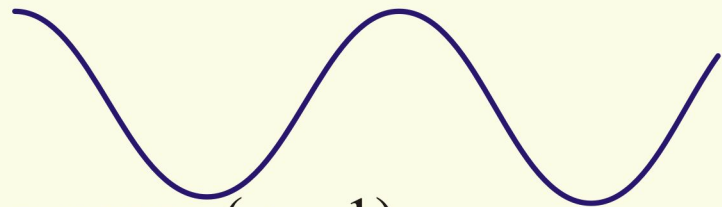


Лекция №2

# ИНТЕРФЕРЕНЦИЯ СВЕТА

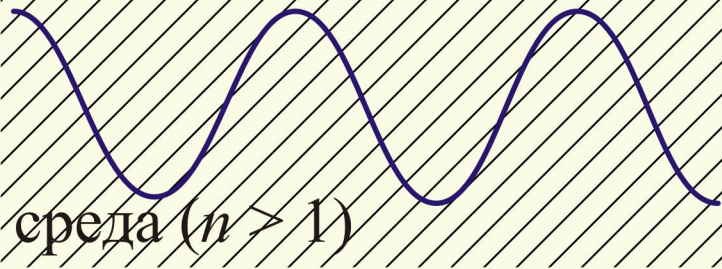
# §§ Оптический путь



вакуум ( $n = 1$ )

$$\xi = A \cos\left(\omega t - \frac{2\pi}{\lambda_0} x + \varphi_0\right)$$

$x$  – геометрический путь



среда ( $n > 1$ )

$$\xi = A \cos\left(\omega t - \frac{2\pi}{\lambda_0} nx + \varphi_0\right)$$

Произведение показателя преломления на длину пути называется оптической длиной пути:

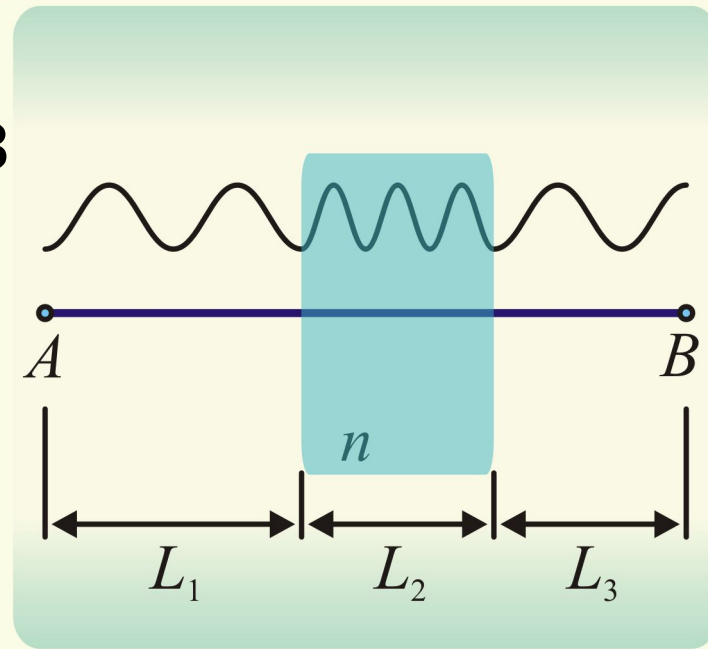
$$L_{\text{opt}} = nx \text{ – } \underline{\text{оптический путь}}$$

### Пример 1:

прохождение света через прозрачную пластинку

$$L_{\text{geom}} = L_1 + L_2 + L_3$$

$$L_{\text{opt}}(AB) = L_1 + nL_2 + L_3$$



### Пример 2: Оптическая разность хода двух волн

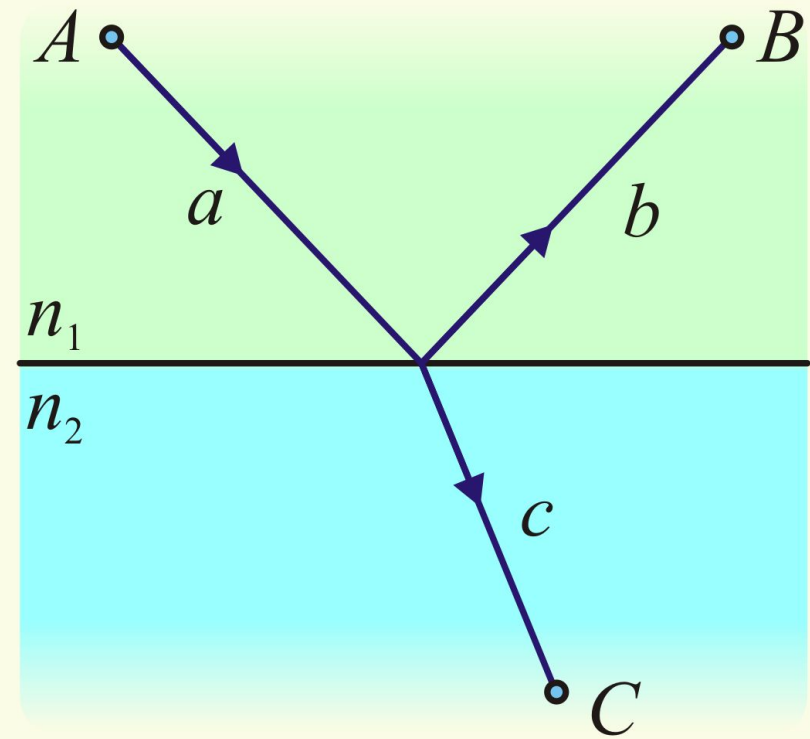
Если первая волна прошла путь  $L_1$  в среде с  $n_1$ , а вторая – путь  $L_2$  в среде с  $n_2$

то  $\Delta L_{\text{opt}} = n_2 L_2 - n_1 L_1$  и  $\Delta \varphi = \frac{2\pi}{\lambda_0} \Delta L_{\text{opt}}$

### Пример 3:

Отражение от границы раздела двух сред

$$L_{\text{opt}}(AC) = n_1 a + n_2 c$$

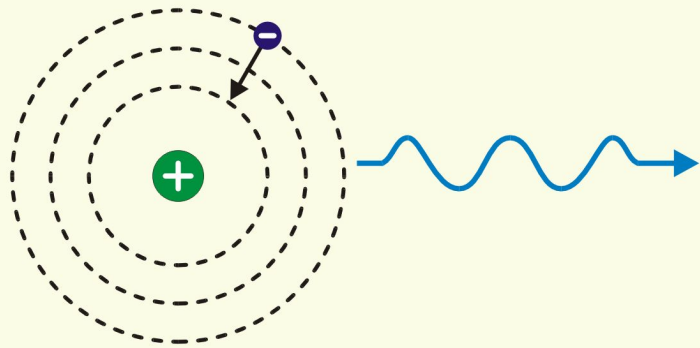


$$L_{\text{opt}}(AB) = n_1 a + n_1 b + \begin{cases} \pm \lambda/2, & n_2 > n_1 \\ 0, & n_2 \leq n_1 \end{cases}$$

