ФГБОУ ВПО МГТУ им. Н.Э. Баумана

Ю.Ю. Инфимовский, Е.В. Онуфриева, Е.В. Бутина, С.В. Башкин, Подгузов Г.В.

ИЗМЕРЕНИЕ УДЕЛЬНОГО ЗАРЯДА ЭЛЕКТРОНА

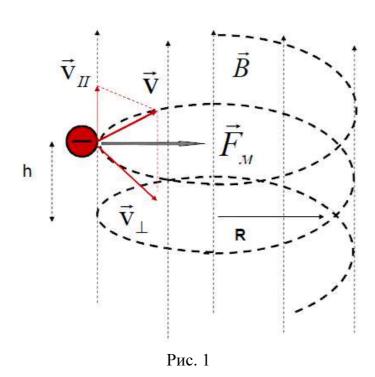
Методические указания к лабораторной работе Э-105 по курсу общей физики

Цель работы - изучение движения заряженной частицы в электромагнитных полях и определение удельного заряда электрона.

ТЕОРЕТИЧЕСКАЯ ЧАСТЬ

Одной из фундаментальных физических констант является удельный заряд электрона (отношение заряда электрона к его массе - $\frac{e}{m}$). Измерение этой величины возможно различными методами (по вольтамперной характеристике электровакуумного диода, методом магнитной фокусировки, методом магнетрона и т.п.). Наиболее наглядными являются методы, основанные на зависимости траектории заряженной частицы (движущейся в электрическом и магнитном полях) от ее удельного заряда и характеристик этих полей.

Рассмотрим движение заряженной частицы зарядом q и массой m в однородном стационарном магнитном поле с индукцией \overline{B} , направленном под



скорости углом частицы у (см. рис. 1). Предполагается, что скорость частицы много меньше скорости света (v c нерелятивистская Так частица). как заряженную частицу наиболее просто разогнать требуемой скорости электрическим полем, величину скорости легко

определить из закона сохранения энергии:

$$E_{\kappa un} = E_{\text{\tiny DR. NOTH}}, \text{ T.e. } \frac{mv^2}{2} = qU$$
 (1)

где U - разность потенциалов между точками входа и выхода частицы из области электрического поля.

Следовательно,
$$v = \sqrt{\frac{2qU}{m}}$$
 (2)

Разложим вектор скорости частицы на направление, совпадающее с направлением вектора индукции магнитного поля \overline{B} - $v = v \cdot \sin \alpha$ и на направление, перпендикулярное вектору \overline{B} - $v_{\perp} = v \cdot \cos \alpha$.

Магнитная составляющая силы Лоренца, действующая на частицу, определяется из выражения:

$$\overline{F_B} = q \left[\overline{v_\perp}; \overline{B} \right] \tag{3}$$

Модуль этой силы $F_{\scriptscriptstyle B} = qvB\sin\alpha$ создает нормальное (центростремительное) ускорение:

$$a_n = \frac{F_B}{m} = \frac{qvB\sin\alpha}{m} \tag{4}$$

Как следует из (3), проекция силы Лоренца $\overline{F_B}$ на направление вектора \overline{B} равна нулю. Следовательно, проекция скорости v не будет изменяться в процессе движения частицы.

Таким образом, движение заряженной частицы в случае произвольного угла α между ее скоростью \overline{v} и вектором магнитной индукции \overline{B} можно представить как результат сложения двух движений - поступательного движения вдоль вектора \overline{B} с постоянной скоростью v и равномерного вращения по окружности в плоскости, перпендикулярной вектору \overline{B} . Следовательно, траектория движения частицы представляет собой винтовую линию, ось которой направлена вдоль вектора \overline{B} . Радиус спирали можно определить, представив величину центростремительного ускорения (4) через кинематические характеристики:

$$a_n = \frac{v^2}{R} = \frac{qvB\sin\alpha}{m} \tag{5}$$

откуда
$$R = \frac{m}{q} \frac{v \sin \alpha}{B}$$
 (6)

Период обращения частицы по окружности радиуса R будет равен:

$$T = \frac{2\pi R}{v_{\perp}} = 2\pi \frac{mv \sin \alpha}{qBv \sin \alpha} = 2\pi \frac{m}{q}B$$
 (7)

Соответственно, круговая частота обращения частицы:

$$\omega = \frac{2\pi}{T} = \frac{q}{m}B\tag{8}$$

Радиус окружности (6) называют ларморовским радиусом в честь английского физика Дж. Лармора, изучавшего движение заряженных частиц в магнитных полях. Частота (8) называется ларморовой или циклотронной частотой, т.к. она используется при расчете циклотронов - ускорителей заряженных частиц.

