

объединенный институт ядерных исследований дубна

P1 - 12163

811 10 2.77

В.П.Зрелов

РАЗНОСТНЫЙ МЕТОД ИЗМЕРЕНИЯ
СРЕДНЕЙ ЭНЕРГИИ ЧАСТИЦ
В КОЛЛИМИРОВАННЫХ ПУЧКАХ
ПО ИЗЛУЧЕНИЮ ВАВИЛОВА-ЧЕРЕНКОВА

В.П.Зрелов

РАЗНОСТНЫЙ МЕТОД ИЗМЕРЕНИЯ СРЕДНЕЙ ЭНЕРГИИ ЧАСТИЦ В КОЛЛИМИРОВАННЫХ ПУЧКАХ ПО ИЗЛУЧЕНИЮ ВАВИЛОВА-ЧЕРЕНКОВА

Направлено в "Nuclear Instruments and Methods"

Зрелов В.П.

PI - 12163

Разностный метод измерения средней эпортии частиц в коллимированных пучках по излучению Вавилова-Черенкова

В работе излагается разностный метол измерении средней оперени релятивистских коллимированных частиц по излучению Вавидома-Черенкова. Суть метода заключается в гом, что энергия частиц определяють по разности углов испускания излучения Вавилова-Черенкова, изминителяют при их прохождении через два плоскопараллельных радиаторы, находящихся в оптическом контакте. Приводится рассетние черех для определения средней энергии частиц и ошибох се измерения. Дается пример расчета зависимости величии ошибох определения корости частиц $\delta \beta$ от ошибох измерения разности углов $\delta (Nr)$. Дс. ги имая точность метода, например для протонов с β = 0,875, может составить -1.2 МэВ.

Работа выполнена в Лаборатории ядерных проблем ОНЯН.

Препринт Объединенного института ядерных исследований. Дубна 1979

Zrelov V.P.

P1 · 12163

The Difference Method for Measuring the Average Particle Energy in Collimated Beams by Means of Vavilov-Cherenkov Radiation

The difference method for measuring the average energy of relativistic collimated particles by means of Vavilov-Cherenkov radiation arising when particles pass through two plane-parallel radiators being in the optical contact is described. The calculation (ormulas for determining the average particle energy and the measurement errors are given. An example of calculating the dependence of the determination errors of particle velocity $\delta\beta$ upon the measurement errors of the angle difference $\delta(\Delta t)$ is presented. The attainable accuracy of the method, e.g., for protons with β = 0.875 can be about 1.2 MeV.

The investigation has been performed at the Laboratory of Nuclear Problems, JINR.

Preprint of the Joint Institute for Nuclear Research. Dubna 1979

I. ВВЕДЕНИЕ

Во всех предшествующих методах ¹⁻⁴ измерения средней энергии частиц в коллимированных пучках посредством излучения Вавилова-Черенкова используется один плоскопараплельный радиатор.

Использование второго раднатора излучения позволяет достаточно точно определить энергию частиц, замеряя лишь разность углов излучения на выходе из раднаторов, т.е. не прибегая к абсолютным их измерениям.

Такой метод может быть предпочтительнее монохроматического, например, при незначительных углах выхода излучения, когда отсчет углов от выпускной грани в методе $^{\prime 1}$ затруднителен.

2. ОПИСАНИЕ МЕТОДА*

Пусть частица со скоростью β пересекает по нормали два плоскопараллельных радиатора с абсолютными показателями преломления n_1 и n_2 , находящимися в оптическом контакте, причем β превышает порог возникновения излучения Вавилова-Черенкова в обонх радиаторах, т.е. $\beta > \frac{1}{n_1}$ и $\beta = \frac{1}{n_2}$. Одна-ко скорость частицы не должна превышать критической величины $\beta = \frac{1}{n_1}$ определяемой на основании условия что угол

$$eta_0 = rac{1}{n_2^2 - n_3^2}$$
, определяемой на основании условия, что угол

^{*}Ниже везде при изложении метода будет говориться об измерении скорости частицы, хотя сам метод предназначен для измерения средней энергии релятивистских частиц в коллимированных пучках.

