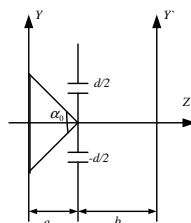


# 1. Когерентность, интерференция, дифракция

## Урок 11

### Видность

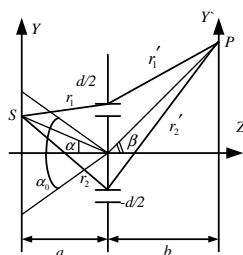
1.1. (Задача 3.12.) На экране наблюдается картина интерференции от двух



параллельных щелей, расположенных на расстоянии  $d$  друг от друга в постановке опыта Юнга. Источник некогерентного света находится на большом расстоянии  $a \gg d$  от щелей и представляет собой равномерно светящуюся полосу углового размера  $\alpha_0 \ll 1$  (см. рисунок), параллельную щелям. Расстояние от экрана до щелей —  $b \gg d$ , длина волны —  $\lambda$ . Найти зависимость видности  $V = (I_{\max} - I_{\min}) / (I_{\max} + I_{\min})$  от  $d$  для интерференционных полос на экране.

Решение Рассмотрим результат прихода в точку  $P$  экрана с координатой  $y'$

(расположенную под углом  $\beta$  к оси  $Z$ ) двух лучей, вышедших из точки  $S$  полосы с координатой  $y$  (расположенную под углом  $\alpha$  к оси  $Z$ ). С учетом малости поперечных размеров по сравнению с продольными  $y, y' \ll a, b$  имеем для путей  $r_1, r'_1$  и  $r_2, r'_2$  следующие соотношения:



$$r_1 \approx a - \alpha d/2; \quad r'_1 \approx a + \alpha d/2;$$

$$r_2 \approx b - \beta d/2; \quad r'_2 \approx b + \beta d/2.$$

Тогда

$$\begin{aligned} E_p &= E_0 \left( e^{ik(r_1+r'_1)} + e^{ik(r_2+r'_2)} \right) = E_0 e^{ik(a+b)} \left( e^{ik(\alpha+\beta)/2} + e^{-ik(\alpha+\beta)/2} \right) = \\ &= 2E_0 e^{ik(a+b)} \cos[kd(\alpha + \beta)/2]. \end{aligned}$$

Поскольку излучение полосы некогерентное, надо складывать интенсивности:

$$\begin{aligned} dI_p &= |E_p|^2 d\alpha / \alpha_0 = 4E_0^2 \cos^2[kd(\alpha + \beta)/2] d\alpha / \alpha_0 = \\ &= 2I_0 (1 + \cos[kd(\alpha + \beta)]) d\alpha / \alpha_0, \end{aligned}$$

$$I_p = \int_{-\alpha_0/2}^{\alpha_0/2} dI_p = 2I_0 \left( 1 + \sin \left[ kd \left( \frac{\alpha_0}{2} + \beta \right) \right] \right) -$$

$$\begin{aligned}
 & -\sin \left[ kd \left( -\frac{\alpha_0}{2} + \beta \right) \right] / k\alpha_0 d) = \\
 & = 2I_0 \left( 1 + \frac{\sin u}{u} \cos kd\beta \right),
 \end{aligned}$$

где  $u = kd\alpha_0/2 = \pi d\alpha_0/\lambda$ .

Максимальное значение  $\cos kd\beta = +1$ , а минимальное значение  $\cos kd\beta = -1$ . Отсюда

$$I_{Pmax} = 2I_0(1 + \sin u/u),$$

$$I_{Pmin} = 2I_0(1 - \sin u/u).$$

Таким образом,

$$V = \frac{I_{max} - I_{min}}{I_{max} + I_{min}} = \left| \frac{\sin u}{u} \right| = \left| \frac{\sin \pi d\alpha_0/\lambda}{\pi d\alpha_0/\lambda} \right|.$$

В частности,  $V = 0$  при  $u = \pi$ , т. е. при  $\alpha_0 = \lambda/d$ . Отсюда виден способ измерения малых угловых величин.

