# 2.2 (2.3) Изучение спектров атома водорода и молекулы йода

Статкевич Катя Группа Б05-007

**Цель работы**: изучить сериальные закономерости в оптическом спектре водорода и спектр поглощения паров йода в видимой области.

## Теоретическое введение

Длины волн спектральных линий водородоподобного атома описываются формулой

$$\frac{1}{\lambda_{mn}} = RZ^2 \left( \frac{1}{n^2} - \frac{1}{m^2} \right),\tag{1}$$

где  $R=109677.6~{\rm cm^{-1}}$  – константа, называемая постоянной Ридберга, а m и n – целые числа. Мы будем изучать серию Бальмера, линии которой лежат в видимой области. Для неё n=2, а  $m=3,\ 4,\ 5,\ 6\dots$  Первые четыре линии обозначаются соответственно  $H_{\alpha},\ H_{\beta},\ H_{\gamma},\ H_{\delta}$ . Для молекулы йода мы рассматриваем только нулевую серию, энергетическое положение линий поглощения определяется выражением

$$h\nu_{0,n_2} = (E_2 - E_1) + h\nu_2\left(n_2 + \frac{1}{2}\right) - \frac{1}{2}h\nu_1.$$
 (2)

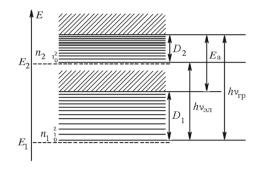


Рис. 1: Линии молекулы йода.

## Описание установки

Для наблюдения спектра водорода используется установка, изображённая на Рис. 2А. Источником света для наблюдения служит водородная трубка H-образной формы, в состав газа которой добавлены водные пары для увеличения яркости интересующих нас линий. Источник Л помещается на оптическую скамью вместе с конденсером K, так что свет концентрируется на входной щели 1. Далее через коллиматорный объектив 2 свет попадает на сложную спектральную призму, состояющую из призм  $\Pi_1$ ,  $\Pi_2$  и  $\Pi_3$ . Первые две призмы обладают большой дисперсией, а промежуточная  $\Pi_3$  поворачивает лучи — такое устройство позволяет складывать дисперии  $\Pi_1$  и  $\Pi_2$ . После прохождения призмы свет попадает в зрительную трубу 4-5, объектив которой даёт изображение входной щели различных цветов.

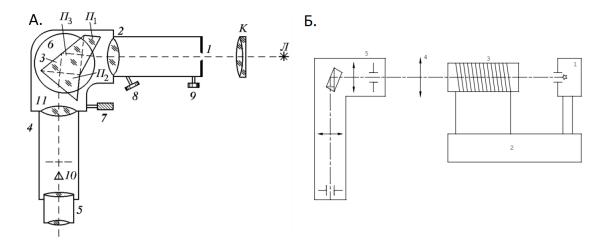


Рис. 2: Установки для наблюдения линий А. водорода; Б. йода.

На Рис. 2Б изображена схема установки, используемой для наблюдения спектра йода. Спектр поглощения паров йода наблюдается визуально на фоне сплошного спектра лампы накаливания 1, питаемой от блока питания 2. Кювета 3 с кристаллами йода подогревается нихромовой спиралью, подключённой вместе с лампой накаливания к блоку питания. Линза 4 используется как конденсор. В результате подогрева кристаллы йода частично возгоняются, образуя пары с лёгкой фиолетовой окраской. Спектрометр 5 позволяет визуально наблюдать линии поглощения молекул йода на фоне сплошного спектра излучения лампы накаливания видимой области.

## Ход работы

## Градуировка спектрометра

Мы настроили прибор, начало отсчета расположено на 0.03 мм. Сначала произведём градуировку монохроматора. Для этого проведём измерения линий спектра неона и ртути, сняв зависимость длины волны наблюдаемого света  $\lambda$  от параметра  $\theta$  барабана монохроматора. Погрешность измерения  $\theta$  примем половиной цены деления  $\sigma_{\theta} = 5^{\circ}$ . Измерения представлены в Таблицах 1 и 2.

Искать зависимость  $\lambda = \lambda(\theta)$  будем в виде (дисперсионная формула Гартмана):

$$\lambda = \lambda_0 + \frac{C}{\theta - \theta_0}.$$

Таблица 1: Измерения для градуировки (неон)

$\lambda$ , Å	5401	5852	5882	5945	6074	6143	6166	6267
$\theta$ , °	1890	2150	2171	2203	2259	2291	2300	2342
$\lambda$ , Å	6305	6334	6383	6507	6533	6599	6929	7032
$\theta$ , °	2352	2389	2386	2436	2440	2465	2569	2593

Таблица 2: Измерения для градуировки (ртуть)

$\lambda$ , Å	5791	5770	5466	4916	4358	4047	6907	6234
$\theta$ , $^{\circ}$	2120	2111	1930	1513	852	301	2560	2337

График аппроксимации представлен на Рис. 3, полученные константы:

$$\lambda_0 = 2340 \pm 40 \text{ Å}, \ C = -(62 \pm 1) \cdot 10^5 \text{ Å}, \ \theta_0 = 3930^{\circ} \pm 20^{\circ}.$$

