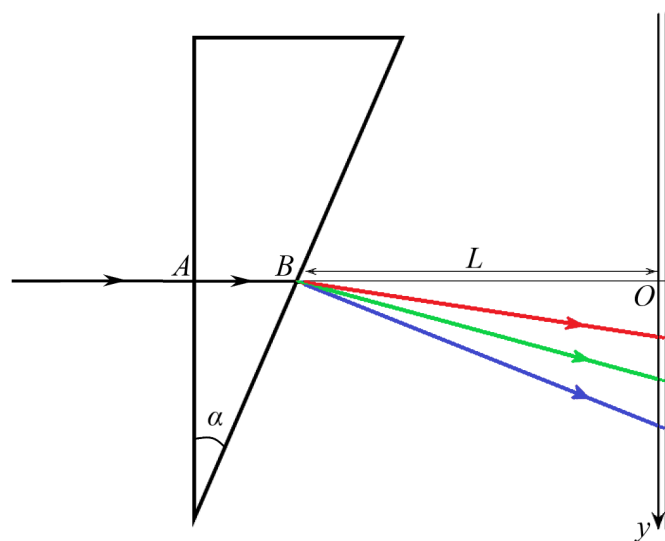


# Road to IPhO

## Определение показателя преломления

Показатель преломления материала – нелинейная величина, зависящая от длины волны падающего излучения. Эта зависимость может быть ключевым свойством материала при изготовлении простейших спектроскопических приборов (к примеру – призмы). В то же время зависимость показателя преломления от длины волны бывает губительна в других оптических приборах, в частности там, где важна точная фокусировка лучей. В последнее время появляется всё больше новых материалов и веществ, оптические свойства которых необходимо исследовать. В этой задаче мы попробуем определить зависимость показателя преломления неизвестной жидкости от длины волны, используя жидкость, для которой эта зависимость уже известна.

Схема измерений представлена на рисунке ниже. На воздушную призму с тонкими стенками с углом  $\alpha = 30^\circ$  при вершине, погружённую в исследуемую жидкость, падает тонкий луч источника. Луч падает на одну из граней призмы перпендикулярно в точке  $A$  и затем выходит из призмы в точке  $B$ . Из-за зависимости показателя преломления от длины волны углы, под которыми лучи разной длины волны выйдут из призмы, будут различаться. На расстоянии  $L$  от точки  $B$  находится экран, перпендикулярный  $AO$ . Для удобства дальнейшей работы введём безразмерную величину  $x = \frac{y}{L}$ . На экране размещено множество светочувствительных элементов, которые измеряют интенсивность  $\mathcal{J}_x(x)$  (мощность, падающую на единицу площади поверхности в единицу времени) в точках, в которых они расположены.



### Часть А. Спектральные свойства источника (3.77 балла)

Обычный источник света (такой как настольная лампа) характеризуется тем, что излучает свет не одной длины волны (как это делает лазер), а длин волн сразу в некотором диапазоне. Чтобы охарактеризовать его излучение, введём понятие спектральной плотности  $\mathcal{J}_\lambda(\lambda)$ . Мы определяем её так, чтобы мощность, излучаемая источником в диапазоне длин волн от  $\lambda$  до  $\lambda + \Delta\lambda$ , равнялась  $\mathcal{J}_\lambda(\lambda)\Delta\lambda$ , где  $\Delta\lambda$  – малая величина. В этой части задачи мы исследуем спектральную плотность источника.

Выясним сначала, в какую точку  $x$  на экране должен попадать луч, проходящий через призму, в зависимости от показателя преломления жидкости. Применяя закон Снеллиуса для лучей получим следующую формулу для зависимости  $x$  от  $n$ :

$$x = \operatorname{tg} \alpha \frac{\sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha} - \cos \alpha}{\sqrt{n^2 - \sin^2 \alpha} + \sin \alpha \operatorname{tg} \alpha}. \quad (1)$$

Чтобы по известному значению  $x$  восстановить значение  $n$ , формулу (1) необходимо "обратить". В результате несложных вычислений получим:

$$n = \frac{\sqrt{1 + x^2}}{1 - x \operatorname{ctg} \alpha}. \quad (2)$$

Показатель преломления большинства прозрачных материалов в видимом диапазоне можно приближённо описать формулой:

$$n(\lambda) = A + \frac{B}{\lambda^2}, \quad (3)$$

где  $A$  и  $B$  – некоторые постоянные.

# Road to IPhO

Сначала измерения проводят в известной жидкости, для которой эти постоянные равны  $A = 1.14$  и  $B = 8.6 \cdot 10^4 \text{ нм}^2$ . В таблице в листе ответов приведены значения интенсивности  $\mathcal{J}_x$  в условных единицах в точках с координатой  $x$ .

**A1** Для каждого  $x$  найдите  $n$ .

**0.41**

**A2** Для каждого  $x$  найдите  $\lambda$ .

**0.82**

Чтобы получить формулу для спектральной плотности  $\mathcal{J}_\lambda$ , необходимо провести более сложные расчёты. Ограничимся здесь лишь итоговой формулой для спектральной плотности:

$$\mathcal{J}_\lambda = \frac{2B\sqrt{1+x^2}}{\lambda^3} \frac{(1-x \operatorname{ctg} \alpha)^2}{x + \operatorname{ctg} \alpha} \mathcal{J}_x. \quad (4)$$

**A3** Для каждого  $x$  найдите  $\mathcal{J}_\lambda$  (в условных единицах на нм). Поскольку для каждого  $x$  мы уже вычислили  $\lambda$ , мы получили зависимость  $\mathcal{J}_\lambda(\lambda)$ .

