

## Cvičení z PDR1 (DIR044)

ZS 2007/08

Č. 11

13.12.2007

M. Rokyta, KMA MFF UK

<http://www.karlin.mff.cuni.cz/~rokyta/vyuka/>11.1 Rovnice vedení tepla na celém  $\mathbb{R}^d$  (Cauchyova úloha)

$$\frac{\partial u}{\partial t} - a^2 \Delta u = f, \quad x \in \mathbb{R}^d, t > 0, \quad (11.1)$$

$$u|_{t=0} = g. \quad (11.2)$$

- Greenova funkce (elementární řešení, klademe formálně  $f = 0$ ,  $g = \delta$ ):

$$\widehat{G}(\xi, t) = e^{-4\pi^2 a^2 |\xi|^2 t}, \quad G(x, t) = \frac{1}{(4\pi a^2 t)^{\frac{d}{2}}} e^{-\frac{|x|^2}{4a^2 t}}.$$

Symbolem  $\widehat{\phantom{x}}$  zde značíme Fourierovu transformaci v prostorové proměnné<sup>1</sup>  $x$ ,

$$F(f)(\xi) \equiv \widehat{f}(\xi) = \int_{\mathbb{R}^d} f(x) e^{-2\pi i x \cdot \xi} dx \quad \text{s inverzí} \quad F_{-1}(f)(x) \equiv \check{f}(x) = \int_{\mathbb{R}^d} f(\xi) e^{2\pi i x \cdot \xi} d\xi.$$

- Řešení úlohy (11.1)–(11.2) na celém prostoru je pak definováno (jsou-li  $f, g$  distribuce, resp. integrovatelné nebo spojitě funkce) takto<sup>2</sup>:

$$u = G \star_x g + H(t) G \star_{x,t} f, \quad \text{resp.} \quad (11.3)$$

$$u(x, t) = \int_{\mathbb{R}^d} g(y) G(x - y, t) dy + \int_0^t \int_{\mathbb{R}^d} f(y, \tau) G(x - y, t - \tau) dy d\tau. \quad (11.4)$$

- Úloha na polopřímce  $x > 0$  za hraniční podmínky  $u(0+, t) = 0$ : liché rozšíření funkce  $g$ ; úloha na polopřímce  $x > 0$  za hraniční podmínky  $\partial_x u(0+, t) = 0$ : sudé rozšíření funkce  $g$ .

11.2 Vlnová rovnice na celém  $\mathbb{R}^d$ 

$$\square_c u \equiv \frac{1}{c^2} \frac{\partial^2 u}{\partial t^2} - \Delta u = f, \quad x \in \mathbb{R}^d, t > 0, \quad (11.5)$$

$$u|_{t=0} = g_0, \quad (11.6)$$

$$\left. \frac{\partial u}{\partial t} \right|_{t=0} = g_1. \quad (11.7)$$

- Elementární řešení (Greenova funkce, klademe formálně  $f = 0$ ,  $g_0 = 0$ ,  $g_1 = \delta$ ):

$$\widehat{E}(\xi, t) = \frac{\sin(2\pi c |\xi| t)}{2\pi c |\xi|}, \quad \text{tvar } E \text{ je obecně různý v prostorech různé dimenze (viz Tabulka 1).}$$

- Řešení na celém prostoru v libovolné dimenzi je pak obecně definováno takto:

$$u(x, t) = \underbrace{\frac{\partial}{\partial t} (E \star_x g_0)}_{:=u_0} + \underbrace{(E \star_x g_1)}_{:=u_1} + \underbrace{(c^2 H(t) E \star_{x,t} f)}_{:=u_f}.$$

<sup>1</sup>Existuje více Fourierových transformací, které se liší konstantami před integrálem a v exponenciálním integračním jádru. Všechny jsou typu  $\widehat{f}(\xi) = A^d \int_{\mathbb{R}^d} f(x) e^{kix \cdot \xi} dx$  s inverzí  $\check{f}(x) = B^d \int_{\mathbb{R}^d} f(\xi) e^{-kix \cdot \xi} d\xi$ , kde  $2\pi AB = |k|$ . Fourierovy transformace konkrétních objektů (funkcí, distribucí) se podle volby konstant  $A, B$  mohou „v konstantách“ lišit.

<sup>2</sup>Symbolem  $\star_x$  značíme konvoluci podle proměnné  $x$  a  $H(t)$  je Heavisideova funkce (tj. charakteristická funkce intervalu  $(0, +\infty)$ ).

Dimenze	Elementární řešení	Data	Odpovídající řešení
d=1:*)	$E(x, t) = \frac{1}{2c} \chi_{(-ct, ct)}(x)$	$g_0$	$u_0 = \frac{1}{2} (g_0(x - ct) + g_0(x + ct))$
		$g_1$	$u_1 = \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} g_1(y) dy$
		$f$	$u_f = \frac{c}{2} \int_0^t \int_{x-c(t-\tau)}^{x+c(t-\tau)} f(y, \tau) dy d\tau$
d=2:	$E(x, t) = \frac{1}{2\pi c} \left( \frac{1}{\sqrt{c^2 t^2 - x^2}} \right)_+$	$g_0$	$u_0 = \frac{1}{2\pi c} \frac{\partial}{\partial t} \int_{ y  \leq ct} \frac{g_0(x - y)}{\sqrt{c^2 t^2 - y^2}} dy$
		$g_1$	$u_1 = \frac{1}{2\pi c} \int_{ y  \leq ct} \frac{g_1(x - y)}{\sqrt{c^2 t^2 - y^2}} dy$
		$f$	$u_f = \frac{c}{2\pi} \int_0^t \int_{ y  \leq c\tau} \frac{f(x - y, t - \tau)}{\sqrt{c^2 \tau^2 - y^2}} dy d\tau$
d=3:	$E = \frac{1}{4\pi c^2 t} \nu_{ct}$	$g_0$	$u_0 = \frac{1}{4\pi c t} \int_{S_{ct}(0)} \left( \frac{g_0}{ct} + \frac{\partial g_0}{\partial n} \right) (x - y) dS(y)$
		$g_1$	$u_1 = \frac{1}{4\pi c^2 t} \int_{S_{ct}(0)} g_1(x - y) dS(y)$
		$f$	$u_f = \frac{1}{4\pi} \int_{\mathbb{R}^3} \frac{f\left(x - y, t - \frac{ y }{c}\right)}{ y } dy$

Tabulka 1: Řešení vlnové rovnice na celém prostoru

---

... symbol  $(\dots)_+$  znamená, že daná funkce je (pře)definovaná nulou tam, kde by nebyla definovaná, nebo tam, kde by byla záporná.

---

...  $\nu_{ct}$  je takzvaná plošná distribuce, definovaná předpisem  $(\nu_r, \varphi) := \int_{S_r(0)} \varphi(x) dS(x)$  pro všechny nekonečně hladké funkce  $\varphi$  s kompaktním nosičem.

---

\*) ... tj. například v jedné dimenzi ( $d = 1$ ) je řešení úlohy (11.5)–(11.7) toto:

$$u(x, t) = \frac{g_0(x - ct) + g_0(x + ct)}{2} + \frac{1}{2c} \int_{x-ct}^{x+ct} g_1(y) dy + \frac{c}{2} \int_0^t \int_{x-c(t-\tau)}^{x+c(t-\tau)} f(y, \tau) dy d\tau.$$

Srovnajte to s cvičením 5 z 1.11.2007 (vzorec (5.9)), kde jsme tento tzv. d'Alembertův vzorec odvodili jiným způsobem, za omezení  $f \equiv 0$ .