# Узагальнене оптимальне керування

Гуляницький А. Л.\*

13 жовтня 2019 р.

## Зміст

1	Дро	Іробові диференціальні рівняння		
	1.1	1.1 Основи дробового числення		1
	1.2			7
			Властивості похідних Рімана-Ліувілля	
		1.2.2	Властивості похідних за Капуто	12
	1.3	.3 Початкові значення		
		1.3.1	Початкові значення інтегралу	13
		1.3.2	Початкові значення похідних	15
	1.4	Перет	ворення Лапласа дробовах інтегралів і похідних	16
2	Mo	делі ан	юмальної дифузії	20

# 1 Дробові диференціальні рівняння

Перш за все наведемо мінімальну мотивацію вивчення дробових диференціальних рівнянь. Нагадаємо, що класичне рівняння дифузії має вигляд

$$\frac{\partial u}{\partial t} - k \sum_{i=1}^{n} \frac{\partial^2 u}{\partial x_i^2} = f(x, t), \tag{1.1}$$

де функція f(x,t) відповідає джерелам речовини, що дифузує.

Втім, у реальному житті зустрічаються процеси, у яких дифузія відбувається повільніше/швидше, ніж передбачає рівняння (1.1). Для постановки відповідних рівнянь необхідно вводити дробові похідні (похідні дробових порядків).

## 1.1 Основи дробового числення

Розглянемо  $f(t): \mathbb{R}_{\geq 0} \to \mathbb{R}$ . Позначимо

$$(I_0^1 f)(t) = \int_0^t f(s) \, \mathrm{d}s. \tag{1.2}$$

<sup>\*</sup>Гуляницький Андрій Леонідович, andriy.hul@gmail.com

Також визначимо рекурсивно

$$(I_0^n f)(t) = I_0^1(I_0^{n-1} f)(t) = \int_0^t \int_0^{s_1} \cdots \int_0^{s_{n-1}} f(s_n) \, \mathrm{d}s_n \dots \, \mathrm{d}s_1.$$
 (1.3)

Подібне визначення не дуже зручне з обчислювальної точки зору, тому наступна теорема стане нам у пригоді.

#### Теорема 1.1 (формула Коші-Діріхле)

Для  $f \in L_1([0,T]), t \in [0,T]$  має місце

$$(I_0^n f)(t) = \frac{1}{(n-1)!} \int_0^t (t-s)^{n-1} f(s) \, \mathrm{d}s. \tag{1.4}$$

Доведення проведемо за методом математичної індукції по n. **База** n=1 виконується безпосередньо за визначенням  $I_0^1$ . **Перехід**: нехай

$$(I_0^n f)(t) = \frac{1}{(n-1)!} \int_0^t (t-s)^{n-1} f(s) \, \mathrm{d}s. \tag{1.5}$$

Тоді

$$(I_0^{n+1}f)(t) = I_0^1(I_0^n f)(t) = \int_0^t (I_0^n f)(s) \, ds =$$

$$= \int_0^t \frac{1}{(n-1)!} \left( \int_0^s (s-\xi)^{n-1} f(\xi) \, d\xi \right) \, ds =$$

$$= \frac{1}{(n-1)!} \int_0^s \int_{\xi}^t f(\xi)(s-\xi)^{n-1} \, ds \, d\xi =$$

$$= \frac{1}{(n-1)!} \int_0^t f(\xi) \frac{(s-\xi)^n}{n} \Big|_{s=\xi}^{s=t} d\xi =$$

$$= \frac{1}{n!} \int_0^t f(\xi) \frac{(t-\xi)^n}{1} \, d\xi.$$
(1.6)

З точністю до назв змінних отримали що хотіли.

Зауваження 1.2 — Перехід від другого рядка до третього тут відбувається за теоремою Фубіні. Наступна картинка може допомогти у розумінні:

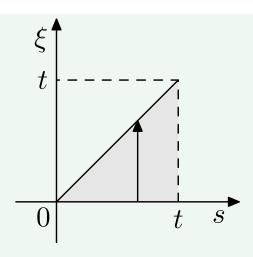


Рис. 1: При  $s:0\to t$  маємо  $\xi:0\to s$ .

Формула Коші-Діріхле мотивує введення інтегральних операторів нецілого порядку.

**Означення 1.3.** *Інтегралом Рімана-Ліувілля* порядку  $\alpha > 0$  з нижньою межею 0 функції f називається оператор

$$(I_0^{\alpha} f)(t) = \frac{1}{\Gamma(\alpha)} \int_0^t (t-s)^{\alpha-1} f(s) \, \mathrm{d}s.$$
 (1.7)

Також окремо зауважимо, що  $I_0^0 f = f$ .

#### Приклад 1.4

Справді, для  $\alpha \in \mathbb{N}$  маємо  $\Gamma(\alpha) = (\alpha - 1)!$ , тобто власне формулу Коші-Діріхле.

Зауваження 1.5 — Нагадаємо, що 
$$\Gamma(\alpha) = \int_0^\infty e^{-t} t^{\alpha-1} dt$$
.

Взагалі кажучи, подібний вираз нагадує функцію згортки зі степеневою функцією порядку  $\alpha$ :

$$I_0^{\alpha} f = f \star y_{\alpha},\tag{1.8}$$

де  $y_{\alpha}(t)=\frac{1}{\Gamma(\alpha)}t^{\alpha-1}$ , а операція  $\star:(\mathbb{R}_{\geq 0}\to\mathbb{R})\times(\mathbb{R}_{\geq 0}\to\mathbb{R})\to\mathbb{R}$  визначається наступним чином:

$$(f \star g)(t) = \int_0^t f(s)g(t-s) \,\mathrm{d}s. \tag{1.9}$$

Давайте тепер поміркуємо, як можна визначити диференціалний оператор дробового порядку, маючи відповідні інтегральні оператори. Взагалі кажучи, єдиної відповіді на це питання немає, як показує наступна картинка:

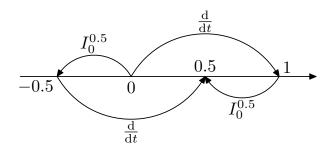


Рис. 2: Різні способи визначення диференціального оператора нецілого порядку

Введемо наступне допоміжне поняття для спрощення подальших позначень і формулювань:

**Означення 1.6.** Нехай  $\alpha \in \mathbb{R}$ . Тоді *стеля*  $\lceil \alpha \rceil$  — найменше ціле число, що не менше за  $\alpha$ . Також інколи кажуть *верхня ціла частина*  $\alpha$ .

