#### Нижегородский государственный университет имени Н.И. Лобачевского

Радиофизический факультет

Отчет по лабораторной работе

# Преобразование лазерного излучения методами нелинейной оптики

Работу выполнили студенты 4M51 группы радиофизического факультата

Сарафанов Ф.Г., Леонов С.В.

Нижний Новгород, 20 ноября – 28 декабря 2020 г.

# Содержание

В	ведение	2
1.	Метод обращения волнового фронта	3
2.	<b>Эксперимент</b>	
3.	Задания	5
За	аключение	6

# Введение

В данной работе исследуется преобразование структуры лазерного излучения. Рассматривается два метода: метод попутного двухволнового взаимодействия и обращения волнового фронта при четырехволновом смешении, основанные на интерференции монохроматических волн в нелинейной среде  $\varepsilon(|\mathbf{E}|)$ . В такой среде не выполняется принцип суперпозиции, а распространение волны в такой среде можно рассматривать как самодифракцию на периодической структуре  $\varepsilon$ , которая порождается распространяющимися в нелинейной среде волнами.

Установка. Для исследования ОВФ при четырёхволновом взаимодействии используется установка, общий принцип который заключается в разделении излучения основного лазера на опорное и сигнальное с помощью системы зеркал, поляризаторов, линз и направлении их с помощью фокусирующей линзы в НЖК-ячейку с зеркальным покрытием на обратной стороне, формирующим встречную волну накачки. В установке имеются два фотоприёмника, позволяющие измерить мощность опорного, сигнального и обращённого пучков.

# 1. Метод обращения волнового фронта

Суть метода ОВФ заключается в создании пучка с обращённой фазой. Это можно объяснить на следующем примере: пусть через неоднородную среду, дающую фазовые искажения, проходит пучок. Он исказится. Если за средой поставить обычное зеркало, то пройдя еще раз через нелинейную среду, пучок исказится еще сильнее: если же поставить ОВФ-зеркало, то при выходе из среды отражённый пучок будет не искажён.

Важной характеристикой ОВФ-зеркала является коэффициент отражения

$$\tilde{r} = \frac{\tilde{E}_{\text{obp}}^*}{\tilde{E}_{\text{CMF}}}$$

ОВФ при взаимодействии четырех волн (обращённая, сигнальная и опорные волны) в среде с тепловым механизмом нелинейности (нематические жидкие кристаллы к ним относятся) описывается уравнениями поля

$$\Delta \bar{E} + k^2 \tilde{E} - ik^2 \frac{4\pi\sigma_0}{\varepsilon_0 \omega} \tilde{E} = -k^2 \frac{\delta \varepsilon}{\varepsilon_0} \tilde{E}$$

и диэлектрической проницаемости

$$\frac{\delta \varepsilon}{\tau_0} - \chi \Delta \delta \varepsilon = \frac{\sigma_0}{\rho_0 C_p} \cdot \left(\frac{\partial \varepsilon}{\partial T}\right)_p \overline{|\mathbf{E}|^2}^{(2\pi/\omega)}.$$

Здесь записаны уравнения для поля четырёх волн

$$\tilde{E} = \left[\tilde{E}_1 \exp(ik_x x) + \tilde{E}_3 \exp(-ik_x x)\right] \exp(-ik_z z) + \left[\tilde{E}_2 \exp(-ik_x x) + \tilde{E}_4 \exp(ik_x x)\right] \exp(ik_z z).$$

Не будем останавливаться на подробном исследовании этой системы уравнений, опишем только общую схему получения интересующего нас комплексного коэффициента отражения. Будем рассматривать случай, когда основной вклад в эффект ОВФ дают пропускающие

решетки, возникающие за счет попутных волн. При этом можно искать  $\delta \varepsilon(z)$  в виде суммы ММА

$$\delta \varepsilon(z) \cong \delta \varepsilon''(z) + \left[ \frac{1}{2} \delta \tilde{\varepsilon}(z) \exp(2ik_x x) + \text{ k.c.} \right].$$

Подставляя это выражение в уравнения поля, получим систему, которую можно привести к безразмерному виду и дополнить граничными условиями неравенства нулю полей всех волн, кроме обращённой, на границах среды, вызывающей ОВФ-эффект.