1.2. (Задача 3.18.) Звездный интерферометр Майкельсона представляет собой интерференционную схему Юнга, в которой расстояние  $d$  между отверстиями может изменяться. Найти зависимость видности интерференционных полос в интерферометре Майкельсона от расстояния между отверстиями и длины волны  $\lambda$  при наблюдении: а) двойной звезды с угловым размером  $\alpha$  (каждая компонента двойной звезды может рассматриваться как точечный источник, светимости обеих компонент одинаковы); б) звезды с большим угловым размером  $\alpha$  (рассматривать ее как равномерно излучающий диск или даже как полосу, исправив результат).

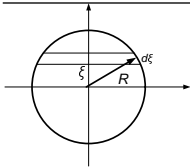
**Решение** а) Двойная звезда с угловым размером  $\alpha$ . Этому случаю соответствует решение задачи 3.7 для двух некогерентных источников. Для получения соответствующей формулы необходимо в выражении для интенсивности из задачи 3.7 заменить  $2d$  на  $d$ , а  $2h/a$  заменить на угол  $\alpha$ . Тогда интенсивность запишется в виде

$$I = 4I_0 \left( 1 + \cos \frac{kdx}{L} \cos \frac{kd\alpha}{2} \right).$$

Видность по определению

$$V = \left| \frac{I_{max} - I_{min}}{I_{max} + I_{min}} \right| = \cos \left| \frac{kd\alpha}{2} \right| = \cos \left| \frac{2\pi d\alpha}{2\lambda} \right| = \cos \left| \frac{\pi d\alpha}{\lambda} \right|.$$

б) Звезда с большим угловым размером  $\alpha$ . Для вычисления суммарной интен-



сивности от круга рассмотрим его как последовательность полос, находящихся на расстоянии  $\xi$  от центра и шириной  $d\xi$  (см. рис.). Тогда интенсивность от 2-х таких симметричных полос (см. пункт а)) можно записать в виде

$$dI = 4 \frac{I_0}{\pi R^2} \left( 1 + \cos \frac{kdx}{L} \cos \frac{k d\xi}{a} \right) 2\sqrt{R^2 - \xi^2} d\xi,$$

где  $a$  — расстояние до звезды, а  $R$  — ее радиус.

$$I = 4 \frac{I_0}{\pi R^2} \left\{ 4R^2 \int_0^1 \sqrt{1-t^2} dt + 4R^2 \int_0^1 \cos \frac{kdx}{L} \cos \frac{k dR}{a} t \sqrt{1-t^2} dt \right\}.$$

Первый интеграл равен  $\pi/4$ , а второй интеграл рассмотрим отдельно

$$I = 4 \frac{I_0}{\pi R^2} \left\{ \pi R^2 + 4R^2 \cos \frac{kdx}{L} \int_0^1 \cos \frac{k dR t}{a} \sqrt{1-t^2} dt \right\}.$$

Вспоминая определение функции Бесселя

$$J_n(x) = \frac{2 \left(\frac{x}{2}\right)^n}{\Gamma(\frac{1}{2})\Gamma(n + \frac{1}{2})} \int_0^1 (1-t^2)^{\frac{2n-1}{2}} \cos(xt) dt,$$

мы видим, что второе слагаемое можно свести к этой функции с  $n = 1$

$$\int_0^1 \cos \frac{k dR t}{a} \sqrt{1-t^2} dt = \frac{\Gamma(\frac{1}{2})\Gamma(\frac{3}{2})}{2 \frac{k dR}{2a}} J_1 \left( \frac{k dR}{a} \right) = \frac{\pi/2}{\pi d\alpha/\lambda} J_1 \left( \frac{\pi d\alpha}{\lambda} \right).$$

Собирая вместе оба члена, получим

$$I = 4I_0 \left\{ 1 + \frac{2\lambda}{\pi d\alpha} J_1 \left( \frac{\pi d\alpha}{\lambda} \right) \cos \frac{kdx}{L} \right\}.$$

Тогда видность

$$V = \left| \frac{2\lambda}{\pi d\alpha} J_1 \left( \frac{\pi d\alpha}{\lambda} \right) \right|$$

а)  $V = \left| \cos \frac{\pi \alpha d}{\lambda} \right|$ ; б)  $V = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \frac{\lambda}{\alpha d} J_1 \left( \frac{\pi \alpha d}{\lambda} \right)$ , где  $J_1$  — функция Бесселя.