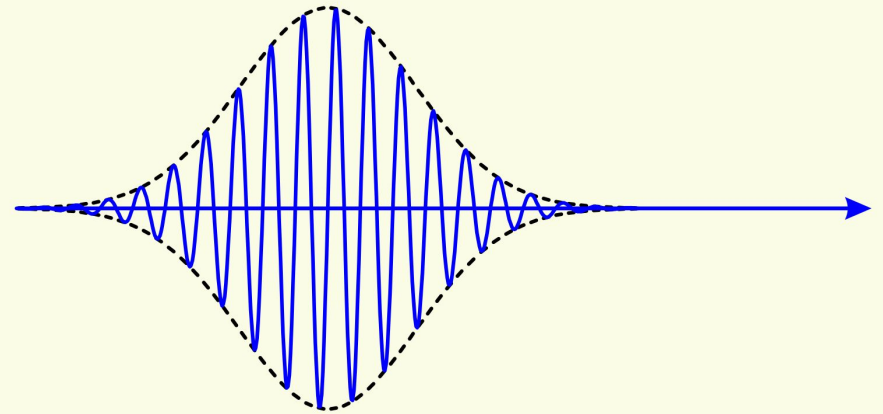
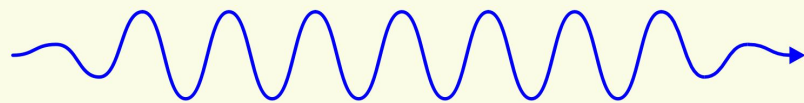
т.е. возникает **дополнительный набег фазы** при отражении от оптически более плотной среды

# §§ Когерентность

Испускание света – результат атомных процессов (переходы, удары, ядерные и химические превращения)



Время перехода  $\tau \sim 10^{-8}$  с

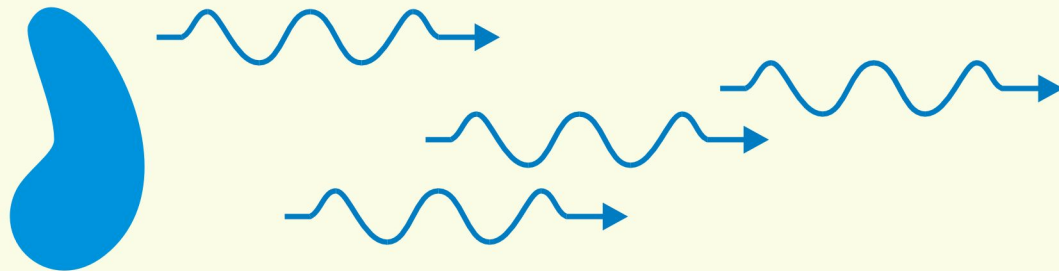


атом излучает набор колебаний –

**ЦУГ ВОЛН** длиной  $L = \tau c \sim 3$  м

Излучение отдельного атома – **немонохроматично**, а излучение разных атомов – **некогерентно**.

Свет от источника состоит из быстро сменяющих друг друга цугов со случайным значением начальной фазы.



Если в одну точку приходит свет от разных источников (или частей одного тела), то результат различается в каждый момент времени.

**Временем когерентности** называют промежуток времени, в течение которого случайное изменение фазы (или разности фаз) достигает  $\pi$ .

Если время разрешения прибора больше ***времени когерентности*** или разность хода больше ***длины когерентности***, то регистрируются значения согласно **закону сложения интенсивностей**.

Устойчивая интерференционная картина наблюдается только для **когерентных** (согласованных) колебаний.

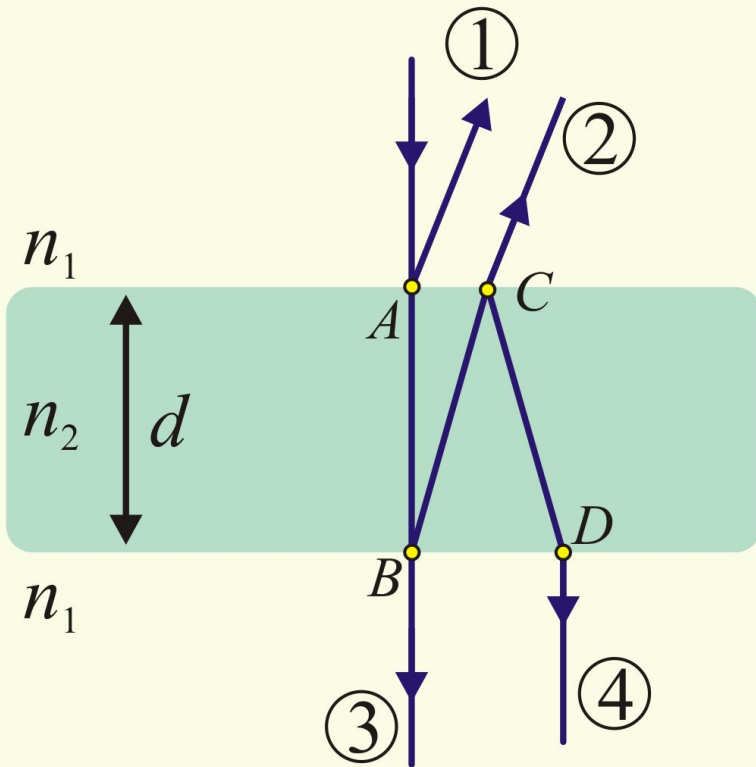
Для получения двух потоков когерентного излучения необходимо использовать излучение одного атома или группы атомов, излучающих согласованно.

Для этого, с помощью отражения или преломления, нужно разделить волну и позволить потокам, прошедшим разное расстояние, встретиться.

Разность пройденных расстояний не должна превышать длины цуга или длины когерентности.



# §§ Интерференция в пленках



Найдем разность хода двух отраженных волн:

$$\begin{aligned}\Delta L_{\text{opt}}(12) &= n_2(ABC) \pm \frac{\lambda}{2} \\ &= 2n_2d \pm \frac{\lambda}{2}\end{aligned}$$

