

## Лекція 8

### 1. Поліноми Лежандра

Нехай  $\mathbf{r}$  та  $\mathbf{R}$  визначають дві точки простору, причому  $R > r$  і  $\theta$  – кут між цими векторами;  $\mathbf{r} \cdot \mathbf{R} = rR \cos \theta$ ;

Позначимо  $z = \cos \theta$ ; тоді

$$\frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{R}|} = \frac{1}{\sqrt{r^2 - 2rRz + R^2}} = \frac{1}{R} \frac{1}{\sqrt{x^2 - 2xz + 1}}.$$

Розкладемо в ряд за степенями  $x = r / R < 1$

$$\frac{1}{\sqrt{x^2 - 2xz + 1}} = \sum_{n=0}^{\infty} x^n P_n(z), \quad (1)$$

де  $P_n(z)$  – деякі поліноми від  $z$  (поліноми Лежандра). Цей вираз поширюється і на від’ємні значення  $x$ ,  $|x| < 1$ .

Звідси при  $r < R$

$$\frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{R}|} = \frac{1}{R} \sum_{n=0}^{\infty} \left(\frac{r}{R}\right)^n P_n(\cos \theta). \quad (2)$$

Функцію  $(x^2 - 2xz + 1)^{-1/2}$  називають твірною функцією для поліномів Лежандра. При  $z = 1$ ,  $|x| < 1$  маємо

$$\frac{1}{\sqrt{x^2 - 2x + 1}} = \frac{1}{1 - x} = \sum_{n=0}^{\infty} x^n,$$

тому порівняння з (1) дає  $P_n(1) = 1$ .

Аналогічно, покладаючи  $z = -1$ , отримаємо  $P_n(-1) = (-1)^n$ .

Наведемо декілька явних виразів для поліномів Лежандра:

$$P_0(z) = 1, \quad P_1(z) = z, \quad P_2(z) = \frac{1}{2}(3z^2 - 1).$$

Легко перевірити, що при  $\mathbf{r} \neq \mathbf{R}$

$$\Delta \frac{1}{|\mathbf{r} - \mathbf{R}|} = 0.$$

У сферичних координатах

$$\Delta = \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial}{\partial r} \right) + \frac{1}{r^2} \hat{\Delta},$$

де

$$\hat{\Lambda} = \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2}{\partial \varphi^2}.$$

Звідси, вибираючи вісь аплікату вздовж вектора  $\mathbf{R}$ , з формули (2) маємо

$$\begin{aligned} \Delta \sum_{n=0}^{\infty} \left( \frac{r}{R} \right)^n P_n(\cos \theta) &= \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \left( \frac{1}{R} \right)^n \left\{ \frac{1}{r^2} \frac{\partial}{\partial r} \left( r^2 \frac{\partial r^n}{\partial r} \right) P_n(\cos \theta) + \frac{r^n}{r^2} \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} P_n(\cos \theta) \right) \right\} = \\ &= \sum_{n=0}^{\infty} \frac{r^{n-2}}{R^n} \left\{ n(n+1) P_n(\cos \theta) + \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} P_n(\cos \theta) \right) \right\} = 0. \end{aligned}$$

Коефіцієнти при різних степенях  $r$  мають дорівнювати нулю:

$$\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial}{\partial \theta} P_n(\cos \theta) \right) + n(n+1) P_n(\cos \theta) = 0 \quad (3)$$

Перепишемо це через  $z = \cos \theta$ :

$$\frac{d}{dz} \left[ (1-z^2) \frac{dP_n(z)}{dz} \right] + n(n+1) P_n(z) = 0. \quad (4)$$

Можна показати, що єдиним розв'язком рівняння (4), що задовольняє умові  $P_n(1) = 1$ , є

$$P_n(z) = \frac{1}{2^n n!} \frac{d^n}{dz^n} (z^2 - 1)^n; \quad n = 0, 1, 2, \dots, \quad (5)$$

(формула Родріга). Звідси видно, що  $P_n(z)$  – це дійсно поліноми степені  $n$ .