Направление закручивания винтовой линии определяется знаком заряда частицы.

В частном случае ($\alpha = \frac{\pi}{2}$) траектория движения частицы будет представлять собой дугу окружности радиуса R. Тогда для электрона его удельный заряд выводится из (6):

$$\frac{e}{m} = \frac{v \cdot R}{B} \tag{9}$$

Следовательно, зная величину индукции магнитного поля \overline{B} , скорость электрона \overline{v} и радиус дуги окружности R, по которой он движется в магнитном поле, легко вычислить его удельный заряд.

ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНАЯ ЧАСТЬ

Описание лабораторной установки

Внешний вид установки для измерения удельного заряда электрона представлен на рис. 2. Установка состоит из электронно-лучевой трубки 1, блока питания лучевой трубки 2, пары катушек Гельмгольца 3 с источником питания 4, цифровых мультиметров 5 и 6, соединительных проводов 7 и экрана 8.



Рис. 2

Схема подключения электронно-лучевой трубки представлена на рис. 3. Термоэлектронная эмиссия, происходящая вследствие разогрева катода K напряжением 6,3 В обеспечивает требуемое количество электронов. Ускоряющая разность потенциалов $U\sim 250$ В между катодом K и анодом A создается источником питания 2 и регистрируется цифровым мультиметром 6.

Поперечное магнитное поле \overline{B} создается парой катушек Гельмгольца, соединенных последовательно (рис. 4). Значение модуля \overline{B} в этом случае определяется по формуле:

$$B = \left(\frac{4}{5}\right)^{3/2} \cdot \mu_0 \cdot n \cdot \frac{I}{R_{\kappa}} \tag{10}$$

где n - число витков в катушке,

I - ток, протекающий по катушке,

R - радиус витка катушки.

Для определения отношения $\frac{e}{m}$, подставим в (9) выражение (2) для скорости электрона v и выражение (10) для магнитной индукции \overline{B} :

$$\frac{e}{m} = \frac{125}{32} \frac{U \cdot R_{\kappa}^2}{\mu_0^2 \cdot n^2 \cdot I^2 \cdot R^2}$$
 (11)

Используемые катушки Гельмгольца имеют радиус витков $R_{\kappa}=0,2\,$ м и число витков n=154. Значение силы тока I, протекающего через эти катушки, снимаем с цифрового мультиметра 5.

Траекторию электронного луча удается визуально наблюдать благодаря тому, что при столкновении электронов с молекулами неона, находящегося в стеклянной колбе лучевой трубки 1 под давлением 0,004 мбар происходит ионизация этих молекул на пути электронного луча. При достаточной затемненности (экран 8) след электронного луча будет представлять светящуюся дугу окружности, радиус R которой можно измерить с помощью шкалы на задней стенке экрана 8. На практике удобнее использовать значения R = 20, 30, 40 и 50 мм, т.к. на расстояниях 40,60, 80 и 100 мм от точки выхода электронов из лучевой трубки расположены приемные электроды анода. Поэтому при R = 20, 30, 40 или 50 мм будет видна более яркая половина окружности, радиус которой уже известен.

Порядок выполнения работы

1. Проверьте правильность подключения узлов установки согласно схемам (рис. 3 и 4).

