# Работа 4.7.2

Эффект Поккельса

Московский физико-технический институт Физтех-школа радиотехники и компьютерных технологий

1 апреля 2024 г.



# Содержание работы

- Введение
- Теоретические сведения
- Экспериментальная установка
- Фезультаты измерений и обработка данных
- 3аключение
- Описок литературы

# Цели работы

- исследовать картину интерферирующих волн света, прошедшего кристалл
- найти полуволновое напряжение ниобата лития
- определить тип поляризации для четверть волнового напряжения на кристалле

# Оборудование

- гелий-неоновый лазер
- поляризатор
- кристалл ниобата лития
- матовая пластинка
- экран
- источник высоковольтного переменного и постоянного напряжения
- фотодиод
- осциллограф



# Теоретическая справка 1. Эффект Поккельса

- Эффект Поккельса изменение показателя преломления света в кристалле под действием электрического поля, причём это изменение пропорционально напряжённости электрического поля [1].
- Это происходит за счёт анизотропных свойств кристаллов. Под действием постоянного электрического поля электроны смещаются в сторону того или иного иона (в случае кристалла ниобата лития  $LiNbO_3$  это ион Li или Nb), при этом меняется поляризуемость среды и связанный с ней показатель преломления.

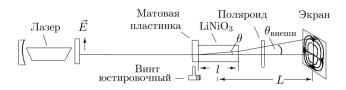
# Теоретическая справка 2. Одноосный кристалл

- Кристалл ниобата лития является одноосным кристаллом, то есть кристаллом, оптические свойства которого обладают симметрией вращения относительно некоторого одного направления, называемого оптической осью z кристалла. Для световой волны  $E \perp z$ , показатель преломления равен  $n_o = \sqrt{\varepsilon_\perp}$ , а для волны  $E \parallel z$ , он равен  $n_e = \sqrt{\varepsilon_\parallel}$ .
- В общем случае, когда луч света распространяется под углом  $\theta$  к оптической оси z, существуют два собственных значения показателя преломления  $n_1$  и  $n_2$ : в обыкновенной волне ( $E \perp$  плоскости  $(k,e_z)$ ), показатель  $n_1=n_o$ , а в необыкновенной (E лежит в плоскости  $(k,e_z)$ ) показатель преломления  $n_2$  зависит от угла  $\theta$ :

$$\frac{1}{n_2^2} = \frac{\cos^2 \theta}{n_o^2} + \frac{\sin^2 \theta}{n_e^2}.$$
 (1)

# Теоретическая справка 3. Интерференция

• Если перед кристаллом, помещённым между скрещенными поляроидами, расположить матовую пластинку, после которой лучи будут рассеиваться под различными углами, то на экране, расположенном за поляроидом, мы увидим тёмные концентрические окружности — результат интерференции обыкновенной и необыкновенной волн.



• Разность фаз  $\delta$ , приобретаемая при прохождении через кристалл длиной 1 при условии, что  $n_o$  и  $n_e$  отличаются незначительно, а углы малы:

$$\delta = \frac{2\pi}{\lambda} l(n_o - n_e)\theta^2 \tag{2}$$

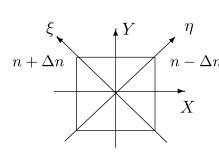
# Теоретическая справка 4. Интерференция

• В случае, когда разрешённое направление анализатора перпендикулярно поляризации лазерного излучения, радиус тёмного кольца с номером m равен

$$r_m^2 = \frac{\lambda}{l} \frac{(n_o L)^2}{n_0 - n_e} m. \tag{3}$$

# Теоретическая справка 5. При наличии поля $E_x$

• При наличии электрического поля вдоль  $x \perp z$  в кристалле появляются новые перпендикулярные главные направления, показатели преломления которых равны  $n_o \pm \Delta n$ , где  $\Delta n = A \cdot E_x$ .



