

4442

Экз. чит. зала

СООБЩЕНИЯ
ОБЪЕДИНЕННОГО
ИНСТИТУТА
ЯДЕРНЫХ
ИССЛЕДОВАНИЙ

Дубна

P1 - 4442



И.К.Взоров

ЭМПИРИЧЕСКАЯ ЗАВИСИМОСТЬ
ПРОБЕГ - ЭНЕРГИЯ ДЛЯ ПРОТОНОВ
С ЭНЕРГИЯМИ 100 - 100000 МЭВ

ЛБОРАТОРИЯ ВЫЧИСЛИТЕЛЬНОЙ ТЕХНИКИ
И АВТОМАТИЗАЦИИ

1969

P1 - 4442

И.К.Взоров

ЭМПИРИЧЕСКАЯ ЗАВИСИМОСТЬ
ПРОБЕГ - ЭНЕРГИЯ ДЛЯ ПРОТОНОВ
С ЭНЕРГИЯМИ 100 - 100000 МЭВ

Объединенный институт
ядерных исследований
БИБЛИОТЕКА

Средний свободный пробег R частицы с кинетической энергией T определяется, как известно, выражением

$$R = \int_0^T \left[-\frac{1}{\rho} \frac{dE}{dx} \right]^{-1} dE , \quad (1)$$

где ρ — плотность среды, выраженная в $\text{г}/\text{см}^3$, $a = \frac{dE}{dx}$ — средние ионизационные потери энергии, вычисляемые по формуле Бете-Блоха. Для частиц тяжелее электрона формула Бете-Блоха имеет вид:

$$-\frac{dE}{dx} = \frac{2\pi n z^2 e^4}{m \beta^2 c^2} \left[\ln \frac{2m \beta^2 c^2 W_{\max}}{I^2 (1-\beta^2)} - 2\beta^2 \delta - U \right] . \quad (2)$$

Здесь n — число электронов в 1 см^3 вещества; m — масса электрона; $\beta = \frac{v}{c}$ (v — скорость частицы); z — заряд частицы; I — средний потенциал ионизации атомов среды; W_{\max} — максимальная энергия, передаваемая частицей атомным электронам; δ — поправка на эффект плотности, связанный с поляризацией среды; U — поправка, учитывающая уменьшение тормозной способности электронов за счёт их связи на K - и L -оболочках атомов при малых скоростях налетающей частицы.

Имеется значительное количество расчётных данных относительно ионизационных потерь и пробегов заряженных частиц разных энергий в различных веществах, сведенные в соответствующие таблицы (см., например, сборники^{1-3/}).

Однако пользоваться такими таблицами не всегда удобно (например, при обработке результатов измерений на ЭВМ), да и не всякий раз они есть под рукой. Поэтому представляется полезным найти аналитическую зависимость между пробегом и энергией частицы, с достаточной степенью точности аппроксимирующую имеющиеся табличные данные.

Для протонов с энергией от 2 до 200 Мэв такая зависимость имеет вид^{4/}:

$$T = aR^b, \quad (3)$$

причём от состава тормозящего вещества зависит только параметр a , а параметр $b = 0,574$ является универсальным.

В области энергий от 200 до 1000 Мэв соотношение (3) справедливо при значении $b = 0,656/4/$.

На основании этого заключения, в работе^{5/} удалось аппроксимировать данные таблиц^{3/} зависимостями

$$T = VR^{w+tR} \quad (4)$$

и

$$R = AT^{b+cT} \quad (4')$$

справедливыми (в пределах 10-15%) в области энергий протонов от 10 до 400 Мэв. $b = 1,748$; $c = -4,84 \cdot 10^{-5}$; $w = 0,572$ и $t = 1,2 \cdot 10^{-4}$ - универсальные для всех веществ постоянные, A и V зависят от Z - атомного номера вещества. Сведений о существовании подобного рода эмпирических зависимостей между пробегом частицы и ее энергией в

области еще больших энергий, где соотношения типа (3) и (4)-(4') теряют справедливость, в литературе нет.

В связи с этим ниже приводятся найденные автором зависимости между пробегом и энергией частиц, справедливые в широкой области энергий. Они имеют вид:

$$R = a(\ln T)^b, \quad (5)$$

$$T = (c)^{R^{1/b}} \quad (5')$$

(R - в $\text{г}/\text{см}^2$, T - в Мэв), где a, b и c - параметры, зависящие от атомного номера тормозящего вещества.

Для протонов выражениями вида (5) и (5') удается аппроксимировать данные приводимой в^{1/1} таблицы пробег - энергия, вычисленные Штернхаймером для наиболее часто встречающихся веществ (а для СН и CH_2 - Ричем и Мадеем), начиная примерно с энергии 100 Мэв вплоть до максимального, приводимого в таблице^{1/1} значения энергии - 100000 Мэв. При этом отклонения вычисляемых по формулам (5) и (5') значений R и T от соответствующих табличных величин составляют ~ 3-4%, лишь вблизи концов указанного интервала энергий пробег увеличиваясь до 5-7% (рис. 1). Соответствующие значения параметров a, b и c , определенные по методу наименьших квадратов, приведены в таблице.

