

# Білет 10

## 1). Фундаментальний розв'язок хвильового рівняння в 3-вимірному просторі. Розв'язок задачі Коші.

Загальний вигляд хвильового рівняння:  $\square_n u(x, t) = f(x, t)$ ,  $\square_n = \frac{\partial^2}{\partial t^2} - a^2 \Delta_n$ .

Фундаментальний розв'язок – це розв'язок рівняння:  $\square_n \varepsilon_n = \delta(x, t)$

$F_x | \partial_t^2 \varepsilon_n(x, t) - a^2 \Delta_n \varepsilon_n(x, t) = \delta(x, t)$  – діємо перетворенням Фур'є

$$F_x[\varepsilon_n(x, t)] = \tilde{\varepsilon}_n(k, t)$$

$$\partial_t^2 \tilde{\varepsilon}_n(k, t) - a^2 |k|^2 \tilde{\varepsilon}_n(k, t) = 1(k) \delta(t)$$

$$\tilde{\varepsilon}_n(k, t) = \theta(k) z(t)$$

$$\begin{cases} z'' + a^2 |k|^2 z = 0 \\ z(0) = 0 \\ z'(0) = 0 \end{cases} \quad \begin{cases} z(t) = A \sin a|k|t + B \cos a|k|t \\ z(0) = B = 0 \\ z'(0) = Aa|k| = 1 \end{cases} \Rightarrow A = \frac{1}{a|k|}$$

$$z(t) = \frac{\sin a|k|t}{a|k|}; \quad \tilde{\varepsilon}_n(k, t) = \frac{\theta(t) \sin a|k|t}{a|k|}$$

$$\varepsilon_n(x, t) = F_x^{-1}[\tilde{\varepsilon}_n(k, t)] = \frac{\theta(t)}{(2\pi)^n} \int_{\mathbb{R}^n} \frac{\sin a|k|t}{a|k|} e^{-i(k,x)} dk$$

– фундаментальний розв'язок хвильового рівняння для n-вимірного випадку.

Для трьохвимірного випадку: n = 3:

$dk = |k|^2 d|k| \sin \theta d\theta d\varphi$ ,  $(k, x) = |k||x| \cos \theta$ . Отже,

$$\varepsilon_3(x, t) = \frac{\theta(t)}{(2\pi)^3} \int_0^\infty \frac{|k|^2 d|k|}{a|k|} \int_0^{2\pi} d\varphi \int_0^\pi e^{-i|k||x| \cos \theta} \sin \theta d\theta \sin a|k|t$$

$$I = \int_0^\pi e^{-i|k||x| \cos \theta} \sin \theta d\theta = |\cos \theta = y| = \int_{-1}^1 e^{-i|k||x|y} dy = \frac{e^{-i|k||x|} - e^{i|k||x|}}{-i|k||x|} = 2 \frac{\sin |k||x|}{|k||x|}$$

$$\varepsilon_3(x, t) = \frac{\theta(t)}{(2\pi)^3} 2\pi \int_0^\infty \frac{|k|^2 d|k|}{a|k|} 2 \frac{\sin |k||x|}{|k||x|} \sin a|k|t = \frac{\theta(t)}{4\pi^2 |x| a} \int_0^\infty [\cos |k|(at - |x|) - \cos |k|(at + |x|)] d|k| = \int_0^\infty \cos kx dk = \frac{1}{2} \int_{-\infty}^\infty e^{ikx} dk = \pi \delta(x) = \frac{\theta(t)}{4\pi^2 |x| a} \pi [\delta(at - |x|) - \delta(at + |x|)],$$

оскільки останній доданок в дужках не нуль тільки в точці  $t = -\frac{|x|}{a}$ , а в нас  $t > 0$ , тому фундаментальний розв'язок має вигляд:

$$\varepsilon_3(x, t) = \frac{\theta(t) \delta(at - |x|)}{4\pi |x| a}$$

**Задача Коші:**

$$\begin{cases} \square_n U(x, t) = f(x, t), & x \in \mathbb{R}^n, t > 0 \\ U(x, 0) = U_0(x) \\ U_t(x, 0) = U_1(x) \end{cases}$$

$$U(x, t) = (\varepsilon_n * f)(x, t)$$

Доповнимо функцію, що є розв'язком, від'ємним часом

$$\tilde{U}(x, t) = \theta(t) U(x, t) \quad \text{Знаходимо похідні: } \partial_t \tilde{U} = \delta(t) U(x, t) + \theta(t) \partial_t U(x, t).$$

$$\text{Друга похідна: } \partial_t^2 \tilde{U} = \delta'(t) U_0(x) + \delta(t) \partial_t U(x, t) + \theta(t) \partial_t^2 U(x, t)$$

$$\square_n \tilde{U}(x, t) = \partial_t^2 \tilde{U} - a^2 \Delta_n \tilde{U} = \delta'(t) U_0(x) + \delta(t) U_1(x) + \theta(t) \square_n U(x, t) \Rightarrow$$

$$\square_n \tilde{U}(x, t) = \delta'(t)U_0(x) + \delta(t)U_1(x) + \theta(t)f(x, t) \equiv F(x, t)$$

$$\square_n \tilde{U}(x, t) = F(x, t) \Rightarrow U(x, t) = \varepsilon_n * F = \varepsilon_n * (\theta(t)f(x, t) + \delta'(t)U_0(x) + \delta(t)U_1(x)) =$$

$$\int_0^t ds \int_{\square^n} dy \varepsilon_n(x-y, t-s) f(y, s) + \int_{\square^n} dy \varepsilon_n(x-y, t) U_1(y) + \int_{\square^n} dy \varepsilon_n'(x-y, t) U_0(y)$$

$\varepsilon_1 \rightarrow$  формула \_ Д'Аламбера

При підстановці:  $\varepsilon_2 \rightarrow$  формула \_ Пуассона

$\varepsilon_3 \rightarrow$  формула \_ Кірхгофа

Конкретизуємо для  $n = 3$ :

$$U(x, t) = \frac{1}{4\pi a^2} \int_{|x-y| \leq at} \frac{f(y, t - \frac{|x-y|}{a})}{|x-y|} d^3y + \frac{1}{4\pi a^2} \int_{|x-y|=at} U_1(x) dS_y + \frac{1}{4\pi a^2} \frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{1}{t} \int_{|x-y| \leq at} U_0(x) dS_y \right)$$

$dS_y$  – диференціал поверхні сфери

Доведення: Беремо перетворення Фур'є:

$$F_x \mid \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} - a^2 \Delta_n \right) U(x, t) = f(x, t), \quad x \in \mathbb{R}^n, \quad t > 0$$

$$\mid U(x, 0) = U_0(x), \quad U_t(x, 0) = U_1(x), \quad x \in \mathbb{R}^n$$

$$\left( \frac{d^2}{dt^2} + a^2 |\xi|^2 \right) F_x[U](\xi, t) = F_x[f](\xi, t)$$

$$F_x[U(x, 0)] = F_x[U_0](\xi), \quad F_x[U_t(x, 0)] = F_x[U_1](\xi)$$

Білет 10

$$\textcircled{1}. \quad \begin{cases} u_{tt} - a^2 \Delta u = \delta(x) g(t), & x = \{x_1, x_2, x_3\} \in \mathbb{R}^3, t > 0 \\ u(x, 0) = u_t(x, 0) = 0, & x \in \{x_1, x_2, x_3\} \in \mathbb{R}^3 \end{cases}$$

Розв'язок задачі Коші:  $u(x, t) = (E_3 * F)(x, t)$

$$F(x, t) = f(x, t)\theta(t) + u_1(x)\delta(t) + u_0(x)\delta'(t) = f(x, t)\theta(t)$$

$$u(x, t) = \frac{1}{4\pi a^2} \int_{|x-y| \leq at} \frac{\delta(y) g(t - \frac{|x-y|}{a})}{|x-y|} d^3y + \frac{1}{4\pi a^2} \int_{|x-y|=at} 0 \cdot dS_y + \frac{1}{4\pi a^2} \frac{\partial}{\partial t} \left( \frac{1}{t} \int_{|x-y|=at} 0 \cdot dS_y \right) =$$

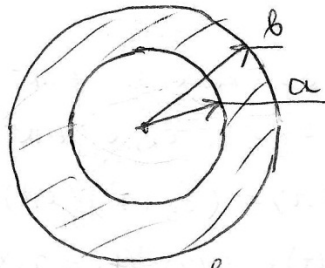
$$= \frac{1}{4\pi a^2} \int_{|x-y| \leq at} \frac{\delta(y) g(t - \frac{|x-y|}{a})}{|x-y|} dy_1 dy_2 dy_3; \quad |x-y| = \sqrt{(x_1-y_1)^2 + (x_2-y_2)^2 + (x_3-y_3)^2}$$

$$u(x, t) = \frac{1}{4\pi a^2} \frac{g(t - \frac{|x|}{a})}{|x|}, \quad \begin{matrix} |x| \leq at \\ |x| = \sqrt{x_1^2 + x_2^2 + x_3^2} \end{matrix}$$

2). Задача Діріхле для рівняння Лапласа в кулі

Білет 10

$$\textcircled{2} \begin{cases} \Delta u(r, \theta, \varphi) = 0 \\ u(a, \theta, \varphi) = A + B \cos \theta \\ u(b, \theta, \varphi) = 0 \end{cases}$$



