





Оперативный метод расчёта биологической защиты ускорителей тяжелых ионов низкой энергии

Р.К. Кабытаева а,b,с

Ю.Г.Тетерев^а, С.В.Митрофанов^а,, Е. Болатказыев^{а,с}, А.Т. Исатов^{а,b,с}, П.А.Комаров^а

^а Объединенный институт ядерных исследований, Лаборатория ядерных реакций имени Г.Н. Флерова Россия, 141980, Дубна Московской обл., ул. Жолио-Кюри, 6 ^b Евразийский национальный университет имени Л.Н. Гумилева Казахстан, 010000, Нур-Султан, ул. Сатпаева, 2 ^c РГП Институт ядерной физики МЭ, Казахстан, 050032, Алматы, ул. Ибрагимова 1





І Введение

П Обоснование методики для оперативного расчета

Ш Тестирование методики

Проверка методики расчета выхода нейтронов Проверка расчета угловых распределений Исследование общих закономерностей выходов нейтронов

IV Заключение

Введение



Параметры нового циклотрона ДЦ-140 ЛЯР ОИЯИ

энергии ионов **2.1** и **4.8** MeV/u; - Ионы элементов от О до Ві или U; -Интенсивности: **2.1** MeV/u (до Xe 10¹² с-1, Bi :1x10¹¹ с-1 ,U>10⁹)

4.8 MeV/u (до Xe >10¹¹ с-1, Bi :1x10¹⁰ с-1)

Лаборатория ядерных реакций им. Г.Н.Флерова

Побудительным мотивом для разработки методики оперативного предварительного расчета послужило планируемое [1] в ЛЯР ОИЯИ размещение нового ускорителя тяжелых ионов, предназначенного для прикладных задач, в здании, в котором раньше размещался циклотрон У-200.

[1] N. Kazarinov et al. DESIGN AND SIMULATION OF THE AXIAL INJECTION BEAM LINE OF DC140 CYCLOTRON OF FLNR JINR // Proc. of Conf. «International Particle Accelerator Conference». 2021. P. 1852-1854

[2]. F.Clapier and C.S.Zaidins Nuclear Instruments and Methods, 217 (1983) 489-494.

[3]. Z.Y. Guo, P.T. Allen, G. Doucas and H.R.McK. Hyder. Nuclear Instruments and Methods in Physics Research, B29 (1987) 500-507 North-Holland. Amsterdam

[4] O.B. Tarasov, D. Bazin Nuclear Instruments and Methods in Physics Research B 266 (2008) 4657–4664
[5] J.F. Ziegler et al., The Stopping and Range of Ions in Solids, Pergamon Press, New York, 1985

LIZE⁺⁺, SRIM

Обоснование методики для оперативного расчета

Выход нейтронов на 1 потерянный ион Y в зависимости от энергии иона в лабораторной системе координат в единицах MeV/и может быть вычислен с помощью аналитической формулы

$$Y = \frac{N_a 10^{-3} A_b}{A_t} \sigma_0 \eta \int [1 + erf(\frac{E_{lab} - E_0}{s})](a + bE_{lab}) dE_{lab}$$

сечение образования нейтронов $\sigma(E_{lab.})$ в зависимости от энергии иона в лабораторной системе координат $E_{lab.}$ (MeV/u)

Для иллюстрации на рис.1 приведен пример аппроксимации этой функцией сечений образования нейтронов при бомбардировке мишени из алюминия ионами углерода и ионами железа мишени из железа, рассчитанных с помощью программы LIZE⁺⁺.

В результате анализа многих сочетаний ионов пучка и мишеней была эмпирически подобрана формула для вычисления значений E₀ и sпараметров нормального распределения в лабораторной системе координат в единицах MeV/u

$$E_0 = 3.3 + \frac{0.42(E_{cul} - Q)}{\mu} \qquad s = 1.13 + \frac{0.11(E_{cul} - Q)}{\mu}$$

Здесь Q – энергия реакции: $Q = E_{cB1} + E_{cB2} - E_{cB3}$ (энергии связи ядер пучка, мишени и компаунд ядра, соответственно, $a_{\mu} = \frac{A_b \cdot A_t}{A_b + A_t}$ – приведенная масса, Ecul –Кулоновский потенциал расталкивания



Рис.1.

