

Физика

УДК 621.039

А. В. ОВСЕПЯН, И. Н. АЙРАПЕТЯН, Р. А. ТАРАНЯН

РАСЧЕТ НЕСТАЦИОНАРНОГО ПЕРЕНОСА НЕЙТРОНОВ
В ПЛОСКОЙ СРЕДЕ ШЕСТИГРАННОЙ СТРУКТУРЫ
МЕТОДОМ СУПЕРПОЗИЦИИ

В данной работе применяется метод суперпозиции для нестационарных процессов в плоской среде. По сравнению с методом Монте-Карло данный метод расчета сокращает время расчетов в 30 раз.

Методы расчета нестационарного переноса частиц представляют практический интерес, и в настоящей работе сделана попытка применить метод суперпозиции потоков к расчету нестационарного переноса в плоской среде.

Коротко об идее метода.

Топливный элемент разбивается на одинаковые по геометрии элементы. На одном элементе выделяем две произвольные грани i и j . Пусть на грань i в нулевой момент времени падает единичный пакет нейтронов I_0 . Пусть φ_{ij} — ток нейтронов через j -ую грань, обусловленный током I_0 , назовем его функцией отклика. Если же на границу i падает ток нейтронов $I_0(t)$, то ток $I(t)$, создаваемый им на j -ой границе, вычисляется по формуле

$$I(t) = \int_0^t I_0(\tau) \varphi_{ij}(t-\tau) d\tau.$$

Таким образом составляются интегральные выражения для выходящих токов на границах этих элементов, если известны начальные условия на границах элементов разбиения и функции отклика. При дискретном шаге времени интегрирование по τ сводится к суммированию по моментам времени, которое позволяет найти выходящие токи на всех гранях. Эти данные позволяют составить картину нейтронного поля в плоскости.

Расчет функции отклика можно производить различными методами. В данной статье для их получения используется метод Монте-Карло. Как утверждалось в [1], метод суперпозиции разрешает с хорошей точностью рассчитывать процессы в среде с размерами, намного большими, чем длина пробега нейтронов. Этот метод по сравнению с другими методами существенно сокращает машинное время.

Такие результаты были получены для одномерного случая в [1]. В целях проверки целесообразности метода здесь решена задача переноса нейтронов в плоской геометрии шестигранной структуры.

Рассматривается распределение нейтронов от центрального источника для конфигурации из семи шестигранников (рис. 1). В среде про-

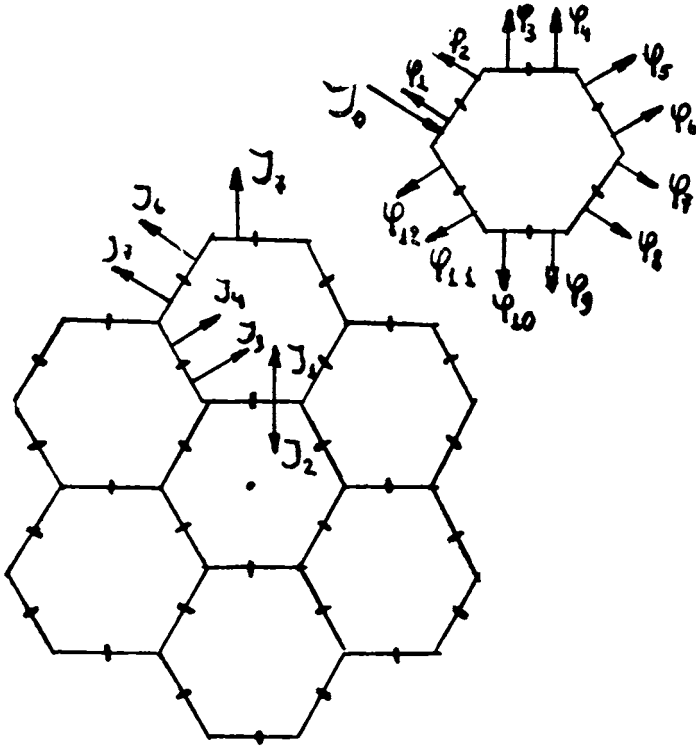


Рис. 1. Функции откликов и выходящие токи для шестигранника. Конфигурация из семи шестигранников.

$$\frac{J_{\text{вых}}}{J_{\text{вх}}} \times 1000$$

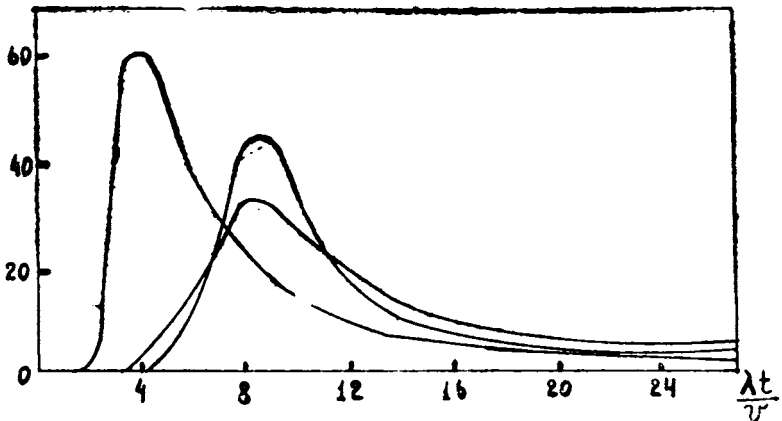


Рис. 2. Функции отклика ψ_0, ψ_2, ψ_3 для шестигранного плоского элемента.