излучения Вавилова-Черенкова не должен превышать угла полного внутреннего отражения $\theta_{1,2}$ $\arcsin\frac{n_3}{n_{1,0}}$ / n_3 - показатель преломления среды, в которую выходит излучение/.

Излучение Вавилова-Черенкова, возникшее в обоих радиаторах, выходит в среду с \mathbf{n}_3 через плоскую границу радиатора с показателем преломлення \mathbf{n}_2 под углами \mathbf{r}_1 и \mathbf{r}_2 /рис. I/, вычисляемыми с учетом закона преломления:

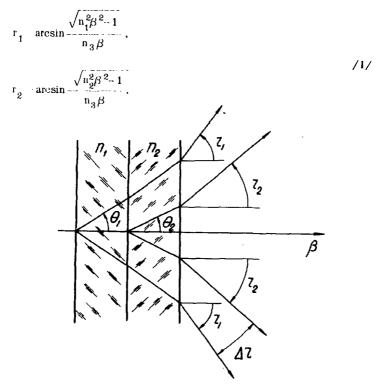


Рис. 1. Ход лучей в составном радиаторе.

Размость углов $\Delta r = r_1 - r_2$ /при $n_1 > n_2$ / связана с β , n_1 , n_2 и n_3 уравнением

$$\sin \Delta r = \frac{\sqrt{(n_1^2 \beta^2 - 1)(n_3^2 \beta^2 - n_2^2 \beta^2 + 1)}}{n_3^2 \beta^2} = \frac{\sqrt{(n_2^2 \beta^2 - 1)(n_3^2 \beta^2 + n_1^2 \beta^2 + 1)}}{n_3^2 \beta^2} = \frac{\sqrt{2}}{\sqrt{2}}$$

Решая его относительно β^2 получим

$$\beta_{12}^2 = \frac{-b^{-1}\sqrt{b^2 + 4a}}{2a}$$
 /3/

гле

$$\begin{split} b &= n_1^2 + n_2^2 + n_3^2 \,, \\ a &= (n_2^2 n_3^2 + n_1^2 n_2^2) = \frac{(n_2^2 + n_1^2 + n_3^2 \sin^2\! Ar)^2}{4 \sin^2\! Ar} \,. \end{split}$$

В /3/ перед корнем берется знак минус.

3. ОШИБКИ ИЗМЕРЕНИЙ

Дифференцируя уравнение /2/ по β . можно получить связь $\delta \beta$ и $\delta (\Delta r)$ в виде

$$\delta\beta = \frac{\delta(\Lambda r) n_3^2 \beta^3 \cos \Lambda r}{\left[2 - \beta^2 (n_1^2 + n_2^2 + n_3^2)\right]} \left\{ \frac{\sqrt{(n_1^2 \beta^2 - 1)(n_3^2 \beta^2 - n_2^2 \beta^2 + 1)}}{\sqrt{(n_1^2 \beta^2 - 1)(n_3^2 \beta^2 - n_2^2 \beta^2 + 1)}} \right\} \\ = \frac{1 - \sqrt{\frac{(n_1^2 \beta^2 - 1)(n_3^2 \beta^2 - n_2^2 \beta^2 + 1)}{(n_2^2 \beta^2 - 1)(n_3^2 \beta^2 - n_1^2 \beta^2 + 1)}}} \right\}$$

Зависимость $\delta\beta$ от скорости при n_1/n_3 = 1,4800, n_2/n_3 = 1,39037 и $\delta(\Delta t)$ = 2,909·10⁻¹⁴ приведена на рис. 2, из которого видно, что ошибка $\delta\beta$ сильно возрастает при β = 0,80. Это происходит потому, что для этих n_1 и n_2 /при этом β / разность углов Δt практически не изменяется с β .