для проходящих волн

$$\Delta L_{\text{opt}}(34) = 2n_2d$$

Разности хода отличаются на  $\lambda/2$

Следовательно, максимум на отражение соответствует минимуму на пропускание

$$\Delta L_{\text{opt}} (12) = 2m \frac{\lambda}{2}$$

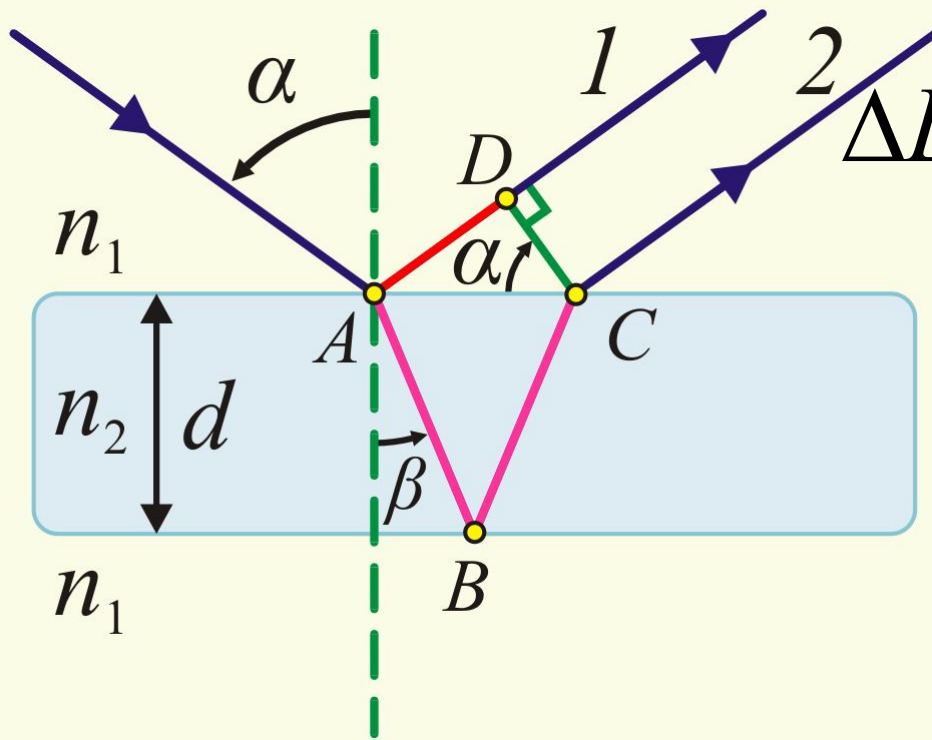
Максимум при пропускании будет наблюдаться, если

$$\Delta L_{\text{opt}} (34) = 2m \frac{\lambda}{2}$$

и соответствующая толщина пленки:

$$d_m = \frac{m\lambda}{2n_2}, \quad m = 0, \pm 1, \pm 2 \dots$$

Рассмотрим случай наклонного падения



$$\Delta L_{\text{opt}} (12) = n_2 (ABC) -$$

$$-n_1 (AD) \pm \frac{\lambda}{2}$$



из-за отражения

в т.А ( $n_2 > n_1$ )

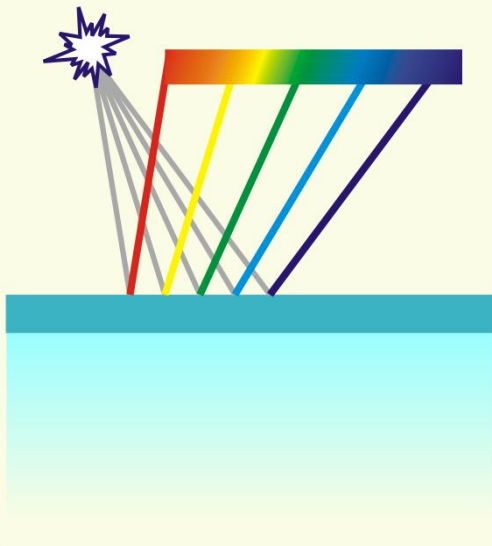
$$AB = \frac{d}{\cos \beta}, AC = 2 AB \sin \beta = \frac{2d \sin \beta}{\cos \beta}$$

$$AD = AC \sin \alpha$$

$$\Delta L_{\text{opt}}(12) = 2d n_2 \cos \beta \pm \frac{\lambda}{2}$$

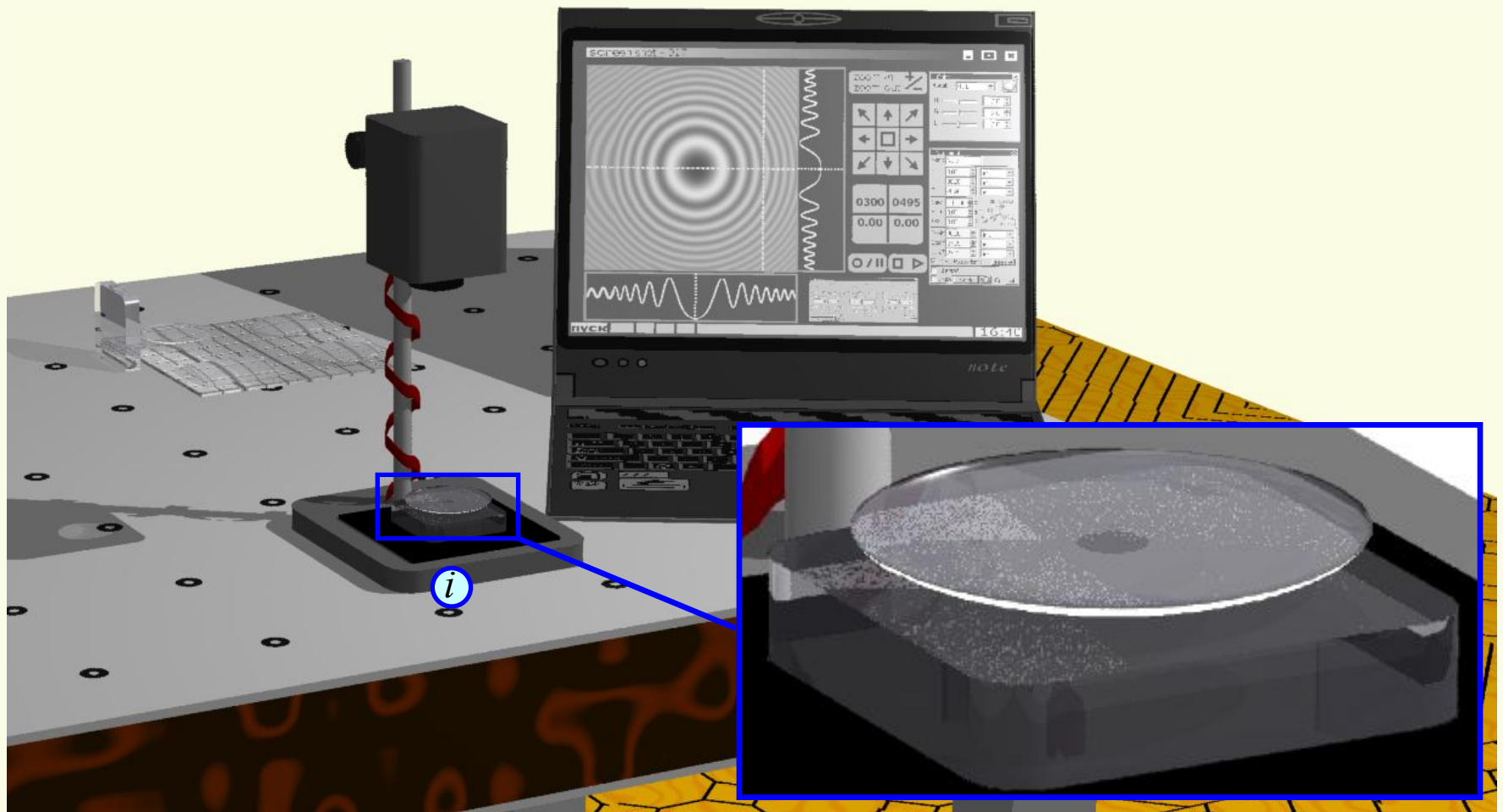
$$\Delta L_{\text{opt}}(12) = 2d \sqrt{n_2^2 - n_1^2 \sin^2 \alpha} \pm \frac{\lambda}{2}$$

