

буждаемых волн. П. и. приводит к возникновению турбулентности и ограничению предельных токов в системе плазма — пучок. П. и. используется: для возбуждения в плазме очень интенсивного когерентного излучения от радиодиапазона до субмиллиметрового и даже, возможно, светового; для ускорения заряженных частиц волнами, возбуждаемыми пучками в плазме; в неравновесной плазмофизике и т. п. П. и. можно управлять, что позволяет даже отрицать эффекты превратить в полезные. Напр., использовать эффект турбулизации плазмы для пучкового и турбулентного нагрева до термоядерных темп-р.

**Условия возникновения пучковой неустойчивости.** П. и. возникает, если имеет место к-л. элементарный механизм резонансного взаимодействия волны с частицами пучка, приводящий к излучению волны отдельных частиц, такой как, напр., эффект Черенкова, нормальный и аномальный эффекты Доплера и т. п. Чтобы спонтанное излучение отдельных частиц превратилось в индуцированное или когерентное индуцированное излучение, необходима группировка частиц пучка в области тормозящих фаз волны, где они отдают энергию эл.-магн. полю. В большинстве случаев группировка происходит автоматически, т. е. имеет место автомодуляция. Если в системе плазма — пучок наряду с процессами излучения есть и процессы поглощения, то для развития П. и. необходимо, чтобы число частиц пучка со скоростями  $v > v_\phi$  ( $v_\phi$  — фазовая скорость волны) превосходило число частиц с  $v < v_\phi$ , т. е.  $\delta f_0/\delta v > 0$ , где  $f_0$  — функция распределения электронов пучка. Если  $\delta f_0/\delta v < 0$ , преобладают процессы поглощения, т. е. имеет место Ландау затухание. С квантовой точки зрения возникновение П. и. означает, что благодаря преимуществам заселению верх. уровней энергии (частиц пучка) происходит больше актов индуциров. испускания, чем индуциров. поглощения. Наиболее полное описание П. и. достигается с помощью самосогласов. системы ур-ний, состоящих из кинетич. ур-ний Власова для плазмы и пучка и ур-ний Максвелла. Однако при рассмотрении ряда разновидностей П. и. достаточно ограничиться гидродинамич. рассмотрением. В частности, это относится к П. и., возникающей при взаимодействии моноэнергетич. пучка (или пучка с очень малым разбросом по скоростям) с холодной плазмой (см. Плазменно-пучковый разряд, Плазменная электроника). В этом случае инкремент неустойчивости  $\delta = -Im\omega$  имеет макс. значение  $\delta_{\max} \sim \omega_p (n_p/n_p)^{1/3}$ . Малый разброс по скоростям пучка означает, что  $\Delta v \ll \delta/k$ , т. е.  $\Delta v/v \ll (n_p/n_p)^{1/3}$ , и весь пучок как целое находится в резонансе с неустойчивыми волнами (здесь  $n_p$  — плотность пучка,  $n_p$  — плотность плазмы,  $k$  — волновое число,  $\omega_p$  — плазменная частота). Если разброс по скоростям не мал,  $\Delta v \gg \delta/k$ , то для исследования П. и. используется кинетич. рассмотрение. Существует большое разнообразие П. и., напр. неустойчивости при взаимодействии ионных пучков с плазмой, неустойчивости относительно движения электронов и ионов плазмы (неустойчивость Будкера — Бунемана), целый набор П. и. при наличии внеш. пост. магн. поля.

**Нелинейное взаимодействие.** С ростом амплитуды возбуждаемых волн возникают нелинейные эффекты, ограничивающие амплитуду волны и приводящие к изменению параметров системы плазма — пучок благодаря обратному воздействию возбуждаемых волн. При возбуждении широких волновых пакетов, фазовые скорости которых плотно заполняют область изменения фазовых скоростей, области захвата частиц пучка соседними волнами перекрываются. При этом благодаря случайному характеру фаз волны движение частицы аналогично броуновскому и происходит диффузия резонансных частиц в пространстве скоростей. Для описания процессов взаимодействия пучка с плазмой в этом случае возможен статистич. подход.

