МОСКОВСКИЙ ФИЗИКО-ТЕХНИЧЕСКИЙ ИНСТИТУТ (НАЦИОНАЛЬНЫЙ ИССЛЕДОВАТЕЛЬСКИЙ УНИВЕРСИТЕТ)

Лабораторная работа 5.1.1

Экспериментальная проверка уравнения Эйнштейна для фотоэффекта и определение постоянной Планка

Выполнили: Гисич Арсений Вазюля Василиса Б03-101

1 Аннотация

В данной работе исследовалась зависимость фототока от величины задерживающего потенциала и частоты падающего излучения, что позволяет вычислить величину постоянной Планка.

2 Теоретические сведения

Фотоэффект — явление испускания электронов фотокатодом, облучаемым светом, Это явление хорошо объясняется фотонной теорией света. Взаимодействие монохроматического света с веществом можно описывать как взаимодействие с веществом частиц, называемых фотонами, которые обладают энергией $\hbar\omega$ и импульсом $\hbar\omega/c$. При столкновении фотона с электроном фотокатода энергия отона полностью передается электрону, и фотон прекращает свое существование. Энергетический баланс этого взаимодействия для вылетающих электронов описывается уравнением

$$\hbar\omega = E_{max} + W \tag{1}$$

Здесь E_{max} — максимальная кинетическая энергия электрона после выхода из фотокатода, W — работа выхода электрона из катода. Реально энергетический спектр вылетевших из фотокатода электронов непрерывен — он простирается от нуля до E_{max} .

Для измерения энергии вылетевших фотоэлектронов вблизи фотокатода обычно располагается второй электрод (анод), на который подается задерживающий (V<0) или ускоряющий (V>0) потенциал. При достаточно больших ускоряющих напряжениях фототок достигает насыщения (рис. 1): все испущенные электроны попадают на анод.

При задерживающих потенциалах на анод попадают лишь электроны, обладающие достаточно большой кинетической энергией, в то время как медленно движущиеся электроны заворачиваются полем и возвращаются на катод. При неко-

тором значении $V = -V_0$ (потенциал запирания) даже наиболее быстрые фотоэлектроны не могут достичь анода. Максимальная кинетическая энергия E_{max} электронов связана с запирающим потенциалом V_0 очевидным соотношением $E_{max} = eV_0$. Тогда (1) примет вид, называемый уравнением Эйнштейна:

$$eV_0 = \hbar\omega - W \tag{2}$$

Чтобы определить величину запирающего напряжения, нам надо правильно экстраполировать получаемую токовую зависимость к нулю, т. е. определить, какова функциональная зависимость I(V). Расчет для простейшей геометрии — плоский катод, освещаемый светом, и параллельный ему анод — приводит к зависимости

$$\sqrt{I} \propto V_0 - V$$
 (3)

т. е. корень квадратный из фототока линейно зависит от запирающего напряжения. Эта зависимость хорошо описывает экспериментальные данные.

В работе изучается зависимость фототока из фотоэлемента от величины задерживающего потенциала V для различных частот света ω , лежащих в видимой области спектра. С целью экспериментальной проверки уравнения Эйнштейна определяются потенциалы

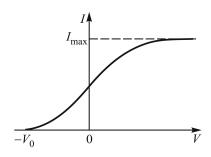


Рис. 1: Зависимость фототока от напряжения на аноде фотоэлемента

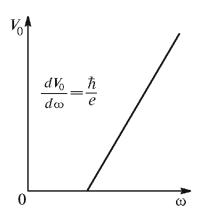
запирания V_0 при разных частотах света и строится зависимость $V_0(\omega)$, которая, как это следует из (2), должна иметь вид

$$V_0(\omega) = \frac{\hbar\omega - W}{e} \tag{4}$$

Потенциал запирания V_0 для любого катода линейно зависит от частоты света ω . По наклону прямой на графике $V_0(\omega)$ (рис. 2) можно определить постоянную Планка:

$$\frac{dV_0}{d\omega} = \frac{\hbar}{e} \tag{5}$$

Как показывает формула (5), угол наклона прямой $V_0(\omega)$ не зависит от рода вещества, из которого изготовлен фотокатод. От рода вещества, однако, зависит величина фототока, работа выхода W и форма кривой I(V) (рис. 1). Все это определяет выбор пригодных для опыта катодов.



3 Методика измерений

Схема экспериментальной установки приведена на рис. 3. Свет от источника S (обычная электрическая лампа накаливания) с помощью конденсора фокусируется на входную щель призменного монохроматора УМ-2, выделяющего узкий спектральный интервал, и попадает на катод фотоэлемента ФЭ.

