

ситуация является отражением полуфеноменологич. характера существующей теории.

*Lit.*: 1) C' Ra i f e a g a t a i g h L., Lorentz invariance and internal symmetry, «Phys. Rev.», 1965, v. 139, p. B1052; 2) G o l'd s t o n e J., Field theories with «Superconductor» solutions, «Nuovo cim.», 1961, v. 19, p. 154; 3) H i g g s P., Broken symmetries, massless particles and gauge fields, «Phys. Lett.», 1964, v. 12, p. 132.

М. В. Терентьев.

**ВНУТРЕННЯЯ ЧЁТНОСТЬ** — внутренняя характеристика частицы, определяющая появление её вектора состояния при пространственной инверсии (переходе к системе координат, все оси к-рой направлены противоположно осям исходной системы); является мультиплексивным квантовым числом. Если  $|0, \sigma\rangle$  — вектор состояния частицы и её системе покоя, а  $|0, \sigma'\rangle$  — вектор состояния частицы в системе, полученной путём инверсии первоначальной системы координат ( $\mathbf{x} \rightarrow -\mathbf{x}$ ), то

$$|0, \sigma'\rangle = P |0, \sigma\rangle, \quad (1)$$

где  $P$  — В. ч. частицы ( $\sigma$  — проекция спина). В произвольной инерц. системе отсчёта

$$\hat{P} |\mathbf{p}, \sigma\rangle = P |\mathbf{-p}, \sigma\rangle, \quad (2)$$

где  $\mathbf{p}$  — импульс частицы, а  $\hat{P}$  — оператор инверсии — оператор, переводящий вектор состояния частицы из исходной правой (левой) системы в левую (правую). В. ч. частицы с целым спином (бозона) может равняться  $\pm 1$ , а частицы с полуцелым спином (фермиона)  $\pm \frac{1}{2}$ . Для фермионов произведение В. ч. частицы и античастицы равно  $-1$  (*Берестецкого теорема*). Для мезонов (бозонов) В. ч. частицы и античастицы одинаковы.

В. ч. протона и нейтрона принято считать одинаковыми и обычно равными  $+1$  (это означает, что В. ч. кварка также равна  $+1$ ). В. ч. других адронов определяют из эксперимента.

Полная чётность системы частиц представляет собой произведение В. ч. частиц на чётность их относит. движения. Напр., полная чётность системы электрон-позитрон, находящаяся в состоянии с орбит. моментом  $l$ , равна  $(-1)^l(-1)^l$ . Классич. пример эксперим. определения В. ч. адрона — определение В. ч. пиона в процессе захвата его из  $S$ -состояния дейtronом с образованием двух нейтронов:

$$\pi^- + d \rightarrow n + n. \quad (3)$$

Если полный спин образовавшихся нейтронов равен нулю (единице), то в силу *Паули принципа* их орбит. момент должен быть чётным (нечётным). Т. к. полный момент нач. частиц равен единице, то первая возможность запрещена законом сохранения момента. Это означает, что чётность конечного состояния равна  $(-1)$ . Т. к. чётность нач. состояния равна  $P(\pi)$ , то в силу сохранения чётности в сильном взаимодействии процесс (3) разрешён только в случае, если  $P(\pi) = -1$ . Наблюдение этого процесса на опыте позволило сделать однозначное заключение о том, что чётность пиона равна  $-1$  (более точно, что относит. чётность системы  $n; p; \pi$  равна  $-1$ ). Т. о., пион является псевдоскалярной частицей (его спин равен нулю). Псевдоскалярными частицами являются также мезоны  $\eta$ ,  $K$ ,  $D$  и некоторые др. мезоны. В. ч. векторных мезонов, напр.  $\rho$ ,  $\phi$ ,  $\omega$ ,  $J/\psi$ , совпадают с В. ч.  $\gamma$ -кванта и равны  $-1$ .

В соответствии с кварковой моделью адронов мезоны представляют собой связанные состояния систем квarks-антинуклона. Псевдоскалярные  $\pi$ -,  $\eta$ -,  $K$ - и  $D$ -мезоны — состояния с нулевым полным спином и нулевым орбит. моментом [чётность  $(-1)(-1)^0 = -1$ , полный спин 0], векторные  $\rho$ -,  $\phi$ -,  $\omega$ -,  $J/\psi$ -мезоны — состояния со спином 1 и нулевым орбит. моментом [чётность  $(-1)(-1)^0 = -1$ , полный спин 1].

*Lit.*: Но в о ж и л о в Ю. В., Введение в теорию элементарных частиц, М., 1972; Г и б с о н У., П о л л а р д Б., Принципы симметрии в физике элементарных частиц, пер. с англ., М., 1979.

**ВНУТРЕННЯЯ ЭНЕРГИЯ** — функция термодинамич. параметров системы (напр., объёма  $V$  и темп-ры  $T$ ), изменение к-рой определяется работой, совершающей

над однородной системой при условии её адиабатич. изоляции. Существование такой ф-ции  $U = U(V, T)$  есть следствие первого начала термодинамики, согласно к-рому полный дифференциал В. э. равен  $dU = dQ - PdV$ , где  $dQ$  — кол-во теплоты, сообщаемое системе,  $P$  — давленис,  $PdV$  — работа, совершающаяся системой ( $dQ$  и  $PdV$  не являются полными дифференциалами). В. э. равна (с точностью до аддитивной постоянной, работе, совершающей адиабатически изолированной ( $dQ=0$ ) системой):  $U = - \int PdV + \text{const}$ . При переходе адиабатически изолир. системы из состояния (1) в состояние (2) изменение В. э. равно работе, совершающей системой  $U_2 - U_1 = \int_1^2 PdV$  при бесконечно медленном, квазистатическом процессе. Для кругового процесса полное изменение В. э. равно нулю  $\oint dU = 0$ .

В общем случае В. э. есть ф-ция внеш. и внутр. термодинамич. параметров  $a_i$ , включая темп-ры. Тогда  $dU = dQ - \sum_{i=1}^n A_i da_i$ , где  $A_i$  — обобщённые силы. Вместо темп-ры можно выбрать в качестве термодинамич. параметра энтропию  $S$ . Для этого нужно привлечь второе начало термодинамики, согласно к-рому  $dQ = -TdS$ , тогда  $dU = TdS - PdV$ . В. э. как ф-ция энтропии и объёма  $U(S, V)$  является одним из термодинамических потенциалов (характеристической функции), т. к. определяет все термодинамич. свойства системы. Если система состоит из  $n$  компонентов, то  $U$  зависит кроме  $S$  и  $V$  от числа частиц  $N_i$  в компонентах,  $i=1, 2, \dots, n$ . В этом случае полный дифференциал В. э. равен

$$dU = TdS + \sum_i \mu_i dN_i - PdV,$$

где  $\mu_i = -\partial U / \partial N_i$  — хим. потенциал  $i$ -го компонента. Минимум  $U$  при пост. энтропии, объёме и массах компонентов определяет устойчивое равновесие многофазных и многокомпонентных систем.

В. э. имеет смысл ср. механич. энергии (кинетич. энергии и энергии взаимодействия) всех частиц, к-рые можно рассматривать как компоненты или фазы термодинамич. системы. Если в термодинамич. систему входит эл.-магн. поле, то его энергию включают во В. э. Кинетич. энергия движения тела как целого не входит в В. э.

В статистич. физике, в классич. случае, В. э. определяется как ср. значение ф-ции Гамильтонона системы  $H(p, q)$  по каноническому (или большому каноническому) распределению Гиббса  $\rho(p, q)$ :

$$U = \int H(p, q) \rho(p, q) d\Gamma_N,$$

где  $p, q$  — совокупность импульсов и координат всех частиц системы,  $d\Gamma_N$  — элемент фазового объёма. В квантовом случае  $U = \text{Tr}(H\rho)$ , где  $H$  — гамильтониан системы,  $\rho$  — статистич. оператор,  $\text{Tr}$  означает след оператора. В. э. удобно выразить через Гельмгольца энергию, т. е. свободную энергию  $F$  с помощью Гиббса — Гельмгольца уравнения  $U = F - T(\partial F / \partial T)_V$ , т. к.  $F$  более непосредственно связана со статистикой и определяется статистич. интегралом или статистич. суммой.

Для идеального газа, подчиняющегося классич. статистике, В. э. зависит только от темп-ры  $U = C_V T$ , где  $C_V$  — теплоёмкость при пост. объёме. Для неидеального газа и жидкости В. э. зависит также от уд. объёма  $v = V/N$ , отнесённого к одной молекуле. Напр., для газа, подчиняющегося *Ван-дер-Ваальса уравнению*, В. э. имеет вид  $U = C_V T - a/v$ , где  $a$  — константа.

*Lit.*: см. при ст. *Термодинамика*. Д. Н. Зубарев. **ВНУТРИКРИСТАЛЛИЧЕСКОЕ ПОЛЕ** (кристаллическое поле) — неоднородное электрич. (реже магн.) поле, существующее внутри кристаллов и воздействующее на электроны и ядра. Электрич. В. и., действующее