# Московский физико-технический институт (госудраственный университет)

## Лабораторная работа по оптике

## Дифракция на ультразвуковых волнах [4.3.2]

Талашкевич Даниил Ханин Александр Группа Б01-009

## Содержание

| 1 | Аннотация                       | 1 |
|---|---------------------------------|---|
|   | 1.1 Теоретическое введение      | 1 |
|   | 1.2 Экспериментальная установка | 2 |
| 2 | Ход работы                      | 3 |
| 3 | Обработка результатов           | 5 |
| 4 | Вывод                           | 6 |
| 5 | Литература                      | 6 |

#### 1 Аннотация

**Цель работы:** изучение дифракции света на синусоидальной акустической решетке и наблюдение фазовой решетки методом темного поля.

**В работе используются:** оптическая скамья, осветитель, два длиннофокусных объектива, кювета с жидкостью, кварцевый излучатель с микрометрическим винтом, генератор звуковой частоты, линза, вертикальная нить на рейтере, микроскоп.

#### 1.1 Теоретическое введение

При прохождении ультразвуковой волны через жидкость в ней возникают периодические неоднородности коэффициента преломления, создается фазовая решетка, которую мы считаем неподвижной ввиду малости скорости звука относительно скорости света. Показатель преломления n изменяется по закону:

$$n = n_0(1 + m\cos\Omega x) \tag{1}$$

Здесь  $\Omega = 2\pi/\Lambda$  — волновое число для ультразвуковой волны, m — глубина модуляции n ( $m \ll 1$ ).

Положим фазу  $\phi$  колебаний световой волны на передней стенке кюветы равной нулю, тогда на задней поверхности она равна:

$$\phi = knL = \phi_0(1 + m\cos\Omega x) \tag{2}$$

Здесь L — толщина жидкости в кювете,  $k=2\pi/\lambda$  — волновое число для света.

После прохождения через кювету световое поле есть совокупность плоских волн, распространяющихся под углами  $\theta$ , соответствующими максимумам в дифракции Фраунгофера:

$$\Lambda \sin \theta_m = m\lambda \tag{3}$$

Этот эффект проиллюстрирован на рисунке 1. Зная положение дифракционных максимумов, по формуле (1) легко определить длину ультразвуковой волны, учитывая малость  $\theta$ :  $\sin \theta \approx \theta \approx l_m/F$ , где  $l_m$  — расстояние от нулевого до последнего видимого максимума, F — фокусное расстояние линзы. Тогда получим:

$$\Lambda = m\lambda F/l_m \tag{4}$$

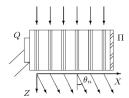


Рис. 1: Дифракция световых волн на акустической решетке

Скорость ультразвуковых волн в жидкости, где  $\nu$  — частота колебаний излучателя:

$$v = \Lambda \nu \tag{5}$$

#### 1.2 Экспериментальная установка

Схема установки приведена на рисунке 2. Источник света  $\Pi$  через светофильтр  $\Phi$  и конденсор K освещает вертикальную щель S, находящуюся в фокусе объектива  $O_1$ . После объектива параллельный световой пучок проходит через кювету C перпендикулярно акустической решетке, и дифракционная картина собирается в фокальной плоскости объектива  $O_2$ , наблюдается при помощи микроскопа M.

Предварительную настройку установки произведем в соответствии с инструкцией с зеленым фильтром, далее в работе используется красный.

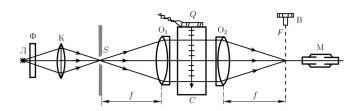


Рис. 2: Схема для наблюдения дифракции на акустической решетке

Параметры установки: фокусное расстояние объектива F=30 см, одно деление винта микроскопа составляет 20 мкм, полоса пропускания фильтра  $\lambda=6400\pm200$  Å.

## 2 Ход работы

1. Исследовали изменения дифракционной картины на красном свете. При увеличении частоты УЗ-генератора и приближении к 1,1 МГц проявляется дифракционная решетка: расстояние между максимумами растет.

