Интерференция на светлината – определение, необходими условия. Интерференция от два източника – опит на Юнг

Интерференция на светлината – определение, необходими условия

Интерференцията на светлината е едно от първите наблюдавани явления, които доказват вълновия ѝ характер. Условието, необходимо за да се наблюдава интерференция от два (или повече) светлинни източника, е същото както и за всички други вълни – те трябва да са кохерентни. Тогава в дадена точка от пространството ще се наслагват хармонични трептения с еднакви честоти и за амплитудата на резултантното трептение ще получим:

(1)
$$A^2 = A_1^2 + A_2^2 + 2A_1A_2\cos\Delta\Phi$$
,

а фазовата разлика $\Delta\Phi$ няма да зависи от времето. Ако използваме величината интензитет I на вълната (звукова, светлинна и др., $(I\sim A^2)$), можем да запишем (1) като:

(2)
$$I = I_1 + I_2 + 2\sqrt{I_1 I_2} \cos \Delta \Phi$$
,

т.е. интензитетът на светлината във всяка точка зависи само от фазовата разлика на двете вълни в тази точка. Тази фазова разлика (в случая на синхронизирани източници, $\phi_1 = \phi_2$) се дава с:

(3)
$$\Delta \Phi = (k_2 x_2 - k_1 x_1) + (\varphi_1 - \varphi_2) = k_2 x_2 - k_1 x_1$$
.

Ако двете вълни се разпространяват в една и съща среда с коефициент на пречупване n, скоростите им на разпространение ще бъдат равни $(v_1=v_2=v=c/n)$, вълновите числа също ще са равни $(k_1=k_2=k=\omega/v=\omega n/c)$ и (3) ще придобие познатия ни вид:

$$\Delta \Phi = k (x_2 - x_1) = \frac{\omega}{c} (nx_2 - nx_1) = \frac{2\pi f}{c} (nx_2 - nx_1) = \frac{2\pi}{\lambda} (nx_2 - nx_1) = \frac{2\pi}{\lambda} (l_2 - l_1) = \frac{2\pi}{\lambda} \Delta,$$

като тук Δ е разликата в оптичните пътища l_1 и l_2 на двете вълни, а λ – дължината на светлинната вълна във вакуум. Ако светлината се разпространява във вакуум (или въздух), n=1 и оптичните пътища на двете вълни съвпадат с геометричните им пътища. Ако двете вълни се разпространяват в различни среди, с коефициенти на пречупване n_1 и n_2 , преди точката, в която се наслагват, разликата в оптичните им пътища ще бъде $\Delta = n_2 x_2 - n_1 x_1$. Условията за максимум и минимум на интензитета I са същите, които изведохме за интерференция на механични вълни (но тук Δ е разликата в оптичните пътища):

$$(4) \Delta = 2m\frac{\lambda}{2} - \max,$$

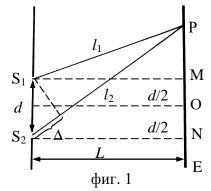
(5)
$$\Delta = (2m+1)\frac{\lambda}{2} - \min,$$

т.е. в точките, за които е изпълнено (4), ще се наблюдава увеличаване на интензитета (2) на светлината (интерференчен максимум), а в тези, за които е изпълнено (5) – намаляване на интензитета (2) на светлината (интерференчен минимум). Следователно, интерференция на светлината е явление, при което се наблюдава преразпределение на интензитета на светлината в пространството, вследствие наслагване на кохерентни светлинни вълни.

Интерференция от два източника – опит на Юнг

Ще разгледаме като пример класическия опит на интерференция от два процепа (фиг. 1), осъществен за първи път от английския физик Т. Юнг през 1803 г. За да получи кохерентни светлинни източници, той разделил светлината от един източник \mathbf{S} (който не е показан на фиг.

