

級聯簇射的研究*

唐 孝 威

提 要

作者和 Ю. Д. Прокошкин 测量了高能正电子的級聯曲綫。找出了級聯曲綫的近似經驗公式。提出了几种测定高能电子(或 γ 量子)能量的新方法。

一、引 言

級聯簇射的严格理論,是长时期以来理論物理学家深感兴趣的問題。С. З. Беленский, Л. Д. Ландау, И. Е. Тамм, W. Heitler, J. R. Oppenheimer, B. Rossi 等人(參見文献[1] 及其所引文献)都进行过这种理論研究。用电磁作用的基本理論,可計算級聯簇射的空間分布和能譜特性,計算它們的平均值和起伏。例如計算能量为 E_γ 的入射 γ 量子所产生的級聯簇射中,在吸收片厚度 t 处,能量大于 E 的电子数目 $n(E_\gamma; E; t)$ 。

但是,目前严格的級聯理論,都只适用于入射粒子能量极高的情形(入射 γ 量子的能量必須比物质的临界能量大几个数量級)。在重元素的物质中,应当考虑产生电子对的截面随着 γ 能量而变化、以及簇射粒子在物质中的散射效应,理論計算就更加困难。直到最近,С. З. Беленский 和 И. П. Иваненко^[2]才利用矩解法(метод момента),比較精确地算出了級聯曲綫。

R. R. Wilson^[3]則曾經用 Monte-Carlo 方法計算过能量 50 到 500 兆电子伏电子(和 γ 量子)在鉛中的級聯曲綫。J. C. Butcher 和 H. Messel^[3]也用这方法計算了能量 50 到 50000 兆电子伏电子(和 γ 量子)在空气和鉛中的級聯曲綫。这些用 Monte-Carlo 方法算出的結果比較可信。

二、實驗測量

曾經有許多實驗,測量級聯簇射;但絕大多數實驗是用宇宙線粒子做的。由于原始粒子能量測量不准,實驗結果不能和理論計算作精确的比較。赵忠尧、王淦昌等^[4]都曾做过級聯簇射的實驗。

在高能加速器上,利用单能电子束进行的系統實驗,到現在为止,主要有二个:一个是 A. Kantz 和 R. Hofstadter 做的^[5]($E_e = 185$ 兆电子伏),一个是 Ю. Д. Прокошкин 和作者^[6,7]做的($E_e = 101,294,407$ 兆电子伏)。

A. Kantz 等研究 185 兆电子伏单能电子和物质的作用。他們測量了 C、Al、Cu、Pb 等元素中簇射能量的分布。但他們測量的是能量損失,而不是級聯曲綫中簇射电子的数目。

我們所做實驗的裝置如图 1 所示。聯合原子核研究所六米同步迴旋加速器的高能 γ 量子束,經過准直,射到鉛靶(厚度 1 毫米)上。在靶中产生电子对。用分析磁鐵和計數管

* 1961 年 3 月 1 日收到。

望远鏡,选择出单能电子束作实验。改变磁场强度,使电子束能量在50到500兆电子伏之间变动;能量分散度约2—3%。

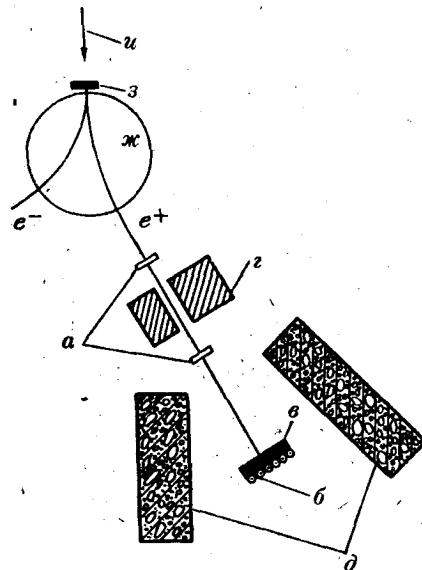


图1 级联簇射实验仪器安排的示意图。

a是计数管望远镜; b是一排低效率计数管;
c是厚度为 t 的吸收片; e是铅准直器; d是
屏蔽体; e⁺是正电子束; x是分析磁铁;
f是铅靶; u是高能 γ 量子束。

