

НАУЧНЫЙ СОВЕТ АН СССР  
"ФИЗИКА НИЗКОТЕМПЕРАТУРНОЙ ПЛАЗМЫ"

НАУЧНЫЙ СОВЕТ АН БССР  
"ФИЗИКА НИЗКОТЕМПЕРАТУРНОЙ ПЛАЗМЫ"

АКАДЕМИЧЕСКИЙ НАУЧНЫЙ КОМПЛЕКС  
"ИНСТИТУТ ТЕПЛО- И МАССООБМЕНА  
имени А. В. ЛЫКОВА АН БССР"

ИНСТИТУТ ФИЗИКИ  
имени Б. И. СТЕПАНОВА АН БССР

# ФИЗИКА НИЗКОТЕМПЕРАТУРНОЙ ПЛАЗМЫ

ЧАСТЬ III

МАТЕРИАЛЫ  
VIII ВСЕСОЮЗНОЙ КОНФЕРЕНЦИИ

Под общей редакцией АКАД. АН БССР  
О. Г. МАРТИНЕНКО



Минск 1991

А.А. Кабанцев, С.Ю. Таскаев

НЕРАВНОВЕСНАЯ СТРУЯ ГАЗОРАЗРЯДНОЙ ПЛАЗМЫ С  $T_i >> T_e$ 

Низкотемпературная плазма, получаемая с помощью газоразрядных источников, характеризуется, как правило, относительно еще более низкой температурой ионов  $T_i < T_e$ , если основным источником нагрева является выделение джоулева тепла при протекании тока большой мощности. Однако используемый нами импульсный дуговой газоразрядный источник плазмы с холодным катодом генерирует плазменную струю с ярко выраженной аномалией:  $T_i \approx 50$  эВ  $>> T_e \approx 10$  эВ. Причем эта неравновесность сохраняется вниз по течению плазменной струи несмотря на то, что релаксационное время выравнивания температур ( $\approx 10$  мкс) много меньше пролетного времени жизни ионов в струе ( $\approx 100$  мкс). Непротиворечивое объяснение этой аномалии можно найти только на основе предположения о наличии в плазменной струе некоторого механизма нагрева ионов вследствие диссипации энергии, связанной с тем или иным видом движения плазмы (ударные волны, сильные колебания вследствие неустойчивости и т.п.), когда большая часть тепла в силу большей вязкости выделяется в ионном газе. При этом электронный компонент плазменной струи оказывается своеобразным термос-атом вследствие своей высокой теплопроводности вдоль силовых линий ведущего магнитного поля и практически неограниченной эмитирующей способности катода источника плазмы.

Такой механизм был нами экспериментально обнаружен. Термодинамически неравновесная природа плазменных струй служит источником развития в них различных плазменных неустойчивостей. В частности, как было показано в /1/, в нашем случае в плазменной струе развивается такая специфическая неустойчивость, как неустойчивость Кельвина-Гельмгольца (НКГ), связанная, в конечном итоге, с конкретной топологией электродов источника плазмы. Развитие НКГ приводит к возбуждению в плазменной струе "электростатических" волн, распространяющихся поперек магнитного поля с фазовой скоростью  $c$ . На плоскости ( $v_x, v_y$ ) невозмущенные траектории движения ионов имеют вид окружностей. В поле волны, движущейся с фазовой скоростью  $c$ ,

траектория иона всегда дважды пересекает (резонансное взаимодействие) фронт волны, если только его скорость  $v > u$ . При некоторых условиях это взаимодействие приводит к хаотизации фазы вращения иона, броуновскому его движению в пространстве скоростей и, в конечном итоге, к стохастическому нагреву.

Все используемые нами диагностические методики дают хорошо согласующиеся с данной моделью результаты. В штатном режиме работы источника плазмы, характеризующемся развитием в струе НКГ,  $T_{\perp}$  и  $T_{\parallel}$  основного компонента близки и составляют 40–60 эВ. При этом анализаторы атомов перед зарядкой обнаруживают еще и поток атомов с  $T_{\perp} \approx T_e$ , что объясняется наличием в этом потоке значительной доли атомов, образующихся на периферии плазменной струи, где вследствие низкой плотности плазмы время выравнивания  $T_{\perp}$  и  $T_{\parallel}$  велико. Онакачке энергией именно поперечных степеней свободы говорит и наличие значительной анизотропии  $T_{\perp} \gg T_{\parallel}$  на фронте нарастания плотности плазмы, когда поток атомов перед зарядкой концентрируется преимущественно в поперечном направлении.

Конструкция используемого нами источника плазмы с кольцевой геометрией разрядного канала позволяет эффективно подавлять развитие НКГ обращением радиального электрического поля плазменной струи. Такое подавление также приводит к падению температуры ионов до значений  $T_{\perp} \approx T_e$ . Не наблюдается развитие НКГ и в случае штатного распределения потенциала, но в "короткой" плазменной струе, когда она "выбрасывается" на стенки вакуумной камеры непосредственно вблизи выхода из источника. В этом режиме также  $T_{\perp} \approx T_e$ .

Температура основной массы электронов, связанной по ведущему магнитному полю с катодом источника плазмы, при развитии НКГ увеличивается за счет потока энергии от горячего ионного компонента на 1–2 эВ, что согласуется с соответствующими оценками. Однако в диффузионных "крыльях" плазменной струи наблюдается более значительный прирост  $T_e$  в силу магнитной термоизоляции этих "крыльев" от основного ядра струи.

#### Литература

- I. Кабанцев А.А., Таскаев С.Ю. Низкочастотная дрейфовая неустойчивость плазменной струи жёлобкового типа // Физика плазмы.-1990.-T.16, Вып.6. -с.700-709.