При падении белого света будут наблюдаться min и max под разными углами, которые соответствуют различным  $\lambda$

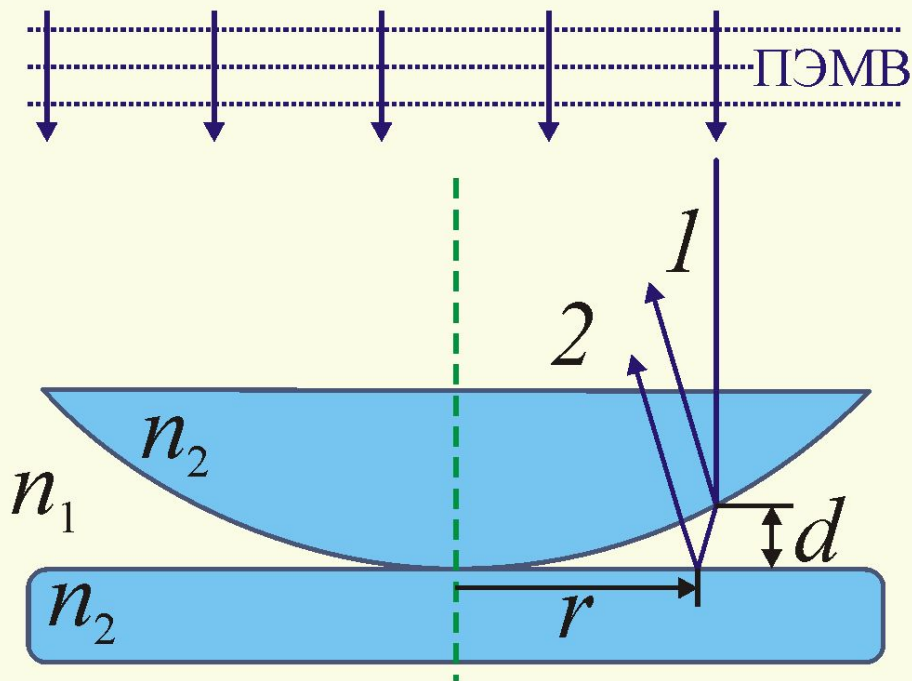


# §§ Кольца Ньютона

наблюдаются в месте контакта линзы и, например, стеклянной пластины



Рассмотрим плосковыпуклую линзу, лежащую на плоскопараллельной пластинке.



Интерф. картину в отраженном свете формируют  $1$  и  $2$   
Опт. разность хода:

$$\Delta L_{\text{opt}} = 2 d n_1 + \frac{\lambda}{2}$$

$d$  – величина воздушного промежутка

$\frac{1}{2}\lambda$  – отражение от пластины ( $n_1 < n_2$ )



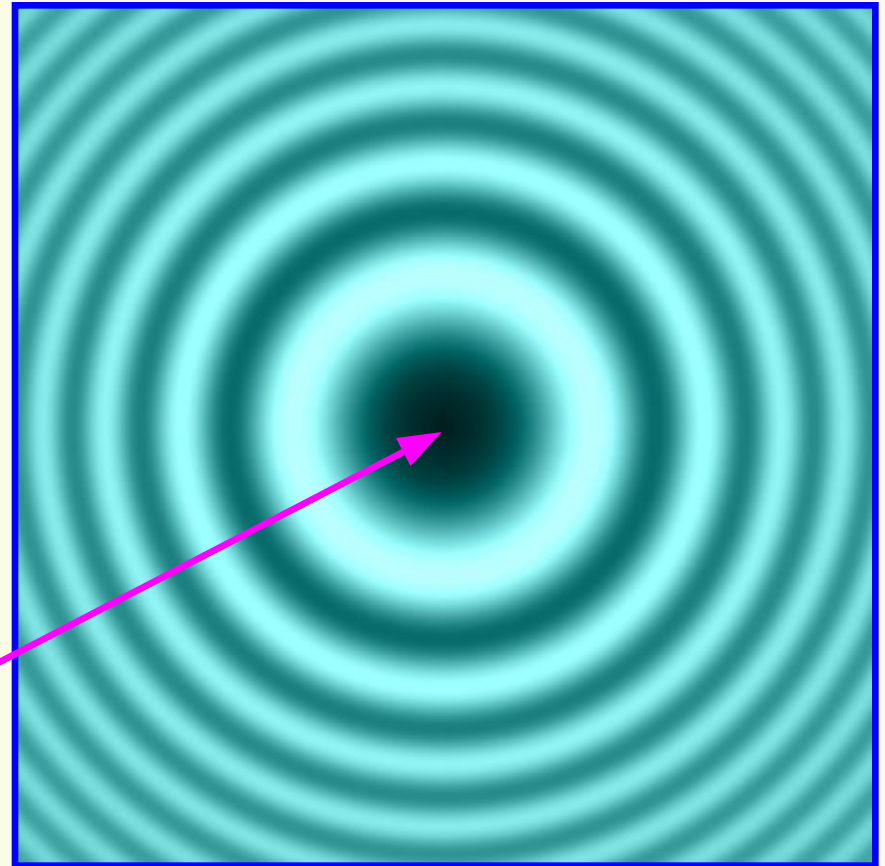
$$(2m + 1) \frac{\lambda}{2} = \frac{r_m^2}{R} n_1 + \frac{\lambda}{2} \Rightarrow r_m = \sqrt{\frac{mR\lambda}{n_1}}$$