Нехай  $\alpha > 0$ ,  $n = \lceil \alpha \rceil$ .

**Означення 1.7.** *Похідною за Капуто* функції f порядку  $\alpha$  з нижнею межею 0 називається оператор

$$(^{\star}D_0^{\alpha}f)(t) = I_0^{n-\alpha} \left(\frac{\mathrm{d}^n f}{\mathrm{d}t^n}\right). \tag{1.10}$$

**Означення 1.8.** *Похідною Рімана-Ліувілля* функції f порядку  $\alpha$  з нижнею межею 0 називається оператор

$$(D_0^{\alpha} f)(t) = \frac{\mathrm{d}^n}{\mathrm{d}t^n} \left( I_0^{n-\alpha} f \right). \tag{1.11}$$

#### Приклад 1.9

На рисунку вище 
$$D_0^{0.5} = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} I_0^{0.5}$$
, а \* $D_0^{0.5} = I_0^{0.5} \left(\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}\right)$ .

Взагалі кажучи виникає питання коли введені вище похідні існують. Для відповіді на це питання нам знадобиться наступне:

**Означення 1.10.** Функція f називається абсолютно неперервною (eng. AC, absolutely continuous) на проміжку I якщо  $\forall \varepsilon > 0$ :  $\exists \delta > 0$ :  $\forall x_1 < y_1 \leq x_2 < y_2 \leq \ldots \leq x_n < y_n$ :

$$\sum_{k=1}^{n} (y_k - x_k) < \delta \implies \sum_{k=1}^{n} |f(y_k) - f(x_k)| < \varepsilon.$$
 (1.12)

Так от для AC функцій їхні похідні інтегровні (з нецілим порядком), тобто похідні (з нецілим порядком) існують.

Поняття абсолютної неперервності має нагадувати поняття рівномірної неперервності (eng. UC, uniformly continuous). Зрозуміло, що з абсолютної неперервності випливає (n=1) рівномірна неперервність, але зворотнє не виконується.

**Вправа 1.11.** Наведіть приклад рівномірно неперервної але не абсолютно неперервної функції.

**Розв'язання.** Функція Кантора є класичним прикладом такої функції. нагадаємо, що функція Кантора визначається як

$$c(x) = \begin{cases} \frac{1}{2} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{b_n}{2^n}, & x = \sum_{n=1}^{\infty} \frac{b_n}{3^n} \in \mathcal{C}, \\ \sup_{y \le x, y \in \mathcal{C}} c(y), & x \in [0, 1] \setminus \mathcal{C}, \end{cases}$$

$$(1.13)$$

де C — множина Кантора, а  $b_n$  — тернарні "біти" числа x, тобто  $b_n \in \{0,2\}$ .

Для наглядності наведемо графік функції Кантора:

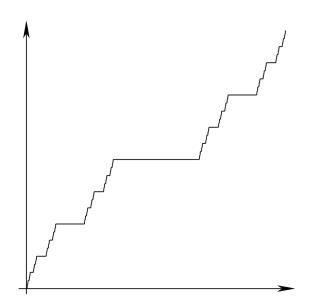


Рис. 3: функція Кантора

Як і кожна неперервна функція на компакті ([0,1]), вона є рівномірно неперервною на ньому. Втім, вона не є абсолютно неперервною, адже  $\mu(\mathcal{C})=0$ , тобто  $\forall \delta>0$  знайдуться інтервали сумарною довжиною  $<\delta$  що покривають  $\mathcal{C}$ , а тому зміна значення  $c(\cdot)$  на них складатиме  $1>\varepsilon$ .

Виникає закономірне запитання: чи існує аналог формули Коші-Діріхле для диференціальних операторів? Виявляється, що так, хоча він і не зовсім такий, як можна було б очікувати.

#### **Теорема** 1.12

Нехай  $f \in AC^n([0,T]), \, t \in [0,T], \, n = \lceil \alpha \rceil$ . Тоді

$$(D_0^{\alpha} f)(t) = \frac{1}{\Gamma(n-\alpha)} \int_0^t \frac{f^{(n)}(s)}{(t-s)^{\alpha+1-n}} \, \mathrm{d}s + \sum_{k=0}^{n-1} \frac{f^{(k)}(0)}{\Gamma(1+k-\alpha)t^{\alpha-k}}.$$
 (1.14)

#### Приклад 1.13

Зокрема, при  $0 < \alpha < 1$  маємо  $f \in AC([0,T])$  і

$$(D_0^{\alpha} f)(t) = \frac{1}{\Gamma(1-\alpha)} \int_0^t \frac{f'(s)}{(t-s)^{\alpha}} ds + \frac{f(0)}{\Gamma(1-\alpha)t^{\alpha}}.$$
 (1.15)

Зауваження 1.14 — Як показує формула,  ${}^{\star}D_0^{\alpha}, D_0^{\alpha}$  — нелокальні оператори.

Доведення. Доведемо частинний випадок  $0 < \alpha < 1$ :

$$(D_0^{\alpha} f)(t) = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} I_0^{1-\alpha} f = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \frac{1}{\Gamma(1-\alpha)} \int_0^t (t-s)^{-\alpha} f(s) \, \mathrm{d}s =$$

$$= \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \frac{1}{\Gamma(1-\alpha)} \int_0^t f(s) \frac{\mathrm{d}(-(t-s)^{1-\alpha}}{1-\alpha} \, \mathrm{d}s =$$

$$= \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \frac{1}{\Gamma(1-\alpha)} \left( \frac{-f(s)(t-s)^{1-\alpha}}{1-\alpha} \Big|_{s=0}^{s=t} + \int_0^t f'(s) \frac{(t-s)^{1-\alpha}}{1-\alpha} \, \mathrm{d}s \right) =$$

$$= \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \frac{1}{\Gamma(1-\alpha)} \left( \frac{f(0)t^{1-\alpha}}{1-\alpha} + \frac{1}{1-\alpha} \int_0^t f'(s)(t-s)^{1-\alpha} \, \mathrm{d}s \right) =$$

$$= \frac{1}{\Gamma(1-\alpha)} \left( \frac{f(0)}{t^{\alpha}} + \int_0^t f'(s)(t-s)^{-\alpha} \, \mathrm{d}s \right).$$
(1.16)

Зауваження 1.15 — Тут при переході від другого рядочка до третього ми скористалися інтегруванням за частинами, а в останньому переході — формулою Лейбніца:

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}x} \left( \int_{a(x)}^{b(x)} f(x,t) \,\mathrm{d}t \right) = f(x,b(x)) \cdot b'(x) - f(x,a(x)) \cdot a'(x) + \int_{a(x)}^{b(x)} \frac{\partial}{\partial x} f(x,t) \,\mathrm{d}t.$$
(1.17)

На завершення визначимо ще кілька корисних для подальшого дослідження об'єктів:

**Означення 1.16.** *Інтегралом Рімана-Ліувілля з нижньою межею а* називається

$$(I_a^{\alpha} f)(t) = \frac{1}{\Gamma(\alpha)} \int_a^t f(s)(t-s)^{\alpha-1} \, \mathrm{d}s.$$
 (1.18)

**Означення 1.17.** *Інтегралом Рімана-Ліувілля з право межею* для t < T називається

$$(I_a^{\alpha} f)(t) = -\frac{1}{\Gamma(\alpha)} \int_t^T f(s)(t-s)^{\alpha} \, \mathrm{d}s. \tag{1.19}$$

## 1.2 Властивості дробових похідних

#### Приклад 1.18

Знайдемо похідні степеневих функцій.

**Розв'язання.** Нехай  $\beta > -1, \, 0 < \alpha < 1.$  Тоді

$$D_0^{\alpha} t^{\beta} = \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} I_0^{1-\alpha} t^{\beta}. \tag{1.20}$$

У свою чергу

$$I_0^{1-\alpha} t^{\beta} = \frac{1}{\Gamma(1-\alpha)} \int_0^t s^{\beta} (t-s)^{-\alpha} \, \mathrm{d}s.$$
 (1.21)

Нагадаємо

Означення 1.19 (бета-функції).

$$B(a,b) = \int_0^1 \xi^{a-1} (1-\xi)^{b-1}.$$
 (1.22)

а також наступну властивість бета-функції:

$$B(x,y) = \frac{\Gamma(x)\Gamma(y)}{\Gamma(x+y)}. (1.23)$$

Проведемо заміну  $\xi = s/t$ , тоді  $\mathrm{d}s = t\,\mathrm{d}\xi$ , отримаємо

$$\frac{1}{\Gamma(1-\alpha)} \int_0^1 (t\xi)^{\beta} t^{-\alpha} (1-\xi) t \, d\xi = 
= \frac{t^{\beta-\alpha+1}}{\Gamma(1-\alpha)} B(\beta+1, 1-\alpha) = 
= \frac{\Gamma(\beta+1)}{\Gamma(2+\beta-\alpha)} t^{\beta-\alpha+1}.$$
(1.24)

Лишилося продиференційювати цей інтеграл:

$$D_0^{\alpha} \frac{\Gamma(\beta+1)}{\Gamma(2+\beta-\alpha)} t^{\beta-\alpha+1} =$$

$$= \frac{\Gamma(\beta+1)}{\Gamma(2+\beta-\alpha)} (\beta-\alpha+1) t^{\beta-\alpha} =$$

$$= \frac{\Gamma(\beta+1)}{\Gamma(1+\beta-\alpha)} t^{\beta-\alpha},$$
(1.25)

де ми скористалився властивістю  $a\Gamma(a)=\Gamma(a+1).$ 

**Зауваження 1.20** — Ця формула справедлива і для  $\alpha \geq 1$ , але умова  $\beta > -1$  важлива для збіжності кількох інтегралів, зокрема  $\int_0^t s^\beta (t-s)^{-\alpha} \, \mathrm{d}s$ .

#### Приклад 1.21

Зокрема, якщо  $\alpha \leq \beta \in \mathbb{N},$  то маємо формулу

$$\frac{\mathrm{d}^{\alpha}}{\mathrm{d}t^{\alpha}}t^{\beta} = \frac{\beta!}{(\beta - \alpha)!}t^{\beta - \alpha}.$$
(1.26)

Наприклад,

$$\frac{\mathrm{d}^2}{\mathrm{d}t^2}t^4 = \frac{4!}{2!}t^2. \tag{1.27}$$

Зауваження 1.22 — Зрозуміло також що всі введені нами оператори лінійні.

### 1.2.1 Властивості похідних Рімана-Ліувілля

#### Твердження 1.23

На жаль, не виконується наступна властивість

$$\frac{\mathrm{d}^n}{\mathrm{d}t^n}e^{\lambda t} = \lambda^n e^{\lambda t}.$$
(1.28)

Доведення.

$$e^{\lambda t} = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\lambda t)^k}{k!}.$$
 (1.29)

Почленно диференціюємо:

$$D_0^{\alpha} e^{\lambda t} = D_0^{\alpha} \left( \sum_{k=0}^{\infty} \frac{(\lambda t)^k}{k!} \right) =$$

$$= \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\lambda^k}{k!} D_0^{\alpha} \left( t^k \right) =$$

$$= \sum_{k=0}^{\infty} \frac{\lambda^k}{k!} \frac{k!}{\Gamma(k+1-\alpha)} t^{k-\alpha} \neq$$

$$\neq \sum_{k=0}^{\infty} \lambda^{\alpha} \frac{(\lambda t)^k}{k!}.$$

$$(1.30)$$

Твердження 1.24 (формула (не) Ньютона-Лейбніца)

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \int_0^t f(s) \, \mathrm{d}s = f(t). \tag{1.31}$$

Твердження 1.25 (формула Ньютона-Лейбніца)

$$\int_0^t f'(s) \, \mathrm{d}s = f(t) - f(0). \tag{1.32}$$

Твердження 1.26 (напівгрупова властивість дробових інтегралів)

Нехай  $\alpha,\beta>0$ , тоді  $I_0^{\alpha+\beta}=I_0^\alpha I_0^\beta.$ 

Вправа 1.27. Доведіть цю властивість. Підказка: за означеннями,

$$I_0^{\alpha+\beta} f = f \star y_{\alpha+\beta} \stackrel{?}{=} f \star (y_\alpha \star y_\beta) \stackrel{?}{=} (f \star y_\alpha) \star y_\beta = I_0^\beta I_0^\alpha f, \tag{1.33}$$

тому достатнью перевірити асоціативність згортки і рівність  $y_{\alpha+\beta} = y_{\alpha} \star y_{\beta}$ .

