МОСКОВСКИЙ ФИЗИКО-ТЕХНИЧЕСКИЙ ИНСТИТУТ (НАЦИОНАЛЬНЫЙ ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКИЙ УНИВЕРСИТЕТ)

Физтех-школа прикладной математики и информатики

Отчёт о выполнении лабораторной работы 3.5.1

Изучение плазмы газового разряда в неоне

Выполнил: Вронский Александр Сергеевич Б05-226

Долгопрудный 26 октября 2024 г.

Цель работы: изучение вольт-амперной характеристики тлеющего разряда, изучение свойств плазмы методом зондовых характеристик.

В работе используются: стеклянная газоразрядная трубка, наполненная изотопом неона, высоковольтный источник питания (ВИП), источник питания постоянного тока, делитель напряжения, резистор, потенциометр, амперметры, вольтметры, переключатели.

Теория

Плазма

В ионизированном газе поле ионов «экранируется» электронами. Для поля ${\bf E}$ и плотности ρ электрического заряда

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

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

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

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

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

$$\rho_i = ne.$$

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

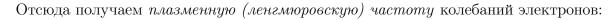
$$\varphi = \frac{Ze}{r}e^{-r/r_D},$$

где $r_D = \sqrt{\frac{kT_e}{4\pi ne^2}}$ – paduyc Дебая. Среднее число ионов в сфере такого радиуса

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

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

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



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

Одиночный зонд

При внесении в плазму уединённого проводника — $son \partial a$ — с потенциалом, изначально равным потенциалу точки плазмы, в которую его помещают, на него поступают токи электроннов и ионов:

$$I_{e0} = \frac{n\langle v_e \rangle}{4} eS,$$
$$I_{i0} = \frac{n\langle v_i \rangle}{4} eS,$$

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 $I_{e\text{H}}$ – электронный ток насыщения, а минимальное $I_{i\text{H}}$ – ионный ток насыщения. Значение из эмпирической формулы Бомона:

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

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

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

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

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

$$I_1 = I_{iH} + I_{e1} = I_{iH} - \frac{1}{4} neS\langle v_e \rangle \exp\left(-\frac{eU_f}{kT_e}\right) \exp\left(\frac{e\Delta U_1}{kT_e}\right) = I_{iH} \left(1 - \exp\left(\frac{e\Delta U_1}{kT_e}\right)\right).$$

Аналогично через второй получим

$$I_2 = I_{iH} \left(1 - \exp\left(\frac{e\Delta U_2}{kT_e}\right) \right)$$

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

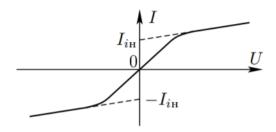
$$\Delta U_1 = \frac{kT_e}{e} \ln \left(1 - \frac{I}{I_{i\text{H}}} \right)$$

$$\Delta U_2 = \frac{kT_e}{e} \ln \left(1 + \frac{I}{I_{i\text{H}}} \right)$$

Тогда итоговые формулы для разности потенциалов и тока

$$U = \frac{kT_e}{e} \ln \frac{1 - I/I_{iH}}{1 + I/I_{iH}}, I = I_{iH} \text{th} \frac{eU}{2kT_e}.$$

Реальная зависимость выглядит несколько иначе и описывается формулой

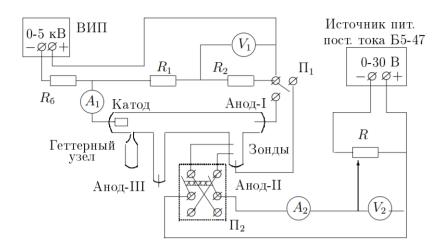


$$I = I_{i\text{H}} \text{th} \frac{eU}{2kT_e} + AU.$$

Из этой формулы можно найти формулу 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 $A \to 0$ получим:

$$kT_e = \frac{1}{2} \frac{eI_{iH}}{\frac{dI}{dU}|_{U=0}}.$$

Описание установки



Стеклянная газоразрядная трубка имеет холодный (ненакаливаемый) полый катод, три анода и semmephuiu узел — стеклянный баллон, на внутреннюю повехность которого напылена газопоглощающая плёнка (semmep). 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-I 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 .

Ход работы

Измеряем напряжение зажигания в лампе: $U_{\text{заж}} = 25.7 \pm 0.2 \text{ B}.$

С помощью вольтметра V_1 и амперметра A_1 снимаем ВАХ разряда $U_1 = f(I_p)$ для тока в диапазоне 0.5-5 мА (см. Таблица 1). Построим график: