

Můžeme také zavést chybu diskretizace $\varepsilon_{h,\tau}(x, t)$, která je definována v každém bodě (x, t) výpočetní oblasti, pro nějž $(x \pm h, t)$ a $(x, t + \tau)$ též leží ve výpočetní oblasti, vztahem

$$\varepsilon_{h,\tau} = \frac{\Delta_{+t} u}{\tau} - b \frac{\delta_x^2 u}{h^2} + a \frac{\Delta_{0x} u}{h}.$$

Zřejmě $\varepsilon_j^n = \varepsilon_{h,\tau}(x_j, t_n)$. Je-li u dvakrát spojitě derivovatelné podle t a čtyřikrát spojitě derivovatelné podle x , pak použitím Taylorova vzorce získáme

$$\varepsilon_{h,\tau}(x, t) = \frac{1}{2} u_{tt}(x, \eta) \tau - \frac{b}{12} u_{xxxx}(\xi, t) h^2 + \frac{a}{6} u_{xxx}(\zeta, t) h^2,$$

kde $\eta \in (t, t + \tau)$ a $\xi, \zeta \in (x - h, x + h)$. Říkáme, že schéma je prvního řádu přesnosti v čase a druhého řádu přesnosti v prostoru.

U každého schématu je základním požadavkem, aby chyba diskretizace konvergovala k nule pro $h, \tau \rightarrow 0$. Pak říkáme, že schéma je konsistentní s řešenou diferenciální rovnicí.

1.4 Chyba aproximace

Chyba aproximace je definována vztahem $e_j^n = U_j^n - u_j^n$, kde U_j^n je přibližné řešení a u_j^n je aproximované přesné řešení v uzlu (x_j, t_n) .

Všimněme si, že chyba aproximace je řešením příslušného schématu, v němž se na pravé straně objeví dodatečný člen $-\varepsilon_j^n$ nebo násobek této hodnoty (v závislosti na použitém tvaru schématu). Např. v případě schématu (6) máme

$$\frac{e_j^{n+1} - e_j^n}{\tau} = b \frac{e_{j+1}^n - 2e_j^n + e_{j-1}^n}{h^2} - a \frac{e_{j+1}^n - e_{j-1}^n}{2h} - \varepsilon_j^n,$$

resp.

$$e_j^{n+1} = e_j^n + \mu (e_{j+1}^n - 2e_j^n + e_{j-1}^n) - \frac{\nu}{2} (e_{j+1}^n - e_{j-1}^n) - \tau \varepsilon_j^n.$$

Později uvidíme, že na základě vztahů tohoto typu lze za určitých podmínek chybu aproximace odhadnout pomocí odhadu chyby diskretizace.

2 Von Neumannova analýza stability numerických schémat pro Cauchyovy úlohy

V teorii parciálních diferenciálních rovnic hraje důležitou roli Fourierova transformace. Pro funkci $u \in L^1(\mathbb{R})$ definujeme Fourierovu transformaci \hat{u} vztahem

$$(11) \quad \hat{u}(\xi) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} u(x) e^{-ix\xi} dx, \quad \xi \in \mathbb{R}.$$

Za určitých předpokladů pak platí

$$(12) \quad u(x) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\infty}^{\infty} \hat{u}(\xi) e^{ix\xi} d\xi$$

a je splněna Parsevalova rovnost

$$(13) \quad \|u\|_{L^2(\mathbb{R})} = \|\widehat{u}\|_{L^2(\mathbb{R})}.$$

Pravá strana vztahu (12) je inverzní Fourierova transformace. Vztah (12) vyjadřuje funkci u jako superpozici vln daných funkcemi $e^{ix\xi}$ s různými amplitudami $\widehat{u}(\xi)$. Funkce \widehat{u} představuje alternativní reprezentaci funkce u a může být komplexní, i když je funkce u reálná.

Podobně jako výše lze postupovat též v diskrétním případě. Bud' $l \in \mathbb{R}$ a označme

$$\varphi_j(\xi) = \frac{1}{\sqrt{l}} e^{-i(2\pi j/l)\xi}, \quad \xi \in \mathbb{R}, \quad j \in \mathbb{Z}.$$

