

## Лінійні диференціальні рівняння $n$ -го порядку

### 5.5. Деякі питання теорії лінійних однорідних диференціальних рівнянь другого порядку. Задача Штурма – Ліувилля

#### 5.5.1. Зведення диференціального рівняння другого порядку до рівняння, яке не містить члена з першою похідною, з допомогою заміни шуканої функції

Розглянемо однорідне диференційне рівняння другого порядку

$$y'' + p(x)y' + q(x)y = 0. \quad (5.81)$$

Заміною

$$y = \alpha(x)z, \quad (5.82)$$

де  $z$  – нова змінна,  $\alpha(x)$  – двічі неперервно диференційована функція на інтервалі неперервності коефіцієнтів, диференціальне рівняння (5.81) зводиться до диференціального рівняння, яке не містить члена з першою похідною. Підставимо (5.82) в (5.81), отримаємо

$$\begin{aligned} \alpha''(x)z + 2\alpha'(x)z' + \alpha(x)z'' + p(x)(\alpha'(x)z + \alpha(x)z') + q(x)\alpha(x)z &= 0, \\ z'' + \left( \frac{2\alpha'(x) + p(x)\alpha(x)}{\alpha} \right) z' + \left( \frac{\alpha''(x) + p(x)\alpha'(x) + q(x)\alpha(x)}{\alpha} \right) z &= 0. \end{aligned} \quad (5.83)$$

Виберемо  $\alpha(x)$  з умови

$$\frac{2\alpha'}{\alpha} + p(x) = 0. \quad (5.84)$$

За  $\alpha(x)$  можна взяти, наприклад, функцію

$$\alpha(x) = e^{-\int \frac{p(x)}{2} dx}, \quad (5.85)$$

тоді

$$\alpha' = -\frac{p(x)}{2} e^{-\int \frac{p(x)}{2} dx}, \quad \alpha'' = \left( -\frac{p'(x)}{2} + \frac{p^2(x)}{4} \right) e^{-\int \frac{p(x)}{2} dx}$$

і диференціальне рівняння (5.83) перепишеться у вигляді

$$z'' + Q(x)z = 0, \quad (5.86)$$

де  $Q(x) = -\frac{p'(x)}{2} - \frac{p^2(x)}{4} + q(x)$ . Функція  $Q(x)$  називається інваріантом диференціального рівняння (5.81).

**Приклад 5.18.** Звести диференціальне рівняння Бесселя

$$x^2 y'' + xy' + (x^2 - n^2)y = 0 \quad (x > 0), \quad (5.87)$$

до вигляду, який не містить члена з першою похідною з допомогою заміни шуканої функції.

Розв'язання. Тут  $p(x) = \frac{1}{x}$ ,  $q(x) = 1 - \frac{n^2}{x^2}$ . Таким чином

$$Q(x) = \frac{1}{2x^2} - \frac{1}{4x^2} + 1 - \frac{n^2}{x^2} = 1 + \frac{1/4 - n^2}{x^2}$$

і рівняння Бесселя підстановкою  $y = e^{-\int \frac{dx}{2x}} z = \frac{z}{\sqrt{x}}$  приводиться до рівняння

$$z'' + \left(1 + \frac{1/4 - n^2}{x^2}\right)z = 0. \quad (5.88)$$

### 5.2.2. Зведення диференціальних рівнянь другого порядку до рівнянь, які не містять члена з першою похідною з допомогою заміни незалежної змінної

Розглянемо для диференціального рівняння (5.81) заміну

$$t = \psi(x) \quad (5.89)$$

і покажемо, що диференціальне рівняння можна привести до вигляду, який не містить члена з першою похідною.