Розв'язок:

Загальний розв'язок:  $u(r, \theta, \varphi) = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^l (A_{lm} r^l + B_{lm} r^{-(l+1)}) Y_{lm}(\theta, \varphi)$

Замінемо крайові умови через сферичні  $\varphi$ -ї:  $u(a, \theta, \varphi) = \sqrt{4\pi} A Y_{00} + \sqrt{\frac{4\pi}{3}} B Y_{10}$

$$\text{Отже, } \begin{cases} u(a, \theta, \varphi) = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^l (A_{lm} a^l + B_{lm} a^{-(l+1)}) Y_{lm}(\theta, \varphi) = \sqrt{4\pi} A Y_{00} + \sqrt{\frac{4\pi}{3}} B Y_{10}; \\ u(b, \theta, \varphi) = \sum_{l=0}^{\infty} \sum_{m=-l}^l (A_{lm} b^l + B_{lm} b^{-(l+1)}) Y_{lm}(\theta, \varphi) = 0 \end{cases}$$

$$\Rightarrow \begin{cases} A_{lm} a^l + B_{lm} a^{-(l+1)} = \sqrt{4\pi} A \delta_{l,0} \delta_{m,0} + \sqrt{\frac{4\pi}{3}} B \delta_{l,1} \delta_{m,0} \\ A_{lm} b^l + B_{lm} b^{-(l+1)} = 0 \Rightarrow B_{lm} = -A_{lm} b^{2l+1} \end{cases}$$

$$A_{lm} (a^l + b^{2l+1} a^{-l-1}) = \sqrt{4\pi} A \delta_{l,0} \delta_{m,0} + \sqrt{\frac{4\pi}{3}} B \delta_{l,1} \delta_{m,0}$$

$$A_{00} = \frac{\sqrt{4\pi} A}{1 + b/a}; \quad B_{00} = \frac{\sqrt{4\pi} b A}{1 + b/a}; \quad A_{10} = \frac{\sqrt{\frac{4\pi}{3}} B}{a^1 + b^3/a^2}; \quad B_{10} = \frac{\sqrt{\frac{4\pi}{3}} B b^3}{a + b^3/a^2}$$

Для  $(l, m) \neq (0, 0); (1, 0)$

$$\begin{cases} A_{lm} a^l + B_{lm} a^{-(l+1)} = 0 \\ A_{lm} b^l + B_{lm} b^{-(l+1)} = 0 \end{cases}$$

$$\Delta = a^l b^{-(l+1)} - b^l a^{-(l+1)} \neq 0 \Rightarrow A_{lm} = B_{lm} = 0.$$

В-гв:  $u(r, \theta, \varphi) = \left( A_{00} + \frac{B_{00}}{r} \right) Y_{00} + \left( A_{10} r + \frac{B_{10}}{r^2} \right) Y_{10}$

$$A_{00} = \frac{2aA\sqrt{\pi}}{a+b} \quad B_{00} = \frac{2abA\sqrt{\pi}}{a+b} \quad A_{10} = 2\sqrt{\frac{\pi}{3}} \frac{a^2 B}{a^3 + b^3} \quad B_{10} = 2\sqrt{\frac{\pi}{3}} \frac{a^2 b^3 B}{a^3 + b^3};$$

3). Звести до канонічного вигляду

Білет 10

3). Звести до канонічного вигляду  $y''_{xx} + 2y''_{xy} = 0$

$\Delta = -xy$

а).  $\Delta = 0$  - параболічний тип  $\Rightarrow x=0$  або  $y=0$ , тобто маємо канонізоване рівняння  $u''_{xx} = 0$  або  $u''_{yy} = 0$ .

б).  $\Delta = -xy > 0$  - гіперболоічний тип,  $\Rightarrow xy < 0$

а).  $\begin{cases} x < 0 \\ y > 0 \end{cases} \frac{dy}{dx} = \pm \frac{\sqrt{-x}}{\sqrt{y}} \Rightarrow \int \sqrt{y} dy = \pm \int \sqrt{-x} dx \Rightarrow \frac{2}{3} y^{3/2} = \pm \frac{2}{3} (-x)^{3/2} + C_{1,2}$

$\Rightarrow \begin{cases} \xi = \frac{2}{3} y^{3/2} + \frac{2}{3} (-x)^{3/2} & \xi_x = -(-x)^{1/2} & \xi_y = y^{1/2} \\ \eta = \frac{2}{3} y^{3/2} - \frac{2}{3} (-x)^{3/2} & \eta_x = (-x)^{1/2} & \eta_y = y^{1/2} \end{cases}$

