



P2 - 7694

В.С.Барашенков, В.Д.Тонеев, С.Е.Чигринов

К РАСЧЕТУ ЭЛЕКТРОЯДЕРНОГО МЕТОДА
ГЕНЕРАЦИИ НЕЙТРОНОВ

We regret that some of the pages in the microfiche copy of this report may not be up to the proper legibility standards, even though the best possible copy was used for preparing the master fiche.

Ранг публикаций Объединенного института ядерных исследований

Препринты и сообщения Объединенного института ядерных исследований /ОИЯИ/ являются самостоятельными публикациями. Они издаются в соответствии со ст. 4 Устава ОИЯИ. Отличие препринтов от сообщений заключается в том, что текст препринта будет впоследствии воспроизведен в каком-либо научном журнале или аперриодическом сборнике.

Индексация

Препринты, сообщения и делонированные публикации ОИЯИ имеют единую нарастающую порядковую нумерацию, составляющую последние 4 цифры индекса.

Первый знак индекса - буквенный - может быть представлен в 3 вариантах:

“Р” - издание на русском языке;

“Е” - издание на английском языке;

“Д” - работа публикуется на русском и английском языках.

Препринты и сообщения, которые рассылаются только в страны-участницы ОИЯИ, буквенных индексов не имеют.

Цифра, следующая за буквенным обозначением, определяет тематическую категорию данной публикации. Перечень тематических категорий изданий ОИЯИ периодически рассылается их получателям.

Индексы, описанные выше, проставляются в правом верхнем углу на обложке и титульном листе каждого издания.

Ссылки

В библиографических ссылках на препринты и сообщения ОИЯИ мы рекомендуем указывать: инициалы и фамилию автора, далее - сокращенное наименование института-издателя, индекс, место и год издания.

Пример библиографической ссылки:

И.И.Иванов. ОИЯИ, Р2-4985, Дубна, 1971.

В.С.Барашенков, В.Д.Тонеев,* С.Е.Чигринов**

К РАСЧЕТУ ЭЛЕКТРОЯДЕРНОГО МЕТОДА
ГЕНЕРАЦИИ НЕЙТРОНОВ

Направлено в АЭ

* Лаборатория теоретической физики.

** Институт ядерной энергетики, Минск.

ВВЕДЕНИЕ

В работе ^{1/1} был описан разработанный в 1964-68 гг. монте-карловский метод расчета каскадной лавины частиц, образующихся в блоках урана, свинца и других тяжелых элементов под действием пучка высокоэнергетических нуклонов. Этот метод позволяет выполнять расчеты для блоков практически любой геометрии в области энергий первичных частиц T_0 от нескольких десятков *МэВ* и до $T_0 = 500-700$ *МэВ*. Нижняя граница определяется условиями применимости модели внутриядерных каскадов, с помощью которой рассчитывались неупругие взаимодействия протонов и нейтронов с ядрами; ограничение сверху обусловлено тем, что при вычислениях не были учтены процессы пинообразования. Последнее является, конечно, серьезным недостатком метода. Другой существенный недостаток метода заключается в том, что расчет деления возбужденных ядер, остающихся после каскадной стадии высокоэнергетических нуклон-ядерных взаимодействий, выполнялся с весьма приближенными значениями барьеров деления, что также снижает надежность расчетов.

Впоследствии нами была разработана значительно более точная и детальная модель внутриядерных каскадов, позволяющая существенно повысить точность расчетов распространения высокоэнергетического излучения в делящихся средах и распространить эти расчеты вплоть до очень высоких энергий $T_0 \gg 1$ *ГэВ*. Сравнению полученных таким образом данных с экспериментом и с результатами вычислений других авторов и посвящена настоящая работа.

Следует подчеркнуть, что теоретическое моделирование прохождения высокоэнергетического излучения через делящиеся среды является в настоящее время во многих случаях единственным способом достаточно быстро сравнить свойства различных мультиплицирующих систем, т.к. экспериментальные исследования, как правило, оказываются весьма трудоемкими и даже при измерениях усредненных интегральных характеристик требуют значительного времени.

МОДЕЛЬ И МЕТОД РАСЧЕТА

В основу расчетов положена каскадная модель неупругих пион- и нуклон-ядерных взаимодействий с учетом конкурирующих между собой процессов деления и испарения сильно возбужденных остаточных ядер ^{2,3}. При вычислениях принимались во внимание различные каналы неупругих π -N и N-N взаимодействий внутри ядра, для энергий первичных частиц $T_0 \geq 1$ ГэВ учитывалось уменьшение плотности числа внутриядерных нуклонов по мере развития внутри ядра лавины каскадных частиц ³.