Припустимо, що  $\psi(x)$  – неперервно диференційована функція на інтервалі неперервності коефіцієнтів диференціального рівняння (5.81), причому  $\psi'(x) \neq 0$ . Маємо

$$y'_x = y'_t \psi'(x), \quad y''_{xx} = y''_{t^2} \phi'^2(x) + y'_t \psi''(x), \quad (5.90)$$

де  $x = x(t)$  – функція, яка визначається з (5.89). Підставляючи (5.90) в (5.81), отримаємо

$$\psi'^2(x) y''_{t^2} + [\psi''(x) + p(x)\psi'(x)] y'_t + q(x)y = 0.$$

Функцію  $\psi(x)$  виберемо з рівняння  $\psi''(x) + p(x)\psi'(x) = 0$ . Звідки  $\psi'(x) = ce^{-\int p(x)dx}$ . Взявши  $c=1$ , знаходимо функцію  $\psi(x)$  як частинний розв'язок

$$\psi(x) = \int e^{-\int p(x)dx} dx. \quad (5.91)$$

Таким чином, підстановкою  $t = \int e^{-\int p(x)dx} dx$ , диференціальне рівняння (5.81) зводиться до вигляду

$$y''_{t^2} + q(x)e^{2\int p(x)dx} y = 0, \quad x = x(t). \quad (5.92)$$

**Приклад 5.19.** Розв'язати диференціальне рівняння

$$xy'' + \frac{1}{2}y' - y = 0.$$

Розв'язання. Зведемо наше диференціальне рівняння до вигляду, який не містить члена з першою похідною з допомогою заміни

$$t = \int e^{-\int \frac{1}{2x} dx} dx = \int \frac{1}{\sqrt{x}} dx = 2\sqrt{x}.$$

Будемо мати диференціальне рівняння  $y''_{t^2} - y = 0$ .

Отже  $y(x) = c_1 e^t + c_2 e^{-t} = c_1 e^{2\sqrt{x}} + c_2 e^{-2\sqrt{x}}$ .

### 5.5.3. Спряжені, самоспряжені диференціальні оператори, крайові умови і крайові задачі

Спряженим з диференціальним оператором

$$L(u) = a(x) \frac{d^2 u}{dx^2} + b(x) \frac{du}{dx} + c(x)u \quad (5.93)$$

називають диференціальний оператор наступного вигляду

$$M(v) = \frac{d^2}{dx^2} (a(x)v) - \frac{d}{dx} (b(x)v) + c(x)v. \quad (5.94)$$

Властивість спряженості двох операторів є взаємною, тобто спряженим до диференціального оператора  $M(v)$  буде диференціальний оператор  $L(u)$ .

Якщо  $L(u) \equiv M(v)$ , то оператор  $L(u)$  називають самоспряженим.

Характерна властивість спряжених диференціальних операторів: для будь-яких двічі неперервно диференційованих функцій  $u(x)$  і  $v(x)$  виконується співвідношення

$$vL(u) - uM(v) = \frac{d}{dx} (P(x, u, v, u', v')). \quad (5.95)$$

Дійсно

$$\begin{aligned} vL(u) - uM(v) &= \\ &= va(x) \frac{d^2 u}{dx^2} + vb(x) \frac{du}{dx} + c(x)vu - u \frac{d^2}{dx^2} (a(x)v) + u \frac{d}{dx} (b(x)v) - c(x)uv + \\ &+ \left( \frac{d}{dx} (va) \frac{du}{dx} - \frac{d}{dx} (va) \frac{du}{dx} \right) = \frac{d}{dx} \left[ va \frac{du}{dx} - u \frac{d}{dx} (va) + ubv \right] = \frac{d}{dx} (P(x, u, v, u', v')). \end{aligned}$$

Нехай  $\{u\}$  і  $\{v\}$  – дві множини функцій, які задовольняють деяким однорідним крайовим умовам  $A$  і  $B$  відповідно на  $[a, b]$ . Тоді, якщо для довільних функцій з цих множин виконується співвідношення

$$\int_a^b [vL(u) - uM(v)] dx = 0, \quad (5.96)$$

то крайові умови  $A$  та  $B$  називають спряженими крайовими умовами, які відповідають диференціальним операторам  $L(u)$  і  $M(v)$ .

Крайову задачу для диференціального рівняння  $L(u) = -f(x)$  при крайових умовах  $A$  і крайову задачу  $M(v) = -\phi(x)$  при крайових умовах  $B$  ( $f(x)$  і  $\phi(x)$  – задані функції) називають спряженими крайовими задачами.

