# Эффект Поккельса (4.7.2)

### Стеценко Георгий, Б02-312

**Цель:** исследовать интерференцию рассеянного света, прошедшего кристалл; наблюдать изменение характера поляризации света при наложении на кристалл электрического поля.

**Оборудование:** гелий-неоновый лазер, поляризатор, кристалл ниобата лития, матовая пластинка, экран, источник высоковольтного переменного и постоянного напряжения, фотодиод, осциллограф, линейка.

## 1 Теоретические сведения

Эффект Поккельса – изменение показателя преломления света в кристалле под действием электрического поля.

Рассмотрим кристалл ниобата лития LiNbO<sub>3</sub> с цетральноосевой симметрией вдоль оси Z. Для световой волны с  $\mathbf{E}$  перпендикулярно Z показатель преломления будет  $n_o$ , а для волны с  $\mathbf{E}$  вдоль Z –  $n_e$ . В случае, когда луч света идёт под углом  $\theta$  к оси, есть два значение показателя преломления  $n_1$  и  $n_2$ :  $n_1 = n_o$  для волны с  $\mathbf{E}$  перпендикулярным плоскости ( $\mathbf{k}$ ,  $\mathbf{Z}$ ) (обыкновенная волна) и  $n_2$  для волны с  $\mathbf{E}$  в этой плоскости (необыкновенная волна). В последнем случае

$$\frac{1}{n_2^2} = \frac{\cos^2 \theta}{n_0^2} + \frac{\sin^2 \theta}{n_e^2}.\tag{1}$$

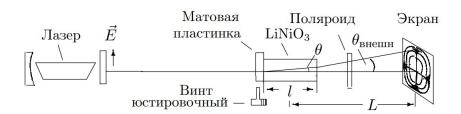


Рис. 1: Оптическая часть экспериментальной установки

Если перед кристаллом, помещённым между поляроидами, расположить линзу или матовую пластинку, то на экране за поляроидом мы увидим тёмные концентрические окружности – результат интерференции обыкновенной и необыкновенной волн. При повороте выходного поляроида на 90° картина меняется с позитива на негатив (на месте светлых пятен появляются тёмные и наоборот). В случае, когда разрешённое направление анализатора перпендикулярно поляризации лазерного излучения, радиус тёмного кольца с номером m равен

$$r_m^2 = \frac{\lambda}{l} \frac{(n_o L)^2}{n_0 - n_e} m,\tag{2}$$

где L – расстояние от центра кристалла до экрана, l – длина кристалла.

Теперь поместим кристалл в постоянное электрическое поле  $E_{\text{эл}}$ , направленное вдоль оси X, перпендикулярной Z. Показатель преломления для луча, распространяющего вдоль Z, всегда  $n_o$ . В плоскости (X,Y) возникают два главных направления под углами  $45^{\circ}$  к X и Y с показателями

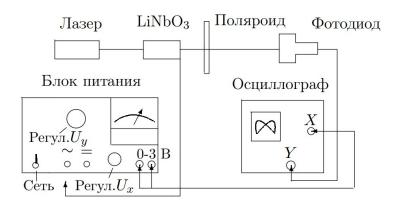


Рис. 2: Экспериментальная установка

преломления  $n_0 - \Delta n$  и  $n_o + \Delta n$  (быстрая и медленная ось), причём  $\Delta n = AE_{\text{эл}}$ . Для поляризованного вертикально света и анализатора, пропускающего горизонтальную поляризацию, на выходе интенсивность на выходе будет иметь вид

$$I_{\text{\tiny BbIX}} = I_0 \sin^2 \left( \frac{\pi}{2} \frac{U}{U_{\lambda/2}} \right), \tag{3}$$

где  $U_{\lambda/2}=\frac{\lambda}{4A}\frac{d}{l}$  — *полуволновое напряжение*, d — поперечный размер кристалла. При напряжении  $U=E_{\mathfrak{I}}d$  равном полуволновому сдвиг фаз между двумя волнами равен  $\pi$ , а интенсивность света на выходе максимальна.