Система ур-ний квазилинейной теории плазмы описывает диффузию частиц в пространстве скоростей, обрат-

ное влияние возбуждаемых волн, увеличение разброса по скоростям в пучках и нагрев плазмы, но не учитывает др. нелинейные эффекты, напр. нелинейное взаимодействие волн между собой. Как следует из квазилинейной теории, около трети энергии пучка переходит в энергию возбуждаемых волн. Спектр сильно возбуждаемых волн уширивается, и значительно увеличивается длина релаксации пучка.

При взаимодействии с плазмой моноэнергетич. пучка вначале возбуждается очень узкий пакет волн с макс. инкрементом при  $k_0 = \omega_p/v$  и с полуширикой волнового пакета  $\Delta k_0 = (n_b/n_p)^{1/3}k_0$ . При возрастании амплитуды волн в  $m$  раз ширина спектра уменьшается в  $\sqrt[m]{m}$  раз, т. е. волновой пакет сильно сужается, и возбуждаемую волну можно считать монохроматической. С дальнейшим ростом амплитуды волны происходит захват частиц пучка в потенциальную яму волны. При осцилляциях в потенциальной яме сгустки, на которых разбивается электронный пучок, попеременно смещаются в область тормозящих фаз волны и отдают энергию, а затем — в область ускоряющих фаз и получают энергию от волны, так что в среднем обмен энергией между электронами пучка и волной уже не происходит. Решение на ЭВМ системы ур-ний, описывающих возбуждение монохроматич. волны на нелинейной стадии, представляет собой монохроматич. волну с осциллирующей во времени и в пространстве амплитудой.

**Пучковая неустойчивость в релятивистских пучках.** Инкремент П. и., возбуждаемой релятивистским пучком, меньше из-за релятивистского возрастания продольной и поперечной масс электронов пучка (см. Плазменная электроника). Однако инкремент не является единств. характеристикой эффективности плазменно-пучкового взаимодействия. Важны доли энергии пучка, передаваемой им на возбуждение волн, макс. амплитуда этих волн, а также время передачи энергии плазме, т. е. время релаксации пучка. Особенностью взаимодействия релятивистского пучка с плазмой является то, что обратное влияние возбуждаемых пучком волн, даже при значит. энергетич. разбросе, не приводит к большому разбросу по скоростям, поэтому взаимодействие продолжается дольше и доля энергии, передаваемая пучком плазме, значительно больше, чем в нерелятивистском случае ( $\sim 0,35$  энергии пучка). Максимально достижимая напряжённость электрич. поля также значительно больше, чем в нерелятивистском случае.

Основным механизмом, ограничивающим П. и. в слаботурбулентной плазме, является индуциров. рассеяние ленгмюровских волн на ионах, к-рое приводит к перекачке колебаний из резонансной с пучком области в область больших фазовых скоростей. В сильнотурбулентной плазме существует влияние на развитие П. и. оказывает модуляционная неустойчивость, к-рая возникает при достаточно высоком уровне энергии возбуждаемых волн и приводит к перекачке энергии возбуждаемых волн в область малых фазовых скоростей, где происходит их диссипация в результате затухания Ландау. Откачка колебаний из резонансной области может либо вообще сорвать П. и., либо существенно снизить уровень энергии возбуждаемых волн.

Т. к. П. и. возникают в результате резонансного взаимодействия волны с частицами пучка, сводящегося к неск. элементарным эффектам, а также к фазировке и группировке частиц, то устранить или ослабить неустойчивость можно созданием условий, при которых соответс. элементарные процессы, фазировка и группировка невозможны. Напр., если на вход системы плазма — пучок задать сигнал с амплитудой, превышающей флуктуационную, или промодулировать пучок на входе системы, то группировка и фазировка создаются только для возбуждения волны заданной частоты, а возбуждение всех остальных волн невозможно. Нарушить условия резонанса, необходимые для развития П. и., можно изменением фазовой скорости волны, напр. из-за