Якщо при цьому диференціальний оператор  $L(u)$  самоспряжений і крайові умови  $A$  "самоспряжені", тобто співпадають з крайовими умовами  $B$ , то крайова задача для  $L(u) = -f(x)$  при крайових умовах  $A$  називається самоспряженою крайовою задачею.

### 5.5.4. Зведення лінійного однорідного диференціального рівняння другого порядку до самоспряженого вигляду

**Означення 5.6.** Лінійне однорідне диференціальне рівняння в якому коефіцієнт при  $y'$  дорівнює похідній від коефіцієнта при  $y''$ , тобто диференціальне рівняння (5.81) має вигляд

$$L(u) = (p(x)y')' - q(x)y = 0 \quad (5.97)$$

називають самоспряженим диференціальним рівнянням другого порядку.

**Твердження 5.1.** Довільне лінійне однорідне диференціальне рівняння другого порядку

$$p_0(x)y'' + p_1(x)y' + p_2(x)y = 0, \quad (5.98)$$

коефіцієнти якого неперервні на  $(a,b)$ , а  $p_0(x) \neq 0$  і є неперервно диференційованою функцією на  $(a,b)$ , завжди можна привести до самоспряженого вигляду домноженням на деяку функцію від  $x$ .

**Доведення.** Домножимо (5.89) та  $\mu(x)$ :

$$\mu(x)p_0(x)y'' + \mu(x)p_1(x)y' + \mu(x)p_2(x)y = 0.$$

Виберемо  $\mu(x)$  згідно умовам  $(\mu(x)p_0(x))' = \mu(x)p_1(x)$ . Звідки  $p_0\mu'(x) = (p_1(x) - p_0'(x))\mu(x)$ , тобто

$$\mu(x) = \frac{1}{p_0(x)} e^{\int \frac{p_1(x)}{p_0(x)} dx}. \quad (5.99)$$

Домножаючи диференціальне рівняння (5.98) на функцію (5.99), отримаємо

$$e^{\int \frac{p_1(x)}{p_0(x)} dx} y'' + \frac{p_1(x)}{p_0(x)} e^{\int \frac{p_1(x)}{p_0(x)} dx} y' + \frac{p_2(x)}{p_0(x)} e^{\int \frac{p_1(x)}{p_0(x)} dx} y = 0.$$

Позначивши  $p(x) = e^{\int \frac{p_1(x)}{p_0(x)} dx}$ , перепишемо диференціальне рівняння так

$$p(x)y'' + p'(x)y' - q(x)y = 0, \text{ де } q(x) = -\frac{p_2(x)}{p_0(x)} e^{\int \frac{p_1(x)}{p_0(x)} dx}.$$

Твердження доведено.

### 5.5.5. Задача Штурма-Ліувілля

Це задача про власні значення і власні функції: на відрізку  $[a,b]$  знайти двічі неперервно диференційовані не рівні тотожно нулю розв'язки крайової задачі

$$L(u) + \lambda \rho(x)u = 0 \left( L(u) = \frac{d}{dx}(p(x)u') - q(x)u \right), \quad (5.100)$$

$$\begin{cases} R_0(u) = u(a) \cos \alpha + u'(a) \sin \alpha = 0 \\ R_1(u) = u(b) \cos \beta + u'(b) \sin \beta = 0 \end{cases} \quad (5.101)$$

і визначити відповідні їм значення параметра  $\lambda$ . Тут  $0 \leq \alpha, \beta \leq 2\pi$  – постійні числа,  $p(x), q(x), \rho(x)$  – неперервні на  $[a,b]$  функції, причому  $p(x) > 0$ ,  $\rho(x) > 0$ .

Вказані розв'язки називають власними або фундаментальними функціями, а відповідні їм числові значення  $\lambda$  називають власними значеннями або власними числами.