– радиус  $m$ -го **ТЕМНОГО** кольца Ньютона

$$r_m = \sqrt{\frac{(2m - 1)R\lambda}{2n_1}}$$

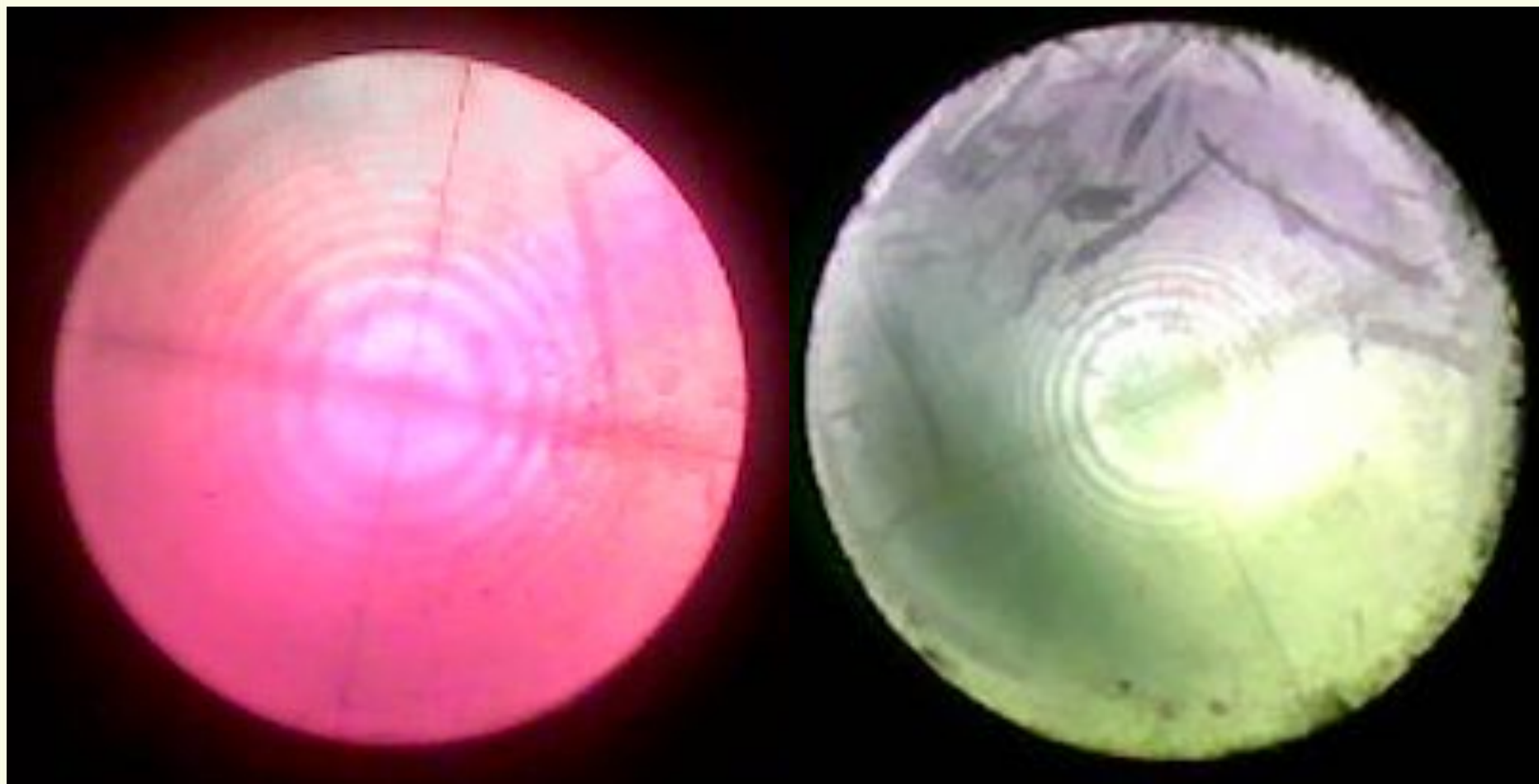
– радиус  $m$ -го  
**СВЕТЛОГО** кольца

место контакта  
линзы и  
пластинки





# Лабораторная работа №1



Диаметр, находящийся в поле зрения колец, не превышает 1 миллиметра.

# Замечания

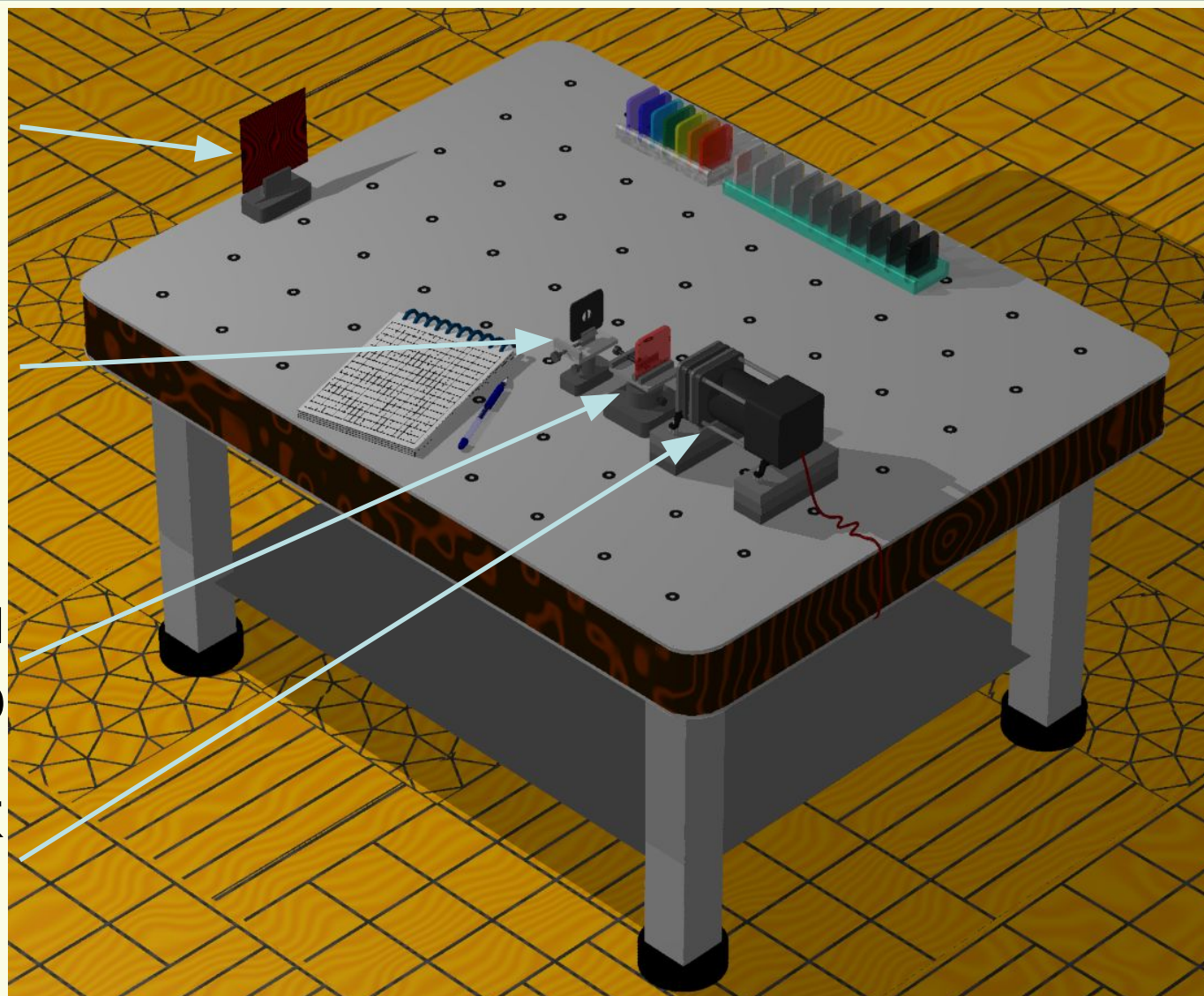
Кольца Ньютона – классический пример полос равной толщины.