Доведення. Перевіримо два вищезгаданих твердження:

1) Асоціативність ⋆ отримується "в лоб":

$$((f \star g) \star h)(t) = \int_0^t (f \star g)(s)h(t-s) \, ds =$$

$$= \int_0^t \left( \int_0^\xi f(\xi)g(s-\xi) \, d\xi \right) h(t-s) \, ds =$$

$$= \int_0^t \int_0^s f(\xi)g(s-\xi)h(t-s) \, d\xi \, ds =$$

$$= \int_0^t \int_\xi^t f(\xi)g(s-\xi)h(t-s) \, ds \, d\xi =$$

$$= \int_0^t \int_0^{t-\xi} f(\xi)g(s)h(t-s-\xi) \, ds \, d\xi =$$

$$= \int_0^t f(\xi) \left( \int_0^{t-\xi} g(s)h(t-\xi-s) \, ds \right) \, d\xi =$$

$$= \int_0^t f(\xi)(g \star h)(t-\xi) \, d\xi =$$

$$= (f \star (g \star h))(t).$$
(1.34)

2) Далі

$$y_{\alpha}(t) \star y_{\beta}(t) = \int_{0}^{t} y_{\alpha}(s) y_{\beta}(t-s) \, \mathrm{d}s =$$

$$= \int_{0}^{t} \frac{1}{\Gamma(\alpha)} s^{\alpha-1} \frac{1}{\Gamma(\beta)} (t-s)^{\beta-1} \, \mathrm{d}s =$$

$$= \frac{1}{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta)} \int_{0}^{t} s^{\alpha-1} (t-s)^{\beta-1} \, \mathrm{d}s.$$
(1.35)

Проведемо заміну  $\xi = s/t$ , тоді  $\mathrm{d}s = t\,\mathrm{d}\xi$ , отримаємо

$$\frac{1}{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta)} \int_0^t s^{\alpha-1} (t-s)^{\beta-1} \, \mathrm{d}s = \frac{1}{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta)} \int_0^t (\xi t)^{\alpha-1} (1-\xi)^{\beta-1} t^{\beta-1} t \, \mathrm{d}\xi = 
= \frac{1}{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta)} t^{(\alpha-1)+(\beta-1)+1} \int_0^t \xi^{\alpha-1} (1-\xi)^{\beta-1} \, \mathrm{d}\xi = 
= \frac{1}{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta)} t^{\alpha+\beta-1} B(\alpha,\beta) = 
= \frac{1}{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta)} t^{\alpha+\beta-1} \frac{\Gamma(\alpha)\Gamma(\beta)}{\Gamma(\alpha+\beta)} = 
= \frac{1}{\Gamma(\alpha+\beta)} t^{\alpha+\beta-1} = 
= y_{\alpha+\beta}(t).$$
(1.36)

#### Теорема 1.28 (аналог формули (не) Ньютона-Лейбніца)

Для  $\alpha > 0$ 

$$D_0^{\alpha} I_0^{\alpha} f = f. \tag{1.37}$$

Доведення. Нехай  $n = \lceil \alpha \rceil$ , тоді

$$D_0^{\alpha} I_0^{\alpha} f = \frac{d^n}{dt^n} I_0^{n-\alpha} I_0^{\alpha} f = \frac{d^n}{dt^n} I_0^n f = f.$$
 (1.38)

Зауваження 1.29 — Тут ми скористалися напівгруповою властивістю.

#### Твердження 1.30 (аналог формули Ньютона-Лейбніца)

Нехай  $f, D_0^{\alpha} f \in L_1([0,T]), \, n = \lceil \alpha \rceil, \, \alpha \not \in \mathbb{N},$  тоді для 0 < t < T маємо

$$(I_0^{\alpha} D_0^{\alpha} f)(t) = f(t) - \sum_{k=0}^{n-1} (D_0^{\alpha-k-1} f)(0) \cdot \frac{t^{\alpha-k-1}}{\Gamma(\alpha-k)}.$$
 (1.39)

 ${f 3}$ ауваження  ${f 1.31}$  — Тут під  $D_0^{-|eta|}$  маємо на увазі  $I_0^{|eta|}$ 

#### Приклад 1.32

Для  $0 < \alpha < 1$  маємо

$$(I_0^{\alpha} D_0^{\alpha} f)(t) = f(t) - (I_0^{1-\alpha} f)(0) \frac{t^{\alpha-1}}{\Gamma(\alpha)}.$$
 (1.40)

Зауваження 1.33 — 
$$\mathrm{Tyr}\;(I_0^{1-\alpha}f)(0) = \lim_{\varepsilon\downarrow 0}(I_0^{1-\alpha}f)(\varepsilon).$$

Доведення. Доведемо частинний випадок:

$$(I_0^{\alpha} D_0^{\alpha} f)(t) = \frac{1}{\Gamma(\alpha)} \int_0^t (t-s)^{\alpha-1} (D_0^{\alpha} f)(s) \, \mathrm{d}s =$$

$$= \frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left( \frac{1}{\alpha \Gamma(\alpha)} \int_0^t (t-s)^{\alpha} (D_0^{\alpha} f)(s) \, \mathrm{d}s \right). \tag{1.41}$$

Виконаємо наступні маніпуляції з виразом що стоїть під похідною:

$$\frac{1}{\alpha\Gamma(\alpha)} \int_{0}^{t} (t-s)^{\alpha} (D_{0}^{\alpha}f)(t) dt = 
= \frac{1}{\alpha\Gamma(\alpha)} \left( (t-s)^{\alpha} I_{0}^{1-\alpha}f(s) \Big|_{s=0}^{s=t} + \alpha \int_{0}^{t} (t-s)^{\alpha-1} I_{0}^{1-\alpha}f(s) ds \right) = 
= -\frac{t^{\alpha} (I_{0}^{1-\alpha}f)(0)}{\alpha\Gamma(\alpha)} + I_{0}^{\alpha} I_{0}^{1-\alpha}f = 
= -\frac{t^{\alpha} (I_{0}^{1-\alpha}f)(0)}{\alpha\Gamma(\alpha)} + I_{0}^{1}f.$$
(1.42)

Лишилося всього лише продиференціювати:

$$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t} \left( -\frac{t^{\alpha} (I_0^{1-\alpha} f)(0)}{\alpha \Gamma(\alpha)} + I_0^1 f \right) = f(t) - \frac{t^{\alpha-1} (I_0^{1-\alpha} f)(0)}{\Gamma(\alpha)}. \tag{1.43}$$

#### 1.2.2 Властивості похідних за Капуто

#### Теорема 1.34

Нехай  $f\in L_\infty([0,T])$ , тобто  $\exists M\in\mathbb{R}\colon |f(t)|\stackrel{\mathrm{a.e.}}{\leq} M$ , тоді, як і очікувалося,  $({}^\star D_0^\alpha I_0^\alpha f)(0)=(I_0^{\alpha\star}D_0^\alpha f)(0).$ 

а також

#### Теорема 1.35

Нехай  $n=\lceil \alpha \rceil,\, f\in AC^n([0,T]),$  тоді

$$(I_0^{\alpha \star} D_0^{\alpha} f)(t) = f(t) - \sum_{k=0}^{n} \frac{f^{(k)}(0)}{k!} t^k.$$
(1.44)

**Зауваження** 1.36 — Ця формула справедлива і для цілих  $\alpha$ 

#### Твердження 1.37

Для похідних у загальному випадку не виконується напівгрупова властивість.