$u_x = u_\xi \xi_x + u_\eta \eta_x = \sqrt{-x} (u_\eta - u_\xi)$

$u_{xx} = -\frac{1}{2\sqrt{-x}} (u_\eta - u_\xi) + \sqrt{-x} (u_{\eta\eta} \eta_x + u_{\eta\xi} \xi_x - u_{\xi\xi} \xi_x - u_{\xi\eta} \eta_x) =$   
 $= \frac{u_\xi - u_\eta}{2\sqrt{-x}} + \sqrt{-x} (u_{\eta\eta} \sqrt{-x} - u_{\eta\xi} \sqrt{-x} + u_{\xi\xi} \sqrt{-x} - u_{\xi\eta} \sqrt{-x}) =$   
 $= \frac{u_\xi - u_\eta}{2\sqrt{-x}} - x (u_{\eta\eta} + u_{\xi\xi} - 2u_{\eta\xi})$

$u_y = u_\xi \xi_y + u_\eta \eta_y = \sqrt{y} (u_\xi + u_\eta); u_{yy} = \frac{u_\xi + u_\eta}{2\sqrt{y}} + \sqrt{y} (u_{\xi\xi} \xi_y + u_{\xi\eta} \eta_y + u_{\eta\xi} \xi_y + u_{\eta\eta} \eta_y) =$   
 $= \frac{u_\xi + u_\eta}{2\sqrt{y}} + (u_{\xi\xi} + 2u_{\xi\eta} + u_{\eta\eta}) \sqrt{y}$ ; Підставимо у вихідне рівняння:

$\frac{y}{2\sqrt{-x}} (u_\xi - u_\eta) - yx (u_{\eta\eta} + u_{\xi\xi} - 2u_{\eta\xi}) + \frac{x}{2\sqrt{y}} (u_\xi + u_\eta) + yx (u_{\xi\xi} + 2u_{\xi\eta} + u_{\eta\eta}) = 0$

$\frac{y}{2\sqrt{-x}} (u_\xi - u_\eta) + \frac{x}{2\sqrt{y}} (u_\xi - u_\eta) + 4xy u_{\eta\xi} = 0 \Rightarrow u_\xi (\frac{y}{2\sqrt{-x}} + \frac{x}{2\sqrt{y}}) + u_\eta (\frac{x}{2\sqrt{y}} - \frac{y}{2\sqrt{-x}}) + 4xy u_{\eta\xi} = 0$

$u_\xi \frac{y\sqrt{y} + x\sqrt{-x}}{2\sqrt{-xy}} + u_\eta \frac{x\sqrt{-x} - y\sqrt{y}}{2\sqrt{xy}} + 4xy u_{\eta\xi} = 0 \Rightarrow u_{\eta\xi} + \frac{1}{8\sqrt{-xy}^3} \frac{3}{2} (\xi u_\xi - \eta u_\eta) = 0$

$\xi^2 - \eta^2 = \frac{4}{9} (4 y^{3/2} (-x)^{3/2}) \Rightarrow (-yx)^{3/2} = \frac{9}{16} (\xi^2 - \eta^2)$   
 $u_{\eta\xi} + \frac{3}{16} \frac{9}{16} \frac{1}{\xi^2 - \eta^2} (\xi u_\xi - \eta u_\eta) = 0 \Rightarrow \boxed{u_{\eta\xi} + \frac{\xi u_\xi - \eta u_\eta}{\xi^2 - \eta^2} = 0}$  - канонізоване (гіперболоічний тип)

Все буде правильно і все вийде якщо вивести  $\begin{cases} x > 0 \\ y < 0 \end{cases}$ , що можна зробити заміною  $x \leftrightarrow y$ .

б).  $\Delta = -xy < 0$  - еліптичний тип  $\Rightarrow xy > 0$  а).  $\begin{cases} x > 0 \\ y > 0 \end{cases}$  б).  $\begin{cases} x < 0 \\ y < 0 \end{cases}$

$\frac{dy}{dx} = \pm i (\frac{x}{y})^{1/2} \Rightarrow \frac{2}{3} y^{3/2} \pm i \frac{2}{3} x^{3/2} = C_{1,2} \Rightarrow \xi = \text{Re}(\dots) = \frac{2}{3} y^{3/2}; \eta = \text{Im}(\dots) = \frac{2}{3} x^{3/2}$

$\begin{cases} \xi_x = 0 & \eta_x = \sqrt{x} \\ \xi_y = \sqrt{y} & \eta_y = 0 \end{cases} \begin{cases} u_{xx} = (u_\xi \xi_x + u_\eta \eta_x)_x = u_{\eta\eta} - x \\ u_{yy} = y u_{\xi\xi} \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} xy u_{\eta\eta} + xy u_{\xi\xi} = 0 \\ \boxed{u_{\eta\eta} + u_{\xi\xi} = 0} \end{cases}$  - канонізоване еліптичного типу.