**Множина поліномів  $P_n(z)$  є щільною у множині неперервних функцій на відрізку  $[-1, 1]$  і повною в  $L^2(-1, 1)$ .**

## 2. Приєднані функції Лежандра

Як видно з (3), функції  $P_n(\cos \theta)$  є власними функціями оператора  $\hat{\Lambda}$ :

$$\hat{\Lambda} P_n(\cos \theta) = -n(n+1) P_n(\cos \theta); \quad (6)$$

вони вичерпують задачу на власні значення, якщо шукати розв'язок цього рівняння серед функцій, що не залежать від азимутального кута  $\varphi$ .

Розглянемо більш загальне рівняння

$$\hat{\Lambda} u = \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial u}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2 u}{\partial \varphi^2} = -n(n+1) u, \quad (7)$$

яка виникає при розділенні змінних у рівнянні Лапласа та інших.

Оскільки в сферичних координатах розв'язок є періодичною функцією від  $\varphi$ :  $u(\theta, \varphi) \equiv u(\theta, \varphi + 2\pi)$ , його можна шукати за допомогою розкладу в ряд Фур'є з членами  $u(\theta, \varphi) \sim P(\theta) \exp(im\varphi)$ . Підстановка в (7) дає

$$\frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial P}{\partial \theta} \right) - \frac{m^2}{\sin^2 \theta} P = -n(n+1)P. \quad (8)$$

У термінах змінної  $z = \cos \theta$  це приводить до рівняння

$$\frac{d}{dz} \left( (1-z^2) \frac{dP_n^m}{dz} \right) + \left( n(n+1) - \frac{m^2}{1-z^2} \right) P_n^m = 0, \quad (9)$$

де  $P_n^m \equiv P_n^m(z)$ ;  $P(\theta) \equiv P_n^m(\cos \theta)$ .

Розв'язком (9) є *приєднані функції Лежандра* ( $m, n$ —цілі числа,  $0 \leq m \leq n$ ).

$$P_n^m(z) = (1-z^2)^{m/2} \frac{d^m P_n(z)}{dz^m}. \quad (10)$$

Для кожного  $m \geq 0$  функції  $P_n^m(z)$ ,  $n = m, m+1, \dots$  утворюють повну систему в  $L^2(-1,1)$ .

Покажемо, що ця система є ортогональною. Нехай  $n \neq n'$

$$\begin{aligned} 0 &= P_{n'}^m \frac{d}{dz} \left( (1-z^2) \frac{dP_n^m}{dz} \right) + \left( n(n+1) - \frac{m^2}{1-z^2} \right) P_{n'}^m P_n^m = \\ &= \frac{d}{dz} \left( (1-z^2) P_{n'}^m \frac{dP_n^m}{dz} \right) - (1-z^2) \frac{dP_{n'}^m}{dz} \frac{dP_n^m}{dz} + \left( n(n+1) - \frac{m^2}{1-z^2} \right) P_{n'}^m P_n^m. \end{aligned}$$

Проінтегруємо це співвідношення по  $z \in [-1,1]$

$$0 = - \int_{-1}^1 (1-z^2) \frac{dP_{n'}^m}{dz} \frac{dP_n^m}{dz} dz + n(n+1) \int_{-1}^1 P_{n'}^m P_n^m dz - m^2 \int_{-1}^1 \frac{P_{n'}^m P_n^m}{1-z^2} dz$$

Віднімаємо аналогічне співвідношення після заміни  $n \leftrightarrow n'$  та отримуємо

$$\left[ n(n+1) - n'(n'+1) \right] \int_{-1}^1 P_{n'}^m P_n^m dz = 0.$$

Можна показати

$$\int_{-1}^1 (P_n^m)^2 dz = \frac{(n+m)!}{(n-m)!} \frac{2}{2n+1}.$$

Таким чином,

$$\int_{-1}^1 P_n^m(z) P_n^m(z) dz = \frac{(n+m)!}{(n-m)!} \frac{2}{2n+1} \delta_{nn'} . \quad (11)$$

Зокрема,

$$\int_{-1}^1 [P_l(z)]^2 dz = \frac{2}{2l+1} .$$

### 3. Сферичні функції (сферичні гармоніки)

В сферичних координатах часто застосовують розклади в ряди по сферичних функціях. Ці функції визначаються так<sup>1</sup>:

$$Y_n^m(\theta, \varphi) = \left[ \frac{2n+1}{4\pi} \cdot \frac{(n-|m|)!}{(n+|m|)!} \right]^{1/2} P_n^{|m|}(\cos \theta) e^{im\varphi} \quad (12)$$

$$-n \leq m \leq n; \quad n = 0, 1, 2, \dots;$$

де  $P_k^m(z)$  – приєднані функції Лежандра,  $m, k$  – цілі числа,  $0 \leq m \leq k$ .

