

#### Розділ. 4. Динамічна голографія.

**Лекція 4-1(11). Типи голограм та методи їх запису. Дифракційна ефективність амплітудних і фазових голограм.**

*Фізичні принципи голографії. Амплітуда результуючого коливання  $A$  визначається виразом:*

$$A^2 = a_1^2 + a_2^2 + 2a_1a_2 \cos \delta \quad (1)$$

де  $a_1$  та  $a_2$  - амплітуди інтерферуючих хвиль;  $\delta$  - різниця фаз між ними, причому

$\delta = \psi_1 - \psi_2 = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta$ ,  $\psi_1$  та  $\psi_2$  - початкові значення фаз відповідних коливань,  $\Delta$  - здобута різниця

ходу. Радіуси кілець з максимальною інтенсивністю можна отримати із співвідношення

$$r_m^2 = (l + m\lambda)^2 - l^2 = 2ml\lambda + m^2\lambda^2 \quad (2)$$

де  $r_m = OK$ ;  $l + m\lambda = MK$ ;  $m$  - порядок інтерференції,  $m = 0, 1, 2, \dots$

*Рівняння голограми. комплексна амплітуда опорної хвилі записується у вигляді  $A_0 = \exp(-i\alpha x)$ , де  $\alpha = (2\pi / \lambda) \sin \theta$ . Комплексна амплітуда предметної хвилі визначається виразом  $A_n = a_n(x, y) \exp[i\Phi(x, y)]$ . Сумарна комплексна амплітуда світлового поля у площині середовища дається:*

$$A = A_0 + A_n = a_0 \exp(-i\alpha x) + a_n(x, y) \exp[i\Phi(x, y)] \quad (3)$$

Результуючий розподіл

$$\begin{aligned} J(x, y) &\approx a_0^2 + a_n^2(x, y) + a_0 \exp(i\alpha x) a_n(x, y) \exp[i\Phi(x, y)] + \\ &+ a_0 \exp(-i\alpha x) a_n(x, y) \exp[-i\Phi(x, y)] = \\ &a_0^2 + a_n^2(x, y) + \sqrt{2} a_0 a_n(x, y) \cos[\alpha x + \Phi(x, y)] \end{aligned} \quad (4)$$

Для опису голографічного процесу зручно записати прямолінійну ділянку характеристичної кривої у вигляді наступної залежності:  $D = \gamma \lg H$ , або через енергетичне пропускання  $\lg\left(\frac{1}{T}\right) = \gamma \lg H$ .

Таким чином,  $T(x, y) = J^{-\gamma}(x, y)$ , де  $J(x, y)$  - інтенсивність випромінювання на ділянці середовища з координатами  $x$  та  $y$ ;  $\gamma$  - фактор контрастності середовища;  $T(x, y)$  - коефіцієнт пропускання. Для амплітудного коефіцієнта пропускання залежність від пропускання і інтенсивність випромінювання записується наступним чином:

$$t(x, y) = \sqrt{T(x, y)} \approx [J(x, y)]^{-\gamma/2} \quad (5)$$

Для голографічного процесу властивості реєструючого середовища зручно представляти у вигляді кривої залежності  $t(x, y) = f(H)$ , як представлено на **рис. 4б**.

$$\text{В межах } H' - H'' \text{ маємо } t = t_0 + kJ(x, y)\tau \quad (6)$$

де  $\tau$  - час експозиції. В (6) коефіцієнт  $k$  визначає нахил прямолінійної ділянки (для негативного запису, якому відповідає рис. 4б, коефіцієнт  $k < 0$ ). Отримаємо

$$\begin{aligned}
t(x, y) &\sim \{a_0^2 + a_n^2(x, y) + 2a_0a_n(x, y)\cos[\alpha x + \Phi(x, y)]\}^{-\gamma/2} \sim \\
&(a_0^2)^{-\gamma/2} \left\{1 + \frac{a_n^2(x, y)}{a_0^2} + 2\frac{a_n(x, y)}{a_0}\cos[\alpha x + \Phi(x, y)]\right\}^{-\gamma/2} \sim \\
&a_0^{-\gamma} \left\{1 - \frac{\gamma}{2} \frac{a_n^2(x, y)}{a_0^2} + \gamma \frac{a_n(x, y)}{a_0}\cos[\alpha x + \Phi(x, y)]\right\}
\end{aligned} \quad (7)$$