Рис. 2: Зависимость запирающего потенциала от частоты света

Фотоэлемент конструктивно представляет собой откачанный до высокого вакуума стеклянный баллон диаметром $25\,$ мм и высотой $30\,$ мм. Внутри баллона расположены два электрода: фотокатод и анод. Фотокатод представляет собой тонкую пленку металла, легированного элементами $Na,\,K,\,Sb$ и Cs и расположенного на массивной металлической пластине. Анод фотоэлемента выполнен в виде пояска тонкой пленки, осажденной на внутренней части боковой поверхности вверху баллона. Такое расположение фотокатода и анода обеспечивает наиболее полный сбор на аноде электронов, эмитированных фотокатодом. Фотокатод и анод имеют вплавленные в стекло колбы никелевые выводы для подключения к внешней схеме. Такой фотоэлемент обладает спектральной чувствительностью в области длин волн от $300\,$ до $850\,$ нм. Наибольшая чувствительность $\Phi \Theta$ лежит в области от $400\,$ до $500\,$ нм.

Фототок, протекающий в фотоэлементе, мал, особенно при потенциалах V, близких к V_0 , и не может быть измерен непосредственно. Для его измерения используется усилитель постоянного тока. Для уменьшения погрешностей измерений, обусловленных наводками, усилитель фототока смонтирован в одном корпусе с Φ Э. Абсолютные значения фототока нам не нужны, поэтому он измеряется в относительных единицах цифровым вольтметром V_2 , подключенным к выходу усилителя. Эти показания пропорциональны величине измеряемого тока. Тормозящий потенциал регулируется при помощи двух потенциометров «Грубо» и «Плавно», установленных на корпусе блока питания установки. Измерение тормозящего потенциала осуществляется с помощью цифрового вольтметра V_1 .

Контактная разность потенциалов между катодом и анодом мешает точному определению величины V_0 , но не оказывает влияния на определение постоянной Планка, которая выражается через производную $dV_0/d\omega$.

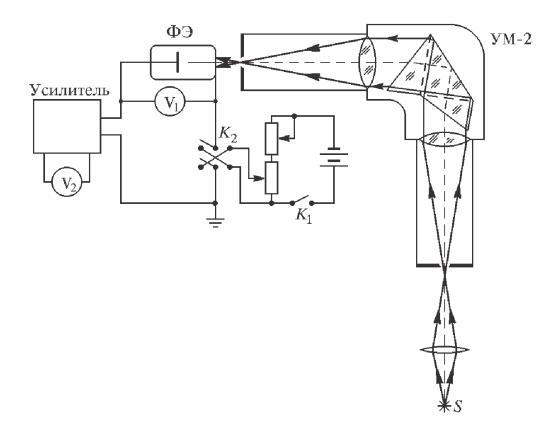


Рис. 3: Принципиальная схема экспериментальной установки

4 Результаты измерений и обработка данных

Сначала выполним градуировку монохроматора. Проведем серию измерений для линий спектра неона, снимая зависимость длины волны света от параметра θ барабана монохроматора. Построим графики зависимости, аппроксимируя функцию $\lambda(\theta)$ многочленом второй степени в силу нелинейности. Градуировочный график представлен на рис. 4.

Теперь проведем 6 серий измерений зависимости фототока от напряжения для разных длин волн падающего света, изменяя на монохроматоре параметр θ и переводя его в длину волны с помощью градуировки.

Результаты измерений представлены на рис. 5-10. Согласно формуле (3), построим графики зависимости в координатах $\sqrt{I}(V)$ и аппроксимируем линейные участки прямой. Экстраполируя прямую к нулю, получим значения потенциала запирания для каждой серии измерения (длины волны). Результаты представлены в таб. 1.

Теперь построим график зависимости $V_0(\omega)$. Согласно (4) аппроксимируем прямой. Из наклона прямой согласно (5) получаем значение постоянной Планка:

$$\frac{dV_0}{d\omega} = \frac{\hbar}{e} \Rightarrow \hbar = 5,28 \cdot 10^{-16} \cdot 1,602 \cdot 10^{-19} \approx (0,84 \pm 0,25) \cdot 10^{-34} \; \text{Дэнс} \cdot c$$

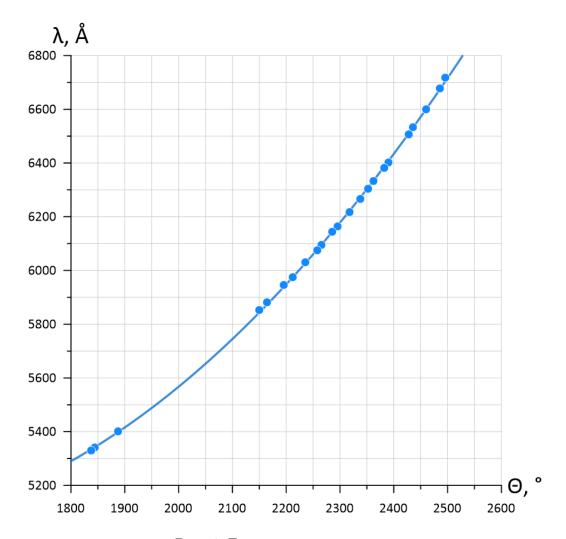


Рис. 4: Градуировочная кривая

λ, A	a	b	$-V_0$, B
5401	0.334	0.249	0.75 ± 0.07
5945	0.363	0.247	0.68 ± 0.07
6074	0.348	0.209	0.60 ± 0.06
6267	0.423	0.229	0.54 ± 0.05
6533	0.410	0.181	0.44 ± 0.04
6717	0.460	0.190	0.41 ± 0.04

