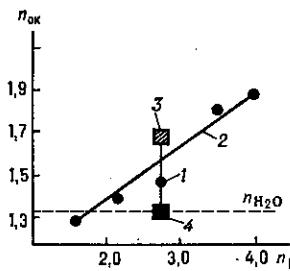


эл.-магн. поля в отд. зонах О. к. (см. *Межмолекулярное взаимодействие*). Для этого случая сила связи взаимодействующих тел определяется через диэлектрич. проницаемости веществ, образующих О. к., и веществ, находящихся в зазоре; причём сила сцепления уменьшается пропорц. кубу расстояния между контактирующими поверхностями.

Оптич. свойства О. к. (отражение, преломление) определяются оптич. свойствами контактирующих тел, кол-вом воды в слое и могут значительно меняться в пределах контакта; напр., коэф. отражения О. к. для пары кварцевых пластин меняется в пределах 10^{-4} — 10^{-7} . Показатель преломления О. к. может быть получен в аддитивном приближении с помощью Лоренца — Лоренца-Ф.-лы, исходя из показателей преломления контактирующих тел, состава адсорбированных в О. к. воды, углеводородов и относит. соотношения высот микронеровностей поверхности. На рис. представлена зависимость показателя преломления О. к. n_{ok} от показателя преломления n_1 одной из контактирующих пластин. Измерение n_{ok} проводится методами *нарушения полного внутреннего отражения*, а изменение n_1

Зависимость показателя преломления оптического контакта n_{ok} от величины показателя преломления n_1 одной из контактирующих пластин: 1 — экспериментальные точки; 2 — теоретическая прямая (аддитивное приближение); 3 — через 2 часа после вакуумирования; 4 — с последующей 5-минутной выдержкой при 100% относительной влажности.



обеспечивается набором призм из разных материалов; вторая пластина — кварц ($n_2 = 1,457$) — не менялась.

При неравномерном нагревании О. к. легко разрушается, что используется в технологии оптич. приборостроения для оперативной разборки (сборки) высокоточного соединения детали с подложкой. Важной новизнностью О. к. является глубокий О. к., получаемый при высокотемпературном спекании специально обработанных поверхностей. Прочность такого О. к., применяемого для неразъёмного соединения деталей, сравнима с макроскопич. прочностью контактирующих тел.

О. к. применяется для устранения отражения и рассеяния света от поверхности раздела сред, а также для получения высокопрочных разъёмных и неразъёмных соединений в оптич. технологиях.

Лит.: Обремов И. В., Треков Е. С., Оптический контакт полированных стеклянных поверхностей, «ЖЭТФ», 1957, т. 32, в. 2, с. 185; Дерягин Б. В., Кротова Н. А., Смирнова В. П., Адгезия твердых тел, М., 1977; Золотарёв В. М. и др., Исследование механизма контактного взаимодействия плоских поверхностей диэлектриков, «ФТТ», 1978, т. 20, № 1, с. 177.

ОПТИЧЕСКИЙ ПИРОМЕТР — см. *Пирометрия оптическая*.

ОПТИЧЕСКИЙ ПРОБОЙ — см. в ст. *Оптические разряды*.

ОПТИЧЕСКИЙ РЕЗОНАТОР — совокупность неск. отражающих элементов, образующих *открытый резонатор* (в отличие от закрытых *объёмных резонаторов*, применяемых в диапазоне СВЧ). Для длин волн $\lambda < 0,1$ см использование закрытых резонаторов, имеющих размеры $d \sim \lambda$, затруднительно из-за малости d и больших потерь энергии в стенках. Использование же объёмных резонаторов с $d > \lambda$ также невозможно из-за возбуждения в них большого числа собств. колебаний, близких по частоте, в результате чего резонансные линии перекрываются и резонансные свойства практически исчезают. В О. р. отражающие элементы не образуют замкнутой полости, поэтому большая часть его собств. колебаний сильно затухает и

лишь малая часть их затухает слабо. В результате спектр образовавшегося О. р. сильно разрежен.