面积为 20×20 厘米²的吸收片放在计数管望远镜后面。探测器用可控制脉冲供电卤素管(低效率计数管)^[8]。计数管前加铅片清除慢电子,探测能阈大约是7兆电子伏。改变吸收片厚度 t ,测量吸收片飞出的快电子数 $n(t)$ 。

我们用能量等于 101 ± 2 , 294 ± 10 和 407 ± 10 兆电子伏的正电子,射入铅和铜吸收片,测量了级联曲线。实验时探测器计数率约200次/分钟,本底计数小于1%。

在图2中,是我们实验点和R. R. Wilson^[3]计算曲线的比较,结果大体符合。他们计算的,是高能电子穿入铅板后飞出的正负电子平均数目。飞出电子满足:能量>8兆电子伏、飞出角度在 30° 以内的条件。这些条件和我们的实验条件相近,因而可以直接比较。由此我们还定出了:铅中每一辐射单位相应的厚度,等于 5.6 ± 0.2 克/厘米²。

图3是两种不同元素(Pb和Cu)的级联曲线。

令级联曲线顶峰位置是 t_{\max} ,顶峰高度(即顶峰上簇射电子数目)是 n_{\max} 。按照近似的级

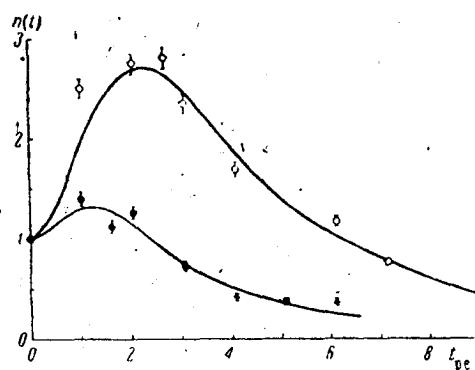


图2 高能正电子在铅中产生的级联曲线。
黑点是能量 101 ± 2 兆电子伏的正电子。白点是能量 294 ± 10 兆电子伏的正电子。 t_{pe} 是用辐射单位表示的深度。每一辐射单位铅相当于5.6克/厘米²。

图中的曲线是R. R. Wilson^[3]对于100和300兆电子伏电子计算的结果。

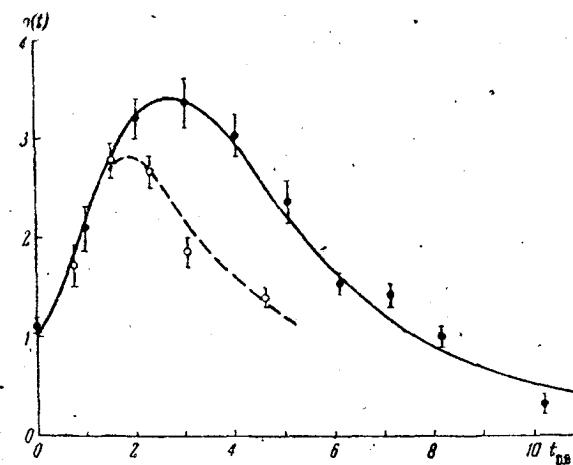


图3 能量 407 ± 10 兆电子伏正电子产生的级联曲线。点子表示我们的实验结果;黑点是在铅中,白点是在铜中。 t_{pe} 是用辐射单位表示的深度。每一辐射单位铅相当于5.6克/厘米²,每一辐射单位铜相当于11.5克/厘米²。

图中实线是从R. R. Wilson^[3]的计算曲线^[8]推出的。
虚线是实验点的连接。

聯理論^[1],二種元素的 t_{\max} 的比值和 n_{\max} 的比值分別等於：

$$\frac{t_{\max, \text{Pb}}}{t_{\max, \text{Cu}}} = b_1 \frac{\ln(E_e/\epsilon_{K_{\text{Pb}}, \text{Pb}})}{\ln(E_e/\epsilon_{K_{\text{Pb}}, \text{Cu}})} \quad (1)$$

$$\frac{n_{\max, \text{Pb}}}{n_{\max, \text{Cu}}} = b_2 \frac{\epsilon_{K_{\text{Pb}}, \text{Cu}}}{\epsilon_{K_{\text{Pb}}, \text{Pb}}} \left[\frac{\ln(E_e/\epsilon_{K_{\text{Pb}}, \text{Cu}})}{\ln(E_e/\epsilon_{K_{\text{Pb}}, \text{Pb}})} \right]^{\frac{1}{2}} \quad (2)$$

