

УДК 539.188:539.2II

ИОН-АТОМНЫЕ СТОЛКНОВЕНИЯ С УЧАСТИЕМ МЕТАСТАБИЛЬНЫХ  
ЧАСТИЦ. ТОРМОЖЕНИЕ МНОГОЗАРЯДНЫХ ИОНОВ В ТВЕРДЫХ  
ВЕЩЕСТВАХ И ГАЗАХ

Я.А. Теплова, Ю.А. Шурыгина

НИИ ядерной физики МГУ, Москва

Основными характеристиками торможения заряженных частиц являются потери энергии,  $\frac{dE}{dx} = \xi$ , пробеги  $R$ , а также разброс потерь энергии и пробегов ионов в веществе. Теория потерь энергии для частиц с постоянным зарядом была успешно разработана в первой половине 20 столетия /Бор, Бете, Блох и др./ [I]. Однако, для частиц с зарядом ядра  $Z \geq 1$ , заряд тормозящегося иона перестает быть хорошим параметром для теории, его величина существенно изменяется в разных энергетических областях взаимодействия, для разных партнеров столкновения, поэтому задача определения величины потери энергии непосредственно связана с установлением заряда частицы в каждый данный момент столкновения. В свою очередь, достижение приближенного равновесного заряда в среде связано с конкуренцией процессов захвата и потери электронов ионами, а также с состоянием возбуждения сталкивающихся частиц. Следовательно, в конечном итоге, элементарные бинарные столкновения непосредственно влияют на интегральные характеристики торможения. Область энергии, в которой это влияние особенно заметно, зависит от относительной скорости сталкивающихся частиц и скорости активных электронов на орбитах атомов и ионов, участвующих в обмене. А именно, когда эти скорости близки между собой и обмен электронами достигает большой величины, потери энергии для быстрой частицы становятся максимальными. На рис. I показана энергетическая зависимость потерь энергии для протонов в кремнии. В общем виде эта закономерность повторяется для любых ионов и сред: I - начальная область, где  $\xi$  пропорциональна скорости частиц  $V$ ,  $\xi \sim KV$ , II - область применения борновского приближения для расчета  $\xi = \frac{dE}{dx}$ , III - область релятивистского увеличения  $\xi$  - IV и, наконец, максимум  $\xi$ , при скоростях частиц  $V \sim V_0 Z^{\frac{2}{3}}$ , где  $V_0 = 2,19 \cdot 10^8 \text{ см/с}$  - II. С теоретической точки зрения эта II область не имеет доста-

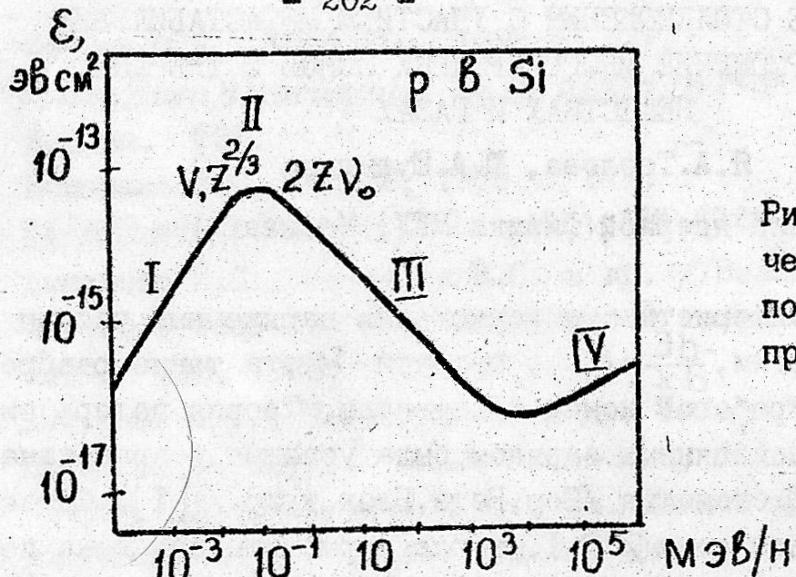


Рис. I. Энергетическая зависимость потерь энергии протонов в кремнии.