#### Теорема 1.38

Нехай  $f, D_0^\beta \in L_1([0,T]), \, \alpha \not \in \mathbb{N}.$  Тоді

$$(D_0^{\alpha} D_0^{\beta} f)(t) = (D_0^{\alpha+\beta}) f(t) - \sum_{k=0}^{\lceil \beta \rceil - 1} (D_0^{\beta - k - 1} f)(0) \frac{t^{-\alpha - k - 1}}{\Gamma(-\alpha - k)}$$
(1.45)

## Приклад 1.39

Зокрема, для  $0 < \alpha, \beta < 1$ :

$$(D_0^{\alpha} D_0^{\beta} f)(t) = (D_0^{\alpha+\beta}) f(t) - (I_0^{1-\beta} f)(0) \frac{t^{-\alpha-1}}{\Gamma(-\alpha)}$$
(1.46)

Доведення. Доведемо частинний випадок:

$$\begin{split} &(D_0^{\alpha}D_0^{\beta}f)(t) = \left(\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}I_0^{1-\alpha}D_0^{\beta}f\right)(t) = \\ &= \left(\frac{\mathrm{d}^2}{\mathrm{d}t^2}I_0^{2-\alpha}D_0^{\beta}f\right)(t) = \\ &= \left(\frac{\mathrm{d}^2}{\mathrm{d}t^2}I_0^{2-\alpha-\beta}I_0^{\beta}D_0^{\beta}f\right)(t) = \\ &= \frac{\mathrm{d}^2}{\mathrm{d}t^2}I_0^{2-\alpha-\beta}\left(f(t) - \frac{(I_0^{1-\beta}f)(0)t^{\beta-1}}{\Gamma(\beta)}\right) = \\ &= (D_0^{\alpha+\beta}f)(t) - \frac{(I_0^{1-\beta}f)(0)}{\Gamma(\beta)}D_0^{\alpha+\beta}t^{\beta-1} = \\ &= (D_0^{\alpha+\beta}f)(t) - \frac{(I_0^{1-\beta}f)(0)}{\Gamma(\beta)}\frac{\Gamma(\beta)}{\Gamma(-\alpha)}t^{-1-\alpha} = \\ &= (D_0^{\alpha+\beta}f)(t) - \frac{(I_0^{1-\beta}f)(0)}{\Gamma(-\alpha)}t^{-1-\alpha}. \end{split}$$

#### 1.3 Початкові значення

#### 1.3.1 Початкові значення інтегралу

Дослідимо, за яких умов початкове значення інтегралу  $((I_0^{\alpha}f)(t)=o(1))$  дорівнює нулю.

#### Теорема 1.40

Нехай  $\alpha>0,\, p>1/\alpha,\, p\geq 1,\, f\in L_p((0,T)).$  Тоді  $(I_0^\alpha)(t)=o(t^{\alpha-1/p})$  при  $t\to 0.$ 

Доведення.

$$|(I_0^{\alpha})(t)| = \frac{1}{\Gamma(\alpha)} \left| \int_0^t f(s)(t-s)^{\alpha-1} \, \mathrm{d}s \right| \le$$

$$\le \frac{1}{\Gamma(\alpha)} \int_0^t \left| f(s)(t-s)^{\alpha-1} \, \mathrm{d}s \right| \le$$

$$\le \frac{1}{\Gamma(\alpha)} \left( \int_0^t |f(s)|^p \, \mathrm{d}s \right)^{1/p} \left( \int_0^t (t-s)^{(\alpha-1)q} \, \mathrm{d}s \right)^{1/q} =$$

$$= \frac{1}{\Gamma(\alpha)} \left( \int_0^t |f(s)|^p \, \mathrm{d}s \right)^{1/p} \left( \frac{t^{(\alpha-1)q+1}}{(\alpha-1)q+1} \right)^{1/q} =$$

$$= \left( \int_0^t |f(s)|^p \, \mathrm{d}s \right)^{1/p} \frac{t^{\alpha-1+1/q}}{c(\alpha,p)} =$$

$$= \left( \int_0^t |f(s)|^p \, \mathrm{d}s \right)^{1/p} \frac{t^{\alpha-1/p}}{c(\alpha,p)} =$$

$$= o(t^{\alpha-1/p}),$$

де останній перехід справджується адже  $\int_0^t |f(s)|^p \, \mathrm{d} s = o(1)$  при  $t \to 0$ 

Зауваження 1.41 (абсолютна неперервність інтеграла Лебега) — Якщо  $f \in L_1$  то

$$(\forall \varepsilon > 0) \quad (\exists \delta(\varepsilon) > 0) \quad (\forall A : \mu(A) < \delta(\varepsilon)) \quad \int_{A} f \, \mathrm{d}\mu \le \varepsilon. \tag{1.48}$$

Зауваження 1.42 (інтегральна нерівність Коші-Буняковського) — Якщо всі функції достатньо інтегровні (всі норми скінченні)

$$||f \cdot g||_{L_1} \le ||f||_{L_2} \cdot ||g||_{L_2}. \tag{1.49}$$

Зауваження 1.43 (інтегральна нерівність Гельдера) — Якщо всі функції достатнью інтегровні (всі норми скінченні)

$$||f \cdot g||_{L_1} \le ||f||_{L_p} \cdot ||g||_{L_q},$$
 (1.50)

де 1/p + 1/q = 1.

**Зауваження 1.44** — Умова  $p>1/\alpha$  необхідна для збіжності усіх інтегралів з доведення

#### Наслідок 1.45

При  $\alpha > 1/p$  маємо  $(I_0^{\alpha}f)(t) = o(1)$ , тобто  $(I_0^{\alpha}f)(0) = 0$ .