Вещество	$a(10^{-6})$	b	c	$\bar{a}(10^{-6})$	\bar{c}
Be	4,18	9,50	39,78	6,20	37,32
C	4,22	9,44	40,70	5,64	38,84
Al	5,64	9,36	38,06	6,30	37,39
Cu	7,40	9,28	35,49	7,16	35,67
Pb	14,24	9,09	30,38	9,26	32,53
Воздух	5,88	9,27	38,06	5,56	39,41
СН	4,07	9,40	42,25	4,97	41,07
CH_2	3,68	9,42	43,66	4,62	42,28

Поскольку параметр b меняется слабо (в пределах 9,1-9,5), то для оценок R и T с точностью, примерно в два раза худшей, чем указанная

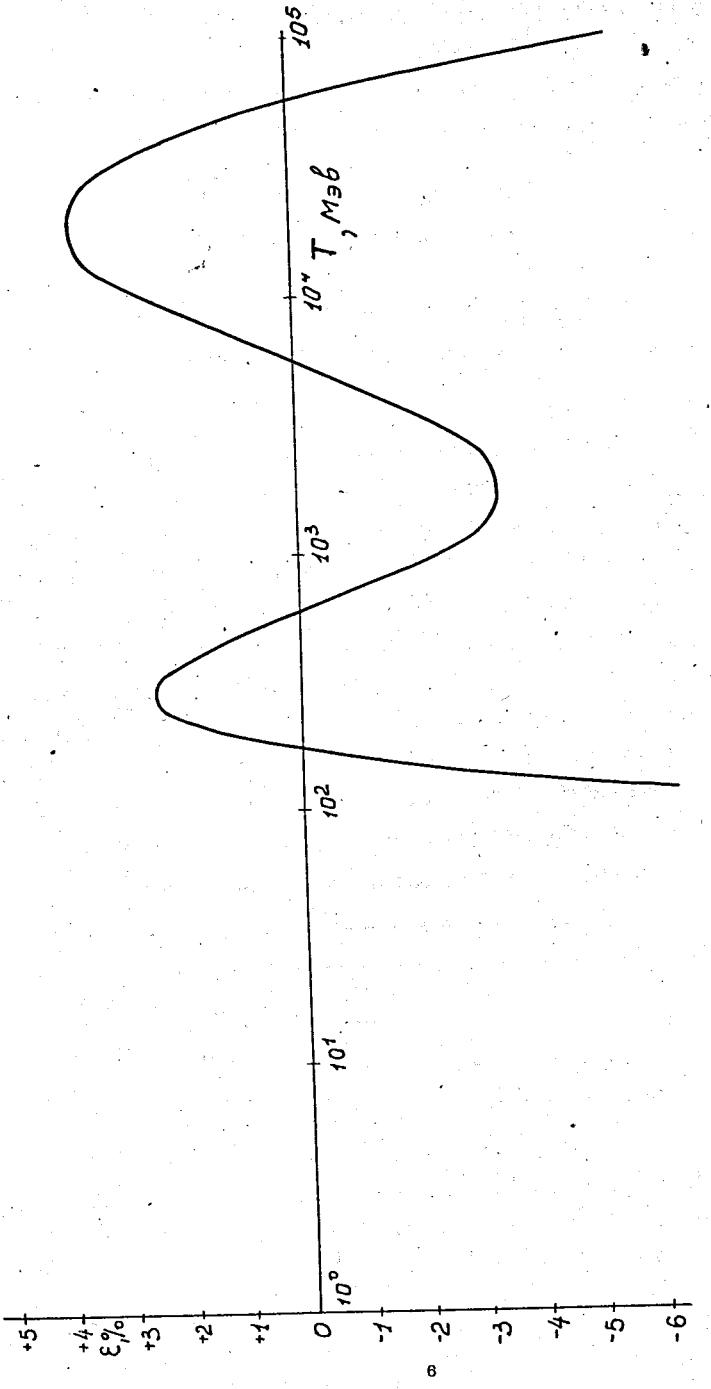


Рис. 1. Отклонения ϵ вычисленных по формуле (5) значений $R(T)$ для Pb от соответствующих табличных значений $1/T$. (Отклонения для остальных веществ меньше).

выше, его можно считать постоянным, приняв для всех веществ $\bar{b} = 0,30$. Получающиеся при этом значения параметров a и c , обозначенные \bar{a} и \bar{c} , приведены в пятом и шестом столбцах таблицы.

Значения пробегов быстрых протонов, вычисляемых по формуле (5), могут быть использованы для определения пробегов других частиц с помощью соотношения

$$R_i(T_i) = \frac{1}{z_i^2} \cdot \frac{m_i}{m_p} R_p \left(\frac{m_p}{m_i} T_i \right), \quad (6)$$

где R_i и T_i – соответственно пробег и энергия частицы с массой m_i и зарядом z_i , m_p – масса протона, $R_p \left(\frac{m_p}{m_i} T_i \right)$ – пробег протона, обла- дающего энергией $\frac{m_p}{m_i} T_i$. Таким образом, для μ – мезонов область применимости соотношений (5) и (5') составляет примерно 10–10000 Мэв, для π – мезонов – 15–15000 Мэв, для К – мезонов – примерно 50–50000 Мэв. Таблицы же пока что содержат данные по пробегам этих частиц до 5000 Мэв^{2/1}.

Л и т е р а т у р а

1. *High Energy and Nuclear Physics Data Handbook*, Rutherford High Energy Laboratory, Chilton (1963).
2. *Penetration of Charged Particles in Matter*, Natl. Acad. Sci.-Natl. Res. Council. Publ. 1133 (1964).
3. C.F. Williamson, J.P. Boujot, J. Picard, Raport CEA-R3042 (1966).
4. До Ин Себ. ЖЭТФ, 43, 121 (1962).
5. E. Barouch, Nucl. Instr. and Meth., 61, 113 (1968).

Рукопись поступила в издательский отдел

22 апреля 1969 года.