Для описания радиальной зависимости плотности нуклонов в ядре мы использовали потенциал Саксона-Вудса ^{2,4}.

Распад возбужденных остаточных ядер рассчитывался методом, описанным в работах ^{5,6}, что позволило получить хорошее согласие с экспериментальными значениями барьеров деления и достаточно точно учесть зависимость отношения испарительной и делительной ширины Γ_n/Γ_f от энергии возбуждения E^* и от массового и зарядового чисел распадающегося ядра A и Z . Вероятность образования осколков с различными значениями E^* , A ,

* При меньших энергиях учет этого эффекта усложняет расчеты, но слабо сказывается на их результатах.

Z рассчитывалась, так же как и в работе /1/, по известной статистической модели Фонга /2/; переход возбужденных осколков деления в основное состояние с испусканием ими нейтронов описывался испарительной моделью.

О величине относительного вклада, который дают в поток нейтронов в блоках вещества конкурирующие между собой процессы деления и испарения, можно получить представление из рис. 1, где отдельно показаны энергетические спектры трех основных компонент "быстрых" нейтронов.

Подробное сравнение расчетных данных с экспериментом показывает, что используемая нами теоретическая модель хорошо воспроизводит все основные черты неупругих взаимодействий высокоэнергетических частиц с ядрами /2,6/.

Упругие взаимодействия высокоэнергетических частиц с ядрами рассматривались в дифракционном приближении, когда угловое распределение рассеянных частиц можно аппроксимировать гауссовой функцией с полушириной, зависящей от импульса частицы и радиуса ядра /7/.

Величина пробега частиц до упругого или неупругого ядерного взаимодействия в веществе определялась по сечениям σ_{in} и σ_{tot} из монографии /2/.

Для расчета ионизационных потерь использовалась формула Штернхаймера /8,9/. Предполагалось, что все π^0 -мезоны распадаются сразу же после их образования; достаточно медленный μ -распад π^\pm -мезонов не учитывался. Потерявшие в результате ионизационных процессов всю свою энергию π^\pm -мезоны далее не рассматривались; остановившиеся π^\pm -мезоны считались захваченными ядром, распад таких ядер рассчитывался с помощью каскадно-испарительной модели.

Поведение в веществе нейтронов с энергиями $1 \text{ эВ} \leq T \leq 10,5 \text{ МэВ}$ моделировалось с помощью многогрупповой системы констант Л.П.Абагьяна и др. /10/.

Остальные детали расчетов те же, что и в работах /1,11/.

Разработанный нами метод применим для энергий первичных частиц от нескольких десятков МэВ к до

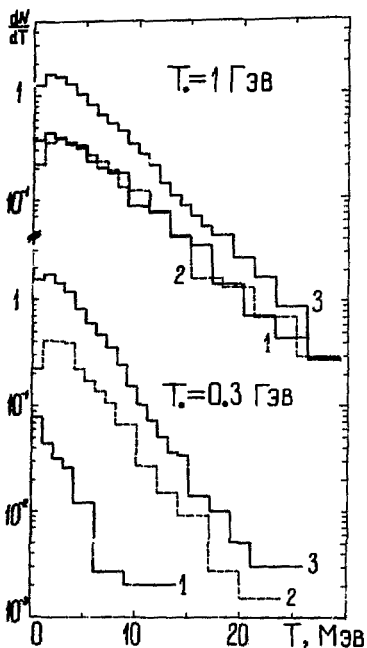


Рис. 1. Низкоэнергетическая часть спектров нейтронов, образующихся в неупругом столкновении протона с ядром ^{238}U при энергии T_0 /в единицах нейтрон/МэВ-первичный протон/. 1 - спектр нейтронов из взаимодействий, происходящих без деления. 2 - спектр нейтронов, испущенных ядром раньше, чем произошло его деление. 3 - спектр нейтронов деления /испарение из возбужденных осколков/.

нескольких десятков ГэВ. /Область больших энергий требует особого рассмотрения механизма взаимодействия высокоэнергетических частиц с атомными ядрами/.

Все расчеты выполнены на ЭВМ БЭСМ-6.