Вправа 1.46. Наведіть приклад f для якої  $(I_0^{\alpha}f)(0) \neq 0$  (але і не  $\infty$ ).

#### Приклад 1.47

Розглянемо  $f(x) = \frac{1}{\sqrt{x}}$  на [0,1]. Можна показати, що

$$\int_0^1 |f(x)| \, \mathrm{d}x = 2,\tag{1.51}$$

тому  $f \in L_1((0,1))$ . З іншого боку,

$$\int_0^1 |f(x)|^2 dx = \int_0^1 \frac{dx}{x} = \infty,$$
(1.52)

тому  $f \not\in L_2((0,1))$ . Це означає, що  $1 . Тоді нерівність <math>p > 1/\alpha$  з умов теореми не буде виконуватися, для  $\alpha \leq \frac{1}{2}$ . Зокрема, виникають певні сподівання на  $\alpha = \frac{1}{2}$ . Розглянемо  $(I_0^{1/2}f)(t)$ :

$$(I_0^{1/2}f)(t) = \frac{1}{\Gamma(1/2)} \int_0^t \frac{\mathrm{d}s}{\sqrt{t - s}\sqrt{s}} = \frac{\pi}{\Gamma(1/2)} = \sqrt{\pi}.$$
 (1.53)

Як бачимо, отриманий вираз не просто не прямує до нуля при  $t \to 0$ , а взагалі не залежить від t, тобто наші сподівання не були марні і  $(I_0^{1/2}f)(0) = \sqrt{\pi} \neq 0$  (але і не  $\infty$ ).

#### 1.3.2 Початкові значення похідних

#### Теорема 1.48

Нехай  $\alpha>0,\ \alpha\not\in\mathbb{N},\ n=\lceil\alpha\rceil,\ f\in C^{n-1}([0,T]),\ p>\frac{1}{n-\alpha},\ f^{(n)}\in L_P([0,T]).$  Тоді  $(D_0^\alpha)(0)=0\iff f^{(k)}(0)=0$  при  $k=\overline{0,n-1}.$ 

Розв'язання. Доведення. За умов теореми

$$(D_0^{\alpha} f)(t) = \frac{1}{\Gamma(n-\alpha)} \int_0^t \frac{f^{(n)}(s)}{(t-s)^{\alpha-n+1}} \, \mathrm{d}s + \sum_{k=0}^{n-1} \frac{f^{(k)}(0)t^{k-\alpha}}{\Gamma(k-\alpha+1)}. \tag{1.54}$$

(⇐⇒) У формулі вище інтеграл дорівнює нулю за першою сьогоднішньою теоремою, а уся сумма зануляється за умовою теореми.

 $(\Longrightarrow)$ Домножатимемо (1.54) на  $t^{\alpha-k}$  для  $k=\overline{0,n-1}.$  Наприклад, для k=0 матимемо

$$t^{\alpha}(D_0^{\alpha}f)(t) = t^{\alpha}({}^{\star}D_0^{\alpha}f)(t) + \frac{f(0)}{\Gamma(1-\alpha)} + \sum_{k=1}^{n-1} \frac{f^{(k)}(0)t^k}{\Gamma(k-\alpha+1)}.$$
 (1.55)

Бачимо, що  $t^{\alpha}(^*D_0^{\alpha}f)(t) = o(1)$ , всі доданки суми нескінченно малі, тому f(0) = 0. Далі за індукцією по k отримуємо рівність нулеві усіх похідних до (n-1)-ої.

Зауваження 1.49 — При  $0 < \alpha < 1$  маємо  $(D_0^{\alpha}1)(t) = \frac{1}{\Gamma(1-\alpha)t^{\alpha}} \neq 0$ .

Зауваження 1.50 — Але  $(*D_0^{\alpha}1)(t) = 0$ .

#### Теорема 1.51

Нехай  $\alpha>0,\ n=\lceil\alpha\rceil,\ f\in C^n([0,T]),$  тоді  $D_0^\alpha f\equiv 0\iff f(t)=\sum_{k=0}^{n-1}c_kt^{\alpha-k-1}$  — дробовий многочлен.

## Вправа 1.52. (⇒) Вправа.

(⇐=) Нехай

$$f(t) = \sum_{k=0}^{n-1} c_k t^{\alpha - k - 1}, \tag{1.56}$$

тоді

$$D_0^{\alpha} f = \frac{\mathrm{d}^n}{\mathrm{d}t^n} I_0^{n-\alpha} \left( \sum_{k=0}^{n-1} t^{\alpha-k-1} \right) = \frac{\mathrm{d}^n}{\mathrm{d}t^n} \frac{\Gamma(\alpha-k)}{\Gamma(n-k)} t^{n-k-1} = 0.$$
 (1.57)

## Теорема 1.53 (похідна добутку)

Нехай f,g — аналітичні в (-h,h). Тоді для  $t\in (0,h/2)$ 

$$D^{\alpha}(f \cdot g)(t) \sum_{k=0}^{\infty} {k \choose \alpha} D_0^k f(t) \cdot D_0^{\alpha-k} f(t), \qquad (1.58)$$

де

$$\binom{k}{\alpha} = \frac{\Gamma(\alpha+1)}{\Gamma(k+1) \cdot \Gamma(\alpha-k-1)}.$$
 (1.59)

### Теорема 1.54 (Тарасова)

Нехай  $0 < \alpha < 1$ , тоді  $D^{\alpha}$  — лінійний оператор, що задовольняє умову

$$D^{\alpha}(f \cdot g) = D^{\alpha}f \cdot g + f \cdot D^{\alpha}g. \tag{1.60}$$

Тоді  $\exists p(t): (D_0^{\alpha} f)(t) = p(t) \cdot \frac{\mathrm{d}f}{\mathrm{d}t}.$ 

## 1.4 Перетворення Лапласа дробовах інтегралів і похідних

**Означення 1.55.** Нехай  $f: \mathbb{R}_+ \to \mathbb{R}$ , тоді

$$\mathscr{L}[f](\eta) = \overline{f}(\eta) = \int_0^\infty e^{-\eta t} f(t) \, \mathrm{d}t. \tag{1.61}$$

Лема 1.56 (перетворення Лапласа похідної)

$$\mathcal{L}[f'](\eta) = \eta \mathcal{L}[f](\eta) - f(0). \tag{1.62}$$

Доведення. Доведення. Інтегруємо частинами.