式中 b_1 和 b_2 是理論校正系數， E_e 是入射電子能量。 $\epsilon_{K_{\text{Pb}}, \text{Pb}}$ 和 $\epsilon_{K_{\text{Pb}}, \text{Cu}}$ 分別是 Pb 和 Cu 的臨界能量。 $E_e = 407$ 兆電子伏時，算出 t_{\max} 的比值等於 1.7，和實驗值 1.5 ± 0.2 符合。同時算出， n_{\max} 的比值 ≈ 1.5 ，和實驗值 1.20 ± 0.25 也相近。這證明了：對於我們所用的元素和 E_e 值，近似的級聯理論所給出的關係式(1)和(2)是正確的。

三、經驗公式

我們在處理級聯曲線數據時，找到了一些簡單有用的經驗公式^[2]。經驗公式 $n^*(t)$ 表示的是：在能量為 E_0 的 γ 量子（或者電子）產生的級聯簇射中，在鉛吸收片厚度 t 处，能量大於 7 兆電子伏的平均電子數目。用 * 符號表示從我們經驗公式算出的 n 值，以區別於實驗測得的值 $n(t)$ 。

對於入射 γ 量子，經驗公式是：

$$n^*(t)_\gamma = 1.08\alpha t^{0.6a} e^{-0.6t} \quad (3)$$

對於入射電子，經驗公式是：

$$n^*(t)_e = (1 + 1.08\alpha t^{0.6a}) e^{-0.6t} \quad (4)$$

二式中 $\alpha = \ln\left(\frac{E_0}{25}\right)$ ， E_0 是入射粒子（電子或光子）能量（單位是兆電子伏）， t 是用輻射單位來量度的長度。

圖 4 中許多曲線就是用經驗公式(4)算出的級聯曲線。可以看出，它們近似地和實驗點符合。曲線的尾部符合得比較差，但如在公式中加入 $e^{-0.24t}$ 因子後會更好些。依據經驗公式(3)，我們曾經指出 R. R. Wilson 計算結果的一個錯誤^[3]，即對於 $E_\gamma = 500$ 兆電子伏的級聯曲線，他所發表的結果是不正確的。

經驗公式(3)、(4)十分簡單。它們只包含參數 α 和 t ；因而級聯曲線的特性和入射粒子能量有明顯的函數關係。從這一點出發，得到其他一些經驗公式：

(1) 我們利用這二個公式算出了 t_{\max} 和 n_{\max}^* 的經驗公式。對於入射 γ 量子：

$$t_{\max}(E_0)_\gamma = \alpha \quad (5)$$

$$n_{\max}^*(E_0)_\gamma = 3(\alpha/e)^{0.6a+1} \approx 0.008E_0 \quad (6)$$

E_0 是 γ 量子能量（兆電子伏）。函數 $t_{\max}(E_0)_e$ 和 $n_{\max}^*(E_0)_e$ 相似於式(5)(6)，但是形式複雜些。這些結果見圖 5。

(2) 級聯曲線所包含的面積 $I = \int n(t)dt$ 是一個有用的物理量。我們對經驗公式(4)進行積分以後，得到了 I 的經驗公式（對於鉛）。

$$I(E_0)_e = k_1 E_e \quad (7)$$

E_e 用兆電子伏作單位。常數 $k_1 \approx \frac{1}{20} \frac{\text{個快電子} \times \text{輻射單位}}{\text{兆電子伏}}$