Винесемо за дужки  $(1/2)a_0^2$  та опускаючи постійний множник  $(1/2)a_0^{-(\gamma+2)}$ , можна записати

$$\begin{aligned}
t(x, y) &\sim 2a_0^2 - \gamma a_n^2(x, y) - \\
&- \gamma a_0 a_n(x, y) \exp(-i\alpha x) \exp[-i\Phi(x, y)] - \\
&- \gamma a_0 a_n(x, y) \exp(i\alpha x) \exp[i\Phi(x, y)]
\end{aligned} \quad (8)$$

**вираз (8) є рівнянням голограми.** Зручно використати  $\gamma = -2$ . Тоді маємо по (5)

$$t(x, y) = \sqrt{T(x, y)} \approx [J(x, y)] \quad (9)$$

Зробив просвічуючи голограму, отримаємо, що хвильове поле за голограмою описується виразом:

$$\begin{aligned}
I &\sim E_0 2a_0^2 - E_0 \gamma a_n^2(x, y) - \\
&- E_0 \gamma a_0 a_n(x, y) \exp(-i\alpha x) \exp[-i\Phi(x, y)] - \\
&- E_0 \gamma a_0 a_n(x, y) \exp(i\alpha x) \exp[i\Phi(x, y)]
\end{aligned} \quad (10)$$

комплексні амплітуди предметної та опорної хвиль  $A_n = a_n \exp(i\varphi_n)$  та  $A_0 = a_0 \exp(i\varphi_0)$ , де  $\varphi_n$  та  $\varphi_0$  – фази хвиль. При когерентності коливань в площині середовища вираз для інтенсивності

$$\begin{aligned}
J(x, y) &= (A_n + A_0)^2 = (a_n + a_0)(a_n^* + a_0^*) = \\
&a_n^2 + a_0^2 + A_n A_0^* + A_0 A_n^*
\end{aligned} \quad (11)$$

Підставимо у (6) значення  $J(x, y)$  з (11). Тоді для амплітудного пропускання голограми отримаємо

$$t = t_0 + k\tau(a_n^2 + a_0^2) + k\tau A_n A_0^* + k\tau A_0 A_n^* \quad (12)$$

Тут  $k$  відповідає нахилу прямої ділянки. На етапі відновлення маємо розподіл комплексних амплітуд

$$A_0 t = [t_0 + k\tau(a_n^2 + a_0^2)]A_0 + k\tau a_0^2 A_n + k\tau A_0^2 A_n \quad (13)$$

**Структура голограми.** інтенсивність змінюється по синусоїдальному закону, який можна отримати із розгляду трикутника  $A_2 C_2 D$ :  $A_2 C_2 = 2d$ ,  $A_2 D = d$  та

$$d = \lambda / 2n \sin \theta \quad (14)$$

Вираз (14) представляє собою умову Брегга

**Класифікація голограм.** Для класифікації голограм використовують параметр (Кука- Кляйна)

$$Q = 2\pi\lambda d(n\Lambda^2) \quad (15)$$

де  $n$  - середній коефіцієнт заломлення шару;  $d$  - товщина шару,  $\lambda$  - довжина хвилі;  $\Lambda$  - відстань між інтерференційними площинами. Звичайно товстими (об'ємними) голограмами вважаються ті, в яких  $Q > 10$  і, навпаки, тонкою (плоскою) вважається голограма, в якій  $Q < 1$ .