

### Задача

Экспонирование голограммы осуществляется плоским пучком с длиной волны  $\lambda$ , а восстановление – точечным источником с длиной волны  $\lambda' = \gamma\lambda$ . Предмет расположен на расстоянии  $a$  от голограммы. Источник восстанавливающего пучка  $v'$  находится в точке  $(x'_0, z'_0) = (0, -f)$ . Определить положение и размеры действительного изображения.

### Решение:

Рассмотрим случай горизонтального опорного пучка  $v$ . Тогда

$$v(z, t) = B e^{i(kz - \omega t)}, \quad v'(z, t) = B' \exp i \left( k' \frac{x^2}{2(z - z'_0)} + k'z - \omega't \right).$$

Рассмотрим точку предмета с координатами  $(x_u, -a)$ . Предметная волна от точечного источника во всем пространстве с точностью до постоянной фазы:

$$u(x, z, t) = A \exp i \left( k \frac{(x - x_u)^2}{2(z + a)} + kz - \omega t \right),$$

а в плоскости голограммы:

$$u(x, 0, t) = A \exp i \left( k \frac{(x - x_u)^2}{2a} - \omega t \right).$$

Часть  $E_1 = u^* v v'$  волны при восстановлении, сразу за голограммой (при  $z = +0$ ), равна:

$$E_1(x, 0, t) = u^*(x) v(x) v'(x, t) = A B B' \exp i \left( -k \frac{(x - x_u)^2}{2a} + k' \frac{x^2}{2f} - \omega't \right).$$

Представим фазу полученной волны в виде

$$-k' \frac{\gamma(x - x_u)^2}{2a} + k' \frac{x^2}{2f} - c k' t = k' \left( -\frac{\gamma(x - x_u)^2}{2a} + \frac{x^2}{2f} - ct \right).$$

Слагаемое  $k' \left( -\frac{\gamma(x - x_u)^2}{2a} - ct \right)$  – это фаза, которую в плоскости  $z = 0$  имеет пучок лучей, идущих слева направо и сходящихся в точке  $(x, z) = (x_u, +a/\gamma)$ . При  $z > 0$  та же фаза записывается как  $k'z + k' \frac{(x - x_u)^2}{2(z - a/\gamma)} - \omega't$ . Слагаемое  $k' \frac{x^2}{2f}$  характеризует изменение хода этих лучей при прохождении рассеивающей линзы с фокусным расстоянием  $f$ , установленной в плоскости  $z = 0$ .

Тогда понятно, что ход лучей от линзы при  $z > 0$  такой же, как при формальном построении изображения предмета. Положение  $b$  изображения подчиняется формуле тонкой линзы \*:

$$-\frac{\gamma}{a} + \frac{1}{b} = -\frac{1}{f} \rightarrow b = \frac{af}{\gamma f - a}.$$

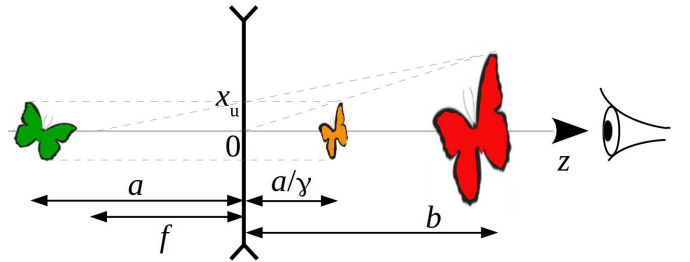
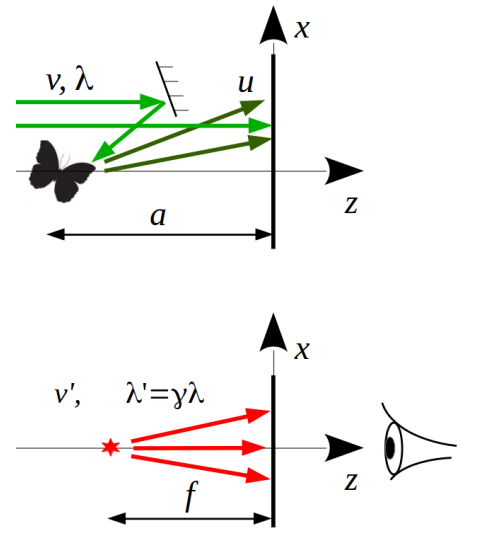
\*По умолчанию предмет находится слева от линзы на расстоянии  $d_1$ , изображение справа на расстоянии  $d_2$ , линза собирающая с фокусным расстоянием  $\tilde{f}$ , Тогда уравнение линзы:

$$\frac{1}{d_1} + \frac{1}{d_2} = \frac{1}{\tilde{f}}.$$

В нашем случае предмет справа ( $d_1 = -\frac{a}{\gamma}$ ), линза рассеивающая ( $\tilde{f} = -f$ ):

$$-\frac{\gamma}{a} + \frac{1}{b} = -\frac{1}{f} \rightarrow b = \frac{af}{\gamma f - a},$$

где при  $b > 0$  изображение располагается справа.



Если  $\gamma f > a$ , то  $b > 0$  и это изображение является действительным псевдоскопическим, так как в нем сосредоточено фактическое поле, от которого исходят лучи в глаз наблюдателя.

Параметры изображения можно получить также, переписав выражение для фазы волны:

$$k' \left( -\frac{\gamma(x - x_u)^2}{2a} + \frac{x^2}{2f} - ct \right) = k' \left( -\frac{(x - \varkappa x_u)^2}{2b} - ct + \text{const} \right),$$

где  $b = \frac{af}{\gamma f - a}$ , а  $\varkappa = \gamma \frac{b}{a} = \frac{\gamma}{\gamma - \frac{a}{f}}$ .

При  $z > 0$  поле, удовлетворяющее волновому уравнению и краевому условию, равно

$$E_1(x, z, t) = ABB' \exp ik' \left( \frac{(x - \varkappa x_u)^2}{2(z - b)} + z - ct + \text{const} \right).$$

Эта фаза описывает сферическую волну с источником в точке  $(x'_u, z'_u) = (\varkappa x_u, +b)$ , распространяющуюся вправо от голограммы.

Координаты  $(x_u, -a)$  относятся к некоторой точке предмета. Изображение любой другой точки предмета определяется по тем же правилам. Тогда нетрудно понять, что размер действительного изображения по  $x$  умножается на коэффициент  $\varkappa$ , а по  $z$  уменьшается в  $(\gamma - a/f)$  раз.

*Примечание.* Во многих учебных материалах по голографии (см., например, на стр. 8 в предисловии к книге М. Франсона “Голография” М.: Мир, 1972) ошибочно утверждается, что увеличение составляет  $\frac{\lambda'}{\lambda}$ . Решение данной задачи показывает, что увеличение  $\varkappa$  достигается не столько за счет увеличения длины волны  $\lambda'$ , сколько выбором подходящего положения  $f$  точечного источника восстанавливающего пучка. В частности, в случае плоского восстанавливающего пучка ( $f \rightarrow \infty$ ) увеличение  $\varkappa$  равно 1 независимо от величины  $\frac{\lambda'}{\lambda}$  (что, кстати, отмечено в той же книге Франсона на стр. 130).