

точник эхового сигнала

$$E_1 E_2 \exp[-ik_3 z - k_3^2 v_{T_e} (t - t_s)^2 / 2] \quad (4)$$

периодичен в пространстве и имеет гауссову форму во времени с характерной полушириной $\Delta t_s \sim 1/k_3 v_{T_e}$. Для длин волн λ_3 , существенно превышающих дебаевский радиус электронов, этот источник порождает всплеск электрич. поля вида (4) и медленно затухающую ленгмюровскую волну.

С увеличением амплитуд внеш. источников вследствие конкуренции двух эффектов — роста амплитуды источника эхового сигнала (2) и дефокусирующего влияния нелинейности — эховый сигнал вначале также возрастает, достигает насыщения, а затем убывает при дальнейшем увеличении амплитуд внеш. источников.

Влияние внешнего магнитного поля. При наложении на плазму внеш. магн. поля появляются дополнит. эффекты: 1) доминирующую роль в возникновении Э. п. может играть циклотронное поглощение волн; 2) Э. п. может возникать не только на разностной, но и на суммарной частотах внеш. источников; 3) амплитуда эхового сигнала может существенно зависеть от величины внеш. магн. поля; 4) неоднородность распределённых внеш. источников в направлении поперёк магн. поля может качественно изменить картину формирования эха.

Э. п. в слаботурбулентной бесстолкновительной плазме может возбуждаться на модах непрерывного спектра в отклике слабой турбулентности на внеш. воздействие. Возбуждение Э. п. в турбулентной плазме происходит в осн. аналогично изложенному выше. Напр., в случае пространств. Э. п. 2-го порядка первый источник, расположенный в точке $z=0$, возбуждает на частоте Ω_1 ионно-звуковую волну и порождает возмущение спектральной плотности плазмонов N_k^1 вида

$$N_k^1 = g(k) \exp(-i\Omega_1 t + i\Omega_1 z/v_{gz}). \quad (5)$$

Здесь v_{gz} — групповая скорость плазмонов. Вследствие резонансного затухания ионно-звуковых волн в газе плазмонов с декрементом γ_s и фазового перемещивания мод непрерывного спектра (5) вносимое первым источником макроскопич. возмущение исчезает на расстояниях порядка c_s/γ_s , где c_s — скорость звука. Второй источник, расположенный в точке $z=l > c_s/\gamma_s$, возбуждает в плазме на частоте Ω_2 ионно-звуковую волну и возмущение типа (5) и, кроме того, модулируя моды непрерывного спектра от первого источника, порождает на разностной частоте $\Omega_3 = \Omega_2 - \Omega_1$ нелинейное возмущение спектральной плотности плазмонов, являющееся источником эхового сигнала. В точке эха $z_s = \Omega_2 l / \Omega_3$ моды непрерывного спектра становятся когерентными, поэтому суммирование по k приводит к возникновению в окрестности точки z_s макроскопич. возмущения концентрации плазмы δn . Пространств. форма эхового сигнала несимметрична: слева от точки эха профиль амплитуды δn , описывается ф-цией $\exp(\xi)$, а справа — ф-цией $\xi \exp(-\xi)$, где $\xi = \gamma_s(z - z_s)/c_s$.

Диффузия плазмонов, разрушая фазовую память системы, приводит к экспоненциальному ослаблению эхового сигнала.

Эхо плазменное в неоднородной плазме

Гидродинамическое Э. п. (специфический вид эха) возникает в холодной бесстолкновительной плазме с размытой границей, представляющей собой неоднородный узкий переходный слой, толщина к-рого l мала по сравнению с поперечной длиной волны $\lambda_\perp = 2\pi/k_\perp$ поверхностных колебаний. Вследствие размытости границы плазмы поверхностные волны испытывают бесстолкновительное затухание, обусловленное перекачкой их энергии в продольные ленгмюровские колебания, декремент к-рого γ_s пропорционален толщине переходного слоя. В холодной бесстолкновительной плазме ленгмюровские колебания являются незатухающими. Поскольку в каждой плоскости $x = \text{const}$ ленгмюровские колебания происходят со своей локальной частотой $\omega_{pe}(x)$, волновой вектор с течением времени возрастает, а макроскопич. возмущения, напр.