1) на две части, като я насочил към екран с два тесни процепа S_1 и S_2 , разположени на малко разстояние d един от друг. Процепите действат като два източника на кохерентни вълни с еднаква кръгова честота ω . На разстояние L зад екрана с процепите се поставя екран E, върху който се наблюдава интерференчната картина. Точката O на екрана се намира срещу средата на разстоянието d между процепите, следователно оптичните пътища на двете вълни от S_1 и S_2 до O са еднакви и в тази точка ще се наблюдава интерференчен максимум ($\Delta=0$, $\Delta\Phi=0$, $\cos\Delta\Phi=1$). В произволна σ 0 г. σ 1 от екрана, намираща се на разстояние σ 3 от σ 4 от σ 5 от екрана, намираща се на разстояние σ 6 от σ 6 от σ 7. О (σ 8 от σ 9 от екрана, намираща се на



отслабване на интензитета на светлината, в зависимост от разликата Δ в оптичните пътища l_1 и l_2 на двете вълни от източниците S_1 и S_2 до тази точка. Интерференчната картина, която се наблюдава,

представлява редуващи се светли и тъмни ивици, разположени на еднакво разстояние от двете страни на централна светла ивица.

Опитът на Юнг е извършен във въздух (n=1), затова оптичните пътища на двете вълни съвпадат с геометричните и можем да ползваме геометрични зависимости за определяне на Δ . Трябва да отбележим още две важни особености: разстоянието d между процепите трябва да е много по-малко от разстоянието L до екрана, за да се наблюдава интерференчна картина; интерференчните линии се наблюдават ясно само на малки разстояния x от централния максимум. Първата особеност ни позволява да считаме че разстоянията l_1 и l_2 са почти равни ($l_1 \approx l_2$), а втората ни дава основание да примем, че тези разстояния са почти равни на L ($l_1 \approx l_2 \approx L$).

За да намерим разликата $\Delta = l_2 - l_1$, ще разгледаме правоъгълните триъгълници $S_1 MP$ и $S_2 NP$:

$$\begin{aligned} &l_1^2 = L^2 + \left(x - \frac{d}{2}\right)^2 \\ &l_2^2 = L^2 + \left(x + \frac{d}{2}\right)^2 \\ &l_2^2 - l_1^2 = \left(l_2 + l_1\right)\left(l_2 - l_1\right) \end{aligned}$$

$$2L\Delta = \left(x + \frac{d}{2}\right)^2 - \left(x - \frac{d}{2}\right)^2 = 2xd$$

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

Ако разстоянието x е такова, че $\Delta = 2m\frac{\lambda}{2}$, в **т. Р** ще наблюдаваме интерференчен максимум:

$$\frac{x_{\text{max}}d}{L} = 2m\frac{\lambda}{2}$$
(6) $x_{\text{max}} = m\frac{\lambda L}{d}$,

т.е. на разстояния (6) от централния максимум ще наблюдаваме максимумите от порядък 1, 2, 3 ... (за $\mathbf{m=1, 2, 3}$...). Ако разстоянието \mathbf{x} е такова, че $\Delta = (2m+1)\frac{\lambda}{2}$, в $\mathbf{t. P}$ ще наблюдаваме интерференчен минимум:

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

т.е. на разстояния (7) от централния максимум ще наблюдаваме минимумите от порядък $1, 2, 3 \dots$ (за $m=1, 2, 3 \dots$).

Разстоянието между два съседни минимума или максимума от интерференчната картина се нарича широчина на интерференчната ивица. Лесно може да се покаже от (6) и (7), че това разстояние е едно и също, независимо от поредния номер \mathbf{m} на максимума или минимума. Разстоянието Δx_{max} между два съседни максимума с поредни номера \mathbf{m} и $\mathbf{m+1}$, е:

$$\Delta x_{\text{max}} = (m+1)\frac{\lambda L}{d} - m\frac{\lambda L}{d} = \frac{\lambda L}{d}$$

и не зависи от т, а между два съседни минимума:

$$\Delta x_{\min} = \frac{\left(2\left(m+1\right)+1\right)}{2}\frac{\lambda L}{d} - \frac{\left(2m+1\right)}{2}\frac{\lambda L}{d} = \frac{\left(2m+3\right)}{2}\frac{\lambda L}{d} - \frac{\left(2m+1\right)}{2}\frac{\lambda L}{d} = \frac{\lambda L}{d}.$$

Виждаме, че:

(8)
$$\Delta x = \Delta x_{\min} = \Delta x_{\max} = \frac{\lambda L}{d}$$
.

От (8) следва също, че ако разстоянието d между процепите е голямо ($d \approx L$) отделните ивици ще бъдат неразличими, тъй като за видимата светлина $\lambda \approx 10^{-7}$ m и Δx ще бъде от същия порядък. Ето защо, за да се наблюдава интерференчна картина, е необходимо да бъде изпълнено условието d << L.