исходят процессы деления, поглощения и рассеяния. Требуется рассчитать токи на границах данной конфигурации. Задача решается чистым методом (моделирования) Монте-Карло, а также методом суперпозиции потоков; оцениваются машинные времена для обоих методов, затем сравниваются результаты и погрешность. Для решения задачи методом суперпозиции область разбивается на равные по геометрии элементы. В нашем случае элементами разбиения являются шестигранники. В целях повышения точности расчета каждая грань шестигранника делится на две равные части.

Из-за симметрии задачи можно выделить семь различных токов (I_1, I_2, \dots, I_7) на гранях элементов. Для одного шестигранника вычисляются функции отклика на гранях, когда пакет нейтронов падает на одну из границ $\varphi_1, \varphi_2, \dots, \varphi_{12}$, а также функция отклика φ_0 для случая, когда источник нейтронов находится в центре шестигранника (рис. 2).

Расчет функций $\varphi_0, \varphi_1, \dots, \varphi_{12}$ производится методом Монте-Карло [2].

Далее, составляется система интегральных выражений для области токов:

$$I_1(t) = \int_0^t I_0(\tau) \varphi_0(t-\tau) d\tau + \sum_{i=1}^{12} \int_0^t I_2(\tau) \varphi_i(t-\tau) d\tau.$$

$$I_2(t) = \int_0^t I_1(\tau) [\varphi_1(t-\tau) + \varphi_2(t-\tau)] d\tau + \int_0^t I_3(\tau) [\varphi_{11}(t-\tau) + \varphi_{12}(t-\tau)] d\tau +$$

$$+ \int_0^t I_4(\tau) [\varphi_3(t-\tau) + \varphi_4(t-\tau)] d\tau,$$

.....

$$I_7(t) = \int_0^t I_1(\tau) [\varphi_7(t-\tau) + \varphi_8(t-\tau)] d\tau + \int_0^t I_3(\tau) [\varphi_5(t-\tau) + \varphi_6(t-\tau)] d\tau +$$

$$+ \int_0^t I_4(\tau) [\varphi_9(t-\tau) + \varphi_{10}(t-\tau)] d\tau.$$

Дискретизация времени позволяет последовательно вычислять выходящие токи, заменить интегралы суммами. Этот процесс циклический, в каждом цикле считаются токи для определенного момента времени.

Та же самая задача решается моделированием метода Монте-Карло для всей области из семи шестигранников. Результаты обоих расчетов совпадают, отклонение же находится в пределах погрешности ме-

тогда Монте-Карло (порядка 6%). На рис. 3 приведены выходящие токи I_5, I_6, I_7 на внешних границах конфигурации. Сплошная кривая получается методом суперпозиции, а кривая с крестиками—чисто методом Монте-Карло. Время расчета сокращается по сравнению со временем чистого метода Монте-Карло в 30 раз.

$$\frac{I_{b_{\text{эк}}}}{I_{b_{\text{к}}}} \times 1000$$

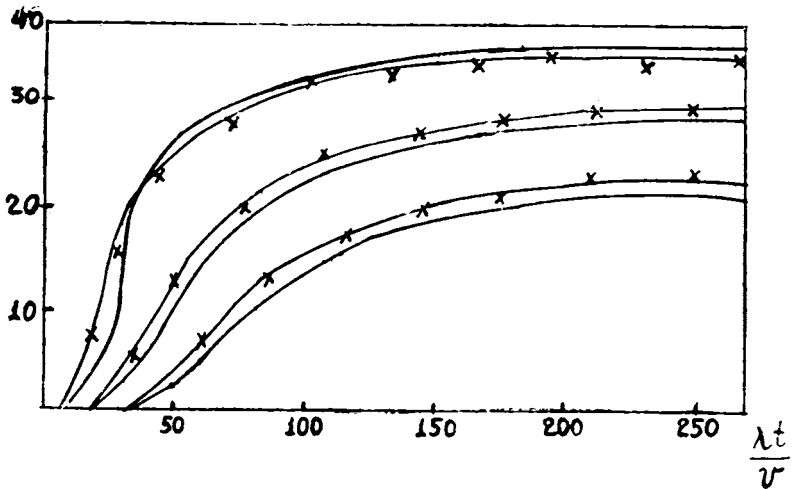


Рис. 3. Зависимость выходящих токов I_5, I_6, I_7 на внешних границах конфигурации от времени.

Кафедра ядерной физики

Поступила 18.12.1980

ЛИТЕРАТУРА

1. Овсепян А. В., Айрапетян И. Н., Таранян Р. А., Уч. записки ЕГУ, 1980.
2. Франк-Каменецкий А. Д., Моделирование траекторий нейтронов при расчете реакторов методом Монте-Карло. Атомиздат, М., 1978.

Ա. Վ. ՀՈՎՍԵՓՅԱՆ, Ի. Ն. ՀԱՅՐԱՊԵՏՅԱՆ, Ռ. Ա. ՏԱՐԱՆՅԱՆ

ՆԵՑՏՐՈՆՆԵՐԻ ՈՉ ՍՏԱՑԻՈՆԱՐ ՏԵՂԱՇԱՐԺԻ ՀԱՇՎԱՐԿԸ ՎԵՑԱՆԻՍԻ
ԿԱՌՈՒՑՎԱԾՔՈՎ ՀԱՐԹ ՄԻՋԱՎԱՅՐՈՒՄ ՎԵՐԱԴՐՄԱՆ ՄԵԹՈԴՈՎ

Ա մ փ ո փ ո մ

Տվյալ աշխատանքում կիրառվում է վերադրման մեթոդը նեյտրոնների ոչ ստացիոնար տեղափոխման պրոցեսների հաշվարկի համար հարթ միջավայրում: Հաշվարկի այս մեթոդը Մոնտե-Կառլոյի մեթոդի համեմատ հաշվարկի ժամանակամիջոցը կարճացնում է 30 անգամ: