

ным в процессе столкновения или распада частиц. Такой механизм Р. п. наз. также конверсией фотона. Если энергия фотона (реального или виртуального) очень велика, то он может породить любую пару частица — античастица, напр. мюонов  $\mu^+\mu^-$ .

Если при эл.-магн. переходе в ядре образование реального фотона запрещено законом сохранения полного момента, то такой переход происходит только за счёт процесса конверсии внутренней  $\gamma$ -кванта или (при достаточно большой энергии) за счёт конверсии  $\gamma$ -кванта в электрон-позитронную пару (парная конверсия).

В столкновениях частиц высоких энергий наблюдается также рождение мюонных пар. В адронных столкновениях Р. п.  $\mu^+\mu^-$  связывают с эл.-магн. аннигиляцией кварков и антикварков, входящих в состав адронов, или с процессами конверсии фотонов тормозного излучения, образованных при столкновениях кварков с кварками или глюонами. Поэтому процессы Р. п.  $\mu^+\mu^-$  и  $e^+e^-$  с большими поперечными (по отношению к оси соударения) импульсами анализируют в рамках квантовой хромодинамики и кварк-партоновой модели (см. Партоны). В Р. п.  $\mu^+\mu^-$  с малыми поперечными импульсами важную роль могут играть эл.-магн. распады адронов (напр.,  $\eta \rightarrow \gamma + \mu^+ + \mu^-$ ,  $\omega \rightarrow \pi^0 + \mu^+ + \mu^-$ ).

Изучение процессов Р. п. (конверсии) в эл.-магн. распадах адронов позволяет получить информацию об эл.-магн. формфакторах адронов. Процессы Р. п. новых тяжёлых частиц —  $c$ - и  $b$ -кварков или тау-лептонов и их последующие лептонные распады являются источником пар т. н. прямых лептонов в адронных столкновениях.

В общем случае любой процесс образования пары частиц с противоположными лептонными или барионными зарядами можно рассматривать как процесс Р. п. лептонов или кварков, напр.  $e^+e^-$ ,  $u\bar{d}$ .

Лит.: Тинг С., Открытие  $J$ -частицы, пер. с англ., «УФН», 1973, т. 125, в. 2, с. 227.

**Р-ОПЕРАЦИЯ** в квантовой теории поля — матем. процедура, применяемая к коэффициентным  $\phi$ -цям (см. Операторное разложение, Производящий функционал) матричных элементов матрицы рассеяния с целью устранения из них ультрафиолетовых расходимостей.

В простых случаях процедуру перенормировок удобно и наглядно проводить с помощью контрчленов. Однако для коэффициентных  $\phi$ -цй высших порядков, отвечающих Фейнмановым диаграммам сложной топологии, напр. содержащим т. н. перекрывающиеся расходимости, операция вычитания расходимостей требует чёткой и однозначной формулировки. Такая формализация в импульсном представлении была получена в сер. 1950-х гг. Н. Н. Боголюбовым и О. С. Парасюком в виде теоремы о перенормировках (см. Боголюбов — Парасюк теорема). Рецептурная часть этой теоремы, известная под назв.  $R$ -О. Боголюбова, устанавливает относительно простое правило получения конечного, т. е. не содержащего УФ-расходимостей, выражения для коэффициентной  $\phi$ -цй  $T$ , соответствующей произвольной диаграмме  $G$  (обобщённому узлу) данного порядка теории возмущений.