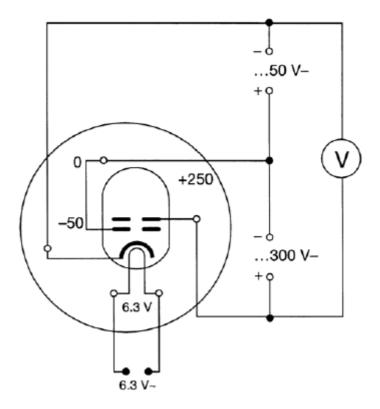
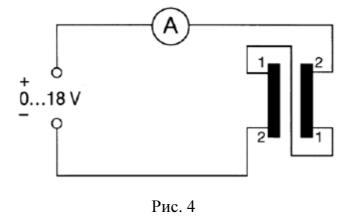


Рис. 3



- 2. Убедитесь в горизонтальном расположении электродов электроннолучевой трубки. При необходимости подкорректируйте положение вращением трубки вокруг горизонтальной оси.
- 3. После разрешения лаборанта включите питание блоков 2 и 4 и цифровых вольтметров 5 и 6.
- 4. Выставьте с помощью мультиметра 6 значение ускоряющей разности потенциалов U = 100 B.
- 5. Изменяя силу тока I, протекающего через катушки Гельмгольца, добейтесь радиуса траектории электронного луча R=20 мм (самая маленькая яркая полуокружность).
- 6. Снимите показание силы тока I с цифрового мультиметра 5 и занесите в таблицу 1.
- 7. Последовательно выставьте значения ускоряющей разности потенциалов $U = 120 \; B, \; 140 \; B.$
- 8. Для каждого значения U, согласно пункту 5, добейтесь того же радиуса траектории луча R=20 мм.
- 9. Снимите показания силы тока для каждого значения ускоряющей разности потенциалов U = 120 B, 140 B и занесите их в таблицу 1.
- 10. Изменяя силу тока I, протекающего через катушки Гельмгольца, добейтесь радиуса траектории R=30 мм при значениях ускоряющей разности потенциалов U=100 B, 120 B, 280 B.
- 11. Снимите соответствующие показания силы тока с цифрового мультиметра 5 и занесите их в таблицу 1.
 - 12. Повторите пункты 7, 8, 9, 10, 11 для значений R = 40 мм и 50 мм.
- 13. По полученным данным табл. 1 рассчитайте для каждого измерения удельный заряд электрона $\frac{e}{m}$ и занесите результаты в табл. 1.
- 14. Проверьте статистическую обработку полученных результатов определите среднее значение удельного заряда электрона и сравните его со значением из литературных источников:

$$\left\langle \frac{e}{m} \right\rangle = 1,759 \cdot 10^{-11} \frac{Kn}{\kappa z} \tag{12}$$

Вычислите погрешность ваших измерений $\frac{e}{m}$ относительно (12).

15. Проведите анализ полученных результатов.

Таблица 1

R = 0.02 M			R = 0.03 M		R = 0.04 M		R = 0.05 M	
U, B	I, A	$\frac{e}{m}, \frac{Kn}{\kappa \epsilon}$	I, A	$\frac{e}{m}, \frac{Kn}{\kappa \epsilon}$	I, A	$\frac{e}{m}, \frac{Kn}{\kappa \epsilon}$	I, A	$\frac{e}{m}$, $\frac{Kn}{\kappa \epsilon}$

<u>Примечание.</u> Если траектория электронного луча имеет форму спирали, то это свидетельствует о том, что вектор магнитной индукции поля \overline{B} не перпендикулярен вектору скорости электронов \overline{v} . Это необходимо устранить вращением электронно - лучевой трубки вокруг продольной оси до превращения спирали в дугу окружности.

Контрольные вопросы:

- 1. Какова скорость электронов после прохождения анода?
- 2. Каким будет шаг винтовой траектории электрона, если угол между скоростью электрона и вектором магнитной индукции составит 30°?
- 3. Каковы вероятные причины, по которым полученное в экспериментах значение $\left<\frac{e}{m}\right>$ отличается от табличного?

Литература:

- 1. Мартинсон Л.К., Морозов А.Н., Смирнов Е.В. Электромагнитное поле. М: МГТУ им. Н.Э. Баумана (серия: "Физика в техническом университете"), 2013. 422 с.
 - 2.Калашников С.Г. Электричество. М.: Физматлит, 2003. 624 с.