Выход нейтронов на 1 потерянный ион Y в зависимости от энергии иона в лабораторной системе координат в единицах MeV/нуклон может быть вычислен с помощью аналитической формулы

$$Y = \frac{N_a 10^{-3} A_b}{A_t} \sigma_0 \eta \int [1 + erf \left(\frac{E_{lab} - E_0}{s}\right)](a + bE_{lab}) dE_{lab}$$

В диапазоне энергий менее 6 MeV/и дифференциальные потери энергии являются линейными относительно энергии пучка и может быть записана в виде

Анализируя результаты расчета дифференциальных потерь энергии с помощью программ SRIM и LIZE⁺⁺ для различных комбинаций пучка и мишени, были подобраны значения для коэффициентов а и b, которые зависят от Z_b бомбардирующего иона и A_t – атомного веса материала бомбардируемого вещества:

$$a = \frac{0.54}{Z_b} + \frac{2.1 \cdot 10^{-3} \cdot A_t}{Z_b^{0.7} - 2.55} \qquad b = \frac{3.1}{Z_b^{2.2}} + \frac{6.8 \cdot A_t}{Z_b^{4.4} - 2 \cdot 10^4}$$

Результаты расчета отличаются от результатов, полученных с помощью программы SRIM не более, чем на 10%!

Проверка методики расчета выхода нейтронов

Для расчета выходов нейтронов на основе аналитической формулы (1) была создана специальная программа в виде калькулятора (П.А.Комаров^а). Из таблицы энергий связи [6] в программу заведены данные для наиболее востребованных сочетаний ядер пучка и мишени, на основании которых рассчитываются Q – энергии реакции. По мере необходимости данные могут быть пополнены.

Пример результатов сравнения вычислений выходов нейтронов для случаев наиболее вероятно используемых пучков приведены на Рис.2. Видно, что в подавляющем большинстве случаев результаты вычислений различаются не более чем на ±50%.



Рис.2а. Сравнения результатов вычислений выходов нейтронов У с помощью формулы (8) с результатами программ LIZE++и FLUKA для случаев наиболее вероятно

^а Объединенный институт ядерных исследований, Лаборатория ядерных реакций имени Г.Н. Флерова, Россия, 141980, Дубна Московской обл., ул. Жолио-Кюри, 6

[6] http://amdc.in2p3.fr/web/masstab.html

Интерфейс программы

Программа NY&DRCalc.exe позволяет проводить расчеты выхода и углового распределения нейтронов в реакциях тяжелых ионов с энергией от 1 до 6 МэВ/нуклон. Программа может использоваться для оперативной оценки необходимой биологической защиты строящихся и реконструируемых ускорителей тяжелых ионов (*П.А.Комаров^a*)..

diapri	-		
	Beam	-	Calculations
lon energy	4.8	MeV/nuc	Projectile Target Compound Q react, MeV
1	0.1	uA	82 Kr (28+) 27 Al 109 In -11.2991
Name / Z	Kr	1	Ion Energy total 393.600 MeV
		1	lon Intensity 2.229E+010 ion/s
A	82		Ion Beam Power 1.406 Wt
q	28]	Neutron Yield 2.255E-004 Neutron/ion
	Target		
Name / Z	13]	R cm 9 deg Calculate
A	27]	Neutron Flux den. Cm-2*s Dose Rate uSv/h
Γ	Coloulate		
L	Calculate		Angle step Save Clear

Рис.26. Интерфейс программы

^а Объединенный институт ядерных исследований, Лаборатория ядерных реакций имени Г.Н. Флерова, Россия, 141980, Дубна Московской обл., ул. Жолио-Кюри, 6

Проверка расчета угловых распределений

В расчетах моделировалась ситуация, описываемая для случаев экспериментального измерения углового распределения. Принималось, что в этих экспериментах проводятся измерения потоков с помощью детекторов тепловых нейтронов с шаровыми замедлителями диаметром d=201 мм. Центр каждого детектора отстоит на расстоянии R = 1 м от мишени, бомбордируемой пучком ионов. Детекторы располагаются под углами $\theta_i = 0^0, 15^0, 30^0,$ 45°, 60°, 75°, 90°, 120° и 150° к направлению бомбардирующего пучка. На расстоянии 1 м от мишени угловой размер каждого детектора для летящих из нее нейтронов $\Delta \theta = 12^0$.

