

## Domáca úloha 4 - Riešenie

1. Uvažujme rovnicu vedenia tepla

$$\begin{aligned}\frac{\partial u}{\partial t} &= k \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + Q(x, t) & -\infty < x < \infty \\ u(x, 0) &= f(x).\end{aligned}$$

Ukážte, že všeobecné riešenie Fourierovej transformácie riešenia  $\bar{U}$  je

$$\bar{U}(\omega, t) = c(\omega)e^{-k\omega^2 t} + e^{-k\omega^2 t} \int_0^t \bar{Q}(\omega, \tau)e^{k\omega^2 \tau} d\tau.$$

Určte  $c(\omega)$  a zapíšte riešenie  $u(x, t)$  tak, aby v ňom vystupovali funkcie  $f(x)$  a  $Q(x, t)$  a nie ich Fourierove transformácie.

**Návod:** (a) Ak  $F(\omega, \alpha)$  je Fourierova transformácia funkcie  $f(x, \alpha)$ , tak

$$\mathcal{F} \left[ \int f(x, \alpha) d\alpha \right] = \int F(\omega, \alpha) d\alpha.$$

(b) Veta o konvolúcii.

**Riešenie:** Označme

$$\begin{aligned}\bar{U}(\omega, t) &= \mathcal{F}[u] = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} u(x, t)e^{i\omega x} dx, \\ \bar{Q}(\omega, t) &= \mathcal{F}[Q] = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} Q(x, t)e^{i\omega x} dx.\end{aligned}$$

Potom po aplikácii Fourierovej transformácie na rovnicu máme

$$\mathcal{F} \left[ \frac{\partial u}{\partial t} \right] = \mathcal{F} \left[ k \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} + Q(x, t) \right] = k\mathcal{F} \left[ \frac{\partial^2 u}{\partial x^2} \right] + \mathcal{F}[Q(x, t)]$$

Využitím tabuľky a nahradením podľa označenia vyššie dostaneme rovnicu

$$\frac{\partial \bar{U}}{\partial t} = k(-i\omega)^2 \bar{U} + \bar{Q},$$

a po jednoduchej úprave dostaneme obyčajnú nehomogénnu diferenciálnu rovnicu (vzhľadom na  $t$ )

$$\frac{\partial \bar{U}}{\partial t} + k\omega^2 \bar{U} = \bar{Q}$$

Z teórie ODR (alebo priamym dosadením) potom vieme, že riešenie takej rovnice je naozaj

$$\bar{U}(\omega, t) = c(\omega)e^{-k\omega^2 t} + e^{-k\omega^2 t} \int_0^t \bar{Q}(\omega, \tau)e^{k\omega^2 \tau} d\tau.$$

Skúmaním  $\bar{U}(\omega, 0)$  ďalej zistíme, že  $c(\omega) = \mathcal{F}[f] = F(\omega)$ .

$\bar{U}(\omega, t)$  je teda súčtom dvoch funkcií

$$F(\omega)e^{-k\omega^2 t} \quad \text{a} \quad e^{-k\omega^2 t} \int_0^t \bar{Q}(\omega, \tau)e^{k\omega^2 \tau} d\tau \quad (1)$$

a vidíme tiež, že každá z nich je súčinom ďalších dvoch funkcií.

Vieme, že  $F(\omega)$  je Fourierovou transformáciou funkcie  $f(x)$  a  $e^{-k\omega^2 t}$  je podľa tabuľky fourierovou transformáciou funkcie  $\sqrt{\frac{\pi}{kt}}e^{-\frac{x^2}{4kt}}$ . Potom z tabuľky vieme, že  $F(\omega)e^{-k\omega^2 t}$  je Fourierova transformácia funkcie  $f * \sqrt{\frac{\pi}{kt}}e^{-\frac{x^2}{4kt}}$ .

Ostáva integrál

$$\begin{aligned} e^{-k\omega^2 t} \int_0^t \bar{Q}(\omega, \tau)e^{k\omega^2 \tau} d\tau &= \int_0^t \bar{Q}(\omega, \tau) e^{k\omega^2 \tau} e^{-k\omega^2 t} d\tau \\ &= \int_0^t \bar{Q}(\omega, \tau) e^{-k\omega^2(t-\tau)} d\tau \\ &= \int_0^t \mathcal{F} \left[ Q(x, \tau) * \sqrt{\frac{\pi}{k(t-\tau)}} e^{-\frac{x^2}{4k(t-\tau)}} \right] d\tau \\ &= \mathcal{F} \left[ \int_0^t Q(x, \tau) * \sqrt{\frac{\pi}{k(t-\tau)}} e^{-\frac{x^2}{4k(t-\tau)}} d\tau \right] \end{aligned}$$

Preto pôvodná funkcia  $u(\omega, t)$  je súčtom

$$u(x, t) = f * \left( \sqrt{\frac{\pi}{kt}} e^{-\frac{x^2}{4kt}} \right) + \int_0^t Q(x, \tau) * \sqrt{\frac{\pi}{k(t-\tau)}} e^{-\frac{x^2}{4k(t-\tau)}} d\tau$$

V prípade potreby je možné  $u(x, t)$  zapísať v integrálnom tvare s využitím  $f * g = g * f$  a  $(f + g) * h = f * h + g * h$

$$\begin{aligned} u(x, t) &= \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{\infty} f(\bar{x}, t) \sqrt{\frac{\pi}{kt}} e^{-\frac{(x-\bar{x})^2}{4kt}} d\bar{x} \\ &\quad + \frac{1}{2\pi} \int_0^t \int_{-\infty}^{\infty} Q(\bar{x}, \tau) \sqrt{\frac{\pi}{k(t-\tau)}} e^{-\frac{(x-\bar{x})^2}{4k(t-\tau)}} d\bar{x} d\tau \end{aligned}$$