

*Краткие сообщения по физике № 9 1975*

ПРОВЕРКА ТЕОРИИ МНОГОКРАТНОГО РАССЕЯНИЯ НИГАМА,  
СУНДАРСАНА И ВУ ПО РЕЗУЛЬТАТАМ ЭКСПЕРИМЕНТОВ С  
РЕЛЯТИВИСТСКИМИ ЭЛЕКТРОНАМИ

В. Ф. Грушин

УДК 539.171

Показано, что предложенная Нигамом, Сундарсаном и Ву теория многократного рассеяния заряженных частиц в качестве более точной, чем теория Мольера-Бете, не подтверждается известными экспериментами с релятивистскими электронами.

В 1959 г. Нигам, Сундарсан и Ву опубликовали работу /1/, в которой предложена теория многократного рассеяния заряженных частиц, существенно корректирующая теорию Мольера /2/ и Бете /3/. В результате иного подхода к учету вкладов высших борновских приближений и использования релятивистской формулы для сечения однократного рассеяния, Нигам и др. (НСВ) получили, вообще говоря, иное, нежели Мольер-Бете (МБ), распределение рассеянных частиц по углу. Различие двух теорий обнаруживается прежде всего в выражении для угла экранирования  $\chi_\alpha$ , в конечном итоге влияющем на ширину углового распределения.

В случае рассеяния релятивистских электронов полученные в указанных выше работах выражения для угла экранирования сводятся к следующим:

$$\text{МБ} \quad \chi_\alpha^2 = 1,13 \chi_0^2 (1 + 1,78 \cdot 10^{-4} z^2), \quad (1)$$

$$\text{НСВ} \quad \chi_\alpha^2 = \mu^2 \chi_0^2 (1 + 4,9 \cdot 10^{-2} \mu z \chi_0), \quad (2)$$

где  $z$  - атомный номер рассеивающего атома,  $\mu$  - так называемый параметр экранирования,  $\chi_0$  - угол экранирования в нижнем борновском приближении. При этом  $\chi_0 = (\hbar/p) Z^{1/2} (0,885 a_0)^{-1}$ , где  $p$  - импульс электрона,  $a_0$  - радиус боровской орбиты. В работе НСВ /1/ важным моментом является то, что параметру  $\mu$  приписано значение 1,8, которое приводит к согласию с экспериментом Хансона и

др. /4/ по многократному рассеянию электронов с энергией 15,6 Мэв. Если подставить в (2) это значение  $\mu$  и выражение для  $x_0$ , то получится

$$\text{HСF} \quad x_{\alpha}^2 = 3,24x_0^2 \left( 1 + 3,52 \cdot 10^{-4} \frac{Z^{4/3}}{E} \right), \quad (2')$$

где Е - энергия электронов (в Мэв).

Сопоставление формул (1) и (2') показывает, что они различаются как числовыми множителями, так и поправочными членами в скобках. Нетрудно видеть, что поправочный член в (2') при  $E > 10$  Мэв исчезающе мал даже для достаточно больших  $Z$ , и это позволяет с хорошей точностью ограничиться первым слагаемым. В таком случае становится очевидным, что выражения для  $x_{\alpha}$  теорий МБ и НСВ сильнее всего отличаются при малых  $Z$ .

Чтобы перейти к прямому сравнению предсказаний этих теорий относительно ширин углового распределения релятивистских электронов после многократного рассеяния, воспользуемся представлениями этих распределений в гауссовой форме. Гауссово распределение по углу  $\vartheta$  является хорошим приближением для не очень больших  $\vartheta$  (по крайней мере до уровня  $I/e$ ). Согласно МБ, это распределение имеет вид /4/

$$F_{\text{МБ}} \sim \exp \left[ -\Theta_1^2/\Theta_1^2(B - 1,2) \right], \quad (3)$$

в то время как теория НСВ приводит к выражению /7/

$$F_{\text{НСВ}} \sim \exp \left[ -\Theta_1^2/\Theta_1^2 x_w^2 (B') B' \right]. \quad (4)$$

В формулах (3) и (4) содержится одинаковый параметр  $\Theta_1$  - предельный угол единичного рассеяния; параметры  $B$  и  $B'$  определяются из трансцендентного уравнения  $B - \ln B = b$ , где  $b = \ln(\Theta_1^2/x_{\alpha}^2) - 0,154$ , и поэтому оказываются разными в силу различия  $x_{\alpha}$ . Функция  $x_w(B')$  рассчитана в работе /7/, ее значения при  $B' = 4 + 15$  лежат в пределах 0,840,95.

Соотношение полуширина распределения на уровне  $I/e$ , предсказываемых теориями НСВ и МБ, оказывается следующим:

$$\Theta'_w/\Theta_w = x_w(B') \sqrt{\frac{B'}{B' - 1,2}}. \quad (5)$$

Для рассеивателей с малым  $z$  подкоренное выражение практически совпадает с единицей, и соотношение полуширин определяется величиной  $x_w(B')$ . Это означает, что согласно НСВ угловое распре-

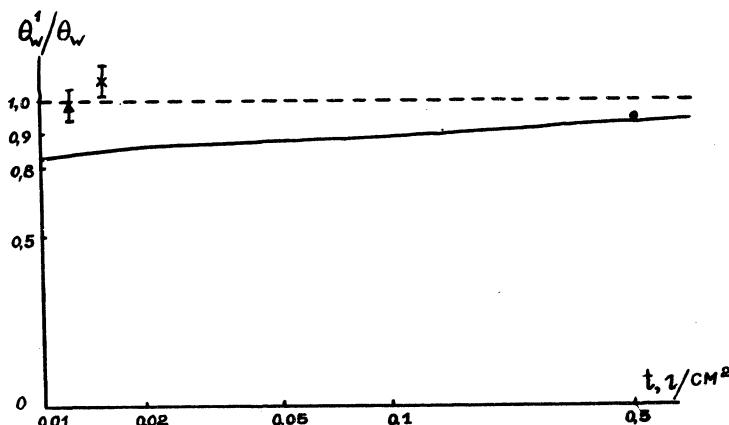


Рис. I. Расчет отношения полуширины углового распределения согласно теории НСВ ( $\Theta'_w$ ) и теории МБ ( $\Theta_w$ ) для случая бериллиевой фольги разных толщин  $t$ . Экспериментальные данные для  $\Theta'_w / \Theta_w$ : точка - работа Хансона и др. /4/, треугольник - работа Мозли и др. /5/, крестик - работа ФИАН-ИИИ /6/

деление является более узким, чем по теории МБ. Поскольку с увеличением  $B'$  значение  $x_w$  стремится к единице, следует ожидать наибольшего различия величин  $\Theta'_w$  и  $\Theta_w$  при малых  $B'$ , т.е. при малых толщинах рассеивателя  $t$ , так как  $B \sim \ln t$ .

Нами проведен расчет величины  $\Theta'_w / \Theta_w$  для  $z = 4$  (Be) в диапазоне толщин  $t = 0,01 - 1,0 \text{ г}/\text{см}^2$ . На рис. I представлен результат расчета, а также нанесены отношения полученных в известных экспериментах /4,5,6/ полуширин к предсказываемым по МБ.

Эксперимент Хансона и др. /4/ (1951 г.) был выполнен с бериллиевой фольгой толщиной  $t = 0,491 \text{ г}/\text{см}^2$  и обнаружил 5%-ное расхождение с теорией МБ (3). Если этот эффект целиком относить на счет несовершенства теории (что, по-существу, и сделано в работе НСВ), то эксперименты с меньшими  $t$  должны были бы обнаружить еще более сильное расхождение с теорией МБ. Известно, что

после работы /4/ были выполнены эксперименты Мозли и др. /5/ (1958 г.) и группы ФИАН-ИИИ /6/ (1974 г.) на электронных пучках с энергиями 600 Мэв и 50 Мэв соответственно. В обеих работах использовались бериллиевые фольги с толщинами, много меньшими, чем в работе /4/:  $0,012 \text{ г}/\text{см}^2$  и  $0,015 \text{ г}/\text{см}^2$ . Результаты сопоставления данных этих экспериментов с теорией МБ показаны на рис. I с учетом экспериментальных ошибок. Вместо ожидаемого согласно НСВ расхождения ( $\approx 15\%$ ) получены хорошие подтверждения теории МБ.

Легко допуская наличие приблизительно 5%-ной систематической погрешности в результатах Хансона и др.\*), можно утверждать, что имеющиеся на сегодня экспериментальные данные по многократному рассеянию релятивистских электронов согласуются с теорией МБ, а не с теорией НСВ (при  $\mu = 1,8$ ).

Что касается исследования многократного рассеяния электронов в фольгах с большим  $Z$  (Ta, Au), то и в этом случае нет оснований отдавать предпочтение результатам теории НСВ, ибо даже при  $t \sim 10^{-2} \text{ г}/\text{см}^2$  предсказания обеих теорий оказываются практически неразличимыми, и эксперименты не обнаруживают с ними значимого расхождения (см. табл. I).

Таблица I

Материал фольги и толщина в $\text{г}/\text{см}^2$	Ссылки на эксперимент	$\frac{\Theta'_W}{\Theta_W}$	
		Расчет	Эксперимент
Au; $t = 0,057$	4	0,99	0,985
Au; $t = 0,010$	5	0,98	$0,99 \pm 0,03$
Ta; $t = 0,012$	6	0,97	$1,02 \pm 0,03$

Следует заметить, что уже в работе Нигама и Матура /8/ (1961 г.) обнаружено несогласие расчетов по теории НСВ (при  $\mu = 1,8$ ) с экспериментом на позитронах с энергией  $\lesssim 1$  Мэв. Достаточного согласия удавалось добиться при использовании  $\mu = 1,12$ , что рассматривалось авторами как указание на возможную энергетическую зависимость параметра  $\mu$ .\*\*)

\*) В этой работе /4/ ошибки измерений не приведены.

\*\*) К моменту публикации теории НСВ эксперимент Мозли и др. был уже проведен, однако о нем не упоминается не только в /I/, но и в более поздних работах /7,8/ по той же теории.

В заключение укажем, что при использовании в формулах НСВ того же значения параметра  $\mu$ , что и у МБ ( $\mu^2 = 1,13$ ), в случае  $Z = 4$  и  $t \sim 10^{-2}$  г/см<sup>2</sup> получается  $\Theta'_W/\Theta_W \approx 0,97$ ; в случае  $Z = 80$  и  $t \sim 10^{-2}$  г/см<sup>2</sup> это отношение примерно равно 1,06; для  $Z = 41$  (Nb) и  $t = 0,035$  г/см<sup>2</sup> оно становится равным 1,015, в то время как эксперимент для этого случая /6/ дает значение 1,025  $\pm$  0,027.

Таким образом, при  $\mu \approx 1$  расхождение предсказаний теорий НСВ и МБ существенно уменьшается и в большинстве случаев не выходит за пределы точности известных экспериментов с релятивистскими электронами.

Автор признателен В. И. Манько за интерес к работе.

Поступила в редакцию  
25 июня 1975 г.

#### Л и т е р а т у р а

1. B. P. Nigam, M. K. Sundaresan, T. Y. Wu. Phys. Rev., 115, 491 (1959).
2. G. Molliere. Z. Naturforsch., 2a, 133 (1947); 3a, 78 (1948).
3. H. Bethe. Phys. Rev., 89, 1256 (1953).
4. A. Hanson et al. Phys. Rev., 84, 634 (1951).
5. R. Mosley et al. Phys. Rev., 111, 647 (1958).
6. Ю. М. Александров, В. Ф. Грушин и др. Препринт ФИАН № 69, 1974 г.; ЖЭТФ, 68, 1597 (1975).
7. J. B. Marion, B. A. Zimmerman. NIM, 51, 93 (1967).
8. B. P. Nigam, V. S. Mathur. Phys. Rev., 121, 1577 (1961).