Величину скорости β_0 , при которой $\delta\beta$ сильно возрастает, можно определить, исходя из условия обращения в нуль первой скобки в знаменателе формулы /4/:

$$\beta_0^2 = \frac{2}{n_1^2 + n_2^2 - n_3^2} \tag{5}$$

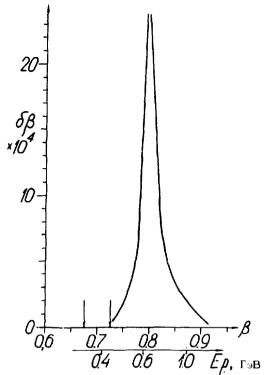


Рис. 2. Зависимость $\delta \beta$ от β для разностного метода / $n_{1'}$ n_3 = 1,4800, n_2 n_3 = 1,39037/ при $\delta (\Delta r)$ = 2,9 10 $^{-4}$ рад. /Под шкалой β показаны несколько значений кинетической энергии протонов E а стрелки указывают пороги излучения в радиаторах/.

Из /5/ видно, что изменением показателей преломления n_1 и n_2 можно перемещать значение eta_o в область eta, удаленную от измеряемой скорости частицы. Изменение знаменателя $n_1^2 + n_2^2 - n_3^2 = K$ в формуле /5/ на величину ΛK приводит к смещению Δeta_o , равному

$$\Delta \beta_0 = -\frac{\Delta K}{\beta_0 K^2} \,. \tag{6}$$

Ошибка измерения энергии протонов с β = 0,875 / E $_{\rm p}$ = 1 Γ 3 B / согласно ρ ис. 2 составляет $\delta(\beta)$ = 1,7·10⁻⁴, a Δ E $_{\rm p}$ = 1,23 M 3 B.

При β = 0,75 точность измерения скорости лучше $/\delta\beta$ = 0,53·10 $^{-4}$ /, а ощибка определения энергии протонов уменьшается до ΔE_p = 0,11 *МэВ*. Таким образом, достижимая точность измерения разностным методом не хуже точности других черенковских методов.

В заключение отметим, что определение β по формуле /3/справедливо, если частица падает перпендикулярно к поверхности раднаторов. В случае наклонного падения частиц необходимо измерять разность углов излучения Λr_1 и Λr_2 , т.е. по обе стороны от пучка частиц /puc. 3/, а действительную скорость определять как среднюю $\bar{\beta} \cdot \frac{1}{2} \|\beta_1(\Lambda r_1) + \beta_2(\Lambda r_2)\|$. где $\beta_1(\Lambda r_1)$ - скорость, вычисленная по формуле /3/, в которой Λr_1 заменено на Λr_1 , а β_2 соответствует разности углов Λr_2 .

Кроме этого, формула /3/ справедлива, если изменением скорости за счет ионизационных потерь частиц в радиаторах можно пренебречь. В противном случае β в первом приближении можно считать равной скорости частицы на границе раздела радиаторов.

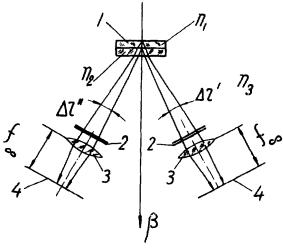


Рис. 3. Схема прибора для разностного метода измеренил энергии по излучению Вавилова-Черенкова: 1 - сдвоенный плоскопараллельный радиатор; 2 - интерференционный фильтр; 3 - фотокамера с фокусным расстоянием f; 4 - фотопленка.

ЛИТЕРАТУРА

- 1. Zrelov V.P. e.a. Nucl.Instr. and Meth., 1972, v.103, p.261-269.
- 2. Zrelov V.P., Pavlovič P., Šulék P. Nucl.Instr. and Meth., 1972, v.105, p.109-106.
- 3. Zrelov V.P., Pavlovič P., Šulék P. Nucl. Instr. and Meth., 1973, v.107, p.279-284.
- 4. Zrelov V.P. Nucl.Instr. and Meth., 1974, v.115, p.457-459.