точно хорошего описания из-за сложного процесса интерференции нескольких механизмов торможения. При соответствующих скоростях взаимодействующих частиц проявляются их структурные особенности. Осцилляции  $R$  и  $\mathcal{E}$  от  $Z$  и  $Z_c$  — ядерного заряда среды, выходят за пределы разброса экспериментальных данных. На рис. 2, 3 приведены примеры зависимости  $R(Z)$  и  $\mathcal{E}(Z, Z_c)$  [2-5]. Средний заряд ионов  $i = \sum \Phi_j i$ , где  $\Phi_j$  — относительное количество ионов с зарядом  $j$  в ионном пучке в равновесии, осциллирует в первом приближении, адекватно изменениям в величине потерь энергии  $\mathcal{E}$ , рис. 4 [6]. Значительную немонотонность можно заметить и в величинах сечений потери и захвата электронов для разных ионов при постоянной скорости частиц, см [7]. Современная техника эксперимента позволяет определять  $R$  и  $\mathcal{E}$  с точностью до долей %. К сожалению, теория даже, казалось бы, в простом случае (тормозящая среда — водород и гелий) не описывает эксперимента в пределах точности измерений. Эта особенность связана со сложностью процесса торможения частиц.

При переходе от простых веществ к сложным соединениям не всегда выполняется аддитивность тормозной способности вещества, что затрудняет практически важную оценку  $\mathcal{E}$  в органических средах, в дополнение к сложности установления элементного состава. На рис. 5 приведен пример нарушения аддитивности

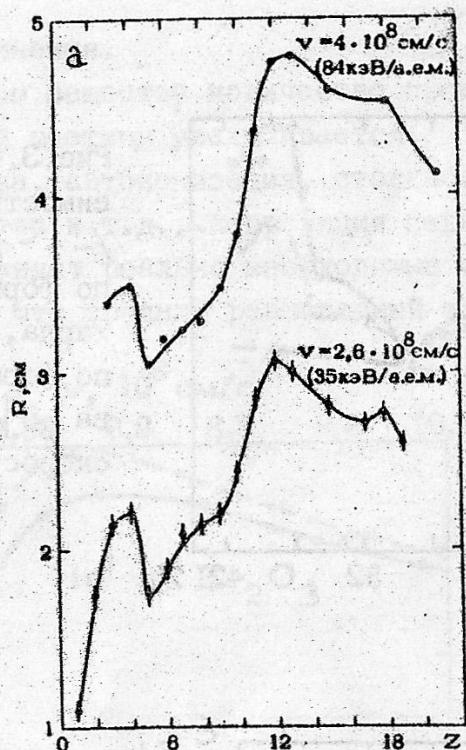


Рис.2. Экстраполированные пробеги различных ионов  $R(Z)$  в воздухе.

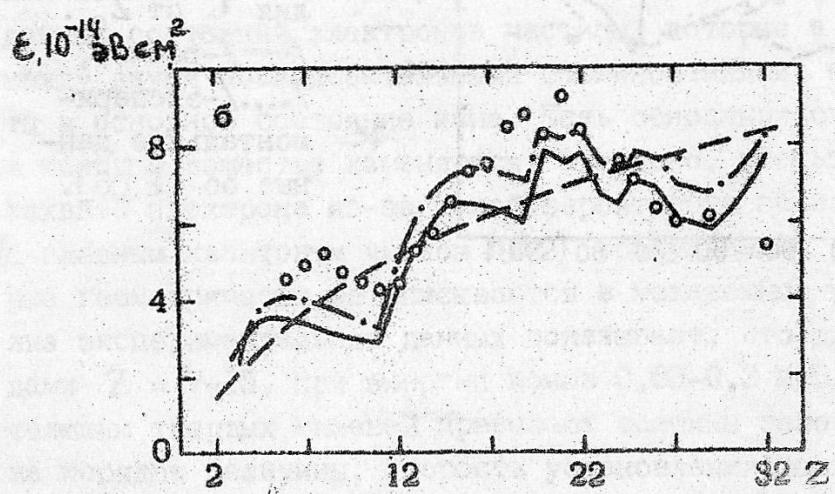


Рис.3. (а) Зависимость  $\Sigma$  от  $Z$  при скорости  $V = 1.3 \cdot 10^8$  см/с в углероде: /---/-расчет по формуле Линдхарда [8], /—/-расчет по формуле Фирсова [5].

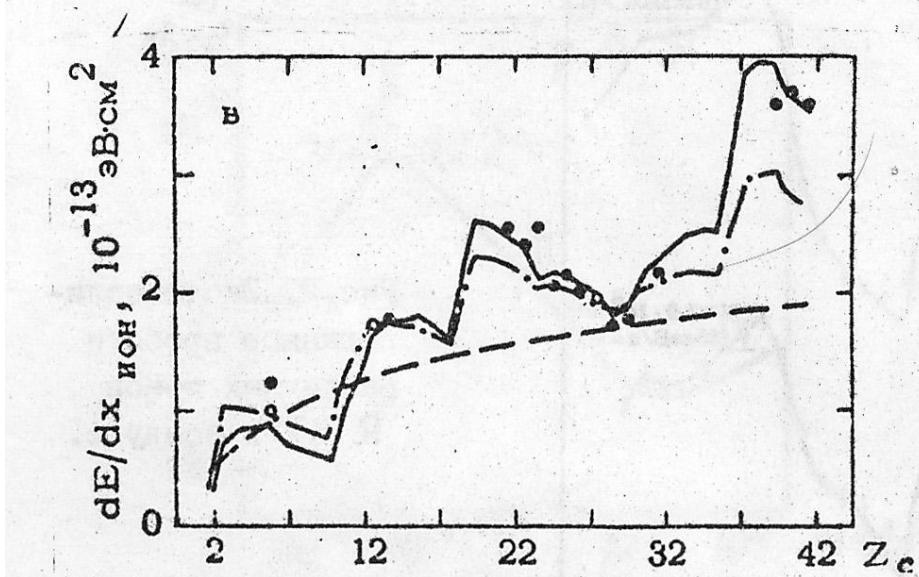


Рис.3.(б) Зави-  
симость  $\Sigma$  от  $Z_c$ .  
/---/- расчет  
по формуле Линд-  
харда, /---/-  
по формуле Фирсо-  
ва [5], ион азота,  
скорость  $V \sim V_0$ .

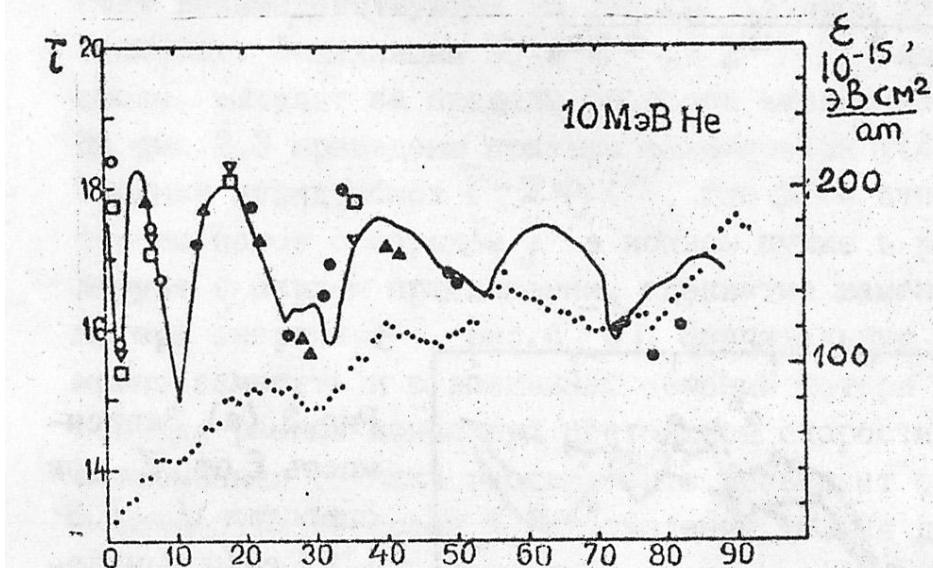


Рис.4. Зависи-  
мость среднего  
заряда ионов ге-  
лия  $\Sigma$  от  $Z_c$ .  
/---/-расчет,  
/..../-экспери-  
ментальные дан-  
ные об  $\Sigma$  [6].

$\Sigma$  для соединения.

В твердом веществе количество процессов, влияющих на торможение быстрой частицы увеличивается. Процессы на поверхности вещества, автоионизация, столкновение возбужденных частиц внутри вещества и т.д., корреляция перечисленных процессов – все это усложняет реально необходимые оценки. Экспериментально установлено, что средний равновесный заряд достаточно быстрых

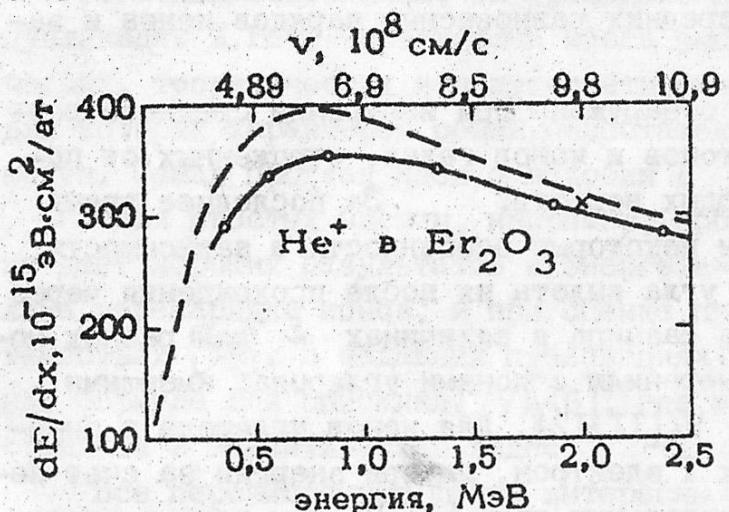


Рис.5. Энергетическая зависимость  $\Sigma / V$  для ионов гелия в  $\text{Er}_2\text{O}_3$ . /---/-расчет, в соответствии с условием аддитивности, /○/ - эксперимент в  $\text{Er}_2\text{O}_3$ .

ионов в твердом веществе больше, чем в газе. Основной причиной, как известно, является увеличенная потеря электрона из возбужденных состояний электронов частицы, которые в твердом веществе между двумя последовательными столкновениями не успевают перейти в основное состояние иона. Есть основания считать, что в твердом веществе изменяются, а именно, уменьшаются сечения захвата электрона из-за малой вероятности захвата в высокие (с главным квантовым числом  $n \geq 2$ ) возбужденные состояния, которые геометрически не вписываются в межатомные расстояния. Анализ экспериментальных данных показывает, что для ионов с зарядами  $Z = 7-15$ , при энергии ионов  $0,03-0,3$  МэВ/н, равновесные толщины твердых мишеней превышают толщины газовых мишеней почти на порядок величины, скорость установления равновесия тоже значительно отличается.

Обнаруженные экспериментально и подтвержденные теоретически осцилляции сечений захвата электрона ионом в зависимости от заря-

да ядра атома среди возникают из-за того, что экранировка поля атомных ядер электронами меняет потенциал взаимодействия, что сказывается на соотношении между орбитальными скоростями электронов в атоме вещества, находящимися на орбитах с разными  $n$ . Поэтому наиболее рельефно осцилляции обнаруживаются в зависимости парциальных сечений перезарядки от  $Z_c$ . С приближением атомного поля к кулоновскому (увеличение скорости частицы  $V$ ) осцилляции такого рода уменьшаются [10]. Указанные особенности сечений отражаются на величинах средних равновесных зарядов ионов и зарядовых фракциях.

Аналогичное явление обнаружено при измерении среднего равновесного заряда  $\bar{I}$  протонов и ионов гелия, отраженных от поверхностей различных твердых веществ. За последнее время экспериментально выявлены некоторые особенности в зависимости потери энергии частиц от угла вылета их после прохождения через тонкие пленки, обнаружена разница в величинах  $\xi$  для разных модификаций углерода по измерениям с ионами углерода, имеющими скорость в интервале 3–4  $V_0$  [II, 12]. Для ионов углерода с энергией 3 МэВ/н, сохранивших 1 электрон, потеря энергии за счет перезарядки составляет значительную долю  $\xi$ . В этом случае экспериментально обнаруживается эффект зависимости  $\xi$  от  $Z^{K>2}$  ( $K=2$  следует из соотношения, полученного с использованием I борновского приближения [I, 13]). Наряду с этими данными для 1–2 МэВ ионов гелия экспериментально установлено приближенное (в пределах экспериментальной точности) совпадение средних равновесных зарядов в парах (газах) и твердых модификациях одного и того же вещества. Это может означать, что для ионов гелия с одним электроном "эффект плотности вещества" не наблюдается [14].