Властивості оператора  $L(u)$ :

а) справедливе співвідношення

$$vL(u) - uL(v) = \frac{d}{dx} \left( p(x) \left( v \frac{du}{dx} - u \frac{dv}{dx} \right) \right). \quad (5.102)$$

Дійсно

$$\begin{aligned} vL(u) - uL(v) &= v \frac{d}{dx} (p(x)u') - vq(x)u - u \frac{d}{dx} (p(x)v') + uq(x)v = \\ &= v \frac{d}{dx} (p(x)u') - u \frac{d}{dx} (p(x)v'). \end{aligned}$$

З іншого боку

$$\begin{aligned} \frac{d}{dx} \left( p(x) \left( v \frac{du}{dx} - u \frac{dv}{dx} \right) \right) &= v \frac{d}{dx} (p(x)u') + v'p(x)u' - u \frac{d}{dx} (p(x)v') - u'p(x)v' = \\ &= v \frac{d}{dx} (p(x)u') - u \frac{d}{dx} (p(x)v'). \end{aligned}$$

Твердження доведено;

б) якщо  $u(x)$  і  $v(x)$  задовольняють умові (5.101), то

$$\int_a^b (vL(u) - uL(v)) dx = 0. \quad (5.103)$$

Дійсно

$$\begin{aligned} \int_a^b (vL(u) - uL(v)) dx &= \int_a^b \frac{d}{dx} \left( p(x) \left( v \frac{du}{dx} - u \frac{dv}{dx} \right) \right) dx = \\ &= p(x) \left( v \frac{du}{dx} - u \frac{dv}{dx} \right) \Big|_a^b = p(x) \left( v \frac{du}{dx} - u \frac{dv}{dx} \right) \Big|_{x=b} - p(x) \left( v \frac{du}{dx} - u \frac{dv}{dx} \right) \Big|_{x=a}. \end{aligned}$$

Згідно крайових умов

$$\begin{aligned} u(a) \cos(\alpha) + u'(a) \sin(\alpha) &= 0, \\ u(b) \cos(\beta) + u'(b) \sin(\beta) &= 0, \\ v(a) \cos(\alpha) + v'(a) \sin(\alpha) &= 0, \\ v(b) \cos(\beta) + v'(b) \sin(\beta) &= 0. \end{aligned}$$

Розглянемо дві системи: перше і третє, друге і четверте рівняння. Для першої системи  $\cos \alpha$  і  $\sin \alpha$  розглядаємо як ненульовий розв'язок ( $\cos^2 \alpha + \sin^2 \alpha = 1$ ). Це можливо тоді і тільки тоді, коли

$$\begin{vmatrix} u(a) & u'(a) \\ v(a) & v'(a) \end{vmatrix} = u(a)v'(a) - u'(a)v(a) = 0.$$

Аналогічно можна отримати  $u(b)v'(b) - u'(b)v(b) = 0$ . Співвідношення (5.103), таким чином, буде виконуватися.

**Властивості власних значень і власних функцій задачі Штурма-Ліувілля:**

а) власні функції  $u_1(x)$  і  $u_2(x)$ , що відповідають різним власним значенням  $\lambda_1$  і  $\lambda_2$ , ортогональні з ваговою функцією  $\rho(x)$ , тобто

$$\int_a^b \rho(x)u_1(x)u_2(x)dx = 0. \quad (5.104)$$

Дійсно, домножаючи рівняння  $L(u_1) + \rho\lambda_1u_1 = 0$  і  $L(u_2) + \rho\lambda_2u_2 = 0$  відповідно на  $u_2(x)$  і  $u_1(x)$  і проінтегрувавши їх різницю, отримаємо

$$\int_a^b [u_2L(u_1) - u_1L(u_2)]dx + (\lambda_1 - \lambda_2) \int_a^b \rho(x)u_1(x)u_2(x)dx = 0.$$

Згідно властивості б) перший доданок дорівнює нулю, так як  $\lambda_1 \neq \lambda_2$ , то виконується (5.104);

б) всі власні значення дійсні.

Дійсно, якби знайшлося комплексне власне значення  $\lambda$  з власною функцією  $u$ , то спряжене з ним комплексне число  $\bar{\lambda}$  також було б власним значенням, а функція  $\bar{u}$  була б його власною функцією. З ортогональності власних функцій  $u(x)$  та  $\bar{u}(x)$  випливає

$$\int_a^b \rho(x)u(x)\bar{u}(x)dx = \int_a^b \rho(x)|u|^2 dx = 0,$$

тобто  $u(x) \equiv 0$ . Це означає, що число  $\lambda$  не є власним значенням;

в) будь-якому власному значенню відповідає тільки одна лінійно незалежна власна функція.

Дійсно, припустимо, що маємо дві лінійно незалежні власні функції  $u(x)$  і  $v(x)$ , які відповідають одному власному значенню  $\lambda$ . Тоді ліва частина в (5.102) дорівнює нулю, так як  $L(u) = -\lambda\rho u$ ,  $L(v) = -\lambda\rho v$ . Тому

$$\frac{d}{dx} \left( p(x) \left( v \frac{du}{dx} - u \frac{dv}{dx} \right) \right) = 0,$$

тобто

$$p(x) \left( v \frac{du}{dx} - u \frac{dv}{dx} \right) = const. \quad (5.105)$$

Ліва частина співвідношення (5.105) в точці  $x = a$  дорівнює нулю, так як для функцій  $u(x)$  і  $v(x)$  виконується крайові умови. Постільки  $p(x) \neq 0$ , то в точці  $x = a$   $vu' - uv' = 0$ . Це означає, що в точці  $x = a$  вронскіан від функцій  $u(x)$  і  $v(x)$  дорівнює нулю. Тобто функції  $u(x)$  і  $v(x)$  – лінійно-залежні;

г) довільну власну функцію  $u(x)$  можна пронормувати

$$\int_a^b \rho(x)u^2(x)dx = 1. \quad (5.106)$$

### 5.5.6. Функція Гріна

Припустимо, що  $\lambda = 0$  не є власним значенням задачі Штурма-Ліувілля (5.100), (5.101). Тоді крайова задача не має ненульових розв'язків. Нехай функцій  $u(x)$  і  $v(x)$  – розв'язки рівняння  $L(u) = 0$ , які задовольняють відповідно крайові умови  $R_0(u) = 0$  та  $R_1(v) = 0$ .

Такі розв'язки існують і їх можна отримати як розв'язки задачі Коші, наприклад, при початкових умовах:

$$u(a) = -\sin \alpha, \quad u'(a) = \cos \alpha; \quad v(b) = -\sin \beta, \quad v'(b) = \cos \beta.$$

Функції  $u(x)$  і  $v(x)$  будуть лінійно-незалежні, інакше якби  $u(x) = cv(x)$ , де  $c$  – постійна, то виконувалися б умови  $R_0(u) = 0$ ,  $R_1(u) = 0$ . А це б означало, що задача (5.100), (5.101) при  $\lambda = 0$  мала б ненульовий розв'язок. В силу (5.102)

$$\Delta = p(x) \left( v \frac{du}{dx} - u \frac{dv}{dx} \right) = \text{const} \quad (5.107)$$

і ця константа, в силу лінійної незалежності функцій  $u(x)$  і  $v(x)$ , буде відмінною від нуля.

Функцію

$$G(x, x_0) = \begin{cases} \frac{1}{\Delta} u(x)v(x_0), & x \leq x_0 \\ \frac{1}{\Delta} u(x_0)v(x), & x \geq x_0 \end{cases} \quad (5.108)$$

будемо називати функцією впливу або функцією Гріна крайової задачі (5.100), (5.101) при  $\lambda = 0$ , тобто

$$L(u) = 0, \quad \left( L(u) = \frac{d}{dx} (p(x)u') - q(x)u \right), \quad R_0(u) = 0, \quad R_1(u) = 0. \quad (5.109)$$

### Властивості функції Гріна:

- а) функція Гріна неперервна на  $[a, b]$ ;
- б) на кожному з інтервалів  $[a, x_0]$ ,  $[x_0, b]$  двічі неперервно диференційовна і задовольняє рівняння  $L(u) = 0$ ;
- в)  $R_0(G) = 0$ ,  $R_1(G) = 0$ ;
- г)  $\frac{\partial G}{\partial x} \Big|_{x=x_0+0} - \frac{\partial G}{\partial x} \Big|_{x=x_0-0} = -\frac{1}{p(x_0)}$ ;
- д) функція Гріна є симетричною функцією, тобто  $G(x, x_0) = G(x_0, x)$ .

