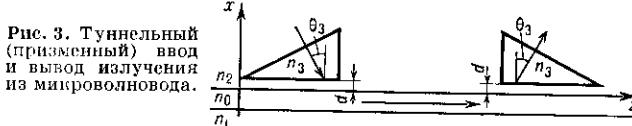


(рис. 3). При этом слой между призмой и волноводом имеет показатель преломления $n_2 < n_m^*$. Подбирая соответствующий угол падения вводимого луча θ_3 на основание призмы и выполнив условие $n_3 \sin \theta_3 = n_m^*$, можно добиться его фазового согласования с одной из волноводных мод. Осуществляя таким способом туннельную связь на нек-ром участке волновода, вводят в него большую часть энергии падающей волны. Т. к. с пакоцением световой энергии в возбуждаемой поверхностью волне усиливается её переизлучение обратно в призму, то существует оптимальная длина свя-



зи, отвечающая наиб. эффективному туннельному вводу излучения и зависящая от расстояния d между призмой и волноводом. Туннельный ввод осуществляется обычно при слабой связи, т. е. слабом проникновении поля поверхностной волны в выводную призму. Эти условия обеспечиваются при таком удалении призмы от оптич. волновода, что $\exp(-2kd\sqrt{n_m^{*2}-n_2^2}) \ll 1$. Поддерживая слабую связь на участке, во много раз превышающем λ и практически достаточном для полного излучения поверхностной волны из волновода, получают на выходе из призмы широкий световой пучок с малой дифракционной расходностью. Этот выход излучения из волновода наз. также призменным.

При дифракционном вводе и выводе излучения из оптич. микроволновода используются фазовые дифракц. решётки на поверхности волновода или внутри его, к-рые или создаются периодич. модуляцией показателя преломления в волноводной пленке или представляют собой участки волновода с гофрированной поверхностью или подложкой. Задавая период дифракц. решётки Λ и подбирая угол падения возбуждающей волны, добиваются её связи с волноводной модой и осуществляют эф. дифракц. вывод излучения из волновода (или ввод). При прохождении гофрированного участка волны $\psi(z)\exp[i(\omega t - n^*kz)]$ распадается на синусоидальной границе в суперпозицию плоских волн, имеющих проекции волноводных векторов на ось x , равные $k(n^* + mN)$, где $m=0, \pm 1, \pm 2, \dots$, а $N=\lambda/\Lambda$. При рассмотрении процессов излучения на слабогофрикционном участке волновода можно пренебречь волнами с $|m|>1$. В зависимости от величины проекции волнового вектора дифракц. волны на ось x существуют разл. варианты излучения из волновода (рис. 4). Если проекция волнового вектора такова, что $|n^* - N| < n_2$, то излучение происходит одновременно вверх и вниз, среду, а если $n_1 > |n^* - N| > n_2$, излучение происходит только вниз — в подложку, причём угол распространения дифрагированной волны в среде с n_1 определяется выражением $n_1 \cos \varphi_m = n_m^* - N$.

Интегрально-оптические элементы. Частотные фильтры, модуляторы света, направленные ответвители, дефлекторы и т.п. позволяют осуществлять разл. действия над распространяющимися в волноводе волнами: их канализацию, модуляцию и отклонение, излучение в пространство, генерацию (см. Гетеролазер) и т. п.

Действия эти основаны на резонансном взаимном преобразовании волноводных мод в волноводе с пери-

одически промодулированной оптич. толщиной (т. е. при наличии фазовой дифракц. решётки) или в системе двух (и более) параллельно и близко расположенных (т. е. туннельно связанных) регулярных волноводов. Плавно изменения параметры оптич. связи вдоль волновода (расстояние d или глубину модуляции на гофрированном участке), можно существенно изменить распределение интенсивности в выходящем из волновода пучке.

Широко используемые в И. о. волноводные решётчатые структуры могут осуществлять не только дифракц. ввод и вывод излучения, но и преобразование мод, выполнять функции отражателей, частотных фильтров и т. п.

Если в гофрированном многомодовом волноводе для двух мод с номерами m и m_1 на периоде решётки укладывается целое число M полупериодов биений, т. е. выполняется условие $n_m^* - n_{m_1}^* = M\lambda/\Lambda$, то между этими модами возникает сферированная связь, приводящая к интенсивной взаимной перекачке мощности излучения одной моды в другую. Т. е. участок такого волновода может служить преобразователем волноводных мод.

Волноводные решётчатые структуры используются также в качестве отражателей. Если поверхность оп-



тич. волна падает на участок гофрированного волновода под брэгговским углом к её штрихам (см. Брэгга — Вульфа условие), так что выполняется условие $\sin \theta_B = \lambda / 2\Lambda n^*$, то указанная решётка отражает падающую волну под углом θ_B (рис. 5), если длина её $L \gg \Lambda^2 / 2\lambda$. В случае нормального падения на решётку, когда $\theta_B = \pi/2$, брэгговское отражение происходит при условии, что период гофра Λ равен целому числу волноводных полуволн: $\Lambda = M\lambda / 2n^*$. Т. о., для решётки с определ. параметрами (L, Λ) брэгговское отражение происходит лишь для определ. длин волн (частот), т. е. имеет избират. характер. Ширина полосы частот $\Delta\omega$, в пределах к-рой наблюдается резонансное брэгговское отражение, характеризуется выражением: $\Delta\omega \sim 2\Delta h c / \hbar n^*$, где Δh — амплитуда гофра. Гофрированная периодическая структура может служить оптич. частотным фильтром с центром на брэгговских частотах, относит. полоса пропускания к-рого пропорц. отношению (Λ/L). Совр. технология позволяет получать планарные частотные фильтры с полосой пропускания менее 0,01 нм.

Активные элементы И. о. Модуляторы, переключатели, сканеры используются

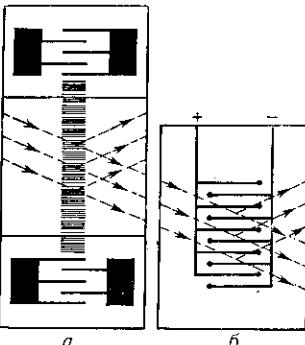


Рис. 6. Брэгговская дифракция поверхности световой волны в плоскости волновода на решётке, возбуждаемой акустической волной (а) или электрическим полем, в системе встречнополярных электродов (б).

для управления параметрами лазерной волноводной моды (её амплитудой, фазой, поляризацией) и для её пространственного разделения (переключения) — дискретного или непрерывного. Принцип работы этих активных устройств основан на изменении показателя преломления материала волновода под действием электрич. или магн. поля или упругой деформации. Наиб. распространение в И. о. получили электрооп-