Задача №11-Е1. 532 нм

Соберем установку, описанную в условии и измерим зависимость фототока от расстояние между светодиодом и фотодиодом. Для того что бы мерить на расстояниях меньше длины кожуха выдвинем светодиод относительно линейки, вставим светодиод в кожух до упора ($r = 0$) и проведём измерения.

r , см	I_{ph} , мА	$\frac{1}{\sqrt{I_{ph}}}$, $\frac{1}{\sqrt{\text{мА}}}$	r , см	I_{ph} , мА	$\frac{1}{\sqrt{I_{ph}}}$, $\frac{1}{\sqrt{\text{мА}}}$
0,00	1929	0,0228	2,55	160	0,0791
0,15	1419	0,0265	2,85	128	0,0884
0,35	1265	0,0281	3,35	90	0,1054
0,55	1119	0,0299	3,85	70	0,1195
0,75	861	0,0341	4,85	45	0,1491
0,95	685	0,0382	5,85	31	0,1796
1,15	502	0,0446	6,85	23	0,2085
1,35	412	0,0493	8,35	16	0,2500
1,55	334	0,0547	9,85	12	0,2887
1,75	287	0,0590	11,35	9	0,3333
1,95	240	0,0645	13,85	6	0,4082
2,25	195	0,0716			

При выключенном светодиоде показания амперметра около 1-2 микроампер. Для измерения с точностью 5% переключим мультиметр, подключенный к фотодиоду, в режим вольтметра 2000 милливольт. Так как сопротивление мультиметра в режиме вольтметра составляет $R_V = 1 \text{ МОм}$, то показания вольтметра составят несколько сотен – тысяч милливольт.

Свет от излучающего кристалла в светодиоде попадает на линзу, формирующую почти точечное мнимое изображение кристалла (см. рис.1). Таким образом, пучок света, выходящий из кристалла геометрически в простейшей модели выходит из точечного источника, находящегося внутри светодиода.

Рис. 1. Распространение света от светодиода к фотодиоду.

Пусть в небольшой окрестности осевого направления светодиода мощность света, распространяемого светодиодом в единицу телесного угла постоянна и равна N_Ω . Тогда, если фотодиод имеет площадь поверхности S и находится на расстоянии R от изображения кристалла светодиода, то мощность падающего на него света может быть рассчитана как:

$$N = N_\Omega \frac{S}{R^2}. \quad (1)$$

В эксперименте возможно измерить лишь расстояние r между фотодиодом и вершиной линзы светодиода. Тогда формулу для получаемой светодиодом мощности можно записать как:

$$N = N_\Omega \frac{S}{(r + a)^2}, \quad (2)$$

где a – расстояние между изображением кристалла светодиода и вершиной линзы светодиода.

Предположим, что фототок светодиода пропорционален падающей на него мощности света:

$$I_{ph} = \gamma N. \quad (3)$$

Тогда зависимость фототока от расстояния r может быть описана функцией:

$$I_{ph} = \frac{N_{\Omega}}{\gamma} \frac{S}{(r+a)^2}. \quad (4)$$

Преобразуем функцию к виду:

$$\frac{1}{\sqrt{I_{ph}}} = (r+a) \sqrt{\frac{\gamma}{SN_{\Omega}}}. \quad (5)$$

Для проверки предположений построим график зависимости $\frac{1}{\sqrt{I_{ph}}}(r)$. Видно, что график описывается линейной функцией в области $r > 1$ см, что говорит о выполнении высказанных предположений и в частности о прямой пропорциональности между фототоком и мощностью падающего на фотодиод света. В области графика $r < 1$ см площадь фотодиода не мала по сравнению с R^2 и зависимость не линейна.

Линейность фотоприемника

Проверка линейности фотоприемника

Установим фотодиод и светодиод вплотную друг к другу. Модифицируем схему питания светодиода в соответствии с рисунком 2.

Рис. 2. Модифицированная схема питания светодиода

I , мА	I_{ph} , мА	I , мА	I_{ph} , мА
0,14	2	8,8	585
0,53	12	10,9	740
0,90	25	12,5	873
1,40	54	14,4	1009
2,00	91	16,1	1145
3,20	164	18,3	1313
5,10	297	20,3	1472
6,39	399	21,2	1525
7,40	467	23,8	1730

Построим график исследованной зависимости. Видно, что при малых токах зависимость имеет нелинейный характер. То есть мощность излучения света светодиодом не является прямо пропорциональной току во всём диапазоне, хотя в большей части она линейна. В последствии все измерения будем проводить на максимальном токе.

Фототок от тока светодиода

Соберем гониометр, описанный в условии задачи и измерим зависимость фототока от угла направления распространения света.