Властивості а), б), в), д) випливають з побудови функції Гріна у вигляді (5.108).

Доведемо властивість г):

$$\frac{\partial G}{\partial x}(x, x_0) = \frac{1}{\Delta} u(x_0)v'(x), \quad x > x_0; \quad \frac{\partial G}{\partial x}(x, x_0) = \frac{1}{\Delta} u'(x)v(x_0), \quad x < x_0.$$

Тому

$$\frac{\partial G}{\partial x} \Big|_{x=x_0+0} - \frac{\partial G}{\partial x} \Big|_{x=x_0-0} = \frac{1}{\Delta} (u(x_0)v'(x) - u'(x)v(x_0)) \Big|_{x=x_0} = -\frac{1}{p(x_0)}.$$

Приведемо без доведення ряд теорем, які часто використовуються при розв'язанні різних прикладних задач.

**Теорема 5.5.** (Про інтегральне представлення розв'язку з допомогою функції Гріна). Якщо  $\lambda = 0$  не є власним числом задачі Штурма-Ліувілля (5.100), (5.101), тобто якщо крайова задача (5.109) має ненульовий розв'язок, то для того, щоб функція  $u(x)$  була двічі неперервно диференційовним на  $[a, b]$  розв'язком крайової задачі

$$\begin{cases} L(u) = -r(x) \\ R_0(u) = 0, R_1(u) = 0 \end{cases} \quad (5.110)$$

необхідно і достатньо, щоб

$$u(x) = \int_a^b G(x, s)r(s)ds, \quad (5.111)$$

де  $G(x, s)$ -функція Гріна крайової задачі (5.109).

**Теорема 5.6.** Якщо  $\lambda = 0$  не є власним числом задачі Штурма-Ліувілля (5.100), (5.101), то для того, щоб функція  $u(x)$  була двічі неперервно диференційовним розв'язком цієї задачі на  $[a, b]$  необхідно і достатньо, щоб вона була розв'язком інтегрального рівняння

$$u(x) = \lambda \int_a^b G(x, s)\rho(s)u(s)ds, \quad (5.112)$$

де функція  $G(x, s)$  – функція Гріна крайової задачі (5.109).

**Теорема 5.7** (В.А. Стеклова про розклад функції в ряд). Довільна двічі неперервно диференційовна функція  $f(x)$  на  $[a, b]$ , яка задовольняє крайовим умовам  $R_0(f) = 0, R_1(f) = 0$ , розкладається на цьому відрізку по власним функціям задачі Штурма-Ліувілля (5.100), (5.101) в абсолютно і рівномірно збіжний ряд Фур'є

$$f(x) = \sum_{n=1}^{\infty} c_n u_n(x), \quad (5.113)$$

де  $u_n(x)$  – власні функції задачі Штурма-Ліувілля (5.100), (5.101), які відповідають власним значенням  $\lambda_n$  і задовольняють умові ортогональності з ваговою функцією  $\rho(x)$

$$\int_a^b u_n(x)u_k(x)\rho(x)dx = \begin{cases} 1, & n = k \\ 0, & n \neq k \end{cases}, \quad (5.114)$$

$c_n$  коефіцієнти Фур'є функції  $f(x)$

$$c_n = \int_a^b f(x)u_n(x)\rho(x)dx. \quad (5.115)$$

### 5.5.7. Поняття повноти системи функцій. Зв'язок збіжності в середньому і повноти

Нехай  $u_1(x), u_2(x), \dots, u_n(x), \dots$  – система власних функцій задачі (5.100), (5.101), або довільна система двічі неперервно диференційовних на  $[a, b]$  функцій, ортогональних з ваговою функцією  $\rho(x)$ .

**Означення 5.6.** Система функцій називається повною на  $[a, b]$ , якщо для довільної функції  $f(x)$ , яка є кусково неперервною на  $[a, b]$  і задовольняє умові

$$\int_a^b f^2(x) dx < \infty, \text{ має місце рівність}$$

$$\sum_{k=1}^{\infty} c_k^2 = \int_a^b \rho(x) f^2(x) dx, \quad (5.116)$$

де  $c_k = \int_a^b \rho(x) f(x) u_k(x) dx$  – коефіцієнти Фур'є функції  $f(x)$ .

Співвідношення (5.116) називають умовою повноти, або рівністю Парсеваля-Стеклова.

В силу ортонормованості функцій  $u_1(x), \dots, u_n(x), \dots$  маємо

$$\begin{aligned} S &= \int_a^b \rho(x) \left[ f(x) - \sum_{k=1}^n c_k^{(1)} u_k(x) \right]^2 dx = \int_a^b \rho(x) f^2(x) dx - 2 \sum_{k=1}^n c_k c_k^{(1)} + \sum_{k=1}^n c_k^{(1)2} = \\ &= \int_a^b \rho(x) f^2(x) dx - \sum_{k=1}^n c_k^2 + \sum_{k=1}^n (c_k - c_k^{(1)})^2, \end{aligned} \quad (5.117)$$

де  $c_k^{(1)}$  – будь-які постійні,  $c_k$  – коефіцієнти Фур'є функції  $f(x)$ .

Величину

$$I = \sqrt{S} \quad (5.118)$$

називають середнім квадратичним відхиленням функції  $f(x)$  від  $\sum_{k=1}^n c_k^{(1)} u_k(x)$ . З

(5.117) випливає, що величина  $I$  найменша при  $c_k = c_k^{(1)}, k = 1, 2, \dots$  і визначається формулою

$$I^2 = \int_a^b \rho(x) f^2(x) dx - \sum_{k=1}^n c_k^2. \quad (5.119)$$

З (5.119) маємо

$$\sum_{k=1}^n c_k^2 \leq \int_a^b \rho(x) f^2(x) dx, \quad (5.120)$$

яка називається нерівністю Бесселя.

В силу (5.119) можна стверджувати: для того, щоб система функцій  $u_1(x), \dots, u_n(x), \dots$  була повною, необхідно і достатньо, щоб для довільної функції  $f(x)$ , кусково неперервної на  $[a, b]$ , з інтегровним квадратом, мала місце гранична рівність

$$\lim_{n \rightarrow \infty} \int_a^b \rho(x) \left( f(x) - \sum_{k=1}^n c_k u_k(x) \right)^2 dx = 0. \quad (5.121)$$

Рівність (5.121) означає, що середнє квадратичне відхилення суми  $f_n(x) = \sum_{k=1}^n c_k u_k(x)$  від  $f(x)$  прямує до нуля при  $n \rightarrow \infty$ . В цьому випадку говорять, що послідовність функцій  $f_n(x)$  збігається до  $f(x)$  всередньому.

Таким чином, для того, щоб система функцій  $u_1(x), \dots, u_n(x), \dots$ , ортонормована з ваговою функцією  $\rho(x)$ , була повною, необхідно і достатньо, щоб ряд Фур'є для довільної функції  $f(x)$ , кусково неперервної на  $[a, b]$  з інтегровним квадратом збігався до неї в середньому або, що все одно, необхідно і достатньо, щоб довільну з вказаних функцій  $f(x)$  можна було апроксимувати в розумінні середнього квадратичного відхилення з будь-якою наперед заданою точністю.

**Теорема 5.8** (про повноту власних функцій задачі Штурма–Ліувілля).  
Ортонормована з ваговою функцією  $\rho(x)$  система власних функцій задачі Штурма–Ліувілля (5.100), (5.101) є повною на  $[a, b]$ .