СРАВНЕНИЕ С ОПЫТОМ И РЕЗУЛЬТАТАМИ ДРУГИХ РАСЧЕТОВ

В табл. 1 и 2 с экспериментом сравниваются расчетные данные по выходу нейтронов из блоков различного состава и конфигурации.

Хотя анализ данных по распадам возбужденных ядер показывает, что вычисления относительных вероятностей деления и испарения следует выполнять с учетом зависимости параметров плотности уровней испаряющегося и делящегося ядер a_n и a_f от их энергии возбуждения, массы и заряда ^{5,6}, однако при изучении распространения высокоэнергетического излучения в веществе, когда образуются ядра с различными значениями E^* , A и Z , а сами столкновения внутри блока происходят при различных значениях кинетической энергии частиц, фактически можно ограничиться некоторым средним значением $a = a_n = a_f$. В табл. 1 и 2 расчетные данные приведены для $a = A/10 \text{ МэВ}^{-1}$ и для вдвое меньшего значения $a = A/20 \text{ МэВ}^{-1}$. Первое из этих значений дает хорошее согласие со всеми известными сейчас экспериментальными данными, для значения $a = A/20 \text{ МэВ}^{-1}$ получается заметно худшее согласие с опытом, хотя отличие от расчетов с большим значением a не очень велико.

Расчетные величины в табл. 1 весьма близки к теоретическим данным других авторов.

Что касается сравнения с упрощенной моделью ^{1/}, то для урановых блоков результаты обеих моделей хорошо согласуются между собой при $a = A/10 \text{ МэВ}^{-1}$, но для меньших значений число захватов нейтронов ядрами $N_{\text{зах}}$ и соответственно энерговыделение Q и выход нейтронов N на один первичный протон оказываются меньшими, чем в модели ^{1/}. Для значений параметров, приводящих к наилучшему согласию с экспериментом /в каждой модели свои значения/, это уменьшение составляет 10-20%.

* Следует также отметить, что в отличие от модели ^{1/} величины $N_{\text{зах}}$, Q и N уменьшаются при уменьшении параметра a . Как показал анализ, это различие обусловлено недостаточно аккуратной аппроксимацией низкоэнергетических характеристик частиц, использованной в работе ^{1/}.

Таблица 1

Среднее число нейтронов, вылетевших из цилиндрической свинцовой и урановой мишени длиной L и диаметром D , в расчете на один первичный протон с энергией T_0

| Мишень | Размер $L \times D$, см | T_0 , МэВ | Число нейтронов | | N в.м. |
|-------------------|-----------------------------|-----------------|--------------------------|----------------------------|----------------------------|
| | | | Наш расчет ¹⁾ | Расчет др. авторов | |
| ²⁰⁷ Pb | 30x15 | 800 | 16,3 (13,3) | 16,7 I ²⁾ | 15 + 18 I ²⁾ |
| | 6Lx10,2 | 470 | 7,3±0,3 (6,5) | 8,4 I ³⁾ | 8 ± 0,4 I ³⁾ |
| | " | 720 | 13,6±0,5 (11,7) | 14,4 I ³⁾ 2) | 11,8 ± 0,6 I ³⁾ |
| | " | 960 | 17,8±0,6 (16,0) | 20,2 I ³⁾ 2) | 16,6 ± 0,8 I ³⁾ |
| | " | 1470 | 25,1±1,0 (22,7) | 32 I ³⁾ 2) | 26,4 ± 1,3 I ³⁾ |
| | 6Lx20,4 | 470 | 8,1±0,3 (7,4) | 9,2 I ³⁾ | 8,7 ± 0,4 I ³⁾ |
| | " | 720 | 15,7±0,6 (13,2) | 15,8 I ³⁾ 2) | 13,9 ± 0,7 I ³⁾ |
| | " | 960 | 21,7±0,8 (20,1) | 22,2 I ³⁾ 2) | 20,3 ± 1,1 I ³⁾ |
| " | 1470 | 31,5±1,2 (27,5) | 36 I ³⁾ 2) | 31,5 ± 1,6 I ³⁾ | |
| ²³⁸ U | 30x10 | 800 | 28±1,1 (25,1) | 26,4 I ²⁾ | 23; 35 I ²⁾ 4) |
| | 30x15 | " | 32,6±1,3(28,2) | 28,6 I ²⁾ | - |
| U ³⁾ | 6Lx10,2 | 470 | 16,1±0,6(14,2) | - | 18,1±0,9 I ³⁾ |
| | " | 720 | 27,3±1,1(23,4) | - | 29,1±1,5 I ³⁾ |
| | " | 960 | 40,4±1,6(33,3) | - | 40,6±2 I ³⁾ |
| | " | 1470 | 52,8±2, (45,7) | - | 56,8±2,8 I ³⁾ |