 Пусть поляризация лазера вертикальна, а разрешенное направление анализатора горизонтальна. Тогда, интенсивность света на выходе будет зависеть от прикладываемого напряжения по закону

$$I = I_0 \sin^2\left(\frac{\pi}{2} \frac{U}{U_{\lambda/2}}\right),\tag{4}$$

где  $U_{\lambda/2}$  - полуволновое напряжение:

$$U_{\lambda/2} = \frac{\lambda}{4A} \frac{d}{l} \tag{5}$$

# Схема экспериментальной установки

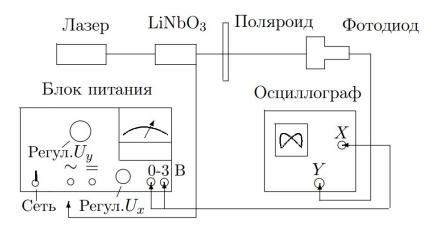
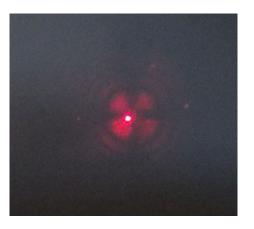


Рисунок: Схема для изучения двойного лучепреломления в электрическом поле

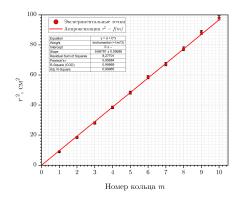
#### Интерференция световых волн



 В области "мальтийского креста" интерференция отсутствует

Рисунок: Мальтийский крест

#### Определение разности показателей преломления



- $L = (85 \pm 1)$  см расстояние от середины кристалла до экрана
- $k = (9.67 \pm 0.06) \text{ cm}^2$
- $n_o n_e = (0.095 \pm 0.002)$  двулучепреломление ниобата лития (3)

Рисунок: График зависимости  $r^2 = f(m)$ 

### Определение полуволнового напряжения

- При нулевом напряжении наблюдается минимум интенсивности излучения на экране. Постепенно увеличивая его, получим напряжения:
  - $U_{\lambda/2} = (450 \pm 15) \ \mathrm{B}$  максимум интенсивности
  - $U_{\lambda} = (900 \pm 15) \ \mathrm{B}$  минимум интенсивности
  - $U_{3\lambda/2} = (1350 \pm 15) \ \mathrm{B}$  максимум интенсивности
- Подадим на кристалл напряжение  $U_{\lambda/4}=\frac{1}{2}U_{\lambda/2}$ . Вращая анализатор и наблюдая за тем, что яркость пятна на экране не изменяется, убеждаемся, что поляризация круговая

# Определение полуволнового напряжения по фигурам Лиссажу

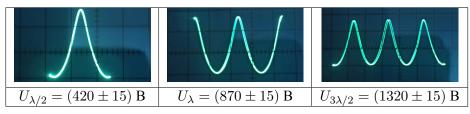


Таблица: Фигуры Лиссажу для различных напряжений

#### Выводы

• В работе изучена интерференция рассеянного света, прошедшего кристалл ниобата лития. По графику зависимости  $r^2(m)$  линейной аппроксимацией для двулучепреломления ниобата лития получили:

$$n_0 - n_e = 0.095 \pm 0.002,$$
  $(n_0 - n_e)_{\text{табл}} = 0.09$ 

- Рассмотрен эффект Поккельса: несколькими способами определено полуволновое напряжение  $U_{\lambda/2}$  на длине волны  $\lambda = 0.63$  мкм:  $U_{\lambda/2} \approx (450 \pm 15) \text{ B}.$
- Подав на кристалл четвертьволновое напряжение и вращая анализатор, убедились в том, что поляризация на выходе из кристалла круговая.
- Получены фигуры Лиссажу, отражающие зависимость интенсивности выходного сигнала от подаваемой амплитуды напряжения  $I_{\text{вых}}(U)$  при скрещенных и параллельных поляризациях.

# Список литературы

[1] Под ред. А.В. Максимычева. *Лабораторный практикум по общей физике: учеб. пособие. В трёх томах. Т. 2. Оптика.* МФТИ, 2014. ISBN: 978-5-7417-0507-0.