

P16-87-310

## А.А.Астапов, М.М.Комочков

РАДИОАКТИВНОСТЬ, НАВЕДЕННАЯ ПРОТОНАМИ ВЫСОКИХ ЭНЕРГИЙ

1

4

ų

Направлено в журнал "Атомная энергия"

Ремонт, наладка и обслуживание ускорителей частиц высоких энергий и, в частности, ускорителей протонов сопряжены с облучением персонала в основном гамма-излучением наведенной радиоактивности. Уровни гамма-излучения достаточно велики, так что вклад его в полную дозу персонала, как правило, превышает 60%/I-4/.

Одним из основных источников информации для прогнозирования радиационной обстановки, которая определяется наведенной радиоактивностью, и выбора конструкционного материала с наименьшим выходом радиоактивности являются данные<sup>/5/</sup>, полученные с помощью полуэмпирических аппроксимаций<sup>/6/</sup> сечений образования радионуклидов в протон-ядерных взаимодействиях.

Более поздние аппроксимации  $^{7/}$  со значительно большей точностью описывают сечения образования легких ядер-продуктов, например  $^{7}Be$ , для которого аппроксимации  $^{6/}$  могут давать отличия от экспериментальных значений в несколько десятков раз. С помощью аппроксимаций  $^{7/}$  можно также учитывать и продукты периферических реакций, которые при определенных обстоятельствах дают существенный вклад в дозу от наведенной радиоактивности. Кроме того, аппроксимации  $^{7/}$ для ядер-мишеней с порядковым номером  $Z \leq 20$  являются самыми точными: стандартное отклонение вычисленных сечений расщепления относительно экспериментальных не превышает  $30\%^{7/}$ .

Цель настоящей работы – получить расчетные данные о выходе наведенной радиоактивности на основе работы<sup>/7/</sup> для сравнительно легких материалов, в случае которых ожидалось наибольшее отличие от результатов<sup>/5/</sup>, полученных на основе<sup>/6/</sup>.

Временные зависимости мощности поглощенной дозы У-излучения на единичный поток падающих протонов от зовавшегося в единице массы облученного вещества, на единичном расстоянии от точечного изотропного источника получены следующим образом:

образова. -  $P_i(t) = \int_i N_A \sum_i \frac{d_i \delta_{ii}}{A_i} (1 - e^{-\lambda_i T}) e^{-\lambda_i t}$ , где  $\int_i - rамма - постоянная$ *i*-го радионуклида; $<math>N_A$  - число Авогадро;  $d_j$  - весовая доля *j*-го элемента исследуемого материала;  $A_j$  - атомный вес *j*-го элемента;  $\delta_{ij}$  - сечение образования *i*-го радионуклида при взаимодействии первичного протона с ядром *j*-го элемента;  $\lambda_i$  - постоянная X-распада *i*-го радионуклида. Необходимые для сравнения экспериментальные данные<sup>/8/</sup> получены облучением в течение I ч протонами с энергией I2 ГаВ различных составляющих бетона.

На рис. І и 2 представлены рассчитанные с использованием аппроксимаций  $^{6,7/}$  и экспериментальные  $^{/8/}$  значения  $P_{\ell}(t)$ , а также экспериментальные зависимости  $P(t) = \sum_{i} P_{i}(t)$  для мрамора и цемента. Полученные результаты для радионуклидов  $^{7}Be$ ,  $^{22}Na$  и  $^{24}Na$ показывают, что аппроксимации  $^{/6/}$ дают отличие примерно в 2-3 раза,  $a^{/7/}$  - не более 50%. Приблизительно с такой же точностью будет определяться мощность дозы от всех образовавшихся радионуклидов, т.к. указанные радионуклиды дают основной вклад в поле издучения от наведенной радиоактивности (см.рис.3).

Из результатов расчета мощности дозы от графита (рис.4) следует, что использование аппроксимаций/6/ приводит к занижению примерно в 3 раза для долгоживущей компоненты, определяемой <sup>7</sup>Вс. Короткоживущая же компонента, обусловленная <sup>11</sup>С, совсем не рассчитывается. Аппроксимации/<sup>77</sup> позволяют получать сечения образования <sup>7</sup>Вси <sup>11</sup>С при бомбардировке графита протонами, практически совпадающие с экспериментальными.