- 1) В скобках указаны значения, соответствующие параметру плотности уровней $a = A/20 \text{ МэВ}^{-1}$.
- 2) Приведенное значение снято с кривой, построенной по точкам из работы /13/.
- 3) Мишень из естественной смеси изотопов урана: $^{235}\text{U} / ^{238}\text{U} = 0,72\%$.
- 4) Первое и второе значения относятся соответственно к блокам с размерами (80 x 10) и (81 x 10,2) см.

Таблица 2

Среднее число нейтронов, вылетающих из прямоугольной свинцовой и урановой мишеней с длиной L и площадью торцевой поверхности $l_1 \times l_2$, в расчете на один первичный нейтрон с энергией T_0

| Мишень | Размер $l \times l_1 \times l_2$ см | T_0 , МэВ | Число нейтронов N | |
|-----------------|--|-------------|--------------------------|-------------------|
| | | | Наш расчет ¹⁾ | вкл. Опыт |
| Pb | 25x25x25 | 120 | $6,4 \pm 0,3$ (5,5) | $8,0 \pm 0,8$ I4 |
| " | " | 380 | $12,1 \pm 0,5$ (11,2) | $16,2 \pm 2,5$ I4 |
| U ²⁾ | 25 x25 x 25 | 120 | $13,7 \pm 0,5$ (11,3) | $18 \pm 1,8$ I4 |
| " | " | 380 | $25,4 \pm 1,0$ (23,7) | $29,7 \pm 3,1$ I4 |
| " | 24,3x28,3x31,5 | 90 | $11,4 \pm 0,5$ (10,1) | $12,2 \pm 1,4$ I5 |
| " | 21,6x31,5x28,3 | 160 | $14,8 \pm 0,6$ (13,1) | $15,6 \pm 1,9$ I5 |

1) В скобках указаны значения, соответствующие параметру плотности уровней
 $a = A/20$ МэВ⁻¹.

2) Мишень из естественной смеси изотопов урана.

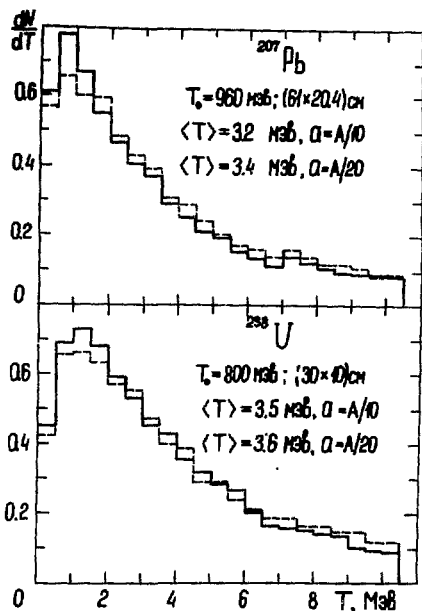


Рис. 2. Зависимость от параметра a низкоэнергетической части спектров нейтронов, образующихся в ядерных реакциях расщепления, испарения и деления под действием протонов с энергией T_0 . Сплошные и пунктирные гистограммы относятся соответственно к значениям $a = A/10$ и $A/20 \text{ МэВ}^{-1}$. Результаты приведены в относительных единицах. Указаны размеры цилиндрических блоков и средняя энергия нейтронов $\langle T \rangle$ в интервале $T = 0 \div 10,5 \text{ МэВ}$.

Из рис. 2 видно, что в интервале $a \approx (1/10 - 1/20) A$ относительно слабую зависимость от параметра a имеют не только интегральные, но и дифференциальные характеристики потока частиц в блоке.