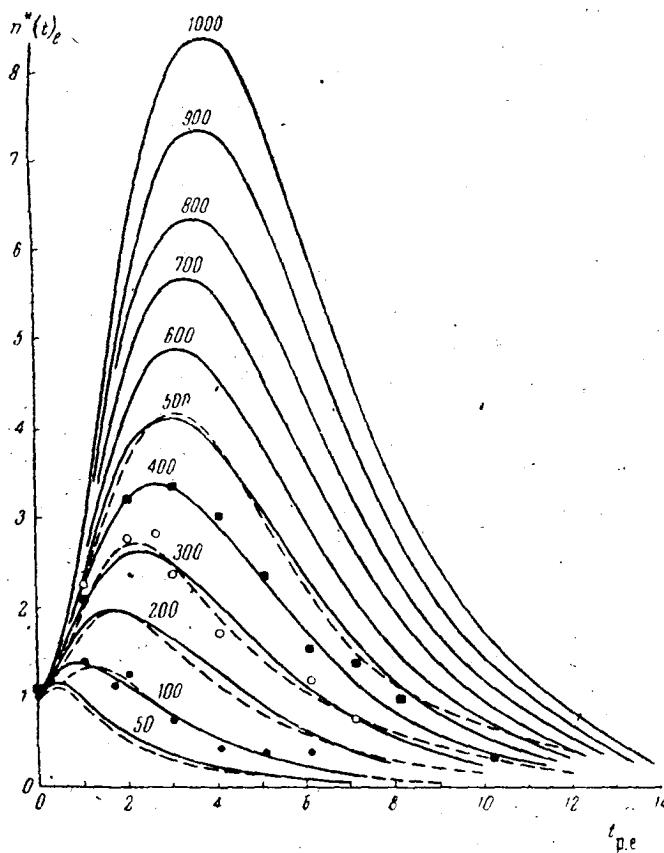


图4 高能电子在铅中的级联曲线。点子是我们的实验结果。实线是经验公式计算的结果。曲线上面数字表示入射电子能量(兆电子伏)。虚线是 R. R. Wilson 用 Monte-Karlo 方法算出的结果。

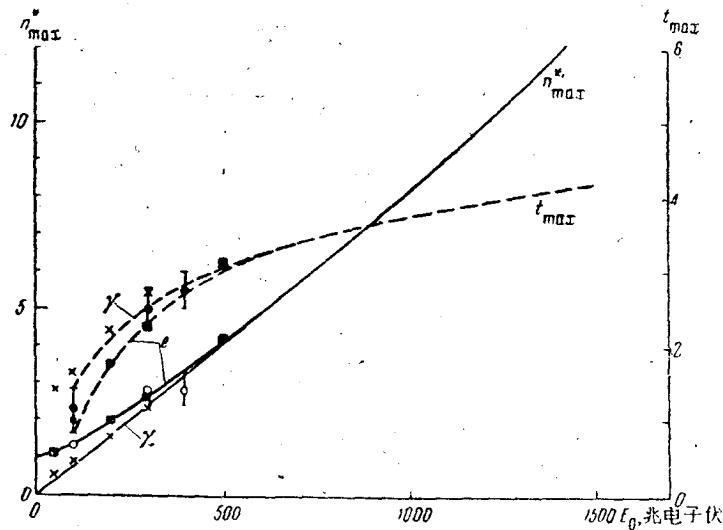


图5 不同能量 E_0 的 γ 量子和电子在铅中产生级联簇射。图示级联曲线顶峯位置 t_{\max} 及顶峯高度 n^*_{\max} 。实线是 n^*_{\max} (从经验公式算出) 和入射电子 (用 e 表示) 能量或 γ 量子 (用 γ 表示) 能量 E_0 的关系。虚线是 t_{\max} (从经验公式算出) 和 E_0 的关系。

图中的点子是我们的实验结果及 R. R. Wilson 的一些计算结果。 E_0 用兆电子伏为单位。

(3) 我們还注意到：从一定厚度鉛吸收片飞出的平均电子数 n_t ，是入射电子能量 E_e 的单值函数。利用經驗公式算出的結果見图 6。图中簇射电子数 n_t 不象在級聯曲綫中对于 t 画出，而是对于 E_e 画出。每条曲綫所用的 t ，分別是固定值。特別当鉛吸收片厚度 $t = 3$ 輻射单位时， n_t 在很大 E_e 范围中(50 到 1000 兆电子伏)和 E_e 成線性关系。这时有經驗公式：

