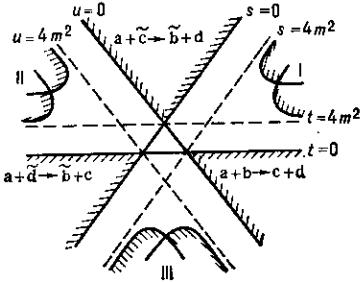


В простейшем случае бинарного процесса  $a + b \rightarrow c + d$  (рис. 1) упругого рассеяния частиц с равными массами  $m$  (напр., двух пиона) М. п. имеет вид

$$A(s, t) = \frac{1}{\pi^2} \int \int ds' dt' \frac{\rho_{st}(s', t')}{(s-s)(t-t)} + \\ + \frac{1}{\pi^2} \int \int du' dt' \frac{\rho_{ut}(u', t')}{(u-u)(t'-t)} + \frac{1}{\pi^2} \int \int du' ds' \frac{\rho_{su}(s', u')}{(u'-u)(s'-s)},$$

где релятивистски-инвариантные переменные  $s = (p_a + p_b)^2$ ,  $t = (p_a - p_c)^2$ ,  $u = (p_a - p_d)^2$  связаны друг с другом соотношением  $s + u + t = 4m^2$  ( $p_a, b, c, d$  —

Рис. 2. Области аналитичности амплитуды процесса  $a + b \rightarrow c + d$  (в случае одинаковых масс частиц). I, II, III — области, где отличны от нуля спектральные плотности  $\rho$ . Заштрихованы области перекрестных процессов.



4-импульсы частиц  $a, b, c, d$ ; используется система единиц, в к-рой  $c = 1$ ), а спектральные плотности  $\rho$  отличны от нуля только в областях I, II, III (рис. 2), так что амплитуда  $A$  аналитична при всех комплексных  $s$  и  $t$  за исключением этих вещественных областей. М. п. задаёт и аналитич. свойства амплитуды как ф-ции одной комплексной переменной ( $s$  или  $t$ ) — это разрезы, определяемые асимптотами границы спектральных ф-ций;  $s > 4m^2$ ,  $t > 4m^2$ ,  $u > 4m^2$ .

Важным свойством М. п. является его явная *перекрестная симметрия*: оно определяет единую аналитич. ф-цию, к-рая в разных областях переменных  $s$ ,  $t$  и описывает разл. перекрестные процессы (рис. 2).

Представление предложено С. Мандельштамом (S. Mandelstam) в 1959 и строго доказано в квантовой механике с потенциалом взаимодействия определ. класса. Характерной особенностью М. п. в этом случае является вулевое значение спектральной плотности  $\rho_{su}$ . Однако в квантовой теории поля его удалось доказать лишь в рамках *перенормированной теории возмущений*.

М. п., наряду с *унитарности условиям*, составляет основу дисперсионного подхода в теории элементарных частиц. Связывая амплитуды разл. процессов, оно приводит к системе нелинейных интегральных ур-ий. Однако возникающая система оказывается настолько широкой, что включает в себя амплитуды практически всех процессов, происходящих с элементарными частицами, и не поддаётся матем. разрешению. В ряде случаев с помощью разл. приближений удается сузить систему и получить интересные физ. результаты. М. п. прочно вошло в арсенал аналитич. методов теории элементарных частиц и лежит в основе многих моделей, напр. *струнных моделей адронов* (см. также *Дуальность*).

Лит.: Ширков Д. В., Серебряков В. В., Мещеряков В. А., Дисперсионные теории сильных взаимодействий при низких энергиях, М., 1967; Боголюбов Н. Н., Логунов А. А., Тодров И. Т., Основы аксиоматического подхода в квантовой теории поля, М., 1969; Ицин К., Зубер Ж.-Б., Квантовая теория поля, пер. с англ., т. 1, А. В. Ефремов, М., 1984.

**МАНДЕЛЬШТАМА — БРИЛЛЮЭНА РАССЕЯНИЕ (МБР)** — рассеяние света на адабатич. флукутациях плотности конденсиров. сред, сопровождающееся изменением частоты. В спектре МБР монокроматич. света наблюдаются дискретные, расположенные симметрично относительно частоты возбуждающего света спектральные компоненты, называемые компонентами Мандельштама — Бриллюэна или компонентами тонкой структуры линии Рэлея. Рассеяние предсказано Л. И. Ман-

дельштамом (1918—26) и Л. Н. Бриллюэном (L. N. Brillouin, 1922); обнаружено при рассеянии в кристалле кварца и в жидкости Е. Ф. Гроссом (1930) и впоследствии им же подробно исследовано.

Адиабатич. флукутации плотности можно представить как результат интерференции распространяющихся в среде по всевозможным направлениям упругих волн разл. частоты со случайными фазами и амплитудами (т. н. *дебаевских волн*, к-рые рассматриваются в *Дебаев законе теплопроводности*). Плоская световая волна, распространяющаяся в такой среде, дифрагирует (рассеивается) во всех направлениях на этих упругих волнах, модулирующих диэлектрич. проницаемость среды. Каждая из упругих волн создаёт периодич. решётку, на к-рой и происходит дифракция света аналогично *дифракции света на ультразвуке*. Максимум интенсивности света, рассеянного на упругой волне с длиной волны  $\Lambda$ , наблюдается в направлении  $\Theta$  (рис.), отвечающем *Брэгга — Вульфа условию*

$$2n\Lambda \sin \Theta / 2 = \lambda, \quad (1)$$

где  $n$  — показатель преломления,  $\lambda$  — длина волны света в вакууме. Поскольку каждой упругой волне, распространяющейся в нек-ром направлении со скоростью  $v$ , соответствует волна той же частоты, бегущая навстречу, можно считать, что в среде имеются стоячие упругие волны, временное изменение плотности в к-рых с частотой  $f = v/\Lambda$  вызывает модуляцию рассеянного света. Следовательно, в рассеянном свете появятся дискретные компоненты с частотой  $v \pm \Delta v$  (стоксова и антистоксова), где  $\Delta v = f$ . Условие (1) приводит к выражению для относит. изменения частоты света, рассеянного в направлении  $\Theta$ :

$$\Delta v/v = \pm 2n(v/c)\sin \Theta / 2, \quad (2)$$

где  $c$  — скорость света в вакууме. Рассмотрение отражения света от бегущих упругих волн в направлении, соответствующем условию (1), приводит к такому же результату. Изменение частоты в этом случае обусловлено *Доплера эффектом*. Ширина компонент Мандельштама — Бриллюэна  $\delta v$  определяется коэф. затухания  $\alpha [cm^{-1}]$  упругих волн  $\delta v = \alpha v / 2\pi$ .

Поскольку обычно  $f = \Delta v \ll v$ , смещение частоты при МБР относительно невелико:  $\Delta v/v \sim 2v/c \sim 10^{-5} - 10^{-6}$ . Такие величины измеряются интерферометрич. методами, напр. *интерферометром Фабри — Перо*. Существенным и хорошо наблюдаемым оказывается МБР видимого света ( $v \sim 10^{15}$  Гц) на *гиперзвуке* ( $f \sim 10^8 - 10^{10}$  Гц). В жидкостях наблюдаются 2 компоненты Мандельштама — Бриллюэна, в твёрдом аморфном теле — 4 компоненты, 2 из к-рых вызваны продольными и 2 — поперечными гиперзвуковыми волнами при  $\Theta$ , отличном от нуля. В кристалле в общем случае вследствие анизотропии скоростей распространения гиперзвука (3 различные скорости для каждого направления) и анизотропии распространения возбуждающего и рассеянного света (4 возможные комбинации для состояний поляризации падающего и рассеянного света) должно наблюдаться 24 компоненты Мандельштама — Бриллюэна. Кроме того, во всех случаях наблюдается также несмешённая по частоте центр. компонента тонкой структуры, вызванная рассеянием на изобарич. флукутациях энтропии (см. *Рассеяние света*).

При обычных (нелазерных) источниках света световая волна не влияет на состояние среды и вызывающие рассеяние упругие волны обусловлены только тепловым движением молекул. Такое рассеяние света наз. тепловым. Когда интенсивность световой волны дос-

