

Zřejmě  $\lambda < 1$ . Nestabilita se může objevit pouze pokud  $\lambda < -1$ , což nastane právě tehdy, když

$$4(1 - 2\theta)\mu \sin^2 \frac{kh}{2} > 2.$$

Z toho plyne, že

$$(32) \quad \begin{cases} \text{Je-li } \theta \in [0, \frac{1}{2}), \text{ pak (31) je stabilní} & \iff \mu \leq \frac{1}{2(1 - 2\theta)}. \\ \text{Je-li } \theta \in [\frac{1}{2}, 1], \text{ pak (31) je stabilní} & \forall \mu > 0. \end{cases}$$

V prvním případě je tedy schéma podmíněně stabilní, v druhém nepodmíněně stabilní.

Chybu diskretizace schématu (31) je vhodné počítat v čase  $t_{n+1/2} \equiv (n + \frac{1}{2})\tau$ , tj. definujeme

$$\varepsilon_j^{n+1/2} = \varepsilon_{h,\tau}(x_j, t_{n+1/2}) = \frac{u(x_j, t_{n+1}) - u(x_j, t_n)}{\tau} - \frac{\theta \delta_x^2 u(x_j, t_{n+1}) + (1 - \theta) \delta_x^2 u(x_j, t_n)}{h^2}.$$

Tedy

$$\begin{aligned} \varepsilon_{h,\tau}(x, t) &= \frac{\delta_t u(x, t)}{\tau} - \frac{\theta \delta_x^2 u(x, t + \frac{\tau}{2}) + (1 - \theta) \delta_x^2 u(x, t - \frac{\tau}{2})}{h^2} \\ &= \frac{\delta_t u(x, t)}{\tau} - (\theta - \frac{1}{2}) \frac{\delta_t \delta_x^2 u(x, t)}{h^2} - \frac{\delta_x^2 u(x, t + \frac{\tau}{2}) + \delta_x^2 u(x, t - \frac{\tau}{2})}{2h^2}. \end{aligned}$$

Dosažením Taylorových rozvoju získáme

$$\begin{aligned} \varepsilon_{h,\tau}(x, t) &= [u_t + \frac{1}{24} u_{ttt} \tau^2 + \dots] - (\theta - \frac{1}{2}) [u_{xxt} \tau + \frac{1}{12} u_{xxxxt} h^2 \tau + \dots] \\ &\quad - [u_{xx} + \frac{1}{12} u_{xxxx} h^2 + \frac{2}{6!} u_{xxxxx} h^4 + \frac{1}{8} u_{xtt} \tau^2 + \dots]. \end{aligned}$$

Použitím (1) zjišťujeme, že obecně  $\varepsilon_{h,\tau} = O(\tau + h^2)$ , avšak pro  $\theta = \frac{1}{2}$  je  $\varepsilon_{h,\tau} = O(\tau^2 + h^2)$ . Pro  $\theta = \frac{1}{2}$  je tedy schéma (31) druhého řádu přesnosti v prostoru i v čase a nazývá se schéma Crankovo–Nicolsonové. Jelikož je nepodmíněně stabilní, můžeme uvažovat  $h = O(\tau)$ . Pak  $\varepsilon_{h,\tau} = O(\tau^2)$  a jsme tedy schopni dosáhnout dobrou přesnost při malé výpočetní náročnosti. Při volbě  $h = O(\tau)$  však schéma Crankovo–Nicolsonové není disipativní, což způsobuje, že při nehladké počáteční podmínce může být méně přesné než plně implicitní schéma (18), které je disipativní řádu 2.

Metodu druhého řádu přesnosti v čase lze získat též pro

$$\theta = \frac{1}{2} - \frac{h^2}{12\tau}, \quad \text{tj.} \quad \mu = \frac{1}{6(1 - 2\theta)}.$$

(Musí být  $h^2 \leq 6\tau$ , aby bylo  $\theta \geq 0$ .) Při této volbě je dle (32) schéma (31) stabilní a platí  $\varepsilon_{h,\tau} = O(\tau^2 + h^4)$ . Opět tedy můžeme používat velké časové kroky a metoda bude přitom pro hladké počáteční podmínky přesná a stabilní. Při volbě  $h = O(\tau)$  však schéma opět není disipativní a pro malé  $h$  je blízké schématu Crankovo–Nicolsonové.

I když lze odvodit řadu dalších schémat pro řešení úlohy (1)–(3), nejpoužívanější je v praxi schéma (31). Nejlepší volba parametru  $\theta$  však závisí na řešeném problému a často není jasné, které schéma je opravdu nejlepší.

## Princip maxima a konvergence

**Věta 4**  $\theta$ -schéma (31) s  $\theta \in [0, 1]$  a  $\mu(1 - \theta) \leq \frac{1}{2}$  dává přibližné řešení  $\{U_j^n\}$  splňující

$$U_{\min}^n \leq U_j^n \leq U_{\max}^n,$$

kde

$$\begin{aligned} U_{\min}^n &= \min\{U_0^m, 0 \leq m \leq n; U_j^0, 0 \leq j \leq J; U_J^m, 0 \leq m \leq n\}, \\ U_{\max}^n &= \max\{U_0^m, 0 \leq m \leq n; U_j^0, 0 \leq j \leq J; U_J^m, 0 \leq m \leq n\}. \end{aligned}$$