$$n_{t=3}(E_e) = k_2 E_e \quad (8)$$

E_e 用兆电子伏作单位。常数 $k_2 \approx \frac{1}{120}$ 个快电子/兆电子伏。

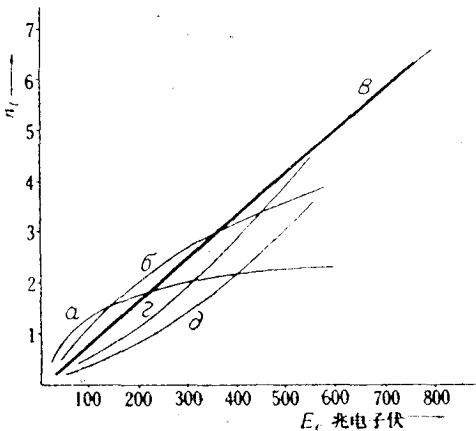


图 6 厚度等于 t 的鉛吸收片后面飞出的簇射电子平均数 n_t 和入射电子能量 E_e 的关系。 E_e 用兆电子伏为单位。 t 是用辐射单位表示的鉛吸收片厚度。在各条曲綫中， t 分別固定。

a—— $t = 1$ 个辐射单位。

b—— $t = 2$ 个辐射单位。

c—— $t = 3$ 个辐射单位。

d—— $t = 4$ 个辐射单位。

e—— $t = 5$ 个辐射单位。

每一辐射单位鉛相当于 5.6 克/厘米²鉛。

四、实 际 应 用

高能电子(或 γ 量子)在物质中产生級聯簇射，这一現象可以应用来探测高能电子(或 γ 量子)。R. Hofstadter^[5]曾經建議用重介质做探测器，把整个級聯簇射全部吸收在内。測定了探测器吸收的簇射能量后，能够定出入射电子(或 γ 量子)的能量。

級聯簇射在物质中发展的情况，还随着入射电子(或 γ 量子)的能量而不同。在这个基础上，我們提出了几个测定高能电子(或 γ 量子)能量的新方法^[7]。

以测定高能电子的能量为例：第一，一定能量的单能电子产生一定样式的級聯曲綫 $n(t)$ 。反过来，只要测量了单能电子束造成的級聯曲綫 $n(t)$ ，就可以确定它的能量。第二，一定能量的单能电子射入固定厚度的鉛吸收片，产生一定数目的平均电子数 n_t 。反过来，用了固定厚度吸收片后，只要测量了单能电子束造成的 n_t 值，就可以确定电子束能量。第三，利用公式(8)，可以測出具有能譜 $F(E_e)$ 的电子束的平均能量。电子束能譜 $F(E_e)$ 归一化后，便得

$$\int F(E_e) dE_e = 1.$$

因而束的平均能量 $\langle E_e \rangle$ 等于

$$\langle E_e \rangle = \int E_e F(E_e) dE_e \quad (9)$$

当铅吸收片厚度 $t = 3$ 辐射单位时, 这电子束产生的平均电子数是 $\langle n_e \rangle$:

$$\langle n_e \rangle = \int_{n_t=3} n_t F(E_e) dE_e = k_2 \langle E_e \rangle \quad (10)$$

所以, 虽然电子束具有能谱, 只要测量了 $\langle n_e \rangle$ 值, 就可以直接求出电子束的平均能量 $\langle E_e \rangle$.

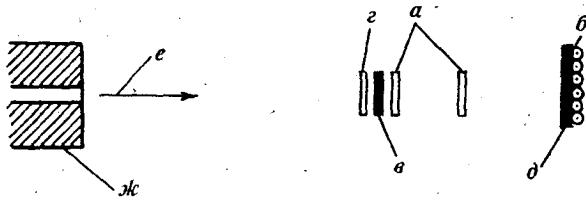


图 7 测量 γ 量子束平均能量 $\langle E_\gamma \rangle$ 所用的实验装置。 a 是计数管望远镜;
 b 是一排低效率计数管; o 是 2 毫米厚的铅转化片; z 是反符合计数管;
 d 是厚度等于 t 的铅吸收片; e 是我们要测量的 γ 量子束; hc 是准直孔道。

测量具有能谱的 γ 量子束的平均能量, 原理同此。但先要用一个转换片(конвертор), 使入射 γ 量子产生电子对(产生的电子数, 共约 2 个, 准确的平均值可由计算得到)。再利用上面办法测量电子能量。