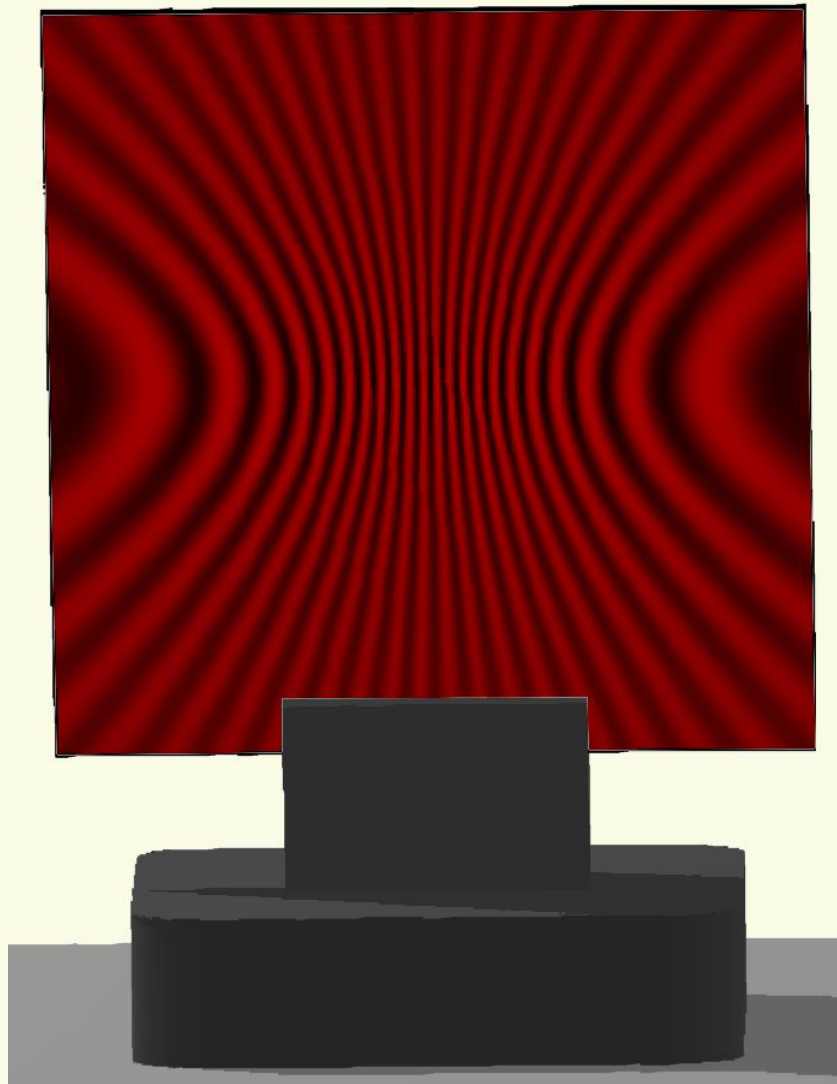
Кольца можно наблюдать в отраженном и проходящем свете.

При падении белого света – получается система цветных колец.

# §§ Опыт Юнга

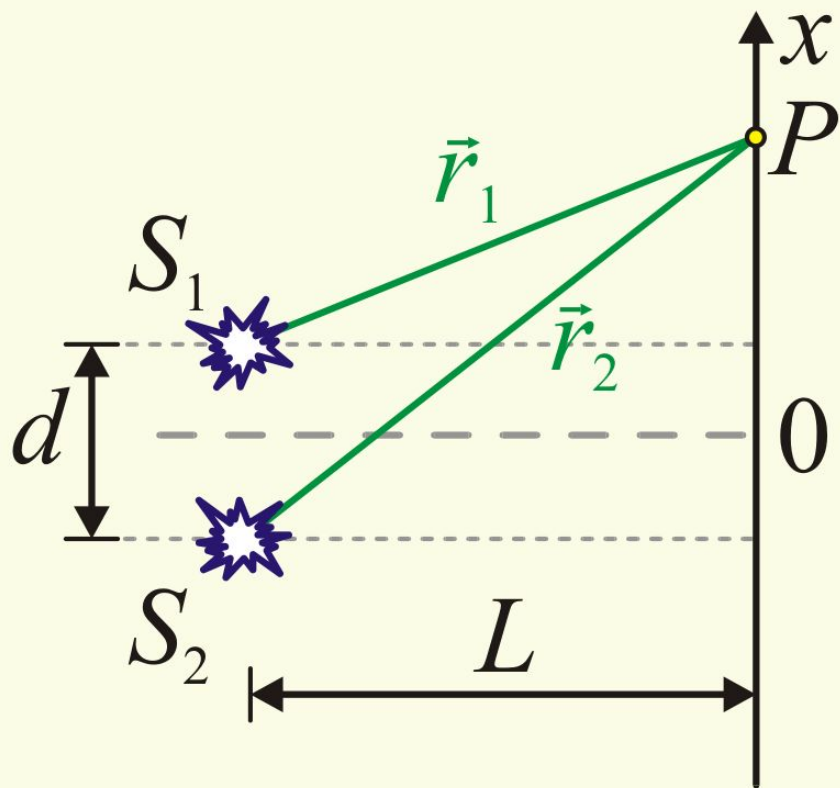
экран  
диафрагма  
с двумя  
отверстиями  
цветной  
светофильтр  
источник  
света





на экране  
наблюдается  
интерференционная  
картина –  
совокупность  
светлых и темных  
областей (полос)

определим  
положения  
 $\min$  и  $\max$   
интенсивности



$x$  – расстояние от центра экрана

$d$  – расстояние между источниками,

$L \gg d$  – расстояние до экрана

Найдем разность хода

$$r_1^2 = L^2 + \left(x - \frac{d}{2}\right)^2 \quad r_2^2 = L^2 + \left(x + \frac{d}{2}\right)^2$$

вычтем одно выражение из другого:

$$r_2^2 - r_1^2 = 2x \cdot d$$

левую часть можно представить как

$$r_2^2 - r_1^2 = (r_2 - r_1)(r_2 + r_1) = \Delta r \cdot 2L$$

тогда разность хода двух лучей:

$$\Delta r = \frac{xd}{L}$$

Условие наблюдения минимума:

$$\Delta r = (2m + 1) \frac{\lambda}{2}, \quad m = 0, \pm 1, \pm 2 \dots$$

$$x_{\min} = (2m + 1) \frac{\lambda L}{2d}$$

– координата  
 $m$ -го минимума

$$x_{\max} = 2m \frac{\lambda L}{2d}$$

– координаты  
максимумов

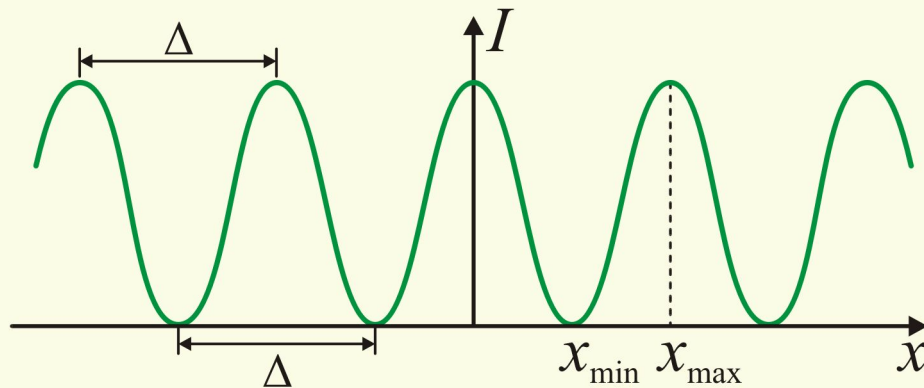
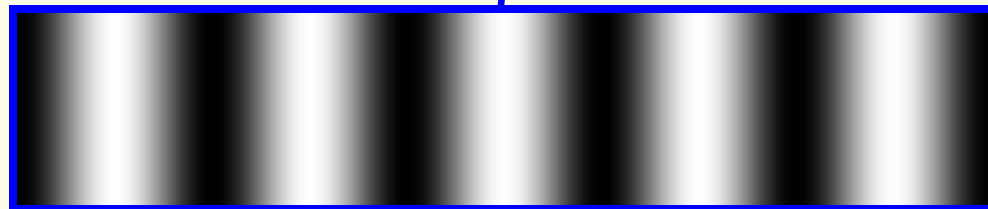
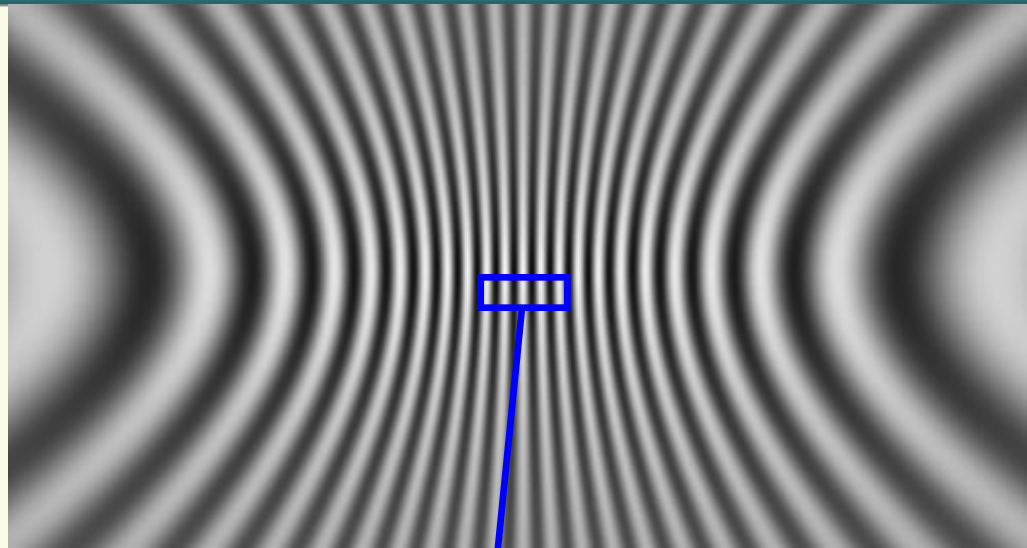
## **Ширина полосы**

(период интерференционной картины)

– расстояние между соседними  
минимумами (максимумами):

$$\Delta = \frac{\lambda L}{d}$$

(при  $L \gg d$ )

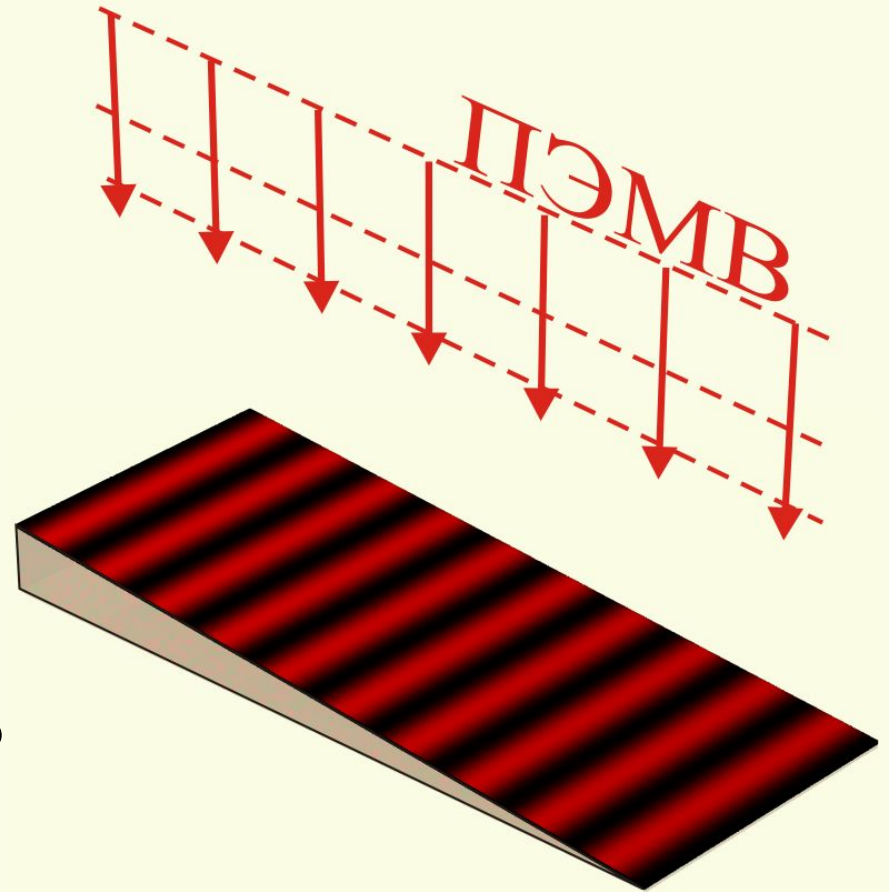
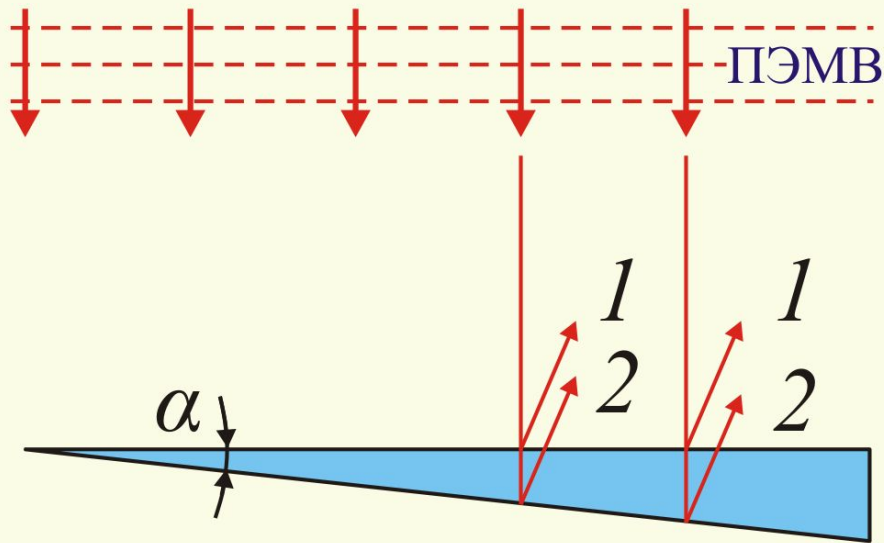


Применение  
схемы Юнга:

- 1) определение  
длины волны
- 2) определение  
углового  
размера или  
расстояния  
между  
источниками



