

## Распределение продуктов активации ядер теплоносителя по контуру кипящего реактора

А. Я. КРАМЕРОВ, Ю. В. ЧЕЧЕТКИН

УПК 624 039 524 4:624 039 543

Рассмотрена методика расчета распределения продуктов активации ядер теплоносителя по контуру кипящего реактора на примере АЭС ВК-50. Наличие двух фаз в потоке, обладающих разными физическими константами,— основная причина, усложняющая его движение. Уравнения, описывающие поведение двухфазного потока, включают граничные условия взаимодействия одной фазы с другой и твердыми стенками, уравнения механики, сохранения энергии и массы в пределах каждой фазы. Кроме того, необходимо учитывать перераспределение продуктов активации теплоносителя между паром и водой, зависящее от многих величин (степень радиолиза, pH и температура системы и поверхностей контактирующих сред, время контакта, распределение нейтронов по высоте реактора и т. д.). Система уравнений, учитывающая все эти факторы, настолько сложна, что непригодна для практических расчетов. Более перспективно использование системы уравнений, описывающих двухфазный поток как однородную среду с эффективными локальными свойствами, полученными в результате соответствующего усреднения. Простота и удобство вычислений в этом случае зависит от вида распределения нейтронов по высоте активной зоны  $\Phi_z$ .

Прирост активности  $\Delta A$  в активной зоне в общем случае определяется выражением

$$\Delta A = \frac{\lambda N}{3,7 \cdot 10^{10} M} \int_0^h \sigma_{\text{AKT}} \Phi_z \gamma_z S_z e^{-\lambda \tau z} dz, \quad (4)$$

где  $\lambda$  — постоянная распада рассматриваемого изотопа;  $N$  — число Авогадро;  $M$  — молекулярный вес теплоносителя;  $\sigma_{\text{акт}}$  — сечение активации, нормированное на поток спектра деления;  $h$  — высота активной зоны;  $\gamma_z$  — плотность паро-водяной смеси в сечении  $z$ ;  $S_z$  — площадь сечения топливной кассеты в сечении  $z$ :

$t_z$  — время движения паро-водяной смеси от входа в активную зону до сечения  $z$ .

Для расчета активации теплоносителя можно пользоваться средним значением  $\Phi_z = \Phi_{ср}$ , постоянным по длине топливной кассеты; это обычно приводит к некоторому занижению среднего объемного паросодержания  $\bar{\varphi}$ , но позволяет получить в простой форме выражения для весового паросодержания  $x$  через среднее объемное паросодержание и для скорости циркуляции — через  $x$  и т. п.

Тогда выражение (1) возможно записать в виде

$$\Delta A = -\frac{N}{3.7 \cdot 10^{10} M} \Phi_{cp} G (1 - e^{-\lambda \tau_{a,3}}); \quad (2)$$

$$\tau_{a,3} = \frac{h}{w_0} \left\{ \frac{\Delta i_H}{\Delta i} + \frac{r}{b\Delta i} \ln \left[ 1 + \frac{b\Delta i}{r} \left( 1 - \frac{\Delta i_H}{\Delta i} \right) \right] \right\}, \quad (3)$$

где  $\tau_{a.z}$  — время движения паро-водяной смеси в активной зоне;  $w_0$  — скорость теплоносителя;  $G$  — расход паро-водяной смеси через активную зону;  $\Delta i_n$  — недогрев на входе в активную зону;  $\Delta i$  — прирост энталпии в активной зоне;  $r$  — теплота испарения;  $b$  — коэффициент \*.

Получены простые выражения для расчета активности теплоносителя АЭС ВК-50, которые могут быть использованы для аналогичных оценок в других реакторах подобного типа. Показано удовлетворительное совпадение экспериментальных данных с результатами расчетов.

(№ 543/6314. Поступила в Редакцию 11/III 1971 г.  
Полный текст 0,5 а. л., 1 рис., 1 табл., 6 библиографических ссылок.)

\* А. Я. Крамеров, Я. В. Шевелев. Инженерные расчеты ядерных реакторов. М., Атомиздат, 1967.