$\varphi, ^\circ$	I_{ph} , mA	$\varphi, ^\circ$	I_{ph} , mA	$\varphi, ^\circ$	I_{ph} , mA
0	179	14	82	28	10
1	191	15	71	29	9
2	197	16	60	30	9
3	200	17	49	31	8
4	199	18	40	32	8
5	196	19	30	33	7
6	190	20	25	34	7
7	182	21	22	35	7
8	172	22	19	36	6
9	158	23	17	37	6
10	141	24	15	38	6
11	126	25	13	39	6
12	107	26	12	40	6
13	94	27	11		

Построим график измеренной зависимости. Т.к. светодиод установлен не идеально, то направление на максимум может быть смещено. По сравнению с смещённым максимумом фототок уменьшается в пять раз при отклонении на 15° от максимума.

Диаграмма направленности

Соберем установку для измерения спектра дифракционной картины света светодиода. Т. к. токи малы будем использовать мультиметр в режиме вольтметра и проведем соответствующие измерения. Нижи приведены измерения жюри, участникам их приводить в работе **НЕ ТРЕБОВАЛОСЬ!**

$\varphi, ^\circ$	$\ln \frac{I_{ph} - I_{ph0}}{(I_{ph} - I_{ph0})_{\max}}$	$\varphi, ^\circ$	$\ln \frac{I_{ph} - I_{ph0}}{(I_{ph} - I_{ph0})_{\max}}$
0	0,00	26	-3,19
1	0,00	27	-3,01
2	0,00	28	-2,90
3	0,00	29	-2,83
4	0,00	30	-2,81
5	-0,11	31	-2,85
6	-0,59	32	-2,95
7	-1,19	33	-3,06
8	-1,99	34	-3,22
9	-2,68	35	-3,44
10	-3,02	36	-3,70
11	-3,14	37	-3,99
12	-3,24	38	-4,39
13	-3,33	39	-4,78
14	-3,45	40	-5,01
15	-3,60	41	-5,33
16	-3,78	42	-5,46
17	-4,01	43	-5,59
18	-4,20	44	-5,59
19	-4,38	45	-5,70
20	-4,53	46	-5,77
21	-4,50	47	-5,77
22	-4,31	48	-5,87
23	-4,04	49	-5,87
24	-3,75	50	-6,02
25	-3,41

$$\varphi_1 = (30,0 \pm 1,0)^\circ$$

На графике наблюдается два максимума, соответствующие нулевому и первому порядку дифракции. Длина волны максимума спектра светодиода λ_{led} может быть рассчитана из направления на первый максимум дифракции φ_1 с помощью формулы дифракционной решетки:

$$\lambda_{led} = \frac{\sin \varphi_1}{N} = \frac{\sin (30,0 \pm 1,0)^\circ}{500} = (1000 \pm 40) \text{ нм}. \quad (6)$$

Измерим аналогичным способом спектр дифракционной картины, полученной от лазерной указки.

$\varphi, ^\circ$	$I_{ph}, \text{ mA}$	$I_{ph0}, \text{ mA}$	$\ln \frac{I_{ph} - I_{ph0}}{(I_{ph} - I_{ph0})_{max}}$
0	680	0,69	0,000
1	535	0,69	-0,240
2	153	0,69	-1,495
3	17	0,69	-3,729
4	2,70	0,69	-5,823
5	2,00	0,69	-6,251
6	1,85	0,69	-6,373
7	1,76	0,69	-6,453
8	1,69	0,69	-6,521
9	1,65	0,69	-6,562
10	1,61	0,69	-6,604
11	1,59	0,71	-6,649
12	1,56	0,72	-6,695
13	1,53	0,73	-6,744
14	1,68	0,75	-6,594
15	8,01	0,75	-4,539
16	13	0,75	-4,016
17	2,21	0,75	-6,143
18	1,55	0,75	-6,744
19	1,50	0,75	-6,809
20	1,49	0,75	-6,822
21	1,48	0,75	-6,836
22	1,61	0,75	-6,672

$\varphi, ^\circ$	$I_{ph}, \text{мА}$	$I_{ph0}, \text{мА}$	$\ln \frac{I_{ph} - I_{ph0}}{(I_{ph} - I_{ph0})_{max}}$
23	6,64	0,75	-4,748
24	13	0,76	-4,016
25	12	0,77	-4,102
26	4,10	0,78	-5,321
27	1,68	0,78	-6,626
28	1,44	0,77	-6,922
29	1,32	0,80	-7,175
30	1,44	0,80	-6,967
31	2,00	0,80	-6,339
32	7,96	0,80	-4,553
33	10	0,80	-4,302
34	4,50	0,80	-5,213
35	1,89	0,80	-6,435
36	1,47	0,80	-6,922
37	1,37	0,80	-7,083
38	1,40	0,81	-7,049
39	1,43	0,82	-7,015
40	1,40	0,82	-7,066
41	1,38	0,85	-7,156
42	1,39	0,84	-7,119
43	1,39	0,87	-7,175
44	1,39	0,89	-7,214
45	1,39	0,89	-7,214

Построим график полученной зависимости.

