

ЛИТЕРАТУРА

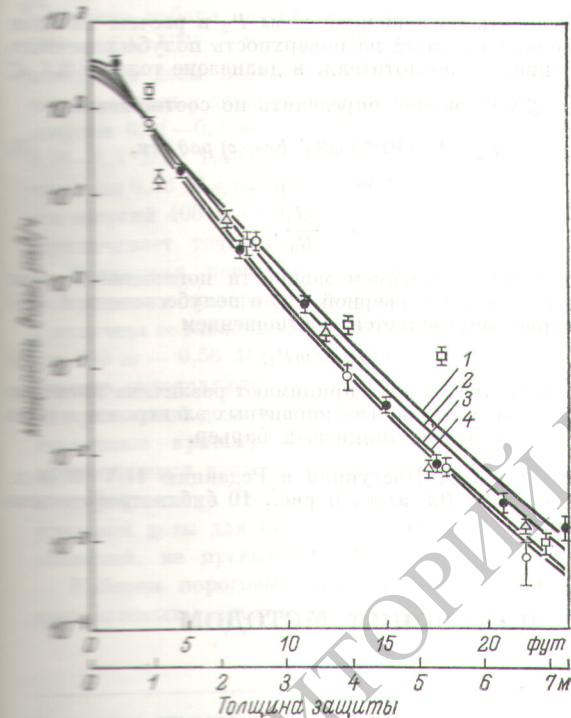
Д. А. Васильев, П. Л. Кириллов. В сб. «Вопросы теплофизики ядерных реакторов». М., Энергиздат, 1969, стр. 49.

2. С. С. Кутателадзе. Основы теории теплообмена. Новосибирск, «Наука», 1970.
3. Б. С. Петухов. «Теплофизика высоких температур», 1, 85 (1963).
4. В. П. Скрипов. Тепло- и массоперенос. Т. 2. Минск, Изд-во АН БССР, 1962, стр. 60.

Приближенный метод расчета защиты от нейтронов высокой энергии

В. С. СЫЧЕВ

Расчет защиты от нейтронов, возникающих при работе протонных синхротронов, вызывает определенные трудности, связанные со сложной геометрией



нормированной дозы в боковой защите синхротрона на различном расстоянии r от интенсивность пучка протонов 10^{12} протон/сек.

Величина r (м) равна: \square — 8,4; \bullet — 9,4; \square — 16. Расчет. Величина r (м) равна: I — 6; II — 12; III — 16.

источника излучений и защиты. Для определения плотности потока нейтронов высокой энергии за защитой предлагается использовать следующее выражение:

$$\Phi(x, \theta, R) = \gamma f(\theta) \frac{I_p}{R^2} e^{-\frac{x}{\lambda}} B\left(\frac{x}{\lambda}, E_0, \theta\right), \quad (1)$$

где I_p — число протонов (протон/сек), взаимодействующих с мишенью, расположенной в тракте ускорения; R — расстояние от мишени до точки наблюдения; θ — угол относительно пучка протонов в точке расположения мишени; $f(\theta)$ — функция углового распределения нейтронов, вылетающих из мишени; x — толщина защиты вдоль линии, соединяющей точку наблюдения и мишень; γ — коэффициент размножения нейтронов в узлах ускорителя (в случае одиночной мишени $\gamma = 1$); λ — длина свободного пробега нейтронов до неупругого взаимодействия; $B\left(\frac{x}{\lambda}, E_0, \theta\right)$ — фактор накопления потока нейтронов.

В случае потери пучка в камере ускорителя вместо величины I_p необходимо брать величину удельных линейных потерь протонов и проинтегрировать выражение (1) по длине протяженного источника.

Справедливость выражения (1) подтверждается экспериментальными данными по ослаблению мощности дозы излучений в продольной защите протонного синхротрона на 30 ГэВ (Брукхейвен)* (см. рисунок). Детекторы располагались вдоль радиальных направлений (в плоскости кольца) на различном расстоянии от мишени (вдоль оси пучка). Оценки показывают, что применимость изложенного полумпирического метода ограничена областью углов $\theta \geq 30^\circ$.

(№ 562/6467. Поступила в Редакцию 24/VI 1971 г. Полный текст 0,55 а. л., 4 рис., 21 библиографическая ссылка.)

* W. Case et al. Nucl. Instrum. and Methods, 55, 253 (1967).