

中央大学大学院 学生員 ○竹内 則雄
中央大学理学部 正員 川原 駿人

1. 結言

有限要素法により双曲型偏微分方程式を解く方法として、次の2つの考え方がある。すなわち、一つは連立方程式を解くことによって解を求める陰的な解法で、もう一つはそれを解かないで解を求める陽的な解法である。前者は精度や安定性の面ですぐれているといわれているが、双曲型の偏微分方程式の場合、計算時間などの面からみて、むしろ後者の陽的な解法の方が通じていいといえよう。著者ら[1]は陽的な解法として、ラックス・ウェンドロフ法に基づく方法を提案した。この方法は、時間に属する2階微分を含む項が生じ、これを潮流解析のような、非線形双曲型方程式に適用した場合、非常に複雑な方程式となり、この項の計算時間が多く必要とする。そこで、このような問題に対処するため、この方法を2段階に分けて解析する、2段階ラックス・ウェンドロフ法に基づく有限要素法を開発し、その収束性を検討したので、ここに報告する。

2. 基礎方程式

次の線型双曲型偏微分方程式を考える。

$$\frac{\partial u(x)}{\partial t} + \sum_{i=1}^p b_i(x)u_{,i}(x) = 0 \quad x \in \Omega \subset \mathbb{R}^p, 0 < t \leq T, 1 \leq p \leq 3 \quad (1)$$

ここに Ω は、境界 $\partial\Omega$ を持つ有界領域とし、解 $u(x) \in C^0(\bar{\Omega} \times (0, T))$ は、

$$u(x, t) = 0 \quad x \in \partial\Omega \quad 0 < t \leq T \quad (2)$$

$$u(x, 0) = u^0(x) \quad x \in \Omega \quad (3)$$

を満足するものとする。 $C^0(\Omega)$ の $\|\cdot\|_{H_0^1(\Omega)} \equiv \left(\sum_{i=1}^p \left\| \frac{\partial}{\partial x_i} \right\|_{L^2(\Omega)}^2 \right)^{1/2}$ に対する完備化を $H_0^1(\Omega)$ とするとき、次の弱解が定義される。

$$\langle \frac{\partial u}{\partial t}, v \rangle + \left\langle \sum_{i=1}^p b_i u_{,i}, v \right\rangle = 0 \quad v \in H_0^1(\Omega) \quad t \in (0, T] \quad (4)$$

$$u(x, t) \in H_0^1(\Omega), \quad \langle u(\cdot, 0), v \rangle = \langle u^0, v \rangle, \quad v \in H_0^1(\Omega) \quad (5)$$

ここに、 $\langle u, v \rangle = \int_{\Omega} (uv) d\Omega$ で、解については適當なためらかさを仮定しておく。

補助定理 1. Δt を微小増分時間とするとき、次の關係が成り立つ。

$$\left\langle \frac{u^{n+1/2} - u^n}{(\frac{\Delta t}{2})}, v \right\rangle + \left\langle b_i u_{,i}^n, v \right\rangle = \left\langle \frac{\rho}{(\frac{\Delta t}{2})}, v \right\rangle \quad |\rho| < C_1 (\Delta t)^2 \quad (6)$$

$$\left\langle \frac{u^{n+1} - u^n}{\Delta t}, v \right\rangle + \left\langle b_i u_{,i}^{n+1/2}, v \right\rangle = \left\langle \frac{\varepsilon}{\Delta t}, v \right\rangle \quad |\varepsilon| < C_2 (\Delta t)^3 \quad (7)$$

ここに、 $u^n = u(n\Delta t)$ である。

3. 2段階ラックス・ウェンドロフ有限要素法

$\{\Psi_\alpha\}_{\alpha=1}^M$ ではられる有限次元空間 $S_M \subset H_0^1(\Omega)$ の元を用いて、 $t = n\Delta t$ における関数を w^n と表わせば、

$$w^n(x) = \sum_{\alpha=1}^M \Psi_\alpha(x) C_\alpha^n \quad x \in \Omega \quad (8)$$

である。次の条件を満足する $W^n(x) \in S_M$ を 2 段階ラックス・ウェンドロフ有限要素法解と呼ぶ。

$$\langle \tilde{W}^{n+\frac{1}{2}}, V \rangle = \langle W^n, V \rangle - \frac{\Delta t}{2} \left\langle \sum_{i=1}^p b_i W_i^n, V \right\rangle \quad (9)$$

$$\langle W^{n+1}, V \rangle = \langle W^n, V \rangle - \Delta t \left\langle \sum_{i=1}^p b_i \tilde{W}_i^{n+\frac{1}{2}}, V \right\rangle \quad (10)$$

$$\forall V \in S_M \subset H_0^1(\Omega)$$

$$\langle W^o, V \rangle = \langle U^o, V \rangle \quad , \quad \forall V \in S_M \quad (11)$$

(8) 式～(10) 式により、次の解式が得られる。

$$\bar{A} \tilde{C}^{n+\frac{1}{2}} = A C^n - \frac{\Delta t}{2} B C^n \quad (12)$$

$$\bar{A} C^{n+1} = A C^n - \Delta t B \tilde{C}^{n+\frac{1}{2}} \quad (13)$$

$$\begin{cases} A = \langle \bar{\omega}_\alpha, \bar{\omega}_\beta \rangle, \bar{A} = \langle \bar{\omega}_\alpha, \bar{\omega}_\beta \rangle \\ B = \langle \sum_{i=1}^p b_i \bar{\omega}_{\alpha,i}, \bar{\omega}_\beta \rangle \end{cases}$$

ここで、左辺の係数行列 \bar{A} は質量行列 A の集中行列である。この結果、第 n 回目の C^n が求まれば、第 $n+1$ 回目の C^{n+1} をただちに計算できる完全に陽的解公式となっている。

4. 2 段階ラックス・ウェンドロフ有限要素法の収束

U の補間 U_I を次の関係を満足する関数とする。

$$U_I = \sum_{\alpha=1}^M \bar{\omega}_\alpha(x) C_{I\alpha} \quad , \quad U_I(x) = 0 \quad \forall x \in \partial\Omega \quad (14)$$

補助定理 2. 有限要素法の直徑を λh とすると次の関係が成り立つ。

$$\| U - U_I \|_{L_2(\Omega)} \leq K \frac{h^2}{\lambda} \| U \|_{H^2(\Omega)} \quad (15)$$

$$\| U - U_I \|_{H^1(\Omega)} \leq K \frac{h}{\lambda} \| U \|_{H^2(\Omega)} \quad (16)$$

補助定理 3. $\bar{\omega}^n = \bar{W}_I^n - \bar{W}^n$, $\bar{\omega}^n = W_I^n - W^n$, $\bar{\omega