作者和 Ю. Д. Прокошкин 用这种方法测量了 670 兆电子伏高能质子轰击铍靶时, 产生 π^0 介子所造成的 γ 量子束平均能量。所用的实验装置见图 7。这一装置的刻度曲线, 见图 8 所示。当铅吸收片厚度 $t = 3$ 辐射单位时, 飞出的平均电子数 n_e 和 E_γ 之间有很好的直线性关系。

我们通过 $\langle n_e \rangle$ 的测量, 求得了 γ 量子束的平均能量 $\langle E_\gamma \rangle$ 。

用 θ 表示 γ 量子飞出方向和入射质子方向间的夹角。在 $\theta = 0^\circ$ 和 $\theta = 180^\circ$ 时量得的 $\langle E_\gamma \rangle$ 见下面附表, 表中将 $\langle E_\gamma \rangle$ 和用电子对磁谱仪测得的数据 $\langle E_\gamma^* \rangle$ 比较。这两种结果, 在实验误差范围之内互相符合。

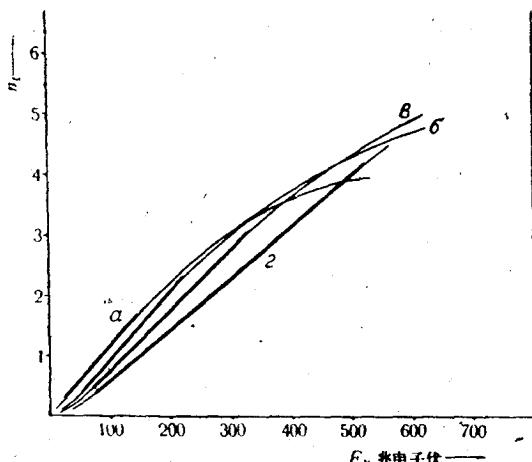


图 8 用图 7 的实验装置时, n_e 和 E_γ 的关系。 E_γ 是入射 γ 量子的能量, 用兆电子伏为单位。 t 是用辐射单位表示的铅吸收片厚度。在各条曲线上, t 分别固定。

a —— $t = 1.5$ 个辐射单位。

b —— $t = 2$ 个辐射单位。

c —— $t = 2.5$ 个辐射单位。

d —— $t = 3$ 个辐射单位。

在很多情况下, 并不要求详细测量 γ 能谱的形状, 只要量出 γ 能谱的平均能量就够

了。由于所用的实验装置十分简单可靠，上面这种新方法是很有实用价值的。

θ	$\langle E_\gamma \rangle$ 兆电子伏	$\langle E_{\gamma^*} \rangle$ 兆电子伏
0°	170±15	190±10
180°	70±5	80±5

参 考 文 献

- [1] С. З. Беленький, Лавинные процессы в космических лучах, Гостехиздат (1948). Б. Росса.
Частицы больших энергий, Гостехиздат (1955).
- [2] С. З. Беленький, И. П. Иваненко, УФН, LXIX вып. 4 (1959), 591.
- [3] R. R. Wilson *Phys. Rev.* **86** (1952) 261; J. C. Butcher, H. Messel, *Nucl. Phys.* **20** (1960), 15.
- [4] C. Y. Chao (赵忠尧), *Phys. Rev.* **75** (1949), 581; 王淦昌等: 物理学报 **11** (1955), 421.
- [5] A. Kantz, R. Hofstadter, *Nucleonics*, **12**, No. 3 (1954), 36.
- [6] Ю. Д. Прокошкин, Тан Сяо-вэй (唐孝威), ЖЭТФ, **36** (1959), 10.
- [7] Ю. Д. Прокошкин, Тан Сяо-вэй (唐孝威), *Приборы и техника эксперимента*, **3** (1959), 32.
- [8] В. В. Вятняков, Тан Сяо-вэй (唐孝威) А. А. Тяпкин, УФН, LXXII, вып. 1 (1960), 133.

THE INVESTIGATION OF CASCADE SHOWERS

S. W. TANG

ABSTRACT

Cascade curves for high energy positrons are measured by Y. Plokoskin and the writer. Empirical formulas approximating the cascade curves were determined. Some new methods determining the energy of high energy electrons (or γ quanta) were suggested.