*Důkaz.* Schéma (31) zapíšeme ve tvaru

$$(33) \quad \begin{aligned} (1 + 2\theta\mu)U_j^{n+1} \\ = \theta\mu(U_{j-1}^{n+1} + U_{j+1}^{n+1}) + (1 - \theta)\mu(U_{j-1}^n + U_{j+1}^n) + [1 - 2(1 - \theta)\mu]U_j^n. \end{aligned}$$

Koeficienty na pravé straně jsou nezáporné a jejich součet je  $(1 + 2\theta\mu)$  (koeficienty před dvojkleny počítáme dvakrát). Předpokládejme, že  $U$  nabývá svého maxima ve vnitřním bodě a necht' toto maximum je  $U_j^{n+1}$ . Pak hodnoty  $U$  na pravé straně vztahu (33) jsou menší nebo rovny  $U_j^{n+1}$ , a jelikož součet koeficientů je  $(1 + 2\theta\mu)$ , musí být  $U = U_j^{n+1}$  v každém z pěti sousedních uzlů v (33), pokud příslušný koeficient je nenulový. Je-li tedy  $\theta \neq 0$ , dostáváme  $U_j^{n+1} = U_0^{n+1} = U_J^{n+1}$ . Je-li  $\theta = 0$ , můžeme zkonstruovat posloupnost bodů, až dosáhneme hranice. Tedy  $U_j^{n+1} = U_{\max}^n$ . Stejným způsobem lze postupovat pro minimum.  $\square$

**Věta 5** Uvažujme posloupnost  $(h_i, \tau_i) \rightarrow (0, 0)$  pro  $i \rightarrow \infty$  a necht'  $\mu_i(1 - \theta) \leq \frac{1}{2}$ . Necht' chyba diskretizace odpovídající schématu (31) konverguje k nule stejnoměrně v množině  $[0, 1] \times [0, T]$ . Necht' chyby v okrajových a počátečních podmínkách rovněž konvergují stejnoměrně k nule pro  $i \rightarrow \infty$ . Pak aproximace dané schématem (31) konvergují stejnoměrně v  $[0, 1] \times [0, T]$  k řešení rovnice (1) s konzistentními okrajovými a počátečními podmínkami.

*Důkaz.* Dle definice chyby diskretizace je pro  $e_j^n = U_j^n - u(x_j, t_n)$

$$(34) \quad \begin{aligned} (1 + 2\theta\mu)e_j^{n+1} &= \theta\mu(e_{j-1}^{n+1} + e_{j+1}^{n+1}) + (1 - \theta)\mu(e_{j-1}^n + e_{j+1}^n) \\ &+ [1 - 2(1 - \theta)\mu]e_j^n - \tau\varepsilon_j^{n+1/2}, \quad j = 1, 2, \dots, J-1, \quad n = 0, 1, 2, \dots \end{aligned}$$

Předpokládejme nejprve, že  $e_j^0 = 0$ ,  $j = 0, \dots, J$ ,  $e_0^n = e_J^n = 0$ ,  $n = 0, 1, 2, \dots$  a označme

$$\|e^n\|_\infty = \max_{j=0, \dots, J} |e_j^n|, \quad \|\varepsilon^{n+1/2}\|_\infty = \max_{j=1, \dots, J-1} |\varepsilon_j^{n+1/2}|.$$

Pak

$$(1 + 2\theta\mu)\|e^{n+1}\|_\infty \leq 2\theta\mu\|e^{n+1}\|_\infty + \|e^n\|_\infty + \tau\|\varepsilon^{n+1/2}\|_\infty,$$

a tudíž  $\|e^{n+1}\|_\infty \leq \|e^n\|_\infty + \tau \|\varepsilon^{n+1/2}\|_\infty$ , z čehož plyne

$$\|e^n\|_\infty \leq \tau \sum_{m=0}^{n-1} \|\varepsilon^{m+1/2}\|_\infty \leq n \tau \max_{m=0, \dots, n-1} \|\varepsilon^{m+1/2}\|_\infty \rightarrow 0 \quad \text{pro } i \rightarrow \infty.$$

Předpokládejme nyní, že chyby v okrajových a počátečních podmínkách jsou nenulové, tj.

$$(35) \quad e_j^0 = \eta_j^0, \quad j = 0, \dots, J, \quad e_0^n = \eta_0^n, \quad e_J^n = \eta_J^n, \quad n = 0, 1, 2, \dots$$

Pak  $e_j^n = \bar{e}_j^n + \tilde{e}_j^n$ , kde  $\bar{e}_j^n$  splňuje (34) s homogenními počátečními a okrajovými podmínkami a  $\tilde{e}_j^n$  splňuje (33) a (35). Pak  $\|\bar{e}^n\|_\infty$  splňuje předchozí odhad a  $\|\tilde{e}^n\|_\infty \leq \max\{|\eta_0^m|, 0 \leq m \leq n; |\eta_j^0|, 0 \leq j \leq J; |\eta_J^m|, 0 \leq m \leq n\}$  dle předchozí věty.  $\square$

Podmínka pro platnost principu maxima je mnohem více omezující než podmínka stability plynoucí z Fourierovy analýzy. Například pro  $\theta = \frac{1}{2}$  dostáváme  $\mu \leq 1$ .

Princip maxima představuje alternativní prostředek pro získání podmínek stability. Oproti Fourierově analýze má tu výhodu, že ho lze snadno aplikovat i na úlohy s nekonzstantními koeficienty. Avšak snadné je odvodit pouze postačující podmínky stability.