i(t,\mathbf{r}_k) S_i(E_{ar{
u}_e}),$$

где $S_i(E_{\bar{\nu}_e})$: кумулятивный спектр антинейтрино для изотопа i.

Число делений в элементе АЗ:

$$N_f(t,\mathbf{r}_k) = rac{P_{ ext{th}}(t,\mathbf{r}_k)}{E_f(t,\mathbf{r}_k)},$$

где $P_{
m th}(t,{f r}_k)$ — тепловая мощность элемента, а $E_f(t,{f r}_k)$ — средняя энергия на одно деление.

- L₀: расстояние между точкой, где рассчитывается поток антинейтрино, и центром активной зоны (АЗ).
- r_k: радиус-вектор от центра АЗ до k-го элемента активной зоны.

Средняя тепловая энергия на деление:

$$E_f(t, \mathbf{r}_k) = \sum_i lpha_i(t, \mathbf{r}_k) E_i,$$

где $\alpha_i(t, \mathbf{r}_k)$: доля делений для изотопа i, а E_i : энергия деления изотопа i.