Длине волны λ_1 соответствуют два дифракционных максимума (1-ый и 2-ой) при углах: $\varphi_1 = (16 \pm 1)^\circ$ $\varphi_3 = (33 \pm 1)^\circ$

Установим кювету с марганцовкой на пути пучка лазера. Видно, что после прохождения кюветы видимый на экране зайчик лазера зеленого цвета пропадает. Это означает, что в значительной степени видимый диапазон излучения лазера поглощается раствором.

Вновь измерим спектр дифракционной картины.

$\varphi, ^\circ$	$I_{ph}, \text{ mA}$	$I_{ph0}, \text{ mA}$	$\ln \frac{I_{ph} - I_{ph0}}{(I_{ph} - I_{ph0})_{max}}$
0	169	0,69	0,000
1	163	0,69	-0,036
2	74	0,69	-0,831
3	13	0,69	-2,615
4	4,00	0,69	-3,929
5	3,31	0,69	-4,163
6	2,87	0,69	-4,346
7	2,52	0,69	-4,521
8	2,35	0,69	-4,619
9	2,10	0,69	-4,782
10	2,06	0,69	-4,811
11	1,93	0,71	-4,927
12	1,86	0,72	-4,995
13	1,82	0,73	-5,040
14	1,77	0,75	-5,106
15	1,72	0,75	-5,156
16	1,69	0,75	-5,188
17	1,65	0,75	-5,231
18	1,63	0,75	-5,254
19	1,62	0,75	-5,265
20	1,62	0,75	-5,265
21	1,73	0,75	-5,146
22	4,73	0,75	-3,745

$\varphi, ^\circ$	$I_{ph}, \text{ mA}$	$I_{ph0}, \text{ mA}$	$\ln \frac{I_{ph} - I_{ph0}}{(I_{ph} - I_{ph0})_{max}}$
23	8,00	0,75	-3,145
24	9,00	0,76	-3,017
25	4,30	0,77	-3,865
26	1,77	0,78	-5,136
27	1,56	0,78	-5,374
28	1,55	0,77	-5,374
29	1,59	0,80	-5,362
30	1,90	0,80	-5,030
31	5,54	0,80	-3,570
32	7,13	0,80	-3,281
33	4,13	0,80	-3,923
34	1,94	0,80	-4,995
35	1,44	0,80	-5,572
36	1,38	0,80	-5,671
37	1,36	0,80	-5,706
38	1,35	0,81	-5,742
39	1,29	0,82	-5,881
40	1,29	0,82	-5,881
41	1,29	0,85	-5,947
42	1,29	0,84	-5,924
43	1,29	0,87	-5,993
44	1,29	0,89	-6,042
45	1,29	0,89	-6,042

Построим график полученной зависимости.

Сопоставим два полученных спектра, что бы исключить второй дифракционный максимум волны с $\lambda_1 = 532$ нм.

Видно, что два полученных спектра похожи, но у снятого с фильтра из марганцовки отсутствует максимум в районе 16° , отвечающий первому дифракционному максимуму зеленого света. При этом пик, отвечающий второму дифракционному максимуму зеленого света на спектре остался. Так как известно, что зеленый свет в большей степени поглощается марганцовкой, то можно сделать вывод, что в спектре излучения после прохождения фильтра остается инфракрасное излучение. Направление, соответствующее второму максимуму зеленого света, является направлением на первый максимум оставшегося инфракрасного излучения. То есть в спектре лазера присутствуют длины волн:

$$\lambda_1 = \frac{\sin(16 \pm 1)^\circ}{N} = (550 \pm 40) \text{ нм}; \lambda_2 = \frac{\sin(32,5 \pm 1,0)^\circ}{N} = (1070 \pm 30) \text{ нм}. \quad (7)$$

Спектр дифракционной картины от лазера

Также на обоих спектрах присутствует еще один пик, соответствующий еще одной длине волны инфракрасного излучения, который также отвечает спектру излучения лазера:

$$\lambda_3 = \frac{\sin(24 \pm 1)^\circ}{N} = (810 \pm 30) \text{ нм.} \quad (8)$$

В действительности в зелёном лазере установлен инфракрасный светодиод накачки с длиной волны $\lambda_{3theor} = 808$ нм. Свет от этого светодиода попадает в активную среду лазера, возбуждая ее. Активная среда излучает свет на длине волны $\lambda_{2theor} = 1064$ нм. Излучение активной среды усиливается в резонаторе и в дальнейшем попадает в оптический кристалл, в котором преобразуется в излучение с удвоенной частотой или уменьшенной вдвое длиной волны $\lambda_{2theor} = 532$ нм. После этого излучение покидает лазер. Каждый из описанных процессов происходит с некоторым КПД, поэтому из зеленой лазерной указки выходит свет сразу трех длин волн $\lambda_1, \lambda_2, \lambda_3$, что и было показано в проведенном эксперименте.