# §§ Интерференция в клине



Оптическая разность  
хода двух волн  $1$  и  $2$   
зависит от  $h$  – толщины  
клина в данном месте:

$$\Delta L_{\text{opt}} = 2hn + \frac{\lambda}{2}$$

и зависимость толщины клина  $h$  от расстояния  $x$  до его кромки:

$$h = x \operatorname{tg} \alpha$$

условие наблюдения максимума:

$$\Delta L_{\text{opt}} = 2m \frac{\lambda}{2} \quad m = 0, 1, 2, \dots$$

наблюдаются **полосы равной  
толщины**

светлые полосы наблюдаются при значениях  $x_m$ :

$$x_m = \frac{(2m - 1)\lambda}{4n \operatorname{tg} \alpha}$$

Расстояние между соседними полосами:

$$\Delta x = \frac{\lambda}{2n \operatorname{tg} \alpha}$$

Рассмотренная схема позволяет:

определять длину волны света  $\lambda$ ,

показатель преломления среды  $n$

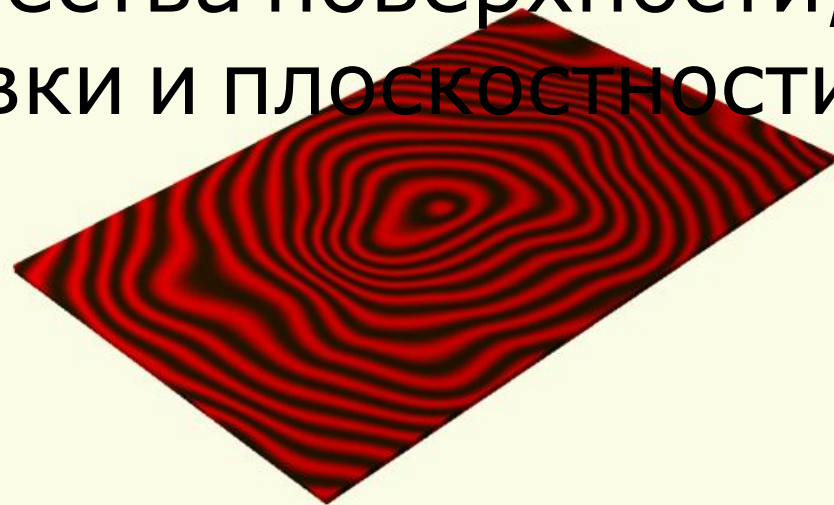
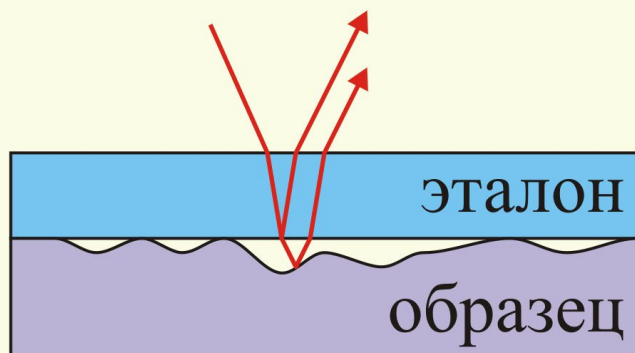
или угол раствора клина  $\alpha$

с очень малой погрешностью.

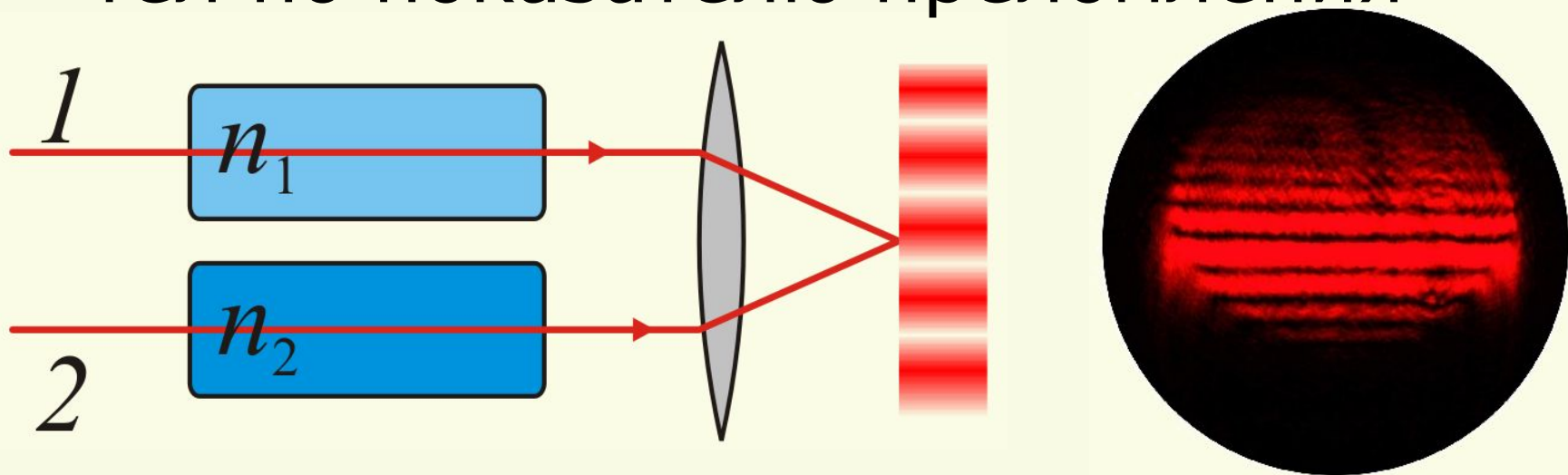
# §§ Применение интерференции

«Определение» геометрии

- 1) определение длин и расстояний  
0.1 м с погрешностью  $< 0.01 \mu$   
1.0 м с погрешностью  $< 0.1 \mu$
- 2) измерение углов
- 3) Определение качества поверхности, рельефа, шлифовки и плоскостности



- 4) определение характеристик оптического излучения ( $\lambda$ , степени когерентности и монохроматичности)
- 5) просветление оптики
- 6) голография
- 7) определение физических свойств тел по показателю преломления



# Другие случаи:



# §§ Показатель преломления

Из теории Максвелла следует, что

$$v = \frac{1}{\sqrt{\varepsilon\varepsilon_0 \mu\mu_0}} = \frac{c}{\sqrt{\varepsilon\mu}} = \frac{c}{n}$$

$$n = \sqrt{\varepsilon\mu}$$

– **показатель преломления**

Длина волны света в среде:

$$\lambda = \frac{\lambda_0}{n}$$

$\lambda_0$  – длина волны в вакууме

ЭМВ, распространяясь в веществе, вызывает вынужденные колебания ионов решетки и электронов.

Этим объясняется явление **дисперсии** – зависимость скорости ЭМВ от частоты, поскольку  $\varepsilon$  и, следовательно,  $n$  зависят от частоты ЭМВ.

Колебаниями электронов объясняется дисперсия **в видимой области**, а колебаниями ионов – **в инфракрасной**, т.к. их масса значительно больше.



# Таблица значений

вакуум  $n = 1$

воздух  $n = 1.0003$

вода  $n = 1.33$

стекло  $n = 1.5 - 1.95$

алмаз  $n = 2.4$

нормальная  
дисперсия  
показателя  
преломления