Интересно проследить влияние возбужденных частиц в пучке быстрых ионов на величины  $\xi$ . С этой точки зрения, полезны исследования с использованием возбужденных метастабильных частиц, которые существуют сравнительно продолжительное время. Такими временами жизни характеризуются гелиеподобные ионы и атомы гелия в состояниях  $S^{1,3}$ . Пучок таких ионов получается пропусканием уско-ренных частиц через твердые пленки или газовые мишени. Априори не ясно, выполняются ли закономерности, известные для невозбужден-

ных частиц в случае метастабильных. В настоящее время установлено, что количество метастабильных частиц сильно зависит от условий столкновений и в области скоростей ионов осциллирует в зависимости от ядра мишени [15].

Ввиду практической важности оценки величин потерь энергии в разных веществах, отличающихся как элементным составом, так и агрегатным состоянием, за прошедшие почти 60 лет со времени публикации Х. Вете предложена масса эмпирических, полуэмпирических, теоретических и полутеоретических выражений для  $\xi/V$ , для которых характерен общий недостаток - "узкая" область применимости. Самая простая идея о подобии  $\xi$  для многозарядных ионов

$\xi'$  для простых частиц, например, протонов или атомов гелия, не дает хороших результатов в энергетической области, где велика перезарядка ионов, и при оценке потерь энергии в тяжелых веществах [16]. В недавних публикациях предлагается универсальная формула для описания  $\xi(V)$  [16], где искомая зависимость представлена в аналитическом виде.

Все перечисленные факты интересны не только с точки зрения фундаментальных исследований, но и для нужд полупроводниковой технологии и микроэлектроники. Сообщалось также, что уточнение величины  $\xi$  понадобилось при создании нейтронного дозиметра и для диагностики поверхности тонких пленок [16]. Потребность в хорошем знании  $\xi$  возникает в космическом материаловедении, традиционных проблемах установления природы быстрых частиц, при создании новых веществ с необходимыми свойствами, в целях защиты от радиоактивных излучений. Таким образом, совершенствование методов измерения и теоретических оценок  $\xi$  необходимо.

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Сегре Э. //Экспериментальная ядерная физика, т. I, М., ИЛ, 1955.
2. Теплова Я.А., Николаев В.С. и др. ЖЭТФ, 42, 1962, 44.
3. S.Kalbitz, H.Oetmann Phys Lett., A59, 1976, 197, Rad E, 47, 1980, 57.
4. Кумахов М.А., Комаров Ф.Ф. Энергетические потери и пробеги ионов в твердых телах. Минск, изд. БГУ, 1979, 5-319.

5. Фирсов О.Б. ЖЭТФ, 36, 1959, 1517.
6. Fukuzawa, Y. Hayama et al. Abstr. of Pap. X<sup>III</sup> ICPEAC, 1983, Берлин, 581.
7. Николаев В.С. УФН, 85, 1965, 674.
8. I. Lindhard, N. Scharff. P.R., 1961, 124, 128.
9. Дмитриев И.С., Николаев В.С. и др. //Взаимодействие атомных частиц в веществе и на поверхности твердого тела", Ташкент, изд-во ФАН, 1978, 114.
10. Дмитриев И.С., Н.Ф. Воробьев и др. Тезисы Межд. конф. Х-лучи и процессы во внутр. атомных оболочках, Лейпциг, 1984, 113.
11. Иферов Г.А., Кабачник Н.М. и др. Тезисы докл. ХУП Всесоюзного совещания по физике взаимодействия заряженных частиц с кристаллами. Из-во МГУ, Москва, 1987, 37.
12. W.C. Back, G.H. Both et al. P.R.A, 35, 1987, № 1, 57.
13. N.E.B. Cowern et al. P.R.A, 30, 1984, № 4, 1682.
14. Fukuzawa F., Kanamori Y. et al. Preprint. Equilibrium Charge Fraction of Fast He Ions in Solid and Gas Targets, 1987.
15. Воробьев Н.Ф., Теплова Я.А. и др. Тезисы XУ ICPEAC, 1987, Англия, 506.
16. S.A. Cruz Rad. Eff., 88, 1986, 159-215.