Лабораторная работа 3.3.1

Измерение удельного заряда электрона методом магнетрона

Шерхалов Денис Б02-204

8 декабря 2023 г.

Цель работы: определение отношения заряда электрона к его массе e/m методом магнетрона.

В работе используются: электронная лампа с цилиндрическим анодом; универсальный стабилизированный источник постоянного и переменного напряжений; соленоид; миллиамперметр; амперметр и вольтметр постоянного тока.

1. Введение

В методе магнетрона отношение e/m измеряется на основе исследования движения электрона в скрещенных электрическом и магнитном полях, перпендикулярных друг другу. Название метода связано с тем, что такая конфигурация электрического и магнитного полей реализуется в магнетронах — генераторах электромагнитных колебаний сверхвысоких частот.

Для уяснения идеи метода магнетрона, рассмотрим вначале движение заряда в «плоском магнетроне» б который можно представить себе в виде плоского конденсатора, помещённого в магнитное поле так, что $E \perp B$. При этом отрицательная пластина конденсатора играет роль катода, положительная соответственно анода. Если бы магнитого поля не было, то все электроны, вылетевшие без начальной из катода такого плоского диода, попадали бы на анод. При наличии магнитного поля траектории электронов искривляются, вследствие чего при достаточно большом магнитном поле ни один электрон не достигнет анода. Для заданного напряжения между катодом и анодом существует некоторое критическое значение магнитной индукции $B_{\rm kp}$, при котором траектории касаются поверхности анода. Если $B < B_{\rm kp}$, то все электроны достигают анода и ток через магнетрон имеет то же значение, что и без магнитного поля. Если же $B > B_{\rm kp}$, то электроны не достигают анода и ток через лампу равен нулю.

Рассчитаем это критическое значение индукции магнитного поля. Уравнения движения электрона в нашем случае имеет вид

$$m\frac{dv_x}{dt} = ev_y B$$

$$m\frac{dv_y}{dt} = eE - ev_x B$$

при начальных условиях $x(0) = y(0) = 0, v_x(0) = v_y(0) = 0.$

Непосредственной подстановкой несложно убедиться в том, что решением системы дифференциальных уравнений с заданными начальными условиями является уравнение циклоиды (в параметрической форме):

$$x = vt - R\sin\omega t, \quad y = R(1 - \cos\omega t)$$

где
$$v = \frac{E}{B}, R = \frac{v}{\omega} = \frac{Em}{eB^2}.$$

Касание анода происходит при $2R = d \, (d -$ расстояние между анодом и катодом). Этому значению соответствует критическое поле

$$B_{\rm kp} = \frac{\sqrt{2V}}{d\sqrt{e/m}}$$

Из последней формулы находим удельный заряд:

$$\frac{e}{m} = \frac{2V}{d^2 B_{\rm KD}^2}$$

Эта формула позволяет вычислить e/m, если при заданном значении напряжения на аноде V найти такое значение магнитного поля, при превышении которого ток в магнитроне отсутствует.

В настоящей работе отношение e/m для электрона определяется с помощью метода, получившего название «метод магнетрона». Это название связано с тем, что применяемая в работе конфигурация электрического и магнитного полей напоминает конфигурацию полей в магнетронах — генераторах электромагнитных колебаний сверхвысоких частот.

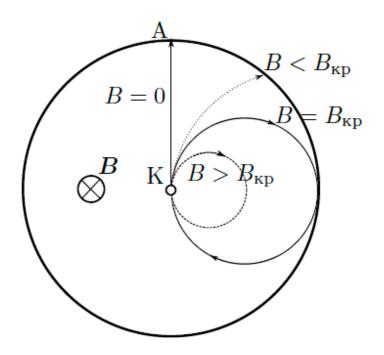


Рис. 1: Траектории электронов, вылетающих из катода, при разных значениях индукции магнитного поля

Движение электронов в этом случае происходит в кольцевом пространстве, заключённом между катодом и анодом двухэлектродной электронной лампы. Нить накала лампы (катод) располагается вдоль оси цилиндрического анода, так что электрическое поле между катодом и анодом имеет радиальное направление. Лампа помещается внутри соленоида, создающего магнитное поле, параллельное оси лампы.

Рассмотрим траектории электронов, вылетевших из катода, более подробно. Пусть потенциал анода равен V_a . В отсутствие магнитного поля электрон движется прямолинейно по радиусу. При слабом поле траектории несколько искривляются, но электроны всё же попадают на анод. При некотором критическом значении индукции магнитного поля $B_{\rm kp}$ траектории искривляются настолько,

что касаются анода. Наконец, при $B > B_{\rm kp}$ электроны вовсе не попадают на анод и возвращаются к катоду. Величину $B_{\rm kp}$ нетрудно найти по формуле, приведённой выше, заметив, что в этом случае радиальная скорость электрона \dot{r} при $r=r_a$ (при радиусе анода) обращается в нуль:

$$V_a = \frac{eB_{\rm \kappa p}^2 r_a^2}{8m}$$

Преобразуя это выражение, найдём

$$\frac{e}{m} = \frac{8V_a}{B_{\rm \tiny KP}^2 r_a^2}$$

Эта формула позволяет вычислять e/m, если при заданном V_a найдено значение магнитного поля (или, наоборот, при заданном B такое значение V_a), при котором электроны перестают попадать на анод.