Коэффициент углового распределения нейтронов от направления пучка F(0) в работе [2] предложено описывать с помощью формулы:

$$F(\theta) = \left(4\pi \ln\left(1 + \frac{1}{\gamma}\right)(\gamma + \sin^2\frac{\theta}{2})\right)^{-1}$$
(2)

$$\gamma = 7 \exp\left(-\frac{2.5\mu\sqrt{2E_{beam}}}{A_t}\right) \tag{3}$$

489-494.



Рис.3. Сравнение результатов расчета с помощью формул (2,3) (открытые символы) и программы FLUKA (закрытые символы) потока нейтронов, падающих на детектор, помещенный на расстоянии 1 м под углом θ_i , при бомбардировке ионами Ne²⁰, Ar⁴⁰ и Ca⁴⁸ толстой мишени a) из Al и b) из Cu [2] F.Clapier and C.S.Zaidins Nuclear Instruments and Methods, 217 (1983)

Исследование общих закономерностей выходов нейтронов



Наибольший выход нейтронов при энергии пучков 4,8 MeV/u наблюдается для легких мишеней. Выход снижается по мере увеличения атомного номера мишени. При бомбардировке мишеней пучками ядер с избытком нейтронов выход увеличен. В целом выход нейтронов снижается с одновременным увеличением атомных весов ядер пучка и мишени

Рис.4. Выходы нейтронов Ү при бомбардировке толстых мишеней из Be, C, Al,

Ті, Си и Мо различными пучками энергией 4,8 MeV/и



Рис.5. Плотности потока нейтронов на расстоянии 1 м под углами 0⁰ и 90⁰ из толстых а) углеродной и b) медной мишеней, бомбардируемых пучком ионов энергией 4.8 MeV/u



Рис.6. Схема расположения циклотрона ДЦ-140 и специализированных каналов Где: 1- канал облучения ЭКБ; 2- канал для исследования по физике твердого тела и модификации поверхности материалов; 3- резервный канал; 4- канал для производства трековых мембран

Циклотрон ДЦ-140 позволит получать пучки ускоренных ионов от О до Ві с энергиями 2.1 и 4.8 МэВ/нуклон для исследования по физике твердого тела и модификации поверхности материалов, производства трековых мембран и тестирования электронной компонентной базы на одиночные радиационные эффекты.

В состав комплекса прикладных исследований на базе ДЦ140 входят (рис.6): -циклотрон ДЦ140 -общий начальный участок, -коммутирующий магнит (ТМ), -три канала облучения (1,2,4), укомплектованные соответствующим оборудованием и установками для облучения образцов материалов, полимерных пленок и ЭКБ.

Один канал (3) предлагается оставить как резерв для дальнейшего развития.

<u>Цель:</u>

Целью данной работы является проведение первичных расчетов радиационной обстановки

ускорительного комплекса ДЦ-140

[7] Нормы радиационной безопасности (НРБ-99): Гигиенические нормативы СП 2.6.1.758-99. М., Центр санитарно-эпидемиологического нормирования, гигиенической

сертификации и экспертизы Минздрава России, 1999.

[8] Основные санитарные правила обеспечения радиационной безопасности (ОСПОРБ - 99/2010). Санитарные правила и нормативы СП 2.6.1.2612-10. Москва: Федеральный центр гигиены и эпидемиологии Роспотребнадзора, – 11 авг. 2010 г. – с. 17.

Оценка радиационной обстановки ускорительного комплекса ДЦ-140(канал №4)

Одним из основных направлений исследований канала №4 является разработка методов изготовления трековых мембран (TM) и их

применение в различных областях. Пучки ионов для производства трековых мембран: Энергия ионов **2,1** МэВ/нуклон; Ионы элементов от Ne до Bi;

Интенсивность от Ne до Xe 10^{12} с⁻¹.

Тип иона	$^{40}Ar^{+8}$	
Интенсивность ускоряемого иона	$10^{12} \mathrm{c}^{-1}$	11111
Энергия иона	2.1 МэВ/нуклон	11111
Суммарная плотность материала стен (бетон)	2.57 г/см ³	
Искомый предел по эквивалентной дозе для персонала группы Б	1.2 мкЗв/час	

Для канала №4 циклотрона ДЦ-140 будет использоваться специализированная установка с циклотрона ИЦ-100 (рис.7).



Рис.7.Установка облучения полимерных Материалов на циклотроне ИЦ-100

Оценка радиационной обстановки ускорительного комплекса ДЦ-140(канал №4)

<u>Расчет защиты от прямого излучения</u>



Рис.8. Мощность эквивалентной дозы нейтронного излучения за защитной стеной 50см (в направлении пучка) Модель взаимодействия тяжелых ионов в программе FLUKA

 $E < \sim 0.1 \text{ GeV/n}$

Boltzmann Master Equation (BME) theory BME (original code by E.Gadioli *et al.,* FLUKA-implementation by F.Cerutti *et al.*)

[8] Battistoni et al., Brazilian Journal of Physics, vol.34 no.3A, September, 2004 "Heavy Ion Interactions from Couloumb barrier to Few GeV/n: Boltzman Master Equation Theory and FLUKA Code Performances"



Оценка радиационной обстановки ускорительного комплекса ДЦ-140(канал №4)

Оценка толщины защиты для перекрытия







Рис.10. Мощность эквивалентной дозы нейтронного излучения сразу под перекрытием

Высота стен:330см Толщина верхнего перекрытия (потолок):50см Толщина нижнего перекрытия (пол): 35см

Заключение:

 Значение мощности дозы над защитным перекрытием составило ~0.2мкЗв/час. Следовательно, толщина защиты 50 см обеспечит требуемый уровень излучения меньший 12 мкЗв/час (персонал А) на верхнем этаже.
 Значение мощности дозы сразу под защитным перекрытием составило ~0.7мкЗв/час. Следовательно, толщина защиты 35 см обеспечит требуемый уровень излучения меньший 12 мкЗв/час (персонал А).

Заключение

✓ Представлены простые аналитические формулы для оперативной оценки выхода и углового распределения нейтронов, необходимые для расчета биологической защиты ускорителей тяжелых ионов энергией от 1 до 6 МэВ/нуклон;

✓ Результаты расчетов сравнивались с результатами расчетов с помощью программ LIZE⁺⁺ и FLUKA и с имеющимися в литературе экспериментальными данными.

В результате проведенных сравнений можно утверждать, что предлагаемая методика расчета выхода и углового распределения нейтронов из толстых мишеней может быть использована для оперативной оценки необходимой биологической защиты строящихся и реконструируемых ускорителей тяжелых ионов энергией от 1 до 6 MeV/u. Отклонение результатов этих расчетов от более точных не превышает коэффициента два, что сравнимо с результатами отклонений при расчете биологических защит, связанных с некоторым разнообразием спектров рождающихся нейтронов и отклонениями в защитных свойствах используемых материалов или их толщины







СПАСИБО ЗА ВНИМАНИЕ!

Оперативный метод расчёта биологической защиты ускорителей тяжелых ионов низкой энергии

Р.К. Кабытаева а,b,с

Ю.Г. Тетерев^а, С.В. Митрофанов^а,, Е. Болатказыев^{а,с}, А.Т. Исатов^{а,b,с}, П.А.Комаров^а

^а Объединенный институт ядерных исследований, Лаборатория ядерных реакций имени Г.Н. Флерова Россия, 141980, Дубна Московской обл., ул. Жолио-Кюри, 6 ^b Евразийский национальный университет имени Л.Н. Гумилева Казахстан, 010000, Нур-Султан, ул. Сатпаева, 2 ^c РГП Институт ядерной физики МЭ, Казахстан, 050032, Алматы, ул. Ибрагимова 1