Pak pro libovolné reálné číslo a tvoří množina $\{\varphi_j\}_{j \in \mathbb{Z}}$ úplný ortonormální systém v prostoru $L^2(a, a+l)$. Je-li dána posloupnost $U = \{U_j\}_{j \in \mathbb{Z}}$ splňující $\sum_{j \in \mathbb{Z}} |U_j|^2 < \infty$, pak řada $\sum_{j \in \mathbb{Z}} U_j \varphi_j$ konverguje v prostoru $L^2(a, a+l)$ k funkci \widetilde{U} a platí $U_j = \int_a^{a+l} \widetilde{U} \overline{\varphi_j} d\xi$. Navíc je splněna Parsevalova rovnost $\sum_{j \in \mathbb{Z}} |U_j|^2 = \|\widetilde{U}\|_{L^2(a, a+l)}^2$. Předpokládejme nyní, že hodnoty U_j představují hodnoty síťové funkce v uzlech $x_j = jh$. Zvolme $a = -l/2$, $l = 2\pi/h$ a definujme funkci $\widehat{U} \in L^2(-\pi/h, \pi/h)$ vztahem

$$(14) \quad \widehat{U}(\xi) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \sum_{j=-\infty}^{\infty} h U_j e^{-ix_j \xi}$$

(tj. $\widehat{U} = \sqrt{h} \widetilde{U}$). Pak

$$(15) \quad U_j = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{-\pi/h}^{\pi/h} \widehat{U}(\xi) e^{ix_j \xi} d\xi \quad \forall j \in \mathbb{Z}.$$

Vztahy (14) a (15) jsou diskrétními analogiemi vztahů (11) a (12). Vztah (15) opět vyjadřuje U jako superpozici vln. Označíme-li

$$\|U\|_2 = \sqrt{\sum_{j=-\infty}^{\infty} h |U_j|^2}$$

diskrétní analogii normy v prostoru $L^2(\mathbb{R})$, platí podobně jako v (13) Parsevalova rovnost

$$(16) \quad \|U\|_2 = \|\widehat{U}\|_{L^2(-\pi/h, \pi/h)}.$$

Uvažujme Cauchyovu úlohu najít funkci $u = u(x, t)$ definovanou pro $x \in \mathbb{R}$ a $t \geq 0$ a splňující

$$(17) \quad u_t + L u = 0 \quad \text{v } \mathbb{R} \times \mathbb{R}^+, \quad u(x, 0) = u^0(x) \quad \text{pro } x \in \mathbb{R},$$

kde u^0 je zadaná počáteční podmínka a L je lineární diferenciální operátor s konstantními koeficienty obsahující pouze derivace podle x . Obecné jednokrokové schéma pro úlohu (17) na stejnoměrné síti s uzly $x_j = jh$, $j \in \mathbb{Z}$, má tvar

$$(18) \quad \sum_{s=-M}^M \alpha_s U_{j+s}^{n+1} = \sum_{s=-M}^M \beta_s U_{j+s}^n \quad \forall j \in \mathbb{Z}, n \in \mathbb{N}_0,$$

$$(19) \quad U_j^0 = u^0(x_j) \quad \forall j \in \mathbb{Z},$$

kde přirozené číslo M závisí na způsobu aproximace derivací podle x v operátoru L . Předpokládáme, že přibližné řešení je uvedeným schématem určeno jednoznačně. Zapišeme-li $U^n = \{U_j^n\}_{j \in \mathbb{Z}}$ ve tvaru (15) pomocí Fourierovy transformace $\widehat{U}^n = \widehat{U}^n(\xi)$ definované vztahem (14), získáme dosazením do (18)

$$\int_{-\pi/h}^{\pi/h} e^{ix_j \xi} \left(\widehat{U}^{n+1}(\xi) \sum_{s=-M}^M \alpha_s e^{ish\xi} - \widehat{U}^n(\xi) \sum_{s=-M}^M \beta_s e^{ish\xi} \right) d\xi = 0 \quad \forall j \in \mathbb{Z}, n \in \mathbb{N}_0.$$

Jelikož funkce $\{e^{ix_j \xi}\}_{j \in \mathbb{Z}}$ tvoří úplný ortogonální systém v prostoru $L^2(-\pi/h, \pi/h)$, platí

$$\widehat{U}^{n+1}(\xi) \sum_{s=-M}^M \alpha_s e^{ish\xi} = \widehat{U}^n(\xi) \sum_{s=-M}^M \beta_s e^{ish\xi} \quad \forall n \in \mathbb{N}_0.$$

Všimněme si, že tento vztah lze formálně získat tak, že diskrétní řešení U_j^n nahradíme v (18) výrazem $\widehat{U}^n(\xi) e^{ix_j \xi}$. Díky předpokladu o jednoznačné řešitelnosti schématu je součet na levé straně pro libovolné ξ nenulový, a můžeme proto definovat funkci

$$\lambda(\xi) = \frac{\sum_{s=-M}^M \beta_s e^{ish\xi}}{\sum_{s=-M}^M \alpha_s e^{ish\xi}}.$$

