

УДК 539.171.4

Дозиметрия на объектах, вращающихся под пучком электронов

СТРАКОВСКАЯ Р. Я., ПЬЯНКОВ Г. Н., ГОЛОДНЫЙ Ю. Ф.

В настоящей работе определяется значение поглощенной дозы при облучении цилиндрических вращающихся объектов направленным пучком электронов.

Доза, получаемая объектом за один оборот, зависит от формы кривой мощности дозы, расстояния между объектом и окном ускорителя, а также от радиуса объекта и периода вращения.

В связи со сложностью вычислений интегрального значения предложены приближенные решения для применения их в дозиметрии.

Рассмотрим два предельных случая.

1. Радиус объекта значительно меньше ширины пучка.

В этом случае можно считать, что объект вращается в равномерном поле облучения с мощностью дозы P_0 , соответствующей максимуму распределения; доза за один оборот вычисляется по формуле

$$D_1 = 2 \int_0^{T/4} P_0 \cos \omega t dt = \frac{P_0 T}{\pi},$$

где P_0 — мощность дозы; T — период вращения; $\omega = 2\pi/T$. Таким образом, доза, получаемая объектом, вращающимся в равномерном поле, в π раз меньше, чем в неподвижном. В работе [1] показано, что доза во вращающемся объекте в три раза меньше, чем в неподвижном.

2. Размер облучаемого объекта значительно больше ширины пучка ($r \gg a$, где a — полуширина пучка).

Если $D_1 = \int_0^T P_1(t) dt$, то после замены переменной t на x получим

$$D_1 = \frac{T}{2\pi r} \int_{-\infty}^{\infty} P(x) dx.$$

Площадь под кривой распределения мощности дозы по сечению пучка пропорциональна току ускорителя, причем коэффициент пропорциональности зависит от расстояния между объектом и окном

$$\int_{-\infty}^{\infty} P(x) dx = K_H I_{\text{уск.}}$$

УДК 517.9:621.039.5

О расчете слабо взаимодействующих систем

ГИНКИН В. П.

В работе Р. Эйвери (В сб.: Физика ядерных реакторов, под ред. А. И. Лейпунского и В. С. Фурсова. Т. III, ч. II. М., Атомиздат, 1959, с. 321) получено матричное уравнение, определяющее реактивность системы взаимодействующих размножающих сборок через интеграль-

ные параметры, которые исчерпывающе характеризуют отдельные сборки и связь между ними. Такими параметрами являются эффективный коэффициент размножения нейтронов одной сборки $k_{\text{эфф}}^1$ при $v = 0$ во всех сборках, кроме данной и параметр взаимодействия g

В этом случае

$$D_1 = \frac{K_H I_{\text{уск}} T}{2\pi r},$$

где H — расстояние между объектом и окном; P_x — максимум распределения; $I_{\text{уск}}$ — ток ускорителя; $P(x)$ — форма кривой мощности дозы в сечении пучка.

Полученное значение дозы справедливо при $r \gg a$, т. е. когда облучение такое же, как и облучение плоского объекта, равномерно перемещающегося вдоль координаты x . Коэффициент пропорциональности K_H можно определить достаточно точно экспериментально — перемещением дозиметра вдоль координаты x с постоянной скоростью.

Для промежуточных случаев, когда радиус облучаемого объекта сравним с размерами пучка, можно считать, что объект облучается пучком прямоугольного сечения с высотой P_0 и эквивалентной шириной $2\bar{a}$, определяемой по площади сечения и P_0 . Если размер изделия больше эквивалентной ширины пучка, то

$$D_1 = 2 \int_0^{\arcsin(\bar{a}/r)} P_0 \cos \omega t dt = \frac{P_0 T}{\pi} \frac{\bar{a}}{r}.$$

При использовании приведенных формул следует учитывать характер кривой глубинного распределения дозы вращающемся объекте, которая весьма близка по форме к кривой при изотропном падении пучка электронов [2].

Эксперименты, проведенные на цилиндрических объектах разного радиуса, облучаемых на ускорителе ЭЛТ-1,5 [3], показали применимость предложенных приближенных формул для расчета доз.

(№ 830/8273. Статья поступила в Редакцию 7/IV 1975 г., аннотация — 21/VII 1975 г. Полный текст 0,25 а. л., 2 рис., 1 табл., 2 библиогр. ссылки.)

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

- Chadwick K. «Intern. Simp on food irradiation», Wageningen, Netherlands, 1966, p. 91.
- Страковская Р. Я., Пьянков Г. Н., Ентинзон И. Р. «Атомная энергия», 1974, т. 36, вып. 4, с. 302.
- Абрамян Е. А., Гапонов В. А. «Атомная энергия», 1966, т. 20, вып. 5, с. 385.