Теорема о перенормировках утверждает, что конечная коэффициентная  $\phi$ -цй  $T_n$ , отвечающая данной связанной диаграмме  $n$ -го порядка  $G$ , может быть получена из первонач. выражения  $T_n$  применением операции

$$R(G) = 1 + \sum_{2 \leq m \leq n-1} \Delta(G_1) \dots \Delta(G_m) + \Delta(G),$$

причём сумма берётся по всем возможным разбиениям совокупности элементарных вершин  $x_1, \dots, x_n$  (и соединяющих их линий) диаграммы  $G$  на поддиаграммы (обобщённые узлы)  $G_i$ :

$$G = G_1 * G_2 * \dots * G_m$$

(\* — топологич. произведение). Операция  $\Delta$  определяется следующим образом: для несвязных и слабосвязных (т. н. одночастично приводимых) диаграмм, а также сходящихся диаграмм  $\Delta(G) = 0$ . Если к.-л. из поддиаграмм  $G_i$  совпадает с элементарной вершиной  $x_i$ , то  $\Delta(G_i) = 1$ . Для слабосвязных расходящихся диаграмм

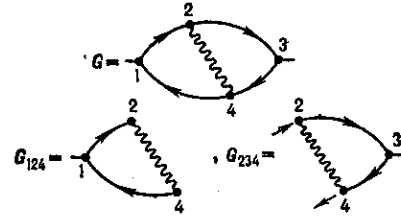
$$\Delta(G) = -M(G) \sum_m \Delta(G_1) \dots \Delta(G_m),$$

где символ  $M$  отвечает операции вычитания из исходного выражения  $f(k)$  его  $\omega(G) + 1$  первых членов разложения в ряд Лорана (или Тейлора)  $(f(k))_\omega$  по внешней импульсной переменной  $k$ :

$$M(G) f(k) = \{f(k)\}_\omega,$$

причём степень ряда  $\omega(G)$  равна степени расходимости импульсного Фейнмановского интеграла, отвечающего диаграмме  $G$ .

Для иллюстрации рассмотрим диаграмму 4-го порядка (рис.), описывающую один из двухпетлевых вкладов



в поляризацию вакуума в квантовой электродинамике. Эта диаграмма  $G = G_{1234}$  содержит две логарифмически расходящиеся поддиаграммы  $G_{124}$  и  $G_{234}$ , так что  $\omega_{124} = \omega_{234} = 0$ . Диаграмма  $G$  в целом расходится квадратично  $\omega(G) = 2$ . Поэтому в данном случае

$$R(G) = [1 - M(G)](1 + \Delta_{124} + \Delta_{234}) = [1 - M(G)](1 - M_{124} - M_{234}).$$

Операторы  $M_{124}$  и  $M_{234}$  вычитают логарифмич. расходимости поддиаграмм  $G_{124}$  и  $G_{234}$ . Оператор  $M(G)$  вычитает квадратичную расходимость диаграммы  $G$  в целом.

Как видно, при формулировке  $R$ -О. используются в основном топологич. понятия, а устранение расходимостей выполняется путём вычитания из первонач. формального выражения конечных отрезков рядов Тейлора по внешним импульсным переменным. Поэтому  $R$ -О. можно рассматривать как операцию вычитания расходимостей, к-рую можно реализовать без использования вспомогат. регуляризаций и употребления контрчленов. Такой взгляд отвечает подходу к УФ-расходимостям, основанному на перепределении произведения пропагаторов, рассматриваемых как обобщённые  $\phi$ -цй в окрестности световых конусов.

Лит.: Боголюбов Н. Н., Ширнов Д. В., Введение в теорию квантовых полей, 4 изд., М., 1984, § 29, 30; Завьялов О. И., Перенормированные диаграммы Фейнмана, М., 1979, гл. 2. Д. В. Ширнов.

**РОСТ КРИСТАЛЛОВ** — см. Кристаллизация.

**РОСЫ Точка** — темп-ра ( $\tau$ ), до к-рой должен охладиться воздух, чтобы находящийся в нём водяной пар достиг состояния насыщения (при данной влажности воздуха и неизменном давлении; рис.). При достижении Р. т. в воздухе или на предметах, с к-рыми он соприкасается, начинается конденсация водяного пара. Р. т. может быть вычислена по значениям темп-ры и влажности воздуха или определена непосредственно конденсат. гигрометром. При относит. влажности воздуха 100% ( $r = 1$ ) Р. т. совпадает с темп-рой воздуха ( $r$  определя-