

# Poznámka k variačním metodám aneb od integrálů k derivacím a zpět

Jiří Bouchala



Katedra aplikované matematiky

[jiri.bouchala@vsb.cz](mailto:jiri.bouchala@vsb.cz)

21. března 2006

# Rovnice vedení tepla

## Rovnice vedení tepla

- okrajová úloha a její klasické řešení
- podmínka přechodu
- zobecněné řešení.

*Literatura.*

$$\begin{cases} -(p(x)y')' + q(x)y = f(x) & \text{v } (0, 2), \\ y(0) = y(2) = 0. \end{cases}$$

Tato rovnice popisuje (nejsou-li teploty příliš vysoké) proces *vedení tepla* v tenké tyči; přičemž

- **řešení**  $y = y(x)$  ... teplota v příčném řezu,
- $p$  ... charakterizuje materiál tyče (souvisí s koeficientem tepelné vodivosti),
- $q$  ... charakterizuje výměnu tepla s okolním prostředím (souvisí s koeficientem přestupu tepla),
- $f$  ... souvisí s tepelnými zdroji uvnitř tyče, teplotou vně pláště, s koeficientem přestupu tepla.

Rovnice vedení tepla

- okrajová úloha a její klasické řešení
- podmínka přechodu
- zobecněné řešení.

*Literatura.*

$$-(p(x)y')' + q(x)y = f(x) \quad \mathbf{v} \quad (0, 2), \quad y(0) = y(2) = 0.$$

Uved'me dva – fyzikálně rozumné – případy, kdy **neexistuje klasické řešení** naší úlohy:

$$\begin{cases} -y'' = f(x) \quad \mathbf{v} \quad (0, 2), \\ y(0) = y(2) = 0; \end{cases} \quad \text{kde } f(x) := \begin{cases} 2 \text{ pro } x \in \langle 0, 1 \rangle, \\ -2 \text{ pro } x \in \langle 1, 2 \rangle \end{cases}$$

(rozložení zdrojů není spojité).

$$\begin{cases} -(p(x)y')' = 1 \quad \mathbf{v} \quad (0, 2), \\ y(0) = y(2) = 0; \end{cases} \quad \text{kde } p(x) := \begin{cases} 1 \text{ pro } x \in \langle 0, 1 \rangle, \\ 2 \text{ pro } x \in \langle 1, 2 \rangle \end{cases}$$

(tyč je složena ze dvou různých materiálů).

**Jak tyto úlohy řešit?**

Nabízí se možnost uvažovat odděleně intervaly  $(0, 1)$  a  $(1, 2)$ .  
Ukažme si vše na prvním z příkladů.

Rovnice vedení  
tepla

• okrajová  
úloha a její  
klasické řešení

- podmínka  
přechodu
- zobecněné  
řešení.

*Literatura.*

$$-y'' = f \mathbf{v} (0, 2), y(0) = y(2) = 0; f(x) := 2 \mathbf{v} \langle 0, 1 \rangle, f(x) := -2 \mathbf{v} \langle 1, 2 \rangle.$$

$$\begin{cases} -y_1'' = 2 \mathbf{v} (0, 1), \\ y_1(0) = 0; \end{cases}$$

$$\begin{cases} -y_2'' = -2 \mathbf{v} (1, 2), \\ y_2(2) = 0. \end{cases}$$

$$y_1(x) = c_1 + c_2x - x^2,$$

$$y_2(x) = d_1 + d_2x + x^2,$$

$$y_1(0) = c_1 = 0,$$

$$y_2(2) = d_1 + 2d_2 + 4 = 0,$$

$$\text{takže: } y_1(x) = c_2x - x^2; \quad \text{takže: } y_2(x) = -4 - 2d_2 + d_2x + x^2.$$

Nyní řešení na jednotlivých intervalech "složíme":

$$y(x) := \begin{cases} y_1(x) = c_2x - x^2 \text{ pro } x \in (0, 1), \\ y_2(x) = -4 - 2d_2 + d_2x + x^2 \text{ pro } x \in (1, 2). \end{cases}$$

$$c_2 = ?, \quad d_2 = ?$$

Rovnice vedení  
tepla

• okrajová  
úloha a její  
klasické řešení

• podmínka  
přechodu  
• zobecněné  
řešení.

*Literatura.*

$$-y'' = f \mathbf{v} (0, 2), y(0) = y(2) = 0; f(x) := 2 \mathbf{v} \langle 0, 1 \rangle, f(x) := -2 \mathbf{v} \langle 1, 2 \rangle.$$

$$y(x) := \begin{cases} y_1(x) = c_2 x - x^2 & \text{pro } x \in (0, 1), \\ y_2(x) = -4 - 2d_2 + d_2 x + x^2 & \text{pro } x \in (1, 2). \end{cases}$$

Fyzikálně přirozený požadavek **spojitosti řešení** v bodě 1, tj. podmínka  $y(1-) = y(1+)$ , dává:

$$y(1-) = y_1(1-) = \underline{c_2 - 1} = y(1+) = y_2(1+) = \underline{-4 - 2d_2 + d_2 + 1},$$

tzv.

$$c_2 = -2 - d_2,$$

ale ve vší úplnosti bude jednoznačné řešení určeno teprve tzv. **podmínkou přechodu**:  $p(1-)y'(1-) = p(1+)y'(1+)$  (podle fyzikálních zákonitostí musí množství substance, která "vteče" do bodu 1, odpovídat množství substance, která z bodu 1 "vyteče").

V našem případě má tato podmínka tvar  $y'(1-) = y'(1+)$ , a proto

$$y'(1-) = \underline{c_2 - 2} = y'(1+) = \underline{d_2 + 2}, \text{ neboli } c_2 = 4 + d_2.$$

Rovnice vedení  
tepla

- okrajová úloha a její klasické řešení

- podmínka přechodu

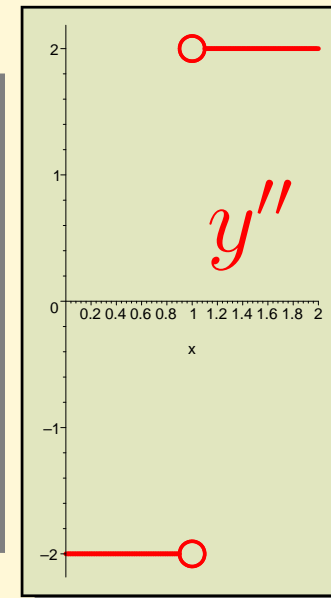
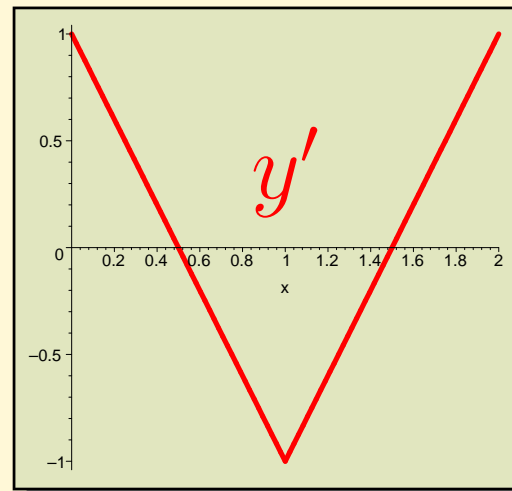
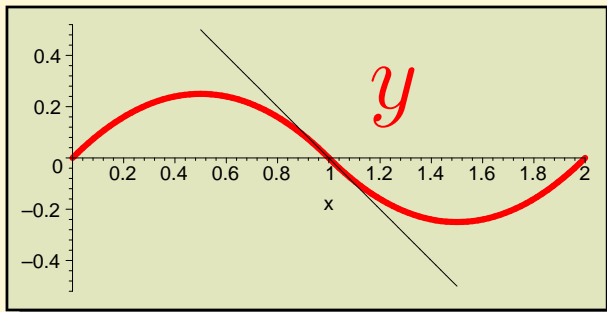
- zobecněné řešení.

*Literatura.*

$$-y'' = f \mathbf{v} (0, 2), y(0) = y(2) = 0; f(x) := 2 \mathbf{v} \langle 0, 1), f(x) := -2 \mathbf{v} \langle 1, 2\rangle.$$

Teď už snadno dopočítáme, že  $c_2 = 1$  a  $d_2 = -3$ , a proto

$$y(x) := \begin{cases} x - x^2 & \text{pro } x \in \langle 0, 1\rangle, \\ 2 - 3x + x^2 & \text{pro } x \in \langle 1, 2\rangle. \end{cases}$$



Rovnice vedení  
tepla

- okrajová úloha a její klasické řešení
- podmínka přechodu
- zobecněné řešení.