Временные зависимости мощности поглощенной дозн  $P_i(t)$  для  ${}^{7}Be$ ,  ${}^{24}Na$  и P(t) для всех радионуклидов, образовавшихся в мраморе после облучения в течение Iч протонами с энергией I2 ГаВ (\_\_\_\_\_\_ - эксперимент  ${}^{/8}$ ; расчет: - - по ${}^{/6/}$ , - - - по ${}^{/7/}$ ).

Корректное определение выхода наведенной радиоактивности в среде, протяженность которой превышает длину свободного пробега первичного протона до неупругого взаимодействия, требует учета образующихся радионуклидов в реакциях вторичных частиц.

Моделирование методом Монте-Карло процесса наработки активности в толстой медной мишени при бомбардировке её протонами с энергией 3,65 ГэВ показало, что вторичные частицы с энергией < 300 МаВ определяют не менее 50% радиоактивности<sup>/9/</sup>. Причем их вклад с увеличением толщины мишени возрастает.

2



Временные зависимости мощности поглощенной дозы  $P_i(t)$  для  $^7B_e$ ,  $^{22}N\alpha$ ,  $^{24}N\alpha$  и P(t) для всех радионуклидов, образовавшихся в цементе после облучения в течение I ч протонами с энергией I2 ГаВ (\_\_\_\_\_\_\_- -эксперимент<sup>/8/</sup>; расчет: - - по<sup>/6/</sup>, - · - · по<sup>/7/</sup>).

Образование радиоактивных изотопов меди в периферических реакциях вторичных нейтронов с ядрами естественной меди происходит с сечениями, значительно большими, чем в этих же реакциях первичных протонов. Относительно высокая скорость распадов этих радионуклидов приводит к тому, что в начальный момент после облучения наведенная радиоактивность медной мишени отпределяется вторичными частицами практически на 90%.



Временные зависимости относительных вкладов  $P_{i}/P$  радионуклидов  ${}^{7}Be$ ,  ${}^{22}N\alpha$  и  ${}^{24}N\alpha$  в мощность поглощенной дозы мрамора (а) и цемента (б), облученных протонами с энергией I2ГэВ в течение I ч.

Учитывая важнейщую роль и состояние методов оценок радиоактивности, наведенной протонами высоких энергий, необходимо получение более удобных для практического использования ядернофизических констант на основе полуэмпирических аппроксимаций/7/ сечений образования радионуклидов в протон-ядерных взаимодействиях. Применение таких данных позволит значительно повысить безопасность работы на высокознергетических протонных ускорителях.

4



Расчетные временные зависимости мощности поглощенной дозы для графита, облученного протонами с энергией I2 ГаВ в течение I ч (I –  $no^{/7/}$ , 2 –  $no^{/6/}$ ).

## JINTEPATYPA

- I. Зайцев Л.Н. Комочков М.М., Снчев Б.С. Основы защиты ускорителей: М.: Атомиздат, 1971.
- 2. Алейников В.Е. и др. ОИЯМ, РІ6-80-601. Дубна, 1980.
- 3. Комочков М.М., Лебедев В.Н. Практическое руководство по радиационной безопасности на ускорителях заряженных частиц. М.: Энергоатомиздат, 1986.

- 4. Yamaguchi C. et al. CERN, Rep. No. HS-RP/058, 1981.
- 5. Barbier M. Induced Radioactivity.-North-Holland publishing Co., Amsterdam, New York, 1969.
- 6. Rudstam G.Z. Naturforschung, 21a, 1027, 1966.
- 7. Silberberg R., Tsao C.H. Astrophys. J., Supl. Series, 220, 25, 315, 1973. 8. Kondo K. et al. Health Phys., 46, 1221, 1984.
- 9. Астапов А.А., Бамблевский В.П. ОИЯИ, РІ6-85-435, Дубна, 1985.

Рукопись поступила в издательский отдел 5 мая 1987 года.