Измерили положения  $x_m$  дифракционных максимумов с помощью микроскопического винта для пяти частот. Для каждой полосы измерили крайние координаты и рассчитали среднее относительно нулевого максимума как координату полосы. Результаты измерений занесли в таблицах ниже. На основе каждой таблицы построили графики зависимости  $x_m(m)$ .

Для частоты  $\nu_2 = 1{,}0116 \pm 0{,}0001$  МГц:

| m            | -3    | -2   | -1   | 0    | 1     | 2    | 3     | 4     |
|--------------|-------|------|------|------|-------|------|-------|-------|
| $l_m$ , дел. | 2,15  | 2,40 | 2,70 | 3,00 | 3,35  | 3,60 | 3,90  | 4,20  |
| $r_m$ , дел. | 2,30  | 2,60 | 2,90 | 3,20 | 3,50  | 3,80 | 4,05  | 4,35  |
| $x_m$ , дел. | 2,225 | 2,50 | 2,80 | 3,10 | 3,425 | 3,70 | 3,975 | 4,275 |
| $x_m$ , MKM  | -350  | -240 | -120 | 0    | 130   | 240  | 350   | 470   |

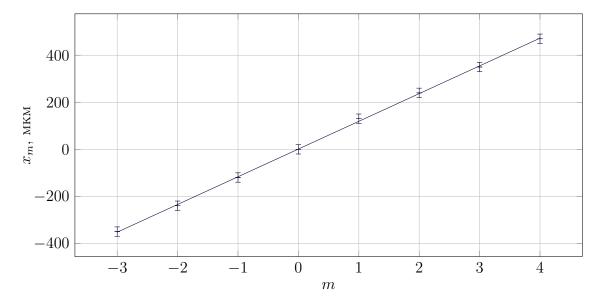


Рис. 3:  $x_m(m)$  на частоте  $\nu_1$ 

2. Для частоты  $\nu_1 = 1{,}2092 \pm 0{,}0001$  МГц:

| $\overline{m}$ | -3   | -2   | -1   | 0    | 1     | 2     | 3     |
|----------------|------|------|------|------|-------|-------|-------|
| $l_m$ , дел.   | 1,95 | 2,30 | 2,65 | 3,00 | 3,40  | 3,70  | 4,05  |
| $r_m$ , дел.   | 2,15 | 2,50 | 2,85 | 3,20 | 3,55  | 3,85  | 4,20  |
| $x_m$ , дел.   | 2,05 | 2,40 | 2,75 | 3,10 | 3,475 | 3,775 | 4,125 |
| $x_m$ , MKM    | -420 | -280 | -140 | 0    | 150   | 240   | 410   |

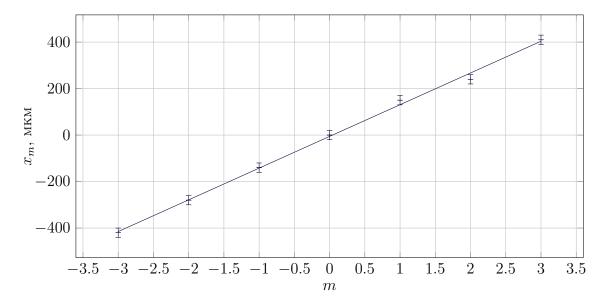


Рис. 4:  $x_m(m)$  на частоте  $\nu_2$ 

3. Для частоты  $\nu_3 = 2{,}9332 \pm 0{,}0001$  МГц:

| $\overline{m}$ | -2    | -1   | 0    | 1     | 2    | 3     |
|----------------|-------|------|------|-------|------|-------|
| $l_m$ , дел.   | 1,35  | 2,20 | 3,00 | 3,85  | 4,70 | 5,55  |
| $r_m$ , дел.   | 1,60  | 2,40 | 3,20 | 4,0   | 4,90 | 5,70  |
| $x_m$ , дел.   | 1,425 | 2,30 | 3,10 | 3,925 | 4,80 | 5,625 |
| $x_m$ , MKM    | -670  | -320 | 0    | 330   | 680  | 1010  |