поверхностный заряд переходного слоя, исчезают вследствие бесстолкновительного затухания поверхностных волн и фазового перемещивания ленгмюровских колебаний. В простейшем случае нелинейное гидродинамич. Э. п. возникает след. образом. Два коротких сторонних импульса вида $E_{ci} = E_{1,2}(t) \exp(ik_{1,2}y)$ воздействуют на плазму переходного слоя в моменты времени $t=0$ и $t=t$, порождая нелинейные возмущения с поперечными волновыми векторами $k_\pm = k_2 \pm k_1$. Фазовая фокусировка этих микроскопич. возмущений в момент времени $t=2t$ приводит к возбуждению эхового сигнала в виде макроскопич. поверхности заряда переходного слоя. Для $t < 2t$ амплитуда Э. п. нарастает пропорционально $\exp[\gamma_1(t-2t)]$, затем эховый сигнал затухает по закону $\exp[\gamma_1(k_\pm)(2t-t)]$.

Аналогичным образом возникает Э. п. на локальном альвеновском резонансе в переходном слое магнитоактивной плазмы.

Линейное Э. п. в неоднородной плазме. Дополнит. качества, эффекты возникновения Э. п. в неоднородной плазме связаны с изменением условий распространения волн и линейным механизмом фазовой фокусировки мод непрерывного спектра. В слабонеоднородной изотропной плазме (напр., благодаря фазовой фокусировке мод непрерывного спектра неоднородностью) возможно возникновение Э. п. на суммарной частоте внеш. источников во 2-м порядке по их амплитудам; возможно линейное Э. п. на ленгмюровских и необыкновенных волнах. При малых амплитудах наиб. практич. интерес представляет линейное Э. п., к-рое проявляется в виде нелокального отражения ленгмюровских волн в слабонеоднородной изотропной плазме, регенерации необыкновенной волны в плазме, находящейся в неоднородном внеш. магн. поле, нелокального прохождения поперечных эл.-магн. волн через непрозрачный слой изотропной слабонеоднородной плазмы, *баллистической трансформации волн*. В каждом из указанных случаев механизмы возникновения Э. п. несколько различаются. Напр., регенерация необыкновенной волны в плазме, находящейся в неоднородном магн. поле, обусловлена обращением фазового перемещивания модулированных микропотоков резонансных частиц при прохождении ими областей циклотронного резонанса. Механизм его возникновения состоит в следующем. Необыкновенная волна с частотой ω и волновым вектором k_\parallel распространяется в бесстолкновительной плазме вдоль слабонеоднородного внеш. магн. поля, пространств. профиль напряжённости к-рого имеет вид горба. В результате циклотронного поглощения волна затухает на резонансных частотах с продольными скоростями $v_\parallel = \Omega/k_\parallel$ (где $\Omega = \omega - \omega_{pe}$ и ω_{pe} — гирочастота плазменных электронов), порождая при этом моды непрерывного спектра, к-рые проникают через непрозрачные для исходной волны слои плазмы на противоположную сторону горба. Поскольку частота Ω в пределах горба меняет свой знак, процесс фазового перемещивания может быть обращён. При одноврем. выполнении условий фазовой фокусировки и циклотронного резонанса волна на противоположной стороне горба регенерируется. Эффективность регенерации $T = \kappa_\parallel^2 |L_R/k_\parallel|$, где длина неоднородности L_R определяется условием $d(k_\parallel - \Omega/v_\parallel)/dz = k_\parallel/L_R$, а κ_\parallel — декремент циклотронного затухания необыкновенной волны.

Лит.: Кадомцев Б. Б., Затухание Ландау и эхо в плазме, «УФН», 1968, т. 95, с. 111; Водяницкий А. А., Ерохин Н. С., Моисеев С. С., О влиянии кинетических эффектов на распространение волн в неоднородной плазме, «ЖЭТФ», 1971, т. 61, с. 629; Алиев Ю. М., Ревенчук С. М., Гидродинамическая теория эха в сильнонеоднородной плазме, «ЖЭТФ», 1986, т. 90, с. 913; Павленко В. Н., Ситенко А. Г., Эховые явления в плазме и плазмодободных средах, М., 1988. Н. С. Ерохин, В. Л. Красовский. **ЭХОЛОТ** — навигационный прибор для определения глубины водоёмов с помощью акустич. эхо-сигналов. Действие Э. основано на измерении промежутка времени t , прошедшего от момента посылки зондирующего звукового импульса до момента приёма отражённого от дна эхо-сигнала. Глубина водоёма $h = c t/2$, где c — скорость звука в воде. В качестве зондирующей посылки в Э. используются акустич. импульсы длительностью от долей до десятков