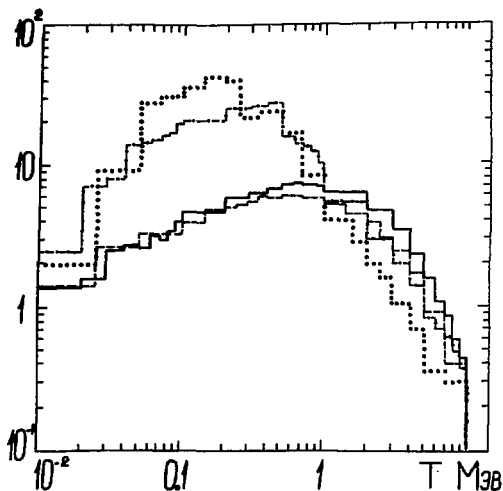


Рис. 3. Спектр нейтронов dN/dT , образующихся в цилиндрическом блоке ^{238}U с размером $/30 \times 15/$ см под действием протонов с энергией $T = 800 \text{ МэВ}$ /в единицах нейтрон/МэВ · первичный протон/.

— нейтроны испарения, наш расчет / $a = A/10 \text{ МэВ}^{-1}$ /.
 - - - нейтроны испарения, расчет Фулвуда и др. /12/.
 . . . нейтроны, вылетевшие из блока, наш расчет.
 ···· нейтроны, вылетевшие из блока, расчет Фулвуда и др. /12/.

На рис. 3 отдельно сравниваются с расчетными данными Фулвуда и др. /12/ рассчитанные нами спектры испарительных нейтронов, образовавшихся внутри блока, и низкоэнергетической компоненты нейтронов, вышедших из мишени. В целом результаты обоих расчетов близки между собой, однако полученные нами спектры более жесткие, чем в /12/. Расхождение главным образом связано со способом расчета нейтронов, испущенных из осколков деления, который более последователен в данной работе, а также различием в использованных

системах групповых констант для описания поведения низкоэнергетических частиц в блоке.

Сравнение расчетных и экспериментальных спектров нейтронов $dN/dT d\Omega$ под различными углами к направлению пучка первичных протонов приведено на рис. 4.

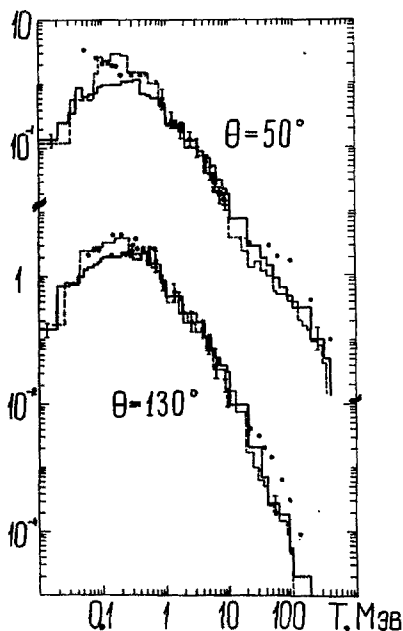


Рис. 4. Энергетические спектры нейтронов под углом θ к направлению пучка первичных протонов с энергией $T_0 = 750$ МэВ, бомбардирующих цилиндрический блок из ^{238}Pu с размерами 30×15 см. Сплошные гистограммы - наш расчет /при $a = A/10$ МэВ $^{-1}$ /, пунктир - расчет /16/. Экспериментальные точки, полученные четырьмя различными методами, взяты из работы /12/. Все данные в единицах нейтрон/МэВ.стерадиан.первичный протон.

В области $T \leq 10$ МэВ наблюдается хорошее согласие наших расчетов как с опытом, так и с моделью Фулвуда и др. При больших энергиях теоретические значения /близкие между собой/ оказываются несколько ниже экспериментальных. /Последние, правда, в этой области энергий, не очень точны и, как отмечают сами авторы, являются пока лишь предварительными /16//.

В целом теория и эксперимент достаточно хорошо согласуются при изменении величины энергии на четыре порядка.

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

Сравнение разработанной нами монте-карловской модели с известными экспериментальными данными и с расчетами других авторов показывает, что эта модель может с успехом использоваться для расчета различных эффектов в многокомпонентных блоках из тяжелых элементов.