### Лема 1.57 (перетворення Лапласа згортки)

$$\mathcal{L}[f \star g](\eta) = \mathcal{L}[f](\eta) \cdot \mathcal{L}[g](\eta). \tag{1.63}$$

Доведення. Змінюємо порядок інтегрування.

## Лема 1.58 (перетворення Лапласа степеневої функції)

$$\mathscr{L}[t^{-\beta}](\eta) = \Gamma(1-\beta)\eta^{\beta-1}.$$
(1.64)

Доведення. За означенням

$$\mathscr{L}[t^{-\beta}](\eta) = \int_0^\infty e^{-\eta t} t^{-\beta}.$$
 (1.65)

Зробимо заміну змінних:  $\eta t = \xi$ ,  $\mathrm{d}t = \mathrm{d}\xi/\eta$ . Тоді

$$\int_0^\infty e^{-\eta t} t^{-\beta} = \int_0^\infty e^{-\xi} \left(\frac{\xi}{\eta}\right)^{-\beta} \frac{1}{\eta} d\xi =$$

$$= \eta^{\beta - 1} \int_0^\infty e^{-\xi} \xi^{-\beta} d\xi =$$

$$= \eta^{\beta - 1} \Gamma(1 - \beta).$$
(1.66)

Лема 1.59 (перетворення Лапласа інтегралу дробового порядку)

$$\mathscr{L}[I_0^{\alpha} f](\eta) = \eta^{-\alpha} \mathscr{L}[f](\eta). \tag{1.67}$$

Доведення.

$$\mathcal{L}[I_0^{\alpha} f](\eta) = \mathcal{L}[f \star y_{\alpha}](\eta) =$$

$$= \mathcal{L}[f](\eta) \cdot \mathcal{L}[y_{\alpha}](\eta) =$$

$$= \mathcal{L}[f](\eta) \cdot \frac{1}{\Gamma(\alpha)} \Gamma(1 - (1 - \alpha)) \eta^{-\alpha} =$$

$$= \eta^{-\alpha} \mathcal{L}[f](\eta).$$
(1.68)

Лема 1.60 (перетворення Лапласа похідної Рімана-Ліувіля)

$$\mathscr{L}[D_0^{\alpha} f](\eta) = \eta^{\alpha} \mathscr{L}[f](\eta) - \sum_{k=0}^{n-1} (D_0^{\alpha-k-1} f)(0) \eta^k.$$
 (1.69)

#### Приклад 1.61

Зокрема, при  $0 < \alpha < 1$  маємо

$$\mathscr{L}[D_0^{\alpha}f](\eta) = \eta^{\alpha}\mathscr{L}[f](\eta) - (I_0^{\alpha - 1}f)(0). \tag{1.70}$$

Доведення.

$$\mathcal{L}[D_0^{\alpha}f](\eta) = \mathcal{L}\left[\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}I_0^{1-\alpha}f\right](\eta) =$$

$$= \eta \cdot \mathcal{L}[I_0^{1-\alpha}f](\eta) - (I_0^{1-\alpha}f)(0) =$$

$$= \eta \cdot \eta^{\alpha-1} \cdot \mathcal{L}[f](\eta) - (I_0^{1-\alpha}f)(0) =$$

$$= \eta^{\alpha} \cdot \mathcal{L}[f](\eta) - (I_0^{1-\alpha}f)(0).$$
(1.71)

Лема 1.62 (перетворення Лапласа похідної Катупо)

$$\mathscr{L}\left[{}^{\star}D_0^{\alpha}f\right](\eta) = \eta^{\alpha} \cdot \mathscr{L}[f](\eta) - \sum_{k=0}^{n-1} f^{(k)}(0)\eta^{\alpha-k-1}. \tag{1.72}$$

#### Приклад 1.63

Зокрема, при  $0 < \alpha < 1$  маємо

$$\mathcal{L}[D_0^{\alpha} f](\eta) = \eta^{\alpha} \cdot \mathcal{L}[f](\eta) - \eta^{\alpha - 1} f(0). \tag{1.73}$$

## Вправа 1.64. Довести.

Доведення.

#### Лема 1.65

$$\mathscr{L}[c](\eta) = c/\eta.$$

#### Лема 1.66

$$\mathscr{L}[e^{pt}f(t)](\eta) = \mathscr{L}[f(t)](\eta - p).$$

Нагадаємо, що раніше ми з'ясували, що  $\mathscr{L}[t^{-\beta}](\eta) = \Gamma(1-\beta)\eta^{\beta-1}$ .

## **Теорема 1.67** (Таубера)

Нехай  $-\beta > -1$ , f монотонна при великих t (тобто вона монотонна на деякому проміжку вигляду  $[t_0, +\infty)$ ). Тоді  $f(t) \sim t^{-\beta}$  при  $t \to +\infty \iff \mathscr{L}[f](\eta) = \Gamma(1-\beta)\eta^{\beta-1}$  при  $\eta \to 0$ .

Зауваження 1.68 — Тут  $f(x) \sim g(x)$  при  $x \to \infty$  означає, що  $\lim_{x \to \infty} \frac{f(x)}{g(x)} = 1$ .

### Наслідок 1.69

Нехай  $0<\alpha<1$  і f монотонна при великих  $t,\,f\geq 0$  на  $[0,+\infty)$  і  $\int_0^{+\infty}f(t)\,\mathrm{d}t=1$ . Тоді  $\forall A>0$ :  $f(t)\sim \alpha At^{-\alpha-1}$  при  $t\to+\infty\iff \mathscr{L}[f](\eta)=1-A\Gamma(1-\alpha)\eta^\alpha+o(n^\alpha)$  при  $\eta\to 0+$ .

Доведення. Розглянемо функцію

$$F(t) = \int_{t}^{+\infty} f(s) \, \mathrm{d}s. \tag{1.74}$$

Зауважимо, що F'(t) = -f(t).