*Literatura.*

Předpokládejme, že funkce  $u$  je klasickým řešením okrajové úlohy

$$\begin{cases} -u'' = f(x) & \forall x \in \langle 0, 2 \rangle, \\ u(0) = u(2) = 0. \end{cases}$$

To znamená, že

$$u \in C^2(\langle 0, 2 \rangle), \quad u(0) = u(2) = 0, \quad \forall x \in \langle 0, 2 \rangle : -u''(x) = f(x).$$

Pak pro každou funkci  $v \in C^1(\langle 0, 2 \rangle)$  takovou, že  $v(0) = v(2) = 0$ , platí:

$$\int_0^2 -u''(x)v(x) \, dx = \int_0^2 f(x)v(x) \, dx.$$

Upravíme-li integrál na levé straně pomocí per partes:

$$\int_0^2 -u''(x)v(x) \, dx = [-u'(x)v(x)]_0^2 + \int_0^2 u'(x)v'(x) \, dx = \int_0^2 u'(x)v'(x) \, dx,$$

Rovnice vedení  
tepla

- okrajová úloha a její klasické řešení
- podmínka přechodu

• zobecněné řešení.

*Literatura.*



- okrajová úloha a její klasické řešení
- podmínka přechodu

- zobecněné řešení.

*Literatura.*

zjistíme, že (klasické) řešení  $u$  okrajové úlohy

$$\begin{cases} -u'' = f(x) & \forall \langle 0, 2 \rangle, \\ u(0) = u(2) = 0. \end{cases}$$

musí pro každou výše popsanou funkci  $v$  splňovat rovnost:

$$\int_0^2 u'(x)v'(x) dx = \int_0^2 f(x)v(x) dx.$$

Tento vztah, ve kterém se – **všimněme si!** – nevyskytuje druhá derivace řešení  $u$ , lze vzít za základ definice slabého řešení příslušné okrajové úlohy.

Mimochodem: velmi často je výsledkem fyzikálních úvah (pomocí nichž se snažíme sestavit model – rovnici popisující nějaký jev) právě analogická "integrální rovnice". K diferenciální rovnici se dostáváme za **dodatečného** předpokladu hladkosti řešení (v našem případě:  $u \in C^2(\langle 0, 2 \rangle)$ ). Definovat řešení daného problému pomocí té integrální rovnice je tak v jistém smyslu přirozenější a správnější.

- okrajová úloha a její klasické řešení
- podmínka přechodu

• zobecněné řešení.

*Literatura.*

Všimněme si ještě jedné věci: ve vztahu

$$\int_0^2 u'(x)v'(x) dx = \int_0^2 f(x)v(x) dx.$$

je již "zakódována" dříve zmíněná podmínka přechodu.

Skutečně – dosadíme-li do tohoto vztahu

$$f(x) := \begin{cases} 2 & \text{pro } x \in \langle 0, 1 \rangle, \\ -2 & \text{pro } x \in \langle 1, 2 \rangle, \end{cases}$$

$$u(x) := y(x) = \begin{cases} c_2x - x^2 & \text{pro } x \in (0, 1), \\ -4 - 2d_2 + d_2x + x^2 & \text{pro } x \in (1, 2), \end{cases}$$

dostaneme

$$\int_0^1 (c_2 - 2x)v'(x) dx + \int_1^2 (d_2 + 2x)v'(x) dx = \int_0^1 2v(x) dx + \int_1^2 -2v(x) dx,$$

a protože

- $\int_0^1 2v(x) dx = [2xv(x)]_0^1 - \int_0^1 2xv'(x) dx = 2v(1) - \int_0^1 2xv'(x) dx,$
- $\int_1^2 -2v(x) dx = [-2xv(x)]_1^2 + \int_1^2 2xv'(x) dx = 2v(1) + \int_1^2 2xv'(x) dx,$

plyne ze vztahu

$$\int_0^1 (c_2 - 2x)v'(x) dx + \int_1^2 (d_2 + 2x)v'(x) dx = \int_0^1 2v(x) dx + \int_1^2 -2v(x) dx,$$

že

$$\int_0^1 (c_2 - 2x + 2x)v'(x) dx + \int_1^2 (d_2 + 2x - 2x)v'(x) dx = 4v(1),$$

$$c_2[v(x)]_0^1 + d_2[v(x)]_1^2 = 4v(1),$$

$$c_2v(1) - d_2v(1) = 4v(1);$$

a protože funkci  $v$  lze volit tak, aby  $v(1) \neq 0$ , plyne odtud (naše) podmínka přechodu

$$c_2 = 4 + d_2.$$

Rovnice vedení  
tepla

- okrajová úloha a její klasické řešení
- podmínka přechodu

• zobecněné řešení.

*Literatura.*

Stanislav Míka, Alois Kufner:

*Okrajové úlohy pro obyčejné diferenciální rovnice,*  
SNTL, Praha, 1981.

**Děkuji Vám za pozornost!**

Rovnice vedení  
tepla

- okrajová úloha a její klasické řešení
- podmínka přechodu
- zobecněné řešení.

*Literatura.*