Pak obdržíme

$$(20) \quad \widehat{U}^{n+1}(\xi) = \lambda(\xi) \widehat{U}^n(\xi) \quad \forall n \in \mathbb{N}_0.$$

Tento vztah ukazuje, že provedení jednoho časového kroku schématu (18) je ekvivalentní přenásobení Fourierovy transformace diskrétního řešení amplifikačním faktorem $\lambda(\xi)$. Velikost amplifikačního faktoru $|\lambda(\xi)|$ představuje zesílení amplitudy $\widehat{U}^n(\xi)$ libovolné frekvence ξ při provedení jednoho časového kroku. Ze vztahu (20) získáme

$$(21) \quad \widehat{U}^n(\xi) = \lambda(\xi)^n \widehat{U}^0(\xi) \quad \forall n \in \mathbb{N}_0.$$

Vidíme, že všechny informace o schématu jsou obsaženy v amplifikačním faktoru. Mimo jiné lze z amplifikačního faktoru snadno získat informace o stabilitě a přesnosti příslušného

schématu. Fourierova transformace proto představuje standardní metodu pro studium vlastností diferenčních schémat.

Diferenční schémata jsou často pouze podmíněně stabilní, což znamená, že jsou stabilní, jen pokud prostorový krok h a časový krok τ splňují jistou podmínku. Množinu $\Lambda \subset \mathbb{R}^+ \times \mathbb{R}^+$ takovou, že pro libovolnou dvojici $(h, \tau) \in \Lambda$ je příslušná podmínka stability splněna, nazveme oblastí stability diferenčního schématu. Vždy budeme předpokládat, že množina Λ je omezená a že dvojice $(0, 0)$ je jejím hromadným bodem. Stabilitu schématu (18) lze definovat následujícím způsobem.

Definice 1 Diferenční schéma (18) je stabilní v oblasti stability Λ , pokud pro každý pevný čas $T > 0$ existuje konstanta C_T taková, že pro libovolnou počáteční podmínku U^0 platí

$$\|U^n\|_2 \leq C_T \|U^0\|_2 \quad \forall n \in \mathbb{N}, (h, \tau) \in \Lambda, n\tau \leq T.$$

Věta 1 Diferenční schéma (18) je stabilní v oblasti stability Λ právě tehdy, když existuje konstanta K nezávislá na ξ , h a τ taková, že

$$(22) \quad |\lambda(\xi)| \leq 1 + K\tau \quad \forall \xi \in \mathbb{R}, (h, \tau) \in \Lambda.$$

Je-li funkce $\lambda(\xi/h)$ na Λ nezávislá na h a τ , pak lze podmínku (22) nahradit podmínkou

$$(23) \quad |\lambda(\xi)| \leq 1 \quad \forall \xi \in \mathbb{R}, (h, \tau) \in \Lambda.$$

Důkaz. Z Parsevalovy rovnosti (16) a vztahu (21) plyne

$$(24) \quad \|U^n\|_2 = \|\lambda^n \widehat{U}^0\|_{L^2(-\pi/h, \pi/h)}.$$

Poznamenejme, že λ^n zde značí n -tou mocninu λ . Platí-li (22), je pro $n \leq T/\tau$

$$\|U^n\|_2 \leq (1 + K\tau)^n \|\widehat{U}^0\|_{L^2(-\pi/h, \pi/h)} \leq (1 + K\tau)^{T/\tau} \|U^0\|_2 \leq e^{KT} \|U^0\|_2,$$

tj. schéma (18) je stabilní v Λ . Předpokládejme nyní, že (22) neplatí pro žádnou konstantu K . Zvolme libovolné číslo $C > 0$. Jelikož funkce λ závisí na ξ spojitě a periodicky s periodou $2\pi/h$, existuje $(h, \tau) \in \Lambda$ a interval $(\xi_1, \xi_2) \subset (-\pi/h, \pi/h)$ tak, že $|\lambda(\xi)| > 1 + C\tau$ $\forall \xi \in (\xi_1, \xi_2)$. Necht'

$$\widehat{U}^0(\xi) = \frac{1}{\sqrt{\xi_2 - \xi_1}} \quad \text{pro } \xi \in (\xi_1, \xi_2) \quad \text{a} \quad \widehat{U}^0(\xi) = 0 \quad \text{pro } \xi \notin (\xi_1, \xi_2).$$