На Рис. 2 представлена схема всей установки (оптическая часть изорбажена на Рис. 1). Свет лазера, проходя через сквозь пластину, рассеивается и падает на двоякопреломляющий кристалл. На экране за поляроидом видна интерференционная картина. Убрав рассеивающую пластину и подавая на кристалл постоянное напряжение, можно величиной напряжения влиять на поляризацию луча, вышедшего из кристалла. Заменив экран фотодиодом и подав на кристалл переменное напряжение, можно исследовать поляризацию с помощью осциллографа.

#### 2 Методика измерений и результаты

#### 2.1Измерение двулучепреломления без подачи напряжения

30

33

31.3

Соберем схему установку рис. 1. Наблюдаем интерференционную картину на экране: концентрические кольца, рассечённые тёмным «мальтийским крестом».

2 3 Номер кольца 45 53 62  $R_1$ 31 70 78 31  $R_2$ 44 53 61 77

43

43

43.8

2

54

55

53.8

62

63

62.0

71.0

77.5

Таблица 1: Результаты измерений радиусов колец

Построим график зависимости  $R^2$  от номера кольца m (Рис. 3).

 $R_4$ 

Среднее

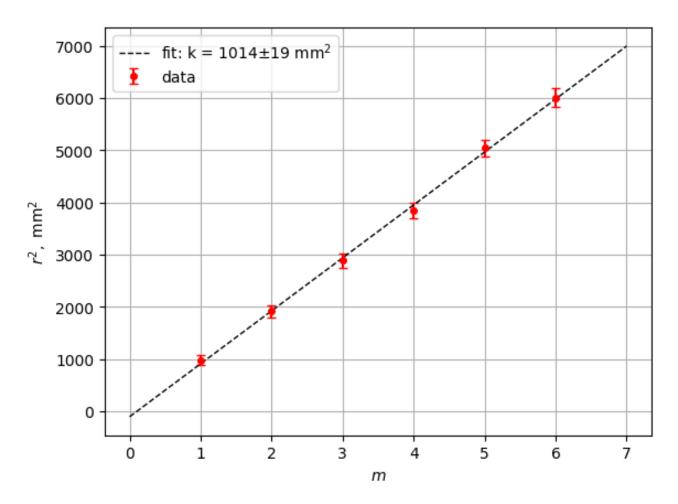


Рис. 3: Зависимость  $R^2$  от номера кольца m

Пользуясь формулой (2), определим двулучепреломление кристалла.  $\lambda=630$  nm, l=26 mm,  $n_0=2.29,\ L=84$  cm.

$$n_o - n_e = \frac{\lambda}{l} \frac{(n_o L)^2}{k} = 0.088 \pm 0.004$$

что соотвествует табличному значению.

## 2.2 Определение полуволнового напряжения

В данном пункте работы была убрана матовая пластинка, и был проделан опыт с увеличением напряжения на кристалле и измерением максимумов и минимумов интенсивности. Полученные результаты приведены в таблице 2 (считаем абсолютную погрешность равной половине деления).

Таблица 2: Результаты измерений полуволнового напряжения

$U_{\lambda/2}$	$U_{\lambda}$	$U_{3\lambda/2}$
480	960	1440

Проверим также, что при выставлении напряжения  $U_{\lambda/4}$  получается круговая поляризация (интенсивность не меняется при вращении анализатора).

Также подадим переменное напряжение на кристалл, и пронаблюдаем фигуру Лиссажу. Она представляет из себя синусоиду, экстремумы которой соответсвуют напряжениям, кратным полуволновым.

# 3 Вывод

В работе с помощью интерференционной картины было определено двулучепреломления ниобата лития, которое с хорошей точностью сошлось с табличным значением. Также был исследован эффект Поккельса и определено полуволновое напряжение помощью наблюдения за изменением интенсивности, также полученное значение было проверено с помощью следующего факта: при напряжении  $U_{\lambda/4}$  получается круговая поляризация.