4. Дальше резонансы получать всё сложнее, к тому же в поле обзора попадает меньше полос либо полосы второго порядка не возникают. Графики по трём точкам строить бессмысленно. Для частоты  $\nu_4 = 4,6086 \pm 0,0001 \ \mathrm{M}\Gamma$ ц:

|   | m            | -1    | 0    | 1     |
|---|--------------|-------|------|-------|
| Ī | $l_m$ , дел. | 1,70  | 3,00 | 4,35  |
|   | $r_m$ , дел. | 1,85  | 3,20 | 4,50  |
| Ī | $x_m$ , дел. | 1,775 | 3,10 | 4,425 |
|   | $x_m$ , MKM  | -530  | 0    | 530   |

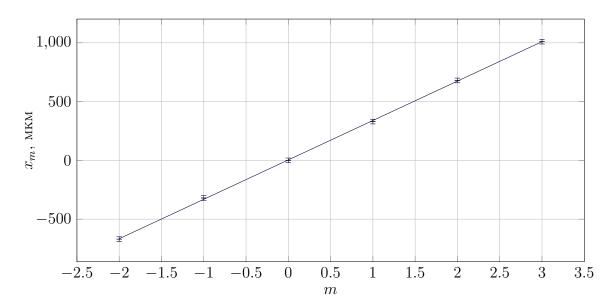


Рис. 5:  $x_m(m)$  на частоте  $\nu_3$ 

5. Для частоты  $\nu_5 = 5{,}1911 \pm 0{,}0001$  МГц:

| m            | -1    | 0    | 1    |
|--------------|-------|------|------|
| $l_m$ , дел. | 1,55  | 3,00 | 4,55 |
| $r_m$ , дел. | 1,70  | 3,20 | 4,65 |
| $x_m$ , дел. | 1,625 | 3,10 | 4,60 |
| $x_m$ , MKM  | -590  | 0    | 600  |

## 3 Обработка результатов

По составленным таблицам и коэффициентам наклона графика определим для каждой частоты  $l_m/m$ , чтобы по формуле (4) рассчитаем длины волн  $\Lambda$  для всех частот.

| $\nu$ , М $\Gamma$ ц  | 1,0116 | 1,2092 | 2,9332 | 4,6086 | 5,1911 |
|-----------------------|--------|--------|--------|--------|--------|
| $l_m/m$ , MKM         | 117,8  | 136    | 335    | 530    | 595    |
| $\Delta(l_m/m)$ , MKM | 0,9    | 3      | 5      | 20     | 20     |
| $\Lambda$ , MKM       | 1630   | 1410   | 573    | 362    | 323    |
| $\Delta\Lambda$ , MKM | 50     | 60     | 30     | 13     | 10     |

Построили график  $\Lambda(1/\nu)$ . По коэффициенту наклона определили скорость ультразвука в воде из формулы (5):

$$v = 1620 \pm 20 \text{ m/c}.$$

Для сравнения табличное значение составляет v = 1490 м/c.

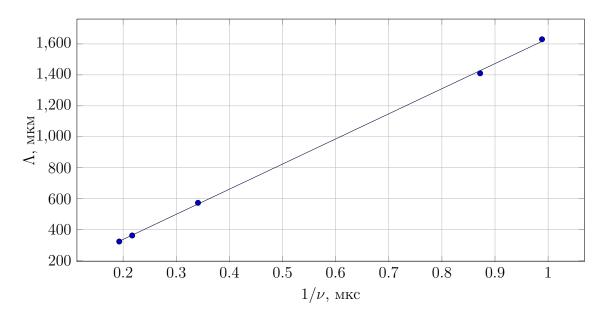


Рис. 6:  $\Lambda(1/\nu)$ 

## 4 Вывод

Изучили явление дифракции света на ультразвуковой волне в воде. Сняли зависимость длины волны ультразвука от его частоты, и по этим параметрам получили значение скорости ультразвука в воде:

$$v_{
m эксп} = 1620 \pm 20 \; {
m m/c}.$$
  $v_{
m табл} = 1490 \pm 20 \; {
m m/c}.$ 

Сравнивая значение с табличным, точность экспериментального результата составила  $\approx 8,7\%$ .

## 5 Литература

- 1. Лабораторный практикум по общей физике. В 3 т. Том 2. Оптика: учебное пособие
- 2. http://mathhelpplanet.com (МНК и регрессионный анализ)