

# Накопление рассеянного излучения за теневой защитой

ГЕНЕРОЗОВ В. Л., САКОВИЧ В. А., САХАРОВ В. М.

УДК 621.039.78:539.12.172

Приведены результаты расчетов методом Монте-Карло дозы рассеянного излучения на различных расстояниях от поверхности защитного барьера ограниченного поперечного размера для дискового мононаправленного и косинусоидального источников нейтронного и  $\gamma$ -излучения.

При расчетах использовались те же программы, что и в работах [1—3]. Диаметр источника и прилегающей к нему цилиндрической защиты составлял  $d = 50$  см. Рассчитаны биологическая доза, создаваемая нейтронами реакторного спектра за плоским барьером из полиэтилена ( $\rho = 0,92 \text{ г/см}^3$ ) толщиной 10; 20; 30 и 40 см, и поток энергии  $\gamma$ -излучения за плоским барьером из вольфрама толщиной 2; 4; 6 и 8 длин свободного пробега для первичного излучения источника с энергией  $E_0$ , равной 0,5; 1,25; 5,0 Мэв.

Расчеты выполнены для детектора, расположенного на оси симметрии на поверхности защиты и на расстоянии 0,2; 0,5; 2,0; 5,0 м от нее. Статистическая ошибка оценивалась методом последовательных выдач, при моделировании 6000 историй она составила 2—10%.

Полученные результаты позволяют рекомендовать следующие формулы для расчета дозы за защитой ограниченных размеров с использованием данных для бесконечных защитных барьеров:

$$D(t, R) = \begin{cases} D^\pi(t) & \text{при } R \leq d; \\ D^\pi(t) \frac{\xi(t, E_0)}{R^2} & \text{при } R \geq d, \end{cases}$$

где  $t$  — толщина защиты;  $R$  — расстояние от защиты, м;  $D^\pi$  — доза излучения на поверхности за плоским

барьером бесконечных размеров;  $\xi(t, E_0)$  — коэффициент перехода, зависящий от углового распределения источника, вида излучения и толщины защиты.

Для дозы нейtronов косинусоидального источника реакторного спектра за полиэтиленовой защитой величина  $\xi(t, E_0)$  при  $t = 20 \div 40$  см составляет 0,093—0,1. Для  $\gamma$ -излучения косинусоидального источника с энергией  $E_0$ , равной 0,5; 1,25 и 5 Мэв, за защитой из вольфрама найдено: при толщине в одну длину свободного пробега  $\xi = 0,13 \div 0,15$ ; при шести —  $\xi = 0,17 \div 0,26$  и при восьми —  $\xi = 0,2 \div 0,4$ .

Расчет коэффициента  $\xi$  для большего количества материалов и других угловых распределений источника в настоящей работе не проводился. Однако из полученных результатов видно, что диапазон значений  $\xi$  довольно узок.

(№ 696/7156. Статья поступила в Редакцию 23/XI 1972 г., в окончательной редакции — 4/V 1973 г., аннотация — 21/V 1973 г. Полный текст 0,8 а. л., 4 рис., 5 табл., 12 библиографических ссылок.)

## ЛИТЕРАТУРА

- Генерозов В. Л., Сакович В. А. «Атомная энергия», 1970, т. 28, с. 175.
- Генерозов В. Л., Сакович В. А. «Атомная энергия», 1971, т. 30, с. 536.
- Вакарин Ю. А. и др. В сб. «Вопросы дозиметрии и защиты от излучений». Под ред. Л. Р. Кимеля. М., Атомиздат, 1971, вып. 12, с. 117.