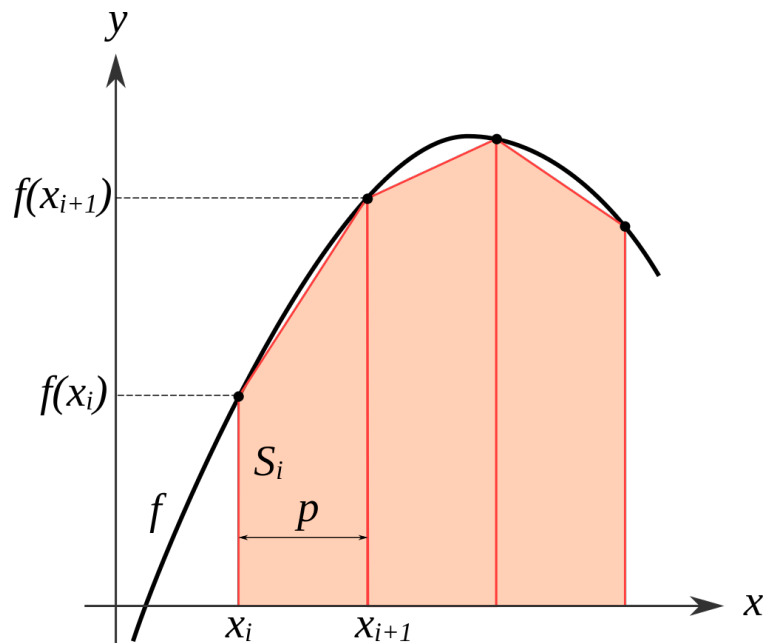
**0.82**

**A4** Постройте график  $\mathcal{J}_\lambda(\lambda)$ .

**0.49**

В дальнейшем нам также понадобится посчитать, какая доля мощности источника излучается на длинах волн, меньших некоторого значения  $\lambda$ . Обозначим эту величину как  $\sigma(\lambda)$ . Для её нахождения надо посчитать площадь под графиком  $\mathcal{J}_x$ . Это мы будем делать методом трапеций.

Пусть нам известны значения  $f_i$  функции  $f(x)$  в точках  $x_i$ . Тогда площадь под графиком этой функции можно оценить как сумму площадей трапеций, построенных, как показано на рисунке ниже.



Поскольку в нашем случае точки  $x_i$  расположены через равные интервалы, формула для итоговой площади  $S_k$  под графиком между точками  $x_0$  и  $x_k$  имеет вид:

$$S_k \approx \left( \frac{f_0 + f_k}{2} + \sum_{i=1}^{k-1} f_i \right) \Delta x, \quad (5)$$

где  $\Delta x = x_{i+1} - x_i$  – расстояние между соседними точками.

**A6** Найдите для каждого  $x$  значение  $\sigma$ . Поскольку для каждого  $x$  мы нашли  $\lambda$ , мы получили также зависимость  $\lambda(\sigma)$ .

**1.23**

# Road to IPhO

## Часть В. Зависимость показателя преломления от длины волны (6.23 балла)

Теперь жидкость, в которую погружена призма, заменим на неизвестную, зависимость показателя преломления от длины волны мы хотим найти. Схема эксперимента остаётся той же. В таблице в листе ответов приведены значения интенсивности  $\mathcal{I}_x$  в условных единицах в точках с координатой  $x$ .

**В1** Для каждого  $x$  найдите  $n$ .

**0.41**

**В2** Найдите для каждого  $x$  значение  $\sigma$ .

**1.23**

В прошлой части задачи мы получили зависимость  $\sigma(\lambda)$ , которая теперь позволит нам восстановить  $n(\lambda)$  для неизвестной жидкости. Однако значения  $\sigma$ , полученные в предыдущей части, не совпадают со значениями, полученными здесь. Чтобы узнать, каким значениям  $\lambda$  соответствуют полученные в предыдущем пункте  $\sigma$ , прибегнем к т.н. линейной интерполяции зависимости  $\lambda(\sigma)$ .

Суть линейной интерполяции состоит в следующем. Пусть нам известны значения  $\lambda_1$  и  $\lambda_2$  функции  $\lambda(\sigma)$  в точках  $\sigma_1$  и  $\sigma_2$  соответственно. Если эти точки находятся достаточно близко друг к другу, то с хорошей точностью можно приблизить функцию между этими двумя точками участком прямой. Это позволяет нам приближённо восстановить значения функции для  $\sigma_1 < \sigma < \sigma_2$ .

Выведем формулу, определяющую  $\lambda(\sigma)$ . Поскольку функцию мы приближаем линейной, то искомую зависимость можно записать в виде:

$$\lambda = a\sigma + b. \quad (6)$$

Для нахождения  $a$  и  $b$  заметим, что эта прямая должна проходить через точки  $(\sigma_1, \lambda_1)$  и  $(\sigma_2, \lambda_2)$ . Подставляя их в уравнение (6), получим систему уравнений:

$$\begin{cases} \lambda_1 = a\sigma_1 + b, \\ \lambda_2 = a\sigma_2 + b. \end{cases} \quad (7)$$

Решая эту систему, получим окончательно:

$$\lambda = \frac{\lambda_2 - \lambda_1}{\sigma_2 - \sigma_1} \sigma + \frac{\lambda_1 \sigma_2 - \lambda_2 \sigma_1}{\sigma_2 - \sigma_1}. \quad (8)$$

**В3** С помощью линейной интерполяции найдите, каким значениям  $\lambda$  соответствуют полученные значения  $\sigma$ . **4.1**  
Поскольку  $n$  были вычислены в В1, мы получаем искомую зависимость  $n(\lambda)$ .

**В4** Постройте график  $n(\lambda)$  в удобном масштабе (кривая должна занимать большую часть графика по обеим осям, оси не обязательно должны начинаться с нуля). **0.49**