Pak dle (16) a (24) je $\|U^0\|_2 = \|\widehat{U}^0\|_{L^2(-\pi/h, \pi/h)} = 1$ a

$$\|U^n\|_2 = \|\lambda^n \widehat{U}^0\|_{L^2(\xi_1, \xi_2)} > (1 + C\tau)^n \geq (1 + C\tau_{max})^{n\tau/\tau_{max}} \|U^0\|_2,$$

kde τ_{max} je takové, že $\Lambda \subset \mathbb{R}^+ \times (0, \tau_{max})$ (využili jsme, že funkce $(1 + C\tau)^{1/\tau}$ je klesající). Pro libovolné $T > \tau_{max}$ a $n \in \mathbb{N}$ splňující $T/2 \leq n\tau \leq T$ je

$$\|U^n\|_2 > (1 + C\tau_{max})^{T/(2\tau_{max})} \|U^0\|_2.$$

Schéma (18) tedy není stabilní v Λ , neboť C lze volit libovolně velké. Je-li funkce $\lambda(\xi/h)$ na Λ nezávislá na h a τ , pak jsou zřejmě podmínky (22) a (23) ekvivalentní. \square

Poznámka 1 Uvedená věta pochází od von Neumanna, a analýza diferenčních metod založená na Fourierově metodě se proto obvykle nazývá von Neumannova analýza. Nerovnost (22) se většinou nazývá von Neumannova podmínka.

Uvažujme rovnici (4), přičemž opět předpokládáme, že $b > 0$ a a jsou konstanty, a ukažme si provedení analýzy stability na příkladu explicitního schématu (6). Použitím ekvivalentního tvaru (9) zjistíme, že amplifikační faktor je dán vztahem

$$\lambda(\xi) = 1 - 4\mu \sin^2 \frac{\xi h}{2} - i\nu \sin(\xi h).$$

Pro nalezení nutné a postačující podmínky pro stabilitu v diskretní L^2 normě je tedy třeba uvažovat podmínku (22). Snadno vypočítáme, že

$$|\lambda(\xi)|^2 = (1 - 4\mu s^2)^2 + 4\nu^2 s^2 (1 - s^2), \quad \text{kde } s = \sin \frac{\xi h}{2}.$$

Při $s^2 = 1$ stačí požadovat, aby $\mu \leq \frac{1}{2}$, neboť pak $|\lambda(\xi)| \leq 1$. Jelikož $\nu^2 = a^2 \mu \tau / b$ a $4s^2(1 - s^2) \leq 1$, dostáváme při $\mu \leq \frac{1}{2}$ nerovnost

$$|\lambda(\xi)| \leq \left(1 + \frac{a^2}{2b} \tau\right)^{1/2} \leq 1 + \frac{a^2}{4b} \tau.$$

Pro $\mu \leq \frac{1}{2}$ je tedy von Neumannova podmínka splněna a schéma je stabilní v diskretní L^2 normě. Nicméně při $\mu \leq \frac{1}{2}$ může pro některé hodnoty ξ být $|\lambda(\xi)| > 1$, což vede k růstu příslušné amplitudy v diskretním řešení, zatímco v řešení diferenciální rovnice jsou všechny amplitudy tlumeny. Pokud tedy exponenciální růst v čase, který von Neumannova podmínka umožňuje, neodpovídá vlastnostem aproximované parciální diferenciální rovnice, je von Neumannova podmínka v praxi příliš slabá. Zavádíme proto následující silnější definici stability.

Definice 2 Diferenční schéma se nazývá *silně stabilní*, jestliže platí: pokud Fourierova transformace řešení aproximované parciální diferenciální rovnice splňuje

$$(25) \quad |\widehat{u}(\xi, t + \tau)| \leq e^{\alpha \tau} |\widehat{u}(\xi, t)| \quad \forall \xi \in \mathbb{R}$$

pro nějaké $\alpha \geq 0$, pak amplifikační faktory diferenčního schématu splňují

$$|\lambda(\xi)| \leq e^{\alpha \tau} \quad \forall \xi \in \mathbb{R}.$$

Pro rovnici (4) platí (25) s $\alpha = 0$, a tedy požadujeme, aby $|\lambda(\xi)| \leq 1 \quad \forall \xi \in \mathbb{R}$. Jelikož

$$|\lambda(\xi)|^2 = 1 - 4(2\mu - \nu^2)s^2 + 4(4\mu^2 - \nu^2)s^4,$$

dostáváme

$$|\lambda(\xi)| \leq 1 \quad \forall \xi \in \mathbb{R} \quad \Leftrightarrow \quad (4\mu^2 - \nu^2)s^2 \leq 2\mu - \nu^2 \quad \forall s \in [-1, 1] \quad \Leftrightarrow \quad \nu^2 \leq 2\mu \leq 1.$$

Kromě očekávané podmínky $\mu \leq \frac{1}{2}$ jsme tedy dostali ještě další podmínku, kterou lze zapsat ve tvaru $\tau \leq 2b/a^2$. To může být velmi vážné omezení, neboť v praxi je často $b \ll |a|$.