1.3. (Задача 3.19.) В звездном интерферометре Майкельсона при наблюдении: а) двойной звезды (система Капелла на расстоянии 44,6 световых лет) и б) красного гиганта ( $\alpha$ -Бетельгейзе на расстоянии 652 световых года) видность интерференционных полос при увеличении расстояния между отверстиями ослабевает и при  $D = D_0$  обращается в нуль. Определить: а) расстояние  $\rho_0$  между компонентами двойной звезды ( $D_0 = 70,8$  см,  $\lambda = 5\,000$  Å) и б) диаметр красного гиганта ( $D_0 = 720$  см,  $\lambda = 6\,000$  Å).

Указание: первый корень функции Бесселя  $J_1(x)$  равен  $x_1 = 3,83\dots$ ,

$$J_1(x) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \cos(t - x \sin t) dt.$$

**Решение**

$$dI = 2I_0 (1 + \cos \phi(x, \xi)) \xi \cdot d\xi$$

$$\cos \phi(x, \xi) = \cos \left[ \left( \frac{x}{L} + \frac{\xi}{a} \right) kd \right]$$

$$\xi = 2\sqrt{R^2 - r^2} dr$$

$$I = 2I_0 \left\{ \frac{R^2}{2} 2\pi + 2\pi \int_{-R}^R \cos \left[ kd \left( \frac{x}{L} + \frac{\xi}{a} \right) \right] \xi d\xi \right\}$$

$$I = 2I_0 \left( \pi R^2 + \frac{2R^2}{\pi R^2} \int_{-R}^R \cos \left[ kd \left( \frac{x}{L} + \frac{\xi}{a} \right) \right] \sqrt{1 - \frac{\xi^2}{R^2}} d\xi \right)$$

$$= \frac{2}{\pi} \int_{-R}^R \cos \left( kd \frac{x}{L} \right) \cos \frac{kd\xi}{a} \sqrt{1 - \frac{\xi^2}{R^2}} \frac{d\xi}{R} - \int_{-R}^R \sin \left( kd \frac{x}{L} \right) \sin \frac{kd\xi}{a} \sqrt{1 - \frac{\xi^2}{R^2}} d\xi =$$

$$= \frac{4}{\pi} R \int_0^1 (1 - t^2) \cos \frac{kdR}{a} t dt \cdot \cos \frac{kd x}{L} =$$

$$= \frac{4}{\pi} \cos \frac{kd x}{L} \frac{a}{kd} \frac{\frac{kdR}{a}}{\Gamma(\frac{1}{2}) \cdot \Gamma(\frac{3}{2})} \cdot \Gamma\left(\frac{1}{2}\right) \cdot \Gamma\left(\frac{3}{2}\right) \cdot J_1\left(\frac{kdR}{a}\right)$$

$$J_n(x) = \frac{2\left(\frac{x}{2}\right)^n}{\Gamma\left(\frac{1}{2}\right) \cdot \Gamma\left(n + \frac{1}{2}\right)} \int_0^1 (1 - t^2)^{\frac{2n-1}{2}} \cos x t dt$$

$$V = \frac{1}{2\sqrt{\pi}} \frac{\lambda}{\alpha d} J_1\left(\frac{\pi \alpha d}{\lambda}\right)$$

а)  $1,6 \cdot 10^6$  км; б)  $6,2 \cdot 10^8$  км.