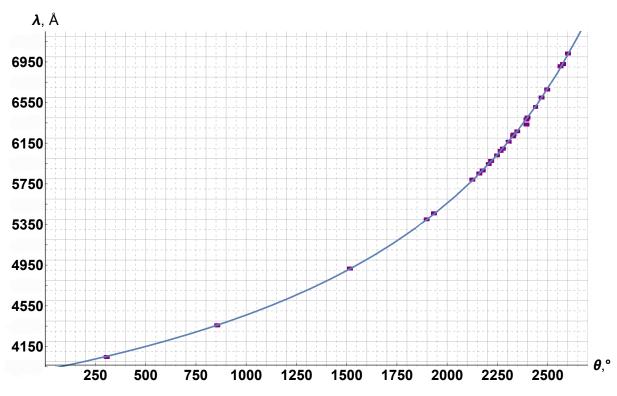


Рис. 3: Зависимость  $\lambda = \lambda(\theta)$ .

## Спектр водорода

Произведём непосредственно измерения для серий водорода. Измеренные значения представлены в Таблице 4.

Построим график зависимости и воспользовавшись формулой (1), рассчитаем константу Ридберга

$$R = (109, 9 \pm 0, 4) * 10^{3} \text{ cm}^{-1}.$$

Таблица 3: Определение линий спектра водорода

Линия спектра	$\theta$ , °	$\lambda, \ \mathring{A}$	m	$\frac{1}{n^2} - \frac{1}{m^2}$	$\frac{1}{\lambda}$ , $10^{-4} \mathring{A}^{-1}$	$\sigma_{\frac{1}{\lambda}}, 10^{-4} \mathring{A}^{-1}$
$H_{\alpha}$	2450	6544	3	0.139	1.528	0.046
$H_{eta}$	1460	4857	4	0.188	2.059	0.062
$H_{\gamma}$	846	4347	5	0.211	2.301	0.069
$H_{\delta}$	420	4105	6	0.222	2.436	0.073

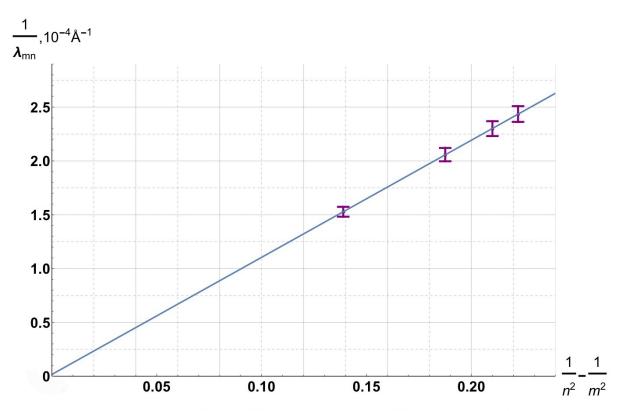


Рис. 4: Проверка формулы Бальмера

### Спектр йода

Перейдём к измерениям для йода. Определим на монохроматоре параметры, соответствующие самой длинноволновой линии (i=1,0), отстоящей от неё на 6 линии (i=1,5) и границе спектра (i=rp):

Таблица 4: Определение линий спектра йода

i	$\theta_i,  {}^{\circ}$	$\lambda_i,\ \mathring{A}$	$ u_i, 10^{14} \Gamma$ ц	$h\nu_i$ , эВ
1,0	2402	6365	4.7	1.95
1,5	2292	6110	4.9	2.03
гр	1640	5023	6.0	2.47

Энергии колебательного кванта возбуждённого состояния молекулы йода:

$$h\nu_2 = \frac{h\nu_{1,5} - h\nu_{1,0}}{2} = 0.016 \pm 0.008 \text{ pB}.$$

Учитывая, что  $h\nu_1=0.027$  эВ, с помощью формулы (2) рассчитаем энергию перехода

$$h\nu_{\text{эл}} = h\nu_{(1,0)} - \frac{1}{2}h\nu_2 + \frac{3}{2}h\nu_1 = 1.98 \pm 0.03$$
 эВ.

Тогда энергии диссоциации частиц в основном и возбуждённом состоянии, с учётом того, что энергия возбуждения атома  $E_A = 0.94$  эВ:

$$D_1 = h\nu_{\rm rp} - E_A = 1.53 \pm 0.03 \text{ 9B},$$

$$D_2 = h\nu_{\rm rp} - h\nu_{\rm эл} = 0.49 \pm 0.05$$
 эВ.

## Вывод

В ходе данной лабораторной работы мы изучили спектры водорода и йода. Убедились в справедливости формулы Бальмера, также нашли постоянную Ридберга  $R=(109,9\pm0,4)*10^3~{\rm cm}^{-1}$ , найденное значение совпало с табличным. Также мы оценили энергит квантов возбужденного состояния молекулы, энергию диссоциации ( $D_1=1.49\pm0.03~{\rm sB}, D_2=0.37\pm0.05~{\rm sB}$ ) и энергию перехода ( $h\nu_{\rm sn}=1.92\pm0.03~{\rm sB}$ )

