

ИССЛЕДОВАНИЕ ОРИЕНТАЦИОННОЙ ЗАВИСИМОСТИ ВЫХОДА ТОРМОЗНЫХ ФОТОНОВ ПРЕДЕЛЬНОЙ ЭНЕРГИИ В КРИСТАЛЛАХ

Р.О.Авакян, А.А.Армаганян, Л.Г.Арутюнян

С.М.Дарбиян, Н.П.Калашников

Проведены экспериментальные и теоретические исследования ориентационной зависимости дифференциального сечения тормозного излучения жестких фотонов от угла влета сверхбыстрых электронов в монокристалл. Предсказано и обнаружено сильное уменьшение выхода тормозных фотонов предельной энергии вблизи нулевого угла влета.

Когерентное тормозное излучение электронов в кристалле приводит к появлению максимумов и минимумов в спектре излученных фотонов [1–3]. Расчеты, проведенные в рамках теории возмущений, приводят к появлению характерной длины, на которой разыгрывается процесс

$$l \sim \frac{2E_0}{m} \frac{1-x}{x}$$
, где m , E_0 – масса и энергия начального электрона, $x = \omega/E_0$, ω – энергия излученного фотона. При $x \sim 0,1 \div 0,3$ $l > a$, где a – постоянная решетки, процесс происходит когерентно. При $x \sim 1$ $l < a$ и атомы кристалла излучают независимо – нет зависимости от угла влета электронов в кристалл. Однако выход за рамки теории воз-

мущений с помощью эйконального приближения Шиффа [4] для рассмотрения рассеяния [5] и тормозного излучения [6] приводит к существенно новым результатам – ориентационной зависимости выхода тормозных фотонов предельной энергии от угла влета электронов в кристалл.

С целью наблюдения указанной ориентационной зависимости на Ереванском ускорителе с энергией электронов 4,5 ГэВ проведено экспериментальное исследование выхода тормозных фотонов энергии 4,38 ГэВ. Электронный пучок падал на алмазную пластинку параллельно оси [100], установленную в гониометре. Точность установки углов $\pm 0,04$ мрад. Тормозные γ -кванты очищались от заряженных частиц двумя очищающими магнитами и коллимировались в пределах угла 0,16 мрад. В эксперименте парным γ -спектрометром измерялось число электрон-позитронных пар, соответствующих энергии γ -квантов 4,38 ГэВ. Энергия фотонов измерялась с точностью 1,2%. Результаты экспериментальных измерений приведены на рисунке.

Теоретические вычисления проведены с помощью эйконального приближения (см., например [6]). В расчетах взаимодействие электронов с атомами кристалла описывалось не по теории возмущений, но взаимодействие с полем излучения рассматривалось как возмущение. Так как начальный электрон движется почти параллельно к кристаллографической оси, то учитывалось изменение фазы только в начальном состоянии электрона. Кроме того, при больших передачах импульса ($x \sim 1$), можно посчитать сечение на одной цепочке и окончательный результат умножить на число атомов в плоскости, перпендикулярной импульсу начального электрона.

Исходя из сказанного, для дифференциального сечения тормозного излучения фотонов предельной энергии в монокристалле получим выражение

$$d\sigma_{\text{торм}} = d\sigma_{\text{торм}}^{\text{теор.возм.}} \left\{ \frac{\pi\beta}{2NZe^2} + \frac{1 + 2\left(\frac{2Ze^2}{\beta am}\psi^{-1}\ln\frac{2m}{\gamma\kappa}\right)^2}{\left[1 + 4\left(\frac{2Ze^2}{\beta am}\psi^{-1}\ln\frac{2m}{\gamma\kappa}\right)^4\right]^{3/2}} \right\}. \quad (1)$$

N – число атомов в цепочке, κ – обратный радиус экранировки, ψ – угол влета, $\ln\gamma = C = 0,577$ – постоянная Эйлера. При выводе (1) пренебрегалось тепловыми колебаниями атомов решетки.

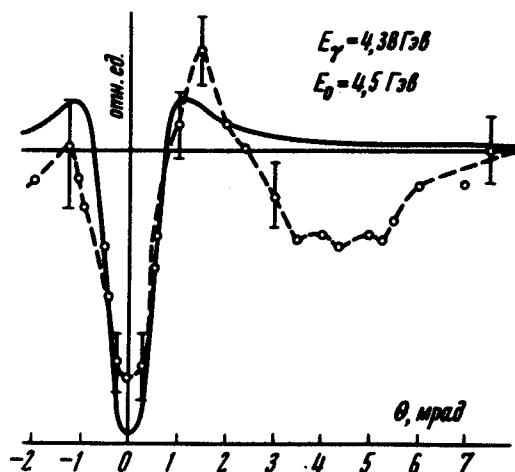
Вблизи нулевого угла влета $\psi \rightarrow 0$ из (1) следует сильное уменьшение выхода тормозных фотонов:

$$d\sigma_{\text{торм}} (\psi = 0) = d\sigma_{\text{торм}}^{\text{теор.возм.}} \frac{\pi\beta}{2NZe^2} \quad (2)$$

Характерный угловой размер минимума определяется величиной

$$\psi_0 = \frac{2Ze^2}{\beta am} \ln \frac{2m}{\gamma\kappa} \quad . \quad (3)$$

При $\psi < \psi_0$ сечение ведет себя как $d\sigma \sim \psi^4$, а при $\psi > \psi_0$ как $d\sigma \sim \sim A + B/\psi^2$. При $\psi = 1,1$ мрад. в сечении имеется максимум. При дальнейшем увеличении угла влета $\psi >> \psi_0$ дифференциальное сечение тормозного излучения жестких фотонов определяется выражением, вычисленным по теории возмущений.



Выход тормозных γ -квантов на кристалле алмаза в зависимости от угла влета электронов относительно оси [100]. Импульс электронов лежит в плоскости (001). Пунктирная кривая экспериментальная, сплошная кривая по формуле (1). Прямая линия – теория возмущений

Наблюденный эффект в пределах экспериментальных ошибок согласуется с теоретическим выражением (1). Однако, теоретическое значение сечения меньше экспериментального в минимуме. Это обстоятельство связано с тем, что при теоретическом анализе не учитывалась начальная расходимость электронного пучка, а также тепловые колебания атомов решетки.

Ереванский
физический институт

Поступила в редакцию
10 февраля 1975 г.

Литература

- [1] М.Л.Тер-Микаелян. ЖЭТФ, 25, 296, 1952.
- [2] H. Überall. Phys. Rev., 103, 1055, 1956.
- [3] G. Diambrini. Rev. Mod. Phys., 40, 611, 1968.
- [4] L.I. Schiff. Phys. Rev., 103, 443, 1956.
- [5] Н.П.Калашников, Э.А. Коптелов. ФТТ, 15, 1668, 1973.
- [6] Н.П.Калашников. ЖЭТФ, 64, 1425, 1973.