О. р.—резонансная система *лазера*, определяющая спектральный и модовый состав лазерного излучения, а также его направленность и поляризацию. От О. р. зависит заполненность активной среды лазера полем излучения и, следовательно, снимаемая с неё мощность излучения и кпд лазера.

Простейший О. р. является *интерферометр Фабри—Перо*, состоящий из двух плоских параллельных зеркал. Если между зеркалами, расположенными на расстоянии d друг от друга, нормально к ним распространяется плоская волна, то в результате отражения её от зеркал в пространстве между ними образуются стоячие волны (собств. колебания). Условие их образования $d = q\lambda/2$, где q — число полуволн, укладываемых между зеркалами, наз. *продольным индексом колебания* (обычно $q \sim 10^4$ — 10^6). Собств. частоты О. р. образуют арифметич. прогрессию с разностью $c/2d$ (эквидистантный спектр). В действительности из-за дифракции на краях зеркал поле колебаний зависит и от поперечных координат, а колебания характеризуются также поперечными индексами m , n , определяющими число обращений поля в 0 при изменении поперечных координат. Чем больше m и n , тем выше затухание колебаний, обусловленное излучением в пространство (вследствие дифракции света на краях зеркал). Моды с $m = n = 0$ наз. *продольными*, остальные — *поперечными*.

Т. к. коэф. затухания колебания растёт с увеличением m и n быстрее, чем частотный интервал между соседними колебаниями, то резонансные кривые, отвечающие большим m и n , перекрываются и соответствующие колебания не проявляются. Коэф. затухания зависит также от числа N зон Френеля, видимых на зеркале диам. R из центра др. зеркала, находящегося от первого на расстоянии d : $N = R^2/2d\lambda$ (см. *Френеля зоны*). При $N \sim 1$ остаётся 1—2 колебания, сопутствующих осн. колебанию ($q = 1$).

Двухзеркальные резонаторы. О. р. с плоскими зеркалами чувствительны к деформациям и перекосам зеркал, что ограничивает их применение. Этого недостатка лишены О. р. со сферич. зеркалами (рис. 1), в к-рых лучи, неоднократно отражаясь от вогнутых зеркал, не выходят за пределы огибающей поверхности — *каустики*. Поскольку волновое поле быстро убывает вне каустики, излучение из сферич. О. р. с каустикой гораздо меньше, чем излучение из плоского О. р. Разрешение спектра в этом случае реализуется благодаря тому, что размеры каустики растут с ростом m и n . Для колебаний с большими m и n каустика оказывается расположенной вблизи края зеркал или вовсе не формируется. Сферич. О. р. с каустикой наз. *устойчивыми*, т. к. параксиальный луч при отражении не уходит из приосевой области (рис. 2, a). Устойчивые О. р. нечувствительны к небольшим смещениям и перекосам зеркал, они применяются с активными средами, обладающими небольшим усиливанием ($\lesssim 10\%$ на один проход).

Для сред с большим усиливанием используются неустойчивые О. р., в к-рых каустика образоваться не может; луч, проходящий вблизи оси резонатора под малым углом к ней, после отражений неограниченно удаляется от оси. На рис. 2(б) дана диаграмма устойчивости О. р. при разл. соотношениях между радиусами R_1 и R_2 зеркал и расстоянием d между ними. Незаштрихованные области соответствуют наличию каустик, заштрихованные — их отсутствию. Точки, соответствующие резонатору с плоскими (П) и концентрическими (К) зеркалами, лежат на границе заштрихованных областей. На границе между устойчивыми и неустой-

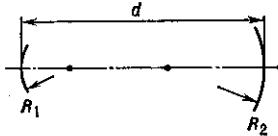


Рис. 1. Двухзеркальный резонатор.