**Сферичні функції утворюють повну систему у множині функцій, квадратично-інтегровних на одиничній сфері  $\theta \in [0, \pi]$ ,  $\varphi \in [0, 2\pi]$  з скалярним добутком:**

$$\langle f, g \rangle = \int [f(\theta, \varphi)]^* g(\theta, \varphi) \sin \theta d\theta d\varphi \quad (13)$$

Система функцій  $Y_{\ell m}$  ортонормована, тобто:

$$\int Y_{nm}^*(\theta, \varphi) Y_{n'm'}(\theta, \varphi) \sin \theta d\theta d\varphi = \delta_{nn'} \delta_{mm'} \quad (14)$$

Повнота означає, що будь-яка квадратично-інтегровна на одиничній сфері функція може бути подана як:

$$f(\theta, \varphi) = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=-n}^n \alpha_{nm} Y_n^m(\theta, \varphi) \quad (15)$$

$$\text{де } \alpha_{nm} = \int [Y_n^m(\theta, \varphi)]^* f(\theta, \varphi) \sin \theta d\theta d\varphi .$$

Якщо функція  $f(\theta, \varphi)$  не залежить від азимутального кута, можна обмежитися розкладом по поліномах Лежандра:

$$f(\theta) = \sum_{n=0}^{\infty} C_n P_n(\cos \theta) . \quad (16)$$

Наведемо декілька явних виразів для сферичних функцій:

---

<sup>1</sup> Тут подано визначення  $Y_{\ell m}(\theta, \varphi)$  як комплексних функцій дійсних змінних  $\theta, \varphi$ . Часто можна зустріти дещо інше визначення системи сферичних функцій через  $\text{Re} Y_{\ell m}, \text{Im} Y_{\ell m}$ .

$$Y_0^0(\theta, \varphi) = \frac{1}{\sqrt{4\pi}}, \quad Y_1^0(\theta, \varphi) = \sqrt{\frac{3}{4\pi}} \cos \theta, \quad Y_1^{\pm 1}(\theta, \varphi) = \sqrt{\frac{3}{8\pi}} \sin \theta e^{\pm i\varphi}$$

$$Y_2^0(\theta, \varphi) = \frac{1}{2} \sqrt{\frac{5}{4\pi}} (3 \cos^2 \theta - 1), \quad Y_2^{\pm 1}(\theta, \varphi) = \sqrt{\frac{15}{8\pi}} \sin \theta \cos \theta e^{\pm i\varphi},$$

$$Y_2^{\pm 2}(\theta, \varphi) = \sqrt{\frac{15}{32\pi}} \sin^2 \theta e^{\pm 2i\varphi}$$

Зручність сферичних функцій пов'язана, зокрема, із тим, що вони є власними функціями оператора  $\Delta$  – кутової частини оператора Лапласа у сферичних координатах:

$$\hat{\Delta} Y_n^m = \frac{1}{\sin \theta} \frac{\partial}{\partial \theta} \left( \sin \theta \frac{\partial Y_n^m}{\partial \theta} \right) + \frac{1}{\sin^2 \theta} \frac{\partial^2 Y_n^m}{\partial \varphi^2} = -n(n+1) Y_n^m.$$

Використовуючи (6) легко перевірити, що ряд:

$$\Phi = \sum_{n=0}^{\infty} \sum_{m=-n}^n \left( \frac{a_{nm}}{r^{n+1}} + b_{nm} r^n \right) Y_n^m(\theta, \varphi)$$

з довільними сталими  $a_{nm}$ ,  $b_{nm}$ , є розв'язком рівняння Лапласа в області збіжності.