

УДК 539.12

## **МЕТОДИКА РАСЧЕТА НАБЛЮДАЕМЫХ ВЕЛИЧИН ДВУХЧАСТИЧНЫХ РАСПАДОВ**

**В. Ю. Гавриш, К. Д. Поляков**

*Учреждение образования «Гомельский государственный технический  
университет имени П. О. Сухого», Республика Беларусь*

**Введение.** Проблема расчета квантово-полевых амплитуд с последующим вычислением наблюдаемых величин для различных процессов рассеяния или распадов частиц является важной и актуальной задачей физики высоких энергий и физики элементарных частиц. Несмотря на достаточно развитый аппарат расчетов (см. [1]–[4]),

поиск новых методов расчета матричных элементов переходов ведется и в настоящее время.

В данной работе авторы, основываясь на ранее полученных результатах, продемонстрируют методику получения выражений для расчета наблюдаемых величин распадов частиц в случае, если конечное состояние – двухчастичное. Как результаты вычислений будут получены выражения для дифференциальных ширин распадов в случаях, когда массы конечных частиц отличны от нуля, а также равны друг другу.

Работа носит методический характер: в разделе 1 авторы получают общее выражение расчета дифференциальных ширин, затем, как результат, в разделе 2 получены выражения для различных конфигураций масс конечного фазового пространства.

**1. Постановка задачи.** Выражение для дифференциальной ширины распада в случае, когда исходная частица покоятся, имеет следующий вид [1]:

$$d\Gamma = (2\pi)^4 \frac{1}{2M} \delta^{(4)}(P - (k_1 + k_2)) |M_{fi}|^2 \frac{d^3 k_1}{(2\pi)^3 2E_1} \frac{d^3 k_2}{(2\pi)^3 2E_2}, \quad (1)$$

где  $M$  – масса исходной частицы;  $E_1$ ,  $E_2$  – энергии первой и второй конечной частицы, соответственно. Отметим, что явный вид матричного элемента  $M_{fi}$  зависит от спинов начальных и конечных частиц.

Придадим выражению (1) законченный вид: воспользовавшись тем, что в системе покоя начальной частицы  $P = \{M, 0, 0, 0\}$ , с учетом законов сохранения имеем:

$$M = E_1 + E_2, |\vec{k}_1| = |\vec{k}_2| = |\vec{k}|, \quad (2)$$

откуда для (1) получаем:

$$d\Gamma = \frac{1}{32\pi^2 M^2} |M_{fi}|^2 |\vec{k}| d\Omega. \quad (3)$$

По выражению (3) видно, что конечная формула дифференциальной ширины  $d\Gamma$  зависит от явного вида конечного импульса  $|\vec{k}|$ , вычисление которого обсуждается ниже.

**2. Ширины распада для различных конфигураций масс конечных частиц.** Проблема вычисления фазового пространства авторами обсуждалась в работе [5], поэтому в данной работе мы приведем только конечные результаты.

Рассмотрим случай, когда массы конечных частиц одинаковы. В данном случае:

$$|\vec{k}| = \frac{1}{2} M \sqrt{1 - \frac{4m^2}{M^2}}, \quad (4)$$

откуда, из (3) нетрудно получить:

$$d\Gamma = \frac{1}{64\pi^2 M} |M_{fi}|^2 \sqrt{1 - \frac{4m^2}{M^2}} d\Omega. \quad (5)$$

В случае, когда масса одной из частиц равна нулю, соответственно:

$$|\vec{k}| = \frac{1}{2} \left( \frac{M^2 - m^2}{M} \right); \quad (6)$$

из выражения (3) с учетом (6) получаем:

$$d\Gamma = \frac{1}{64\pi^2 M} |M_{fi}|^2 \left(1 - \frac{m^2}{M^2}\right) d\Omega. \quad (7)$$

В простейшем случае, когда массы частиц равны нулю, получаем:

$$|\vec{k}| = \frac{1}{2} M, \quad (8)$$

что приводит к

$$d\Gamma = \frac{1}{64\pi^2 M} |M_{fi}|^2 d\Omega. \quad (9)$$

Расчет интегральных ширин  $\Gamma = \int d\Gamma$  в явном виде становится возможен после конкретизации процесса распада: данная особенность связана с тем, что матричный элемент перехода  $M_{fi}$  является функцией многих переменных, в том числе и углов «вылета» частиц.

**Заключение.** Работа посвящена получению выражений для дифференциальных ширин распадов в случае двухчастичного конечного состояния. В ходе работы авторами получены формулы расчета наблюдаемых с учетом различных конфигураций масс конечного состояния в системе покоя распадающейся частицы.

Полученные результаты будут использованы авторами для расчета наблюдаемых величин различных процессов распадов псевдоскалярных и векторных частиц.

#### Л и т е р а т у р а

1. Ландау, Л. Д. Теоретическая физика / Л. Д. Ландау, Е. М. Лифшиц. – М. : Наука, 2006. – Т. IV. Квантовая электродинамика.
2. Биленский, С. М. Введение в диаграммы Фейнмана и физику электрослабого взаимодействия / С. М. Биленский. – М. : Энерго-атомиздат, 1990. – 327 с.
3. Хелзен, Ф. Лептоны и кварки: введение в физику частиц / Ф. Хелзен, А. Мартин. – М. : Мир, 1987. – 456 с.
4. Borodulin, V. I. CORE: COmpendium of RElations: Version 2.1/ V. I. Borodulin, R. N. Rogalyov, S. R. Slabospitsky // CORE. – Mode of access: <http://arxiv.org/pdf/hep-ph/9507456v1.pdf>. – Date of access: 10.10.2018.
5. Поляков, К. Д. Интегрирование фазового пространства для двухчастичного распада / К. Д. Поляков, В. Ю. Гавриш // Актуальные вопросы физики и техники : материалы V Респ. науч. конф. студентов и аспирантов : в 2 ч. / ГГУ им. Ф. Скорины. – Гомель. – 2017. – С. 59–61.