Литература

1. В.С. Барашенков, В.Д. Тонеев. АЭ, 35, 163 /1973/.
2. В.С. Барашенков, В.Д. Тонеев. Взаимодействия высокоэнергетических частиц и ядер с ядрами. Атомиздат, М., 1972.
3. В.С. Барашенков, А.С. Ильинов, Н.М. Соболевский, В.Д. Тонеев. УФН, 109, 91 /1973/.
4. В.С. Барашенков, К.К. Гудима, Ф.Г. Жереги, В.Д. Тонеев. Сообщение ОИЯИ, P2-6503, Дубна, 1972.
5. V.S. Barashenkov, F.G. Gareghi, A.S. Iljinov, V.D. Toneev. Nucl. Phys., A206, 131 (1973).
6. В.С. Барашенков, Ф.Г. Жереги, А.С. Ильинов, В.Д. Тонеев. Сообщение ОИЯИ, E2-7278, Дубна, 1973.
7. J.A. Geibel, J. Ranft. Nucl. Instr. Meth., 32, 65 (1965).
8. R. Sternheimer. Phys. Rev., 118, 1045 (1960).
9. С.В. Стародубцев, А.М. Романов. Прохождение заряженных частиц через вещество. Изд. АН УзССР, Ташкент, 1962.
10. Л.П. Абагян и др. Групповые константы для расчета ядерных реакторов. Атомиздат, М., 1964.

11. В.С. Барашенков, Н.М. Соболевский, В.Д. Тонеев, АЭ, 32, 123, 217 /1972/.
 12. R.R.Fullwood, J.D.Czamer, R.A.Haarman, R.P.Forrest (Jr.), R.G.Schrandt. Los-Alamos Lab. Report LA-4789, Los-Alamos, 1972.
 13. Atomic Energy of Canada Limited. Cgalk River, Ontario, AECL-2600.
 14. В.Г. Васильков, В.И. Гольданский, В.П. Джелепов, В.П. Дмитриевский. АЭ, 29, 151 /1970/.
 15. W.E.Crandall, G.P.Millburn. Journ. Appl. Phys., 29, 698 (1958).
 16. J.S.Fraser, J.S.Hewitt, J.Walker. Gmelin Institute, Report 66-221-4, Sherbrooke, Quebec, Canada (1966).
- Цитируется по работе^{12/}.

Рукопись поступила в издательский отдел
24 января 1974 года.



Тематические категории публикаций Объединенного института ядерных исследований

| Индекс | Тематика |
|--------|--|
| 1. | Экспериментальная физика высоких энергий |
| 2. | Теоретическая физика высоких энергий |
| 3. | Экспериментальная нейтронная физика |
| 4. | Теоретическая физика низких энергий |
| 5. | Математика |
| 6. | Ядерная спектроскопия и радиохимия |
| 7. | Физика тяжелых ионов |
| 8. | Криогеника |
| 9. | Ускорители |
| 10. | Автоматизация обработки экспериментальных данных |
| 11. | Вычислительная математика и техника |
| 12. | Химия |
| 13. | Техника физического эксперимента |
| 14. | Исследования твердых тел и жидкостей ядерными методами |
| 15. | Экспериментальная физика ядерных реакций при низких энергиях |
| 16. | Дозиметрия и физика защиты |

Условия обмена

Препринты и сообщения ОИЯИ рассылаются бесплатно, на основе взаимного обмена, университетам, институтам, лабораториям, библиотекам, научным группам и отдельным ученым более 50 стран.

Мы ожидаем, что получатели изданий ОИЯИ будут сами проявлять инициативу в бесплатной посылке публикаций в Дубну. В порядке обмена принимаются научные книги, журналы, репринты и иного вида публикации по тематике ОИЯИ.

Единственный вид публикаций, который нам присылать не следует, - это репринты /оттиски статей, уже опубликованных в научных журналах/.

В ряде случаев мы сами обращаемся к получателям наших изданий с просьбой бесплатно прислать нам какие-либо книги или выписать для нашей библиотеки научные журналы, издающиеся в их странах.

Отдельные запросы

Издательский отдел ежегодно выполняет около 3 000 отдельных запросов на высылку репринтов и сообщений ОИЯИ. В таких запросах следует обязательно указывать индекс запрашиваемого издания.

Адреса

Письма по всем вопросам обмена публикациями, а также запросы на отдельные издания следует направлять по адресу:

*101000 Москва,
Главный почтамт, п/я 79.
Издательский отдел
Объединенного института
ядерных исследований.*

Адрес для посылки всех публикаций в порядке обмена, а также для бесплатной подписки на научные журналы:

*101000 Москва,
Главный почтамт, п/я 79.
Научно-техническая библиотека
Объединенного института
ядерных исследований.*

Издательский отдел Объединенного института ядерных исследований.
Заказ 17556. Тираж 690. Уч.-изд. листов 0,84.
Редактор Н.Н. Зрелова. Подписано к печати 22/11-74 г.



75.01.27