

## Комп'ютерна томографія

# Інтегральне рівняння Фредгольма першого роду відносно густини та його розв'язок

## Загальні положення

Існують математичні прийоми, за допомогою яких інтегральне рівняння Радона

$$\int_{L(l,\theta)} c(x, y) ds = q(l, \theta)$$

приводиться до так званої стандартної форми – двовимірного інтегрального рівняння Фредгольма I-го роду типу згортки:

$$\iint_{-\infty-\infty}^{\infty\infty} \frac{c(x', y') dx' dy'}{\sqrt{(x-x')^2 + (y-y')^2}} = S(x, y), \quad (1)$$

де  $S(x, y) = \frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} q(x \cos \theta + y \sin \theta, \theta) d\theta, \quad (2)$

$$K(x-x', y-y') = \frac{1}{\sqrt{(x-x')^2 + (y-y')^2}} - \text{ядро цього рівняння;}$$

$c(x, y)$  - шукана функція.

## Розв'язок вихідного ІР методом ПФ

Розв'язок (1) методом перетворення Фур'є (ПФ) дає такий результат:

$$c(x, y) = \frac{1}{4\pi^2} \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{c}(\omega_1, \omega_2) e^{-i(\omega_1 x + \omega_2 y)} d\omega_1 d\omega_2, \quad (3)$$

де

$$\hat{c}(\omega_1, \omega_2) = \frac{\hat{S}(\omega_1, \omega_2)}{\hat{K}(\omega_1, \omega_2)} = \frac{\sqrt{\omega_1^2 + \omega_2^2}}{2\pi} \hat{S}(\omega_1, \omega_2), \quad (4)$$

$$\hat{S}(\omega_1, \omega_2) = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} S(x, y) e^{i(\omega_1 x + \omega_2 y)} dx dy, \quad (5)$$

$$\hat{K}(\omega_1, \omega_2) = \int_{-\infty}^{\infty} \int_{-\infty}^{\infty} K(x, y) e^{i(\omega_1 x + \omega_2 y)} dx dy = \frac{2\pi}{\sqrt{\omega_1^2 + \omega_2^2}}. \quad (6)$$

## Аналіз розв'язку

Ці складові частини ще називають:

(4) – ПФ розв'язку (його спектр, Фур'є-образ);

(5) – ПФ правої частини (1);

(6) – ПФ ядра рівняння (1).

Зверніть увагу на чудову властивість методу ПФ:

для прямої задачі шуканий вихідний спектр є добутком спектра вхідного сигналу на спектр апаратної функції,

а для зворотної задачі (томографічної у даному випадку) спектр вхідного сигналу є часткою вихідного спектра до спектра апаратної функції:

$$\hat{c}(\omega_1, \omega_2) = \frac{\hat{S}(\omega_1, \omega_2)}{\hat{K}(\omega_1, \omega_2)}.$$

## Аналіз розв'язку

**Незважаючи на те, що розв'язок (3) строгий, він нестійкий.**

Чому? Через неминучі похибки вимірювання функції  $I(l, \theta)$  будуть мати похибки функції  $q(l, \theta)$ ,  $S(x, y)$ .

При цьому похибки зазвичай мають компоненту білого шуму, тобто постійну (незалежну від частот  $\omega_1$ ,  $\omega_2$ ) компоненту. В результаті:

$$\hat{S}(\omega_1, \omega_2) \xrightarrow{\omega_1, \omega_2 \rightarrow \infty} const \Rightarrow \hat{c}(\omega_1, \omega_2) \xrightarrow{\omega_1, \omega_2 \rightarrow \infty} \infty$$

**і інтеграл в (3) розбіжний!**

## Регуляризований розв'язок

На **практиці інтеграл у виразі (3)** (тобто зворотне неперервне перетворення Фур'є (ЗНПФ)) **обчислюють через** кінцеву суму (дискретне перетворення Фур'є (ДПФ), **швидке перетворення Фур'є (ШПФ)**) до **кінцевих максимальних значень частот  $\omega_1, \omega_2$**  (тобто має місце усікання по частотах) і ефект **нестійкості зменшується, хоча і залишається.**

## Регуляризований розв'язок

У методі Тихонова замість

$$\hat{c}(\omega_1, \omega_2) = \frac{\hat{S}(\omega_1, \omega_2)}{\hat{K}(\omega_1, \omega_2)} = \frac{\sqrt{\omega_1^2 + \omega_2^2}}{2\pi} \hat{S}(\omega_1, \omega_2),$$

використовують **регуляризований розв'язок:**

$$\hat{c}_\alpha(\omega_1, \omega_2) = \frac{1}{2\pi} \frac{\omega}{1 + \alpha\omega^2(\omega^2 + 1)} \hat{S}(\omega_1, \omega_2),$$

(7)

де  $\omega = \sqrt{\omega_1^2 + \omega_2^2}$ ;

$\alpha > 0$  - параметр регуляризації.

## Регуляризований розв'язок

### Особливості регуляризованого розв'язку (7):

$$1) \quad \hat{c}_\alpha(\omega_1, \omega_2) \xrightarrow{\omega_1, \omega_2 \rightarrow \infty} 0$$

і тому інтеграл в (3) збіжний.

- 2) Подавлення високих частот у (7) здійснюється акуратніше, ніж у методах, які використовують усікання по частоті.
- 3) Параметр регуляризації фізично відповідає за подавлення високих частот. Тому змінюючи його значення, можна доволі просто це робити.



## Регуляризований розв'язок

**Який фізичний зміст за високими частотами та чому їх подавляють?**

З однієї сторони, **високі частоти потрібні для високої роздільної здатності томограм** (розрізнення близьких деталей тощо), оскільки саме вони несуть левову частку цієї інформації.

Схожий результат свого часу виявили в електрокардіографії, коли стали переходити від аналогових кардіографів до цифрових: коли розширили сугу пропускання цифрових кардіографів, порівняно з аналоговими, стали виявляти деталі, раніше не помітні на кардіограмах, отриманих на аналогових приладах.

**Тому частка високих частот має бути такою, щоб не втратити важливу інформацію**, зокрема на томограмі.

Проте, **з іншої сторони, високі частоти найсильніше реагують на похибки, і їх потрібно обмежувати.**

**Обом цим вимогам, у пропорції, яку і визначає параметр регуляризації, задовольняє метод регуляризації Тихонова.** 9