Далее следует принять приближение о том, что мощность накачки много больше мощности сигнала и обращённой волны и считать поля накачек заданными. Тогда система уравнений разделяется на независимые уравнения для сигнальной и обращённой волн. Такую систему оказывается возможно разрешить аналитически найдя первый интеграл и перейдя к неоднородному уравнению для КА сигнальной волны.

В итоге в приближении слабого поглощения средой и равноинтенсивных накачках выражение для коэффициента отражения по интенсивности

$$r^{2} = \operatorname{tg}^{2} \left( \frac{\sigma_{0} I_{0}}{4\varepsilon_{0} \rho_{0} C_{p}} \frac{\tau_{0}}{1 + 4\chi k_{x}^{2} \tau_{0}} \left( \frac{\partial \varepsilon}{\partial T} \right)_{p} \cdot L \right)$$

### 2. Эксперимент

#### 2.1. Зависимость мощности пучка от тока накачки

Была получена зависимость мощностей трёх пучков - опорного, сигнального и обращённого от тока накачки диодного лазера. При превышении током накачки порогового значения начинается лазерная генерация, и выходная мощность лазера начинает линейно зависеть от тока накачки.

В нашем случае можно считать ток и мощность пучка накачки линейно связанными.

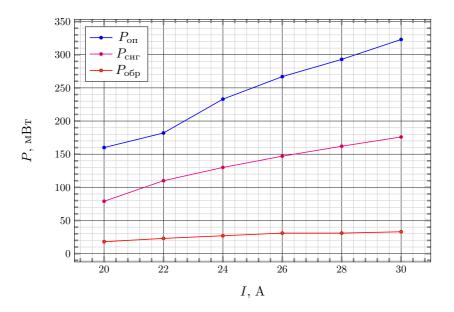


Рис. 1. Мощность опорного пучка, сигнального и обращённого

# 3. Задания

#### 3.1. Время релаксации

Рассчитаем теоретически время релаксации показателя преломления в пропускающей решетке по формуле

$$\tau_r = \frac{\tau_0}{1 + 4\chi k_x^2 \tau_0} = 7.11 \cdot 10^{-4} \text{ c.}$$

где  $au_0=16\cdot 10^{-4}\ {
m c},\, \chi=10^{-7}\ {
m m}^2/{
m c},\, k_x=\frac{2\pi}{\lambda}\sin\frac{\theta}{2},\, \lambda=1064\cdot 10^{-9}\ {
m m},\, \theta\approx 5/330$  рад.

#### 3.2. Коэффициент отражения

Считая  $\sigma_0 = 59.5 \cdot 10^6$  Сименс/м и рассчитывая интенсивность из известных экспериментальных условий как

$$I_0 = rac{2P_{
m on}}{S_{
m nyuka}},$$
 где  $S_{
m nyuka} = \pi igg(rac{d_{
m nyuka}}{2}igg)^2.$ 

Здесь  $d=10^{-3}$  м, и для разных входных мощностей (токов накачки) посчитаны значения коэффициента отражения  $r^2=\mathrm{tg}^2(G\cdot l)$ . В G взяты значения  $\epsilon_0=\sqrt{n}=\sqrt{1.5},\, \rho_0 C_p\approx 10^6$  Дж/м<sup>3</sup>K,  $\left(\frac{\partial\varepsilon}{\partial T}\right)_p\approx 10^{-3}$  K<sup>-1</sup>. Полученные значения предоставлены на графике ниже.

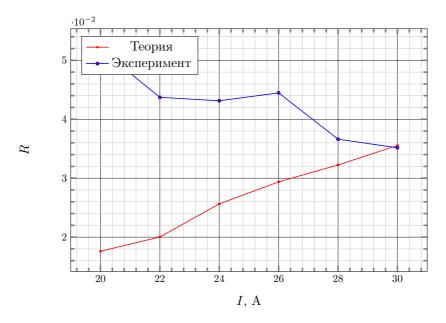


Рис. 2. Коэффициент отражения

#### Заключение

В настоящей работе мы изучили методы преобразования излучения двух- и четырех- волновым взаимодействием, рассчитали коэффициент отражения ОВФ-зеркала, получили зависимости мощностей трех пучков от тока накачки.

# Список литературы

[1] Миловский Н. Д., Мартынова О. В., Зиновьев А. П. Преобразование лазерного излучения методами нелинейной оптики: методическое пособие. – Нижний Новгород: Нижегородский государственный университет им. Н.И. Лобачевского, 2014. – 38 с.