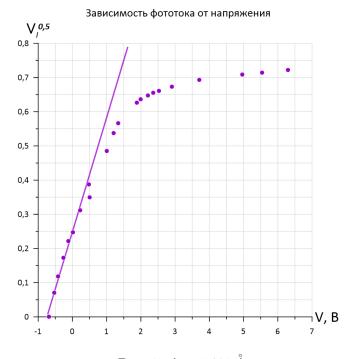
Таблица 1: Параметры линейной аппроксимации для различных длин волн и запирающее напряжение

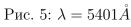
5 Обсуждение результатов и выводы

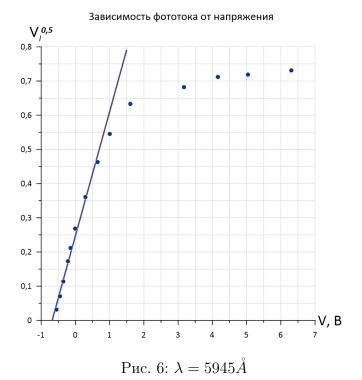
Таким образом, в ходе выполнения работы мы убедились в явлении фотоэффекта и с помощью уравнения Эйнштейна измерили постоянную Планка. Полученное значение:

$$\hbar = (0.84 \pm 0.25) \cdot 10^{-34} \, \text{Дэнс} \cdot c$$

Табличное значение: $\hbar = 1,054\cdot 10^{-34}~\text{Дж}\cdot c$. Полученный результаты близок к табличному значению.







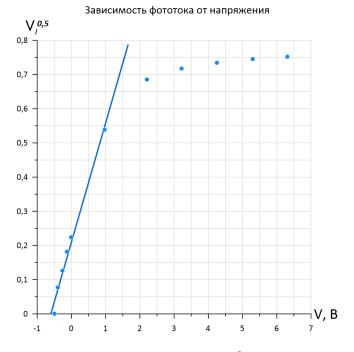
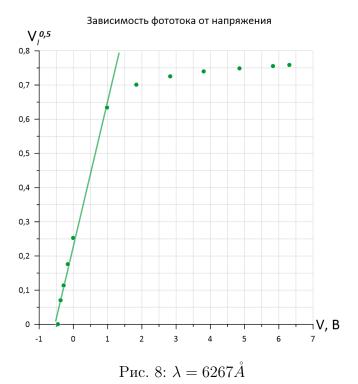
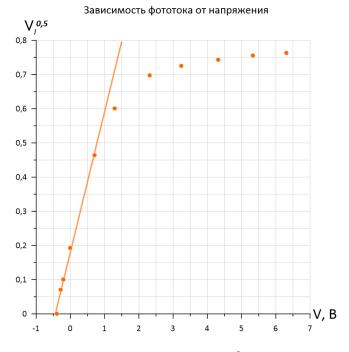
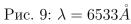


Рис. 7: $\lambda=6074\mathring{A}$







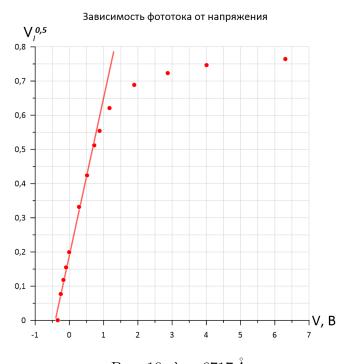


Рис. 10: $\lambda=6717\mathring{A}$

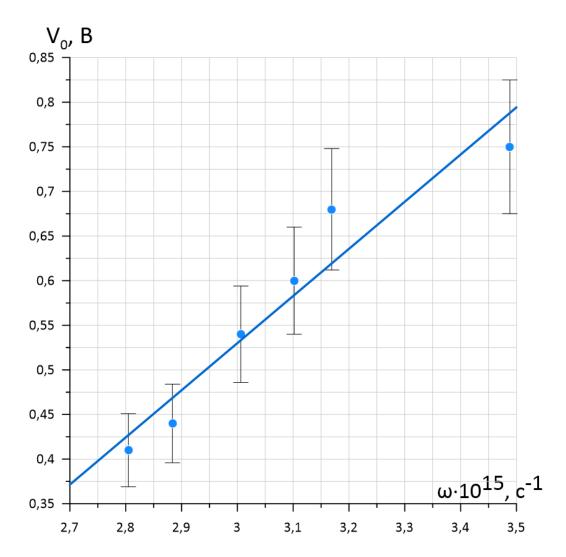


Рис. 11: График зависимость запирающего напряжения от частоты излучения