Вправа 1.70. Доведіть, що за наших припущень

$$f(t) \sim A\alpha t^{-\alpha - 1} \iff F(t) \sim At^{-\alpha}.$$
 (1.75)

Розглянемо

$$\mathscr{L}[F](\eta) = \int_0^{+\infty} e^{-\eta t} \int_t^{+\infty} f(s) \, \mathrm{d}s \, \mathrm{d}t, \tag{1.76}$$

Змінюючи порядок інтегрування, отримуємо

$$\int_{0}^{+\infty} f(s) \int_{0}^{s} e^{-\eta t} dt ds = \int_{0}^{+\infty} f(s) \frac{1 - e^{-\eta s}}{\eta} ds =$$

$$= \frac{1}{\eta} \left( 1 - \int_{0}^{+\infty} f(s) e^{-\eta s} ds \right) =$$

$$= \frac{1 - \mathcal{L}[f](\eta)}{\eta}.$$
(1.77)

Звідси

$$\mathcal{L}[f](\eta) = 1 - \eta \mathcal{L}[F](\eta). \tag{1.78}$$

Тепер можемо записати

$$f(t) \underset{t \to \infty}{\sim} A\alpha t^{-\alpha - 1} \iff F(t) \underset{t \to \infty}{\sim} At^{-\alpha} \iff$$

$$\iff \mathscr{L}[F](\eta) \underset{\eta \to 0+}{\sim} A\Gamma(1 - \alpha)\eta^{\alpha - 1} \iff$$

$$\iff \mathscr{L}[F](\eta) = \Gamma(1 - \alpha)\eta^{\alpha - 1} + o(\eta^{\alpha - 1}) \iff$$

$$\iff \mathscr{L}[f](\eta) = 1 - A\Gamma(1 - \alpha)\eta^{\alpha} + o(\eta^{\alpha}).$$

$$(1.79)$$

## 2 Моделі аномальної дифузії

Нагадаємо, що класичні рівняння дифузії та теплопровідності зумовлені наступними чинниками:

- 1) закон збереження кількості речовини/тепла;
- 2) джерела і стоки;
- 3) "закон" Фіка/Фур'є емпірично встановлене для широкого класу процесів твердження про те, що інтенсивність потоку речовини/тепла пропорційна мінус градієнту концентрації речовини/кількості тепла на границі.

Розглянемо тепер інший підхід, який грунтується на випадкових блуканнях з неперервним часом (eng. CTRW,  $continuous\ time\ random\ walk$ ). А саме, нехай x(t) — випадкова величина (координата частинки в момент часу t), а u(x,t) (gпри фіксованому t — щільність координати частинки).

Параметри моделі:

- 1)  $u_0(x)$  щільність початкового (при t=0) розподілу;
- 2)  $\psi(t)$  щільність часу очікування наступного стрибка;
- 3)  $\lambda(x)$  щільність зміщення.

**Означення 2.1.** Нехай  $f: \mathbb{R} \to \mathbb{R}$ , тоді її перетворенням  $\Phi yp$ 'є називається

$$\mathcal{F}[f](\omega) = \tilde{f}(\omega) = \int_{\mathbb{R}} e^{i\omega t} f(x) \, \mathrm{d}x. \tag{2.1}$$

#### Твердження 2.2

Для перетворення Фур'є справедлива теоерма згортки:

$$\mathcal{F}[f * q](\omega) = \mathcal{F}[f](\omega) \cdot \mathcal{F}[f](\omega), \tag{2.2}$$

де

$$(f * g)(x) = \int_{\mathbb{R}} f(y)g(x - y) \,\mathrm{d}y. \tag{2.3}$$

**Означення 2.3.** Нехай  $u(x,t): \mathbb{R} \times \mathbb{R} \to \mathbb{R}$ , тоді її перетворенням Фур'є-Лапласа називається

$$\mathcal{F}\text{-}\mathscr{L}[u](\omega,\eta) = \tilde{u}(\omega,\eta) = \int_0^{+\infty} \int_{\mathbb{R}} e^{-\eta t + i\omega x} u(x,t) \, \mathrm{d}x \, \mathrm{d}t. \tag{2.4}$$

#### Формула 2.4 (Монтрола-Вайса)

$$\mathcal{F}\text{-}\mathscr{L}[u](\omega,\eta) = \frac{\mathcal{F}[u_0](\omega)}{\eta} \frac{1 - \mathscr{L}[\psi](\eta)}{1 - \mathscr{L}[\psi](\eta)\mathcal{F}[\lambda](\omega)},\tag{2.5}$$

як тільки  $|\mathscr{L}[\psi](\eta)\mathcal{F}[\lambda](\omega)| < 1.$ 

Доведення. Введемо додаткове позначення: n(t) — кількість стрибків до моменту t.  $\psi_k(t)$  — щільність часу k-го стрибка. І нарешті,  $\lambda_k(x)$  — щільність координати після k-го стрибка.

Запишемо формулу повної ймовірності:

$$u(x,t) = \sum_{k=0}^{\infty} P\{n(t) = k\} \lambda_k(x) =$$

$$= \sum_{k=0}^{\infty} \left( P\{n(t) \ge k\} - P\{n(t) \ge k+1\} \right) \lambda_k(x) =$$

$$= \sum_{k=0}^{\infty} \left( \int_0^t \psi_k(s) \, ds - \int_0^t \psi_{k+1}(s) \, ds \right) \lambda_k(x) =$$

$$= \sum_{k=0}^{\infty} \left( \int_0^t \psi^{*k}(s) \, ds - \int_0^t \psi^{*(k+1)}(s) \, ds \right) \cdot (u_0 * \lambda^{*k})(x).$$
(2.6)

Зауваження 2.5 — Тут ми скористалися тим, що 
$$\psi_k(x)=\psi^{\star k}=\underbrace{\psi\star\psi\star\ldots\star\psi}_k$$
 і  $\lambda_k(x)=u_0*\lambda^{*k}=u_0*\underbrace{\lambda*\lambda*\ldots*\lambda}_k$ .

## Вправа 2.6. Поновити у конспекті формальне доведення цих фактів.

З урахуванням %перелік\_нагадувань%, маємо

$$\mathcal{F}-\mathcal{L}[u](\omega,\eta) = \sum_{k=0}^{\infty} \frac{1}{\eta} \Big( (\mathcal{L}[\psi](\eta)^k - \mathcal{L}[\psi](\eta)^{k+1}) \mathcal{F}[u_0](\omega) \mathcal{F}[\lambda](\omega)^k \Big) =$$

$$= \frac{\mathcal{F}[u_0](\omega)(1 - \mathcal{L}[\psi](\eta))}{\eta} \sum_{k=0}^{\infty} \mathcal{L}[\psi](\eta)^k \mathcal{F}[\lambda](\omega)^k =$$

$$= \frac{\mathcal{F}[u_0](\omega)(1 - \mathcal{L}[\psi](\eta))}{\eta(1 - \mathcal{L}[\psi](\eta)\mathcal{F}[\lambda](\omega)}.$$
(2.7)