Изучение плазмы газового разряда в неоне

Луговцов Глеб ФЭФМ МФТИ lugovtsov.gs@phystech.edu

Аннотация

В работе изучается плазма газового разряда в неоне, ВАХ разряда и описание свойств полученной плазмы с помощью некоторых параметров.

1 Введение

Плазмой называют четвёртое агрегатное состояние, при котором вещество (в нашем случае это неон) диссоциирует на газ из свободных ионов, электронов и нейтральных частиц, которые не распались. Поведение этого газа можно описать множеством параметров, таких как температура, плазменная частота, радиус Дебая, среднее число ионов в дебаевской сфере. В этой работе мы постараемся подробно изучить поведение плазмы на примере двойного зонда и разряда.

2 Теоретическая справка

Плазма

В ионизированном газе поле ионов «экранируется» электронами. Для поля Е и плотности ρ электрического заряда

div
$$\mathbf{E} = 4\pi\rho$$

а с учётом сферической симметрии и $\mathbf{E} = -\operatorname{grad} \varphi$:

$$\frac{d^2\varphi}{dr^2} + \frac{2}{r}\frac{d\varphi}{dr} = -4\pi\rho.$$
(1)

Плотности заряда электронов и ионов (которые мы считаем бесконечно тяжёлыми и поэтому неподвижными)

$$\rho_e = -ne \cdot \exp\left(\frac{e\varphi}{kT_e}\right),$$

$$\rho_i = ne.$$
(2)

Тогда из(1) в предположени
и $\frac{e\varphi}{kT_e}\ll 1$ получим

$$\varphi = \frac{Ze}{r} e^{-r/r_D},\tag{3}$$

где $r_D = \sqrt{\frac{kT_e}{4\pi ne^2}}$ – *радиус Дебая*. Среднее число ионов в сфере такого радиуса $N_D = n \frac{4}{2} \pi r_2^2 \qquad (4)$

$$N_D = n \frac{1}{3} \pi r_D^2.$$
 (4)

Теперь выделим параллелепипед с плотностью n электронов, сместим их на x. Возникнут поверхностные заряды $\sigma = nex$, поле от которых будет придавать электронам ускорение:

$$\frac{d^2x}{dt^2} = -\frac{eE}{m} = -\frac{4\pi ne^2}{m}x.$$

Отсюда получаем *плазменную (ленгмюровскую) частоту* колебаний электронов:



Рис. 1: Плазменные колебания

$$\omega_p = \sqrt{\frac{4\pi n e^2}{m}}.$$
(5)

Одиночный зонд

При внесении в плазму уединённого проводника – *зонда* – с потенциалом, изначально равным потенциалу точки плазмы, в которую его помещают, на него поступают токи электроннов и ионов:

$$I_{e0} = \frac{n \langle v_e \rangle}{4} eS,$$

$$I_{i0} = \frac{n \langle v_i \rangle}{4} eS,$$
(6)

где $\langle v_e \rangle$ и $\langle v_i \rangle$ – средние скорости электронов и ионов, S – площадь зонда, n – плотность электронов и ионов. Скорости электронов много больше скорости ионов, поэтому $I_{i0} \ll I_{e0}$. Зонд будет заряжаться до некоторого равновестного напряжения $-U_f$ – плавающего потенциала.

В равновесии ионный ток мало меняется, а электронный имеет вид

$$I_e = I_0 \exp\left(-\frac{eU_f}{kT_e}\right).$$

Будем подавать потенциал U_3 на зонд и снимать значение зондового тока I_3 . Максимальное значение тока I_{eh} – электронный ток насыщения, а минимальное I_{ih} – ионный ток насыщения. Значение из эмпирической формулы Бомона:

$$I_{i\mathrm{H}} = 0.4 neS \sqrt{\frac{2kT_e}{m_i}}.$$



Рис. 2: Вольт-амперная характеристика одиночного зонда

Двойной зонд

Двойной зонд – система из двух одинаковых зондов, расположенных на небольшом расстоянии друг от друга, между которыми создаётся разность потенциалов, меньшая U_f . Рассчитаем ток между ними вблизи I = 0. При небольших разностях потенциалов ионные токи на оба зонда близки к току насыщения и компенсируют друг друга, а значит величина результирующего тока полностью связана с разностью электронных токов. Пусть потенциалы на зондах

(7)

$$U_1 = -U_f + \Delta U_1,$$
$$U_2 = -U_f + \Delta U_2.$$

Между зондами $U = U_2 - U_1 = \Delta U_2 - \Delta U_1$. Через первый электрод

$$I_{1} = I_{i\mathrm{H}} + I_{e1} = I_{i\mathrm{H}} - \frac{1}{4} neS \langle v_{e} \rangle \exp\left(-\frac{eU_{f}}{kT_{e}}\right) \exp\left(\frac{e\Delta U_{1}}{kT_{e}}\right) = I_{i\mathrm{H}} \left(1 - \exp\left(\frac{e\Delta U_{1}}{kT_{e}}\right)\right) \tag{8}$$

Аналогично через второй получим

$$I_2 = I_{i\mathrm{H}} \left(1 - \exp\left(\frac{e\Delta U_2}{kT_e}\right) \right) \tag{9}$$

Из (7) и (8) с учётом последовательного соединение зондов ($I_1 = -I_2 = I$):

$$\begin{split} \Delta U_1 &= \frac{kT_e}{e} \ln \left(1 - \frac{I}{I_{i\mathrm{H}}} \right) \\ \Delta U_2 &= \frac{kT_e}{e} \ln \left(1 + \frac{I}{I_{i\mathrm{H}}} \right) \end{split}$$

Тогда итоговые формулы для разности потенциалов и тока

$$U = \frac{kT_e}{e} \ln \frac{1 - I/I_{i\rm H}}{1 + I/I_{i\rm H}}, I = I_{i\rm H} th \frac{eU}{2kT_e}.$$
 (10)

Реальная зависимость выглядит несколько иначе и описывается формулой



 $I = I_{i\mathrm{H}} \mathrm{th} \frac{eU}{2kT_e} + AU. \tag{11}$

Из этой формулы можно найти формулу лу для T_e : для U = 0 мы найдём $I_{i\mathrm{H}}$, продифференцируем в точке U = 0 и с учётом th $\alpha \approx \alpha$ при малых α и $A \rightarrow 0$ получим:

Рис. 3: Вольт-амперная характеристика двойного зонда

$$kT_e = \frac{1}{2} \frac{eI_{i_{\rm H}}}{\frac{dI}{dU}|_{U=0}}.$$
 (12)

3 Ход работы

Описание установки



Рис. 4: Принципиальная схема установки

Стеклянная газоразрядная трубка имеет холодный (ненакаливаемый) полый катод, три анода и *геттерный* узел – стеклянный баллон, на внутреннюю повехность которого напылена газопоглощающая плёнка (*геттер*). Трубка наполнена изотопом неона ²2Ne при давлении 2 мм рт. ст. Катод и один из анодом (I и II) с помощью переключателя Π_1 подключается через балластный резистор R_6 (≈ 450 кОм) к регулируемому ВИП с выкодным напряжением до 5 кВ.

При подключении к ВИП анода-І между ним и катодом возникает газовый разряд. Ток разряда измеряется миллиамперметром A_1 , а падение напряжения на разрядной трубке – цифровым вольтметром V_1 , подключённым к трубке черезе высокоомный (25 МОм) делитель напряжения с коэффициентом $(R_1 + R_2)/R_2 = 10$.

При подключении к ВИП анода-II разряд возникает в пространстве между катодом и анодом-II, где находятся двойной зонд, используемый для диагностики плазмы положительного столба. Зонды изготовлены из молибденовой проволоки диаметром d = 0.2 мм и имеют длину l = 5.2 мм. Они подключены к источнику питания GPS через потенциометр R. Переключатель Π_2 позволяет изменять полярность напряжения на зондах. Величина напряжения на зондах изменяеься с помощью дискретного переключателя «V» выходного напряжения источника питания и потенциометра R, а измеряется цифровым вольтметром V_2 . Для измерения зондового тока используется мультиметр A_2 .

Исследование ВАХ разряда

Зажигаем плазму и строим ВАХ разряда в координатах $I_p(U_p)$:



Рис. 5: ВАХ разряда

По наклону того участка кривой, который приближен к линии, находим максимальное диффиренциальное сопротивление разряда $R_{\text{диф}}$ (обратный коэффициент прямой):

$$R_{\rm диф} = \frac{dU}{dI} = 33.0 \pm 1.5 \, \mathrm{кOm}$$
 (13)

Сравнивная полученную кривую с рисунком 6 мы приходим к выводу, что состояние будет называться *поднормальным тлеющим зарядом* (участок ГД). Полное описание есть на стр. 283 практикума.



Рис. 6: Вольт-амперная характеристика разряда в неоне при давлении 1 торр. Пунктиром изображён пример нагрузочной прямой, соответствующей режиму нормального тлеющего разряда.

Исследование зондовых характеристик

Построим зондовые характеристики для разных токов и отцентруем кривые:



Рис. 7: ВАХ двойного зонда



Рис. 8: Асимптоты ВАХ зондов

Определим асимптоты:

И по точкам пересечения асимптот с осью ординат найдём ионный ток насыщения:

$$\begin{split} I_{i\mathrm{H}}^{5\mathrm{B}} &= 95.8 \pm 0.5 \; \mathrm{mkA}, \\ I_{i\mathrm{H}}^{3\mathrm{B}} &= 52.5 \pm 0.2 \; \mathrm{mkA}, \\ I_{i\mathrm{H}}^{1.5\mathrm{B}} &= 25.9 \pm 0.1 \; \mathrm{mkA}. \end{split}$$

Полученные данные занесём в таблицу:

<i>I</i> _{<i>p</i>} , мА	T_e , $10^4 \mathrm{K}$	n_e , 10^{15} m $^{-3}$	ω_p , 10^4 рад/с	r_D , 10^{-5} cm	N_D	α , 10^{-7}
5.0	41 ± 4	58 ± 6	144 ± 10	49 ± 3	30	24
3.0	42 ± 4	33 ± 4	107 ± 9	66 ± 5	40	13
1.5	41 ± 6	16 ± 2	75 ± 8	94 ± 10	57	7

4 Выводы

Исследовав ВАХ разряда, мы пришли к выводу, что плазма находилась в состоянии *поднормального тлеющего заряда*.

При исследовании зондовых характеристик удалось выяснить, что плазма *идеальна* и *квазинейтральна*.