

М. о. проводился с помощью интерферометра Майкельсона с равными плечами; одно плечо направлялось по движению Земли, другое — перпендикулярно к нему. При повороте всего прибора на 90° разность хода лучей должна менять знак, вследствие чего должна смещаться интерференц. картина. Расчёт показывает, что такое смещение, выраженное в долях ширины интерференц. полосы, равно $\Delta = (2l/\lambda)(v^2/c^2)$, где l — длина плеча интерферометра, λ — длина волны применявшегося света (жёлтая линия Na), v — скорость света в эфире, c — орбитальная скорость Земли. Т. к. величина v/c для орбитального движения Земли порядка 10^{-4} , то ожидавшееся смещение очень мало и в первом М. о. составляло всего 0,04. Тем не менее уже на основе этого опыта Майкельсон пришёл к убеждению о неверности гипотезы неподвижного эфира.

В дальнейшем М.о. неоднократно повторялся. В опытах Майкельсона и Э. У. Морли (E. W. Morley; 1885—87) интерферометр устанавливался на массивной плате, плавающей в ртути (для плавного вращения). Оптич. длина пути с помощью многократных отражений от зеркал была доведена до 11 м. При этом ожидавшееся смещение $\Delta \approx 0,4$. Измерения подтвердили отрицат. результат М. о. В 1958 в Колумбийском ун-те (США) было ещё раз продемонстрировано отсутствие неподвижного эфира. Пучки излучения двух одинаковых квантовых генераторов микроволны (мазеров) направлялись в противоположные стороны — по движению Земли и против движения — и сравнивались их частоты. С огромной точностью ($\sim 10^{-9} \%$) было установлено, что частоты остаются одинаковыми, в то время как «эфирный ветер» привёл бы к появлению различия этих частот на величину, почти в 500 раз превосходящую точность измерений.

В классич. физике отрицат. результат М. о. не мог быть понят и согласован с др. явлениями электродинамики движущихся сред. В теории относительности постоянство скорости света для всех инерциальных систем отсчёта принимается как постулат, подтверждаемый большой совокупностью экспериментов.

Лит.: Вавилов С. И., Экспериментальные основания теории относительности, Собр. соч., т. 4, М., 1956; Эйнштейновский сборник, 1980—1981, М., 1985. Е. К. Тарасов.

МАЙКЕЛЬСОНА, ЭШЕЛОН — многолучевой интерференц. спектральный прибор высокой разрешающей силы. Представляет собой набор плоскоапараллельных стеклянных или кварцевых пластинок одинаковой толщины, поставленных на оптический контакт так, что их концы образуют ступеньки лестницы (рис.).

Точность изготовления плоскостей пластинок, их параллельность и толщина должны быть порядка $\approx (1/50)\lambda$. Толщина пластинок $t \approx 5 \div 10$ мм, число пластинок N около $25 \div 30$.

Способ образования когерентных пучков в М. э. и его оптич. схема такие же, как у дифракционной решётки. Угл. распределение интенсивности в результате интерференционной картины в плоскости дисперсии также определяется произведением двух функций: дифракционной — $(\sin u/u)^2$ при дифракции на одной ступени шириной d и интерференционной функции $(\sin Nv/sinv)^2$, определяемой интерференцией N когерентных пучков от всех ступенек М. э.:

$$I = A^2 d^2 (\sin u/u)^2 (\sin Nv/sinv)^2,$$

где A — амплитуда падающей на М. э. световой волны. Если α — угол падения плоской волны, а β — угол дифракции, отсчитываемый от нормали к ступеням (рис.), то $u = kvd/2$, $v = k(\delta + vd)/2$, $v = nsinv + \sin\beta$, $\delta = n\cos\alpha - \cos\beta$, $k = 2\pi/\lambda$, n — показатель преломления материала пластинок М. э., t — высота (толщина) ступенек; $\delta + vd = \Delta$ — разность хода между соседними когерентными пучками. Как и в случае дифракц. решётки, направление на интерференц. максимумы определяется из условия $\Delta = m\lambda$, где m — порядок спектра.

