

обусловлено тем, что соответствующие симметрии можно рассматривать как симметрии пространства-времени (мира), в к-ром движутся материальные тела. Так, сохранение энергии связано с однородностью времени, т. е. с инвариантностью физ. законов относительно изменения начала отсчёта времени; сохранение импульса и момента связаны соответственно с однородностью пространства (инвариантность относительно пространственных сдвигов) и изотропностью пространства (инвариантность относительно вращений пространства). Поэтому проверка механич. С. з. есть проверка соответствующих фундам. свойств пространства-времени. Долгое время считалось, что кроме перечисленных элементов симметрии пространство-время обладает зеркальной симметрией, т. е. инвариантно относительно пространственной инверсии. Тогда должна была бы сохраняться пространственная чётность. Однако в 1957 было экспериментально обнаружено несохранение чётности в слабом взаимодействии, поставившее вопрос о пересмотре взглядов на глубокие свойства геометрии мира.

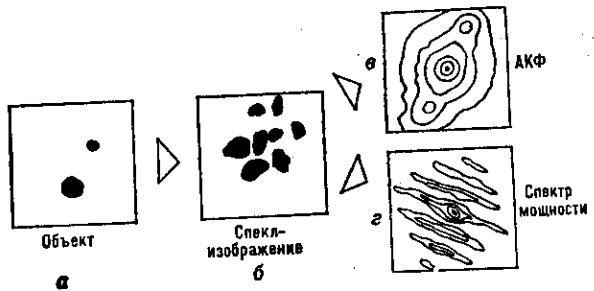
В связи с развитием теории гравитации (см. Тяготение) намечается дальнейший пересмотр взглядов на симметрии пространства-времени и фундаментальные С. з. (в частности, на законы сохранения энергии и пульса).

Лит.: Ландгау Л. Д., Лифшиц Е. М., Механика, 4 изд., М., 1988; Фейнман Р., Характер физических законов, пер. с англ., М., 1968; Вигнер Е., Этюды о симметрии, пер. с англ., М., 1971. М. В. Менский. СПЕКЛ-ИНТЕРФЕРОМЕТРИЯ в астрономии и — метод наземных оптич. наблюдений, основанный на анализе тонкой структуры «мгновенных» изображений космич. объектов. С.-и. позволяет получать высокое угл. разрешение при наличии атм. искажений изображения.

В отсутствие атмосферы разрешение идеального (без aberrаций) телескопа определяется угл. размером дифракц. кружка, т. е. равно  $1,22 \lambda/D$  радиан (где  $\lambda$  — длина волны,  $D$  — диаметр объектива); напр., для 6-метрового оптич. телескопа эта величина  $\approx 0,02''$ . Из-за искажений волнового фронта в атмосфере и инструменте «мгновенное» изображение точки в реальном телескопе распадается на множество дифракц. пятен (с характерным размером  $\lambda/D$ ), распределённых в области разрешением  $d \sim 1''$  (спектр-изображение). Вместе с изменением атм. искажений изменяется и структура изображения (характерное время  $\approx 0,02$  с), поэтому при обычных для астрономии экспозициях она размывается. В результате изображение точки представляет собой пятно размером  $d$ , т. е. разрешение телескопа существенно ухудшается. При помощи анализа тонкой структуры серии изображений, зарегистрированных с короткой ( $\approx 0,02$  с) экспозицией, в методе С.-и. удается довести разрешение наземных телескопов до дифракц. предела ценой потери чувствительности.

В 1970 А. Лабейри (A. Labeugie) показал, что наблюдаемые в «мгновенных» изображениях звёзд дифракц. пятна в принципе тождествены спектрам, наблюдаемым при освещении предметов лазером, и возникают за счёт интерференции в фокусе телескопа волн, получивших в атмосфере случайные фазовые задержки. Из-за малости этих задержек спектр-изображения могут наблюдать не только в монохроматич. свете, но и в достаточно широком диапазоне спектра. Лабейри предложил обрабатывать серии спектр-изображений, вычисляя их ср. спектр мощности или автокорреляц. ф-цию (АКФ) (см. Случайный процесс). Пусть, напр., наблюдается тесная двойная звезда (рис. а; негатив); её спектр-изображение (б) состоит из двух идентичных картин, образованных каждым из компонентов. Для отделения характеристик объекта от случайных деталей единичных изображений усредняют АКФ по большому числу изображений (от неск. десятков до миллиона). Усреднённая АКФ (рис. в; приведены линии равных значе-

ний) будет содержать 3 максимума: самый большой в начале координат и 2 боковых, соответствующих совпадению сдвинутых спектров яркого компонента со спектрами слабого компонента. Расстояние между главным и боковым максимумами равно расстоянию между компонентами двойной звезды. В спектре мощности (рис., в; приведены линии равных значений)



боковым максимумам соответствует система полос. Период полос обратно пропорционален расстоянию между компонентами. По контрасту полос можно определить отношение интенсивностей излучения компонентов.

Осн. ур-ние С.-и. можно получить из следующих соображений. Если  $O(\alpha_1, \alpha_2)$  — распределение интенсивности света в объекте наблюдения,  $P(\alpha_1, \alpha_2)$  — распределение интенсивности в спектр-изображении точки, то распределение интенсивности в изображении объекта  $I(\alpha_1, \alpha_2)$  представляет собой свёртку этих ф-ций ( $\alpha_1, \alpha_2$  и  $\beta_1, \beta_2$  — угл. координаты):

$$I(\alpha_1, \alpha_2) = \iint O(\beta_1, \beta_2) P(\alpha_1 - \beta_1, \alpha_2 - \beta_2) d\beta_1 d\beta_2 \equiv O \odot P.$$

Из определения АКФ

$$C(\beta_1, \beta_2) = \iint I(\alpha_1, \alpha_2) I(\alpha_1 - \beta_1, \alpha_2 - \beta_2) d\alpha_1 d\alpha_2 \equiv I \otimes I$$

(свёртки  $\odot$  и  $\otimes$  отличаются знаками перемещений интегрирования во 2-м сомножителе, для симметричных ф-ций они совпадают) получаем осн. ур-ние С.-и.:

$$\langle I \otimes I \rangle = (O \otimes O) \odot \langle P \otimes P \rangle,$$

где угл. скобки обозначают усреднение по реализациям случайной ф-ции  $P$  (по кадрам). Зная из наблюдений  $\langle I \otimes I \rangle$  и определив  $\langle P \otimes P \rangle$  по наблюдениям точечного источника (звезды), находим  $O \otimes O$  — АКФ объекта, по к-рой можно судить о его тонкой структуре, но нельзя, вообще говоря, восстановить исходное изображение.

В 1970-х гг. была создана теория С.-и., т. е. рассчитанные свойства спектр-изображений, их связь с характеристиками атм. неоднородностей, телескопа и метода регистрации. Было показано, что спектр-интерферометр есть разновидность звёздного интерферометра Майклсона, а спектры суть хаотич. интерференц. полосы. Чувствительность всех звёздных интерферометров ограничена квантовой природой света. Когда за время экспозиции в одном спектре регистрируется в среднем меньше одного фотона, то спектров уже не видно, но АКФ всё же удается измерить за счёт накопления большого числа (до  $10^8$ ) кадров. Необходимость получить приемлемое отношение сигнала к шуму за время наблюдений задаёт предел чувствительности, к-рый сильно зависит как от атм. условий, так и от характера объекта. На крупных телескопах методом С.-и. наблюдают звёзды не слабее  $16-18^m$ .

Наблюдения методом С.-и. начаты в 1972. В начале спектр-изображения регистрировали на фотоплёнку, ныне преим. используют телевиз. счётчики фотонов. АКФ вычисляют, как правило, в реальном времени с