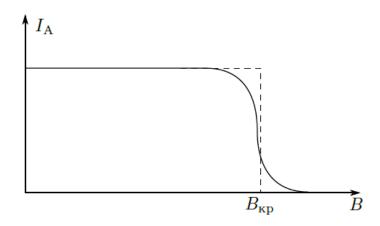


Рис. 2: Зависимость анодного тока от индукции магнитного поля в соленоиде

До сих пор мы рассматривали идеальный случай, когда при $B < B_{\rm kp}$ все электроны без исключения попадают на анод, а при $B > B_{\rm kp}$ все они возвращаются на катод, не достигнув анода. Анодный ток I_a с увеличением магнитного поля изменялся бы при этом так, как это изображено на риснуке выше пунктирной линией. В реальных условиях невозможно обеспечить полную коаксиальность анода и катода, вектор индукции магнитного поля всегда несколько наклонён по отношению к катоду, магнитное поле не вполне однородно и так далее. Все эти причины приводят к сглаживанию кривой на рисунке выше и она приобретает вид сплошной линии. В хорошо собранной установке перелом функции $I_a = f(B)$ остаётся, однако, достаточно резким и с успехом может быть использован для измерения e/m.

Итого, удельный заряд электрона определяется по формуле

$$\frac{e}{m_e} = \frac{8V_a}{B_{\rm KD}^2 r_a^2},\tag{1}$$

где V_a - анодное напряжение, $B_{\rm kp}$ - критическое поле, r_a - радиус анода.

Экспериментальная установка

Два крайних цилиндра изолированы от среднего небольшими зазорами и используются для устранения краевых эффектов на торцах среднего цилиндра, ток с которого используется при измерениях. В качестве катода используется тонкая вольфрамовая проволока. Катод разогревается переменным током, отбираемым от стабилизированного источника питания.

С этого же источника на анод лампы подается напряжение, регулируемое с помощью потенциометра и измеряемое вольтметром.

Индукция магнитного поля в соленоиде рассчитывается по току I_m , протекающему через обмотку соленоида. Коэффициент пропорциональности между ними указан в установке.

Лампа закреплена в соленоиде. Магнитное поле в соленоиде создается постоянным током, сила которого регулируется ручками источника питания и измеряется амперметром.

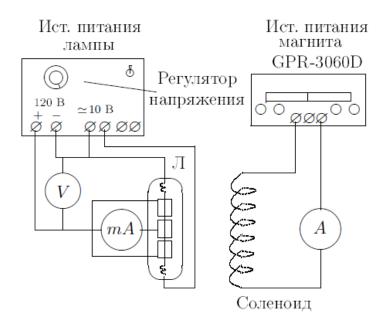


Рис. 3: Схема установки для измерений e/m методом магнетрона

2. Выполнение

1. Запишем параметры установки:

$$K=3.5\cdot 10^{-2}~{\rm T}\pi/{\rm A}$$
 $r_a=12~{\rm MM}$ $\Delta I_a=1~{\rm дел}=4~{\rm MKA}$ $\Delta I_m=1~{\rm дел}=4~{\rm MA}$

В таком случае, $\Delta B = K \cdot \Delta I_m = 0.14 \text{ мТл} \sim 0.1 \text{ мТл}$

2. Установим на аноде лампы потенциал $V_a = 70 \,\mathrm{B}$. Снимем зависимость анодного тока I_a от тока I_m , протекающего через соленоид, при различных напряжениях на аноде лампы, построим графики (см. в приложении) для каждого напряжения на аноде и по результатам измерений рассчитаем удельный заряд электрона:

Таблица	1.	V	_	70	R
таолипа	- 1 :	V ~		711	1)

I_a , дел	75	75	75	74	73	62	11	5	3	1	1	1	1	0	0	0	0
I_a , MKA	300	300	300	296	292	248	44	20	12	4	4	4	4	0	0	0	0
I_m , дел	8	20	29	30	31	32	33	34	35	36	37	38	39	40	41	42	45
I_m , мА	32	80	116	120	124	128	132	136	140	144	148	152	156	160	164	168	180
В, мТл	1.1	2.8	4.1	4.2	4.3	4.5	4.6	4.8	4.9	5.0	5.2	5.3	5.5	5.6	5.7	5.9	6.3

Таблица 2: $V_a = 80\,\mathrm{B}$

I_a , дел	77	76	76	76	76	76	65	17	8	4	2	1	1	1	1	1	0
I_a , MKA	308	304	304	304	304	304	260	68	32	16	8	4	4	4	4	4	0
I_m , дел	15	20	24	27	30	33	34	35	36	37	38	39	40	42	43	45	46
I_m , мА	60	80	96	108	120	132	136	140	144	148	152	156	160	168	172	180	184
В, мТл	2.1	2.8	3.4	3.8	4.2	4.6	4.8	4.9	5.0	5.2	5.3	5.5	5.6	5.9	6.0	6.3	6.4

Таблица 3: $V_a = 90 \,\mathrm{B}$

I_a , дел	75	75	75	75	71	26	10	6	3	2	1	1	1	1	0
I_a , MKA	300	300	300	300	284	104	40	24	12	8	4	4	4	4	0
I_m , дел	26	30	33	34	35	36	37	38	39	40	41	42	43	44	45
I_m , MA	104	120	132	136	140	144	148	152	156	160	164	168	172	176	180
В, мТл	3.6	4.2	4.6	4.8	4.9	5.0	5.2	5.3	5.5	5.6	5.7	5.9	6.0	6.2	6.3

Таблица 4: $V_a = 100 \, \mathrm{B}$

I_a , дел	76	76	76	76	66	30	12	6	3	2	2	2	1	1	1	0	0
I_a , мкА	304	304	304	304	264	120	48	24	12	8	8	8	4	4	4	0	0
I_m , дел	33	34	35	36	37	38	39	40	41	42	43	44	45	46	47	48	49
I_m , MA	132	136	140	144	148	152	156	160	164	168	172	176	180	184	188	192	196
В, мТл	4.6	4.8	4.9	5.0	5.2	5.3	5.5	5.6	5.7	5.9	6.0	6.2	6.3	6.4	6.6	6.7	6.9

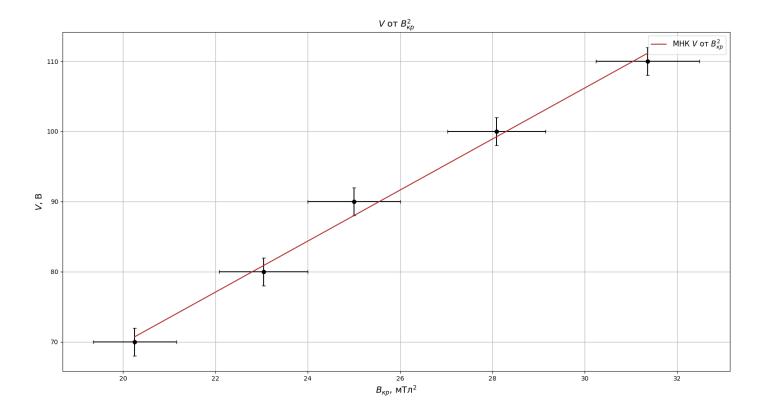
Таблица 5: $V_a = 100\,\mathrm{B}$

I_a , дел	78	77	76	76	75	30	16	8	4	3	2	2	2	1	1	0	0
I_a , мкА	312	308	304	304	300	120	64	32	16	12	8	8	8	4	4	0	0
I_m , дел	35	36	37	38	39	40	41	42	43	44	45	46	47	48	49	50	51
I_m , MA	140	144	148	152	156	160	164	168	172	176	180	184	188	192	196	200	204
В, мТл	4.9	5.0	5.2	5.3	5.5	5.6	5.7	5.9	6.0	6.2	6.3	6.4	6.6	6.7	6.9	7.0	7.1

3. Построим график зависимости $B_{\rm kp}^2$ от V и по углу коэффициента наклона графика определим удельный заряд электрона:

Таблица 6: Значения $B_{\rm \kappa p}$ и V. $\Delta V=2$ В, $\Delta B_{\rm \kappa p}=0.1$ мТл

V, B	70	80	90	100	110
$B_{\rm KD}$, м ${\rm T}{\rm J}{\rm J}$	4.5	4.8	5.0	5.3	5.6



Угловой коэффициент графика $k=3.6\pm0.5~{\rm \frac{B}{mT\pi^2}}$. Отсюда находим:

$$\frac{e}{m} = (2.0 \pm 0.3) \cdot 10^{11} \frac{\mathrm{K}_{\mathrm{J}}}{\mathrm{K}_{\mathrm{\Gamma}}}$$

3. Вывод

Полученный экспериментальным путём относительный заряд электрона $e/m=(2.0\pm0.3)\cdot10^{11}\frac{\rm K\pi}{\rm kr}$ с некоторой точностью совпадает с табличным $e/m=1.7\cdot10^{11}\frac{\rm K\pi}{\rm kr}$, что показывает правильность наших теоретических выкладок.