В отличие от дифракц. решётки период d в М. э. много больше длины волн λ , и потому ширина дифракц. максимума функции $(\sin u/u)^2$ очень мала, а её макс. значение совпадает с направлением на высокий порядок функции $(\sin Nv/sinv)^2$. В этом отношении М. э. эквивалентен дифракц. решётке — эшелетту, работающему с концентрацией энергии в высоких порядках спектра. Обычно М. э. используется в условиях нормального падения $\alpha = 0$, а угол β мал.

Для М. э. с $N = 30$, $t = 1$ см, $n = 1,5$, $\lambda = 500$ нм рабочий порядок спектра $m \approx 10^4$, т. е. очень большой, разрешающая сила велика $R \approx 3 \cdot 10^6$, но область дисперсии очень мала $\Delta\lambda \approx 5 \cdot 10^{-2}$ нм, что является существенным недостатком М. э. и требует предварительной высокой степени монохроматизации исследуемого спектра.

Кроме прозрачных М. э. существуют отражательные М. э., у к-рых на ступеньки наносятся отражающие покрытия и работа ведётся в отражённом свете, обычно они применяются в УФ- и ИК-диапазоне. М. э. используются крайне редко из-за трудности их изготовления.

Лит.: Королев Ф. А., Спектроскопия высокой разрешающей силы, М., 1953; Толанский С., Спектроскопия высокой разрешающей силы, пер. с англ., М., 1955.

В. И. Малышев.

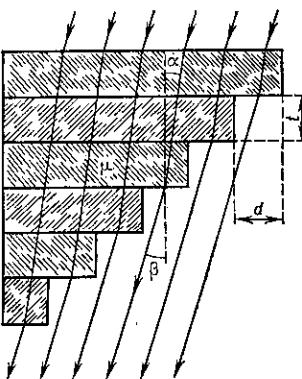
МАЙОРАНОВСКАЯ ЧАСТИЦА — электрически нейтральная элементарная частица, для к-рой античастица тождественна частице (истинно нейтральная частица). Все известные истинно нейтральные частицы имеют целый спин. На истинно нейтральную возможность существования М. ч. со спином $1/2$ впервые указал в 1937 Э. Майорана (E. Majorana) — т. н. майорановские нейтрино. Экспериментально майорановские нейтрино пока не обнаружены.

А. А. Комар.

МАЙОРОН (символ M^0) — гипотетич. нейтральная, псевдоскалярная (со спином 0 и отрицат. внутр. чётностью) частица с нулевой массой, преим. взаимодействующая с нейтрино майорановского типа. М. был введён в теорию в 1980 в работе [1] как голдстоуновский бозон, возникающий при спонтанном нарушении симметрии лептонного числа. В результате этого нарушения нейтрино приобретают массы (становятся майорановскими) и появляются взаимодействия, изменяющие лептонное число на два.

Связь М. с нейтрино описывается членом лагранжиана $h\nu_L(v_L)^c M^0 + \text{з. с.}$, где h — безразмерная константа, v_L — оператор поля левого нейтрино (черт. означает дираковское сопряжение, индекс c — зарядовое сопряжение, з. с. — эрмитово-сопряжённый член). При испускании или поглощении М. нейтрино переходят в антинейтрино $\bar{\nu}$, и наоборот. Взаимодействия М. с заряженными лептонами и кварками сильно подавлены; они возникают в высших порядках теории возмущений и (или) в результате смещения М. с нейтральными Хиггса бозонами. Из-за аксиальной структуры связей М. обмен М. в веществе приводит, как можно показать, к потенциальному $V(r) \sim r^{-3}$ с очень малой константой. М. может приобретать малую массу вследствие дополнит. взаимодействий, явно нарушающих лептонное число [2].

Свойства взаимодействий М. существенно зависят от структуры теории, и прежде всего от величины слабого изоспина М. I_w (см. Изотопический спин). В моделях с синглетным М. ($I_w = 0$) [1] все связи М., за исключением связей с правыми (стерильными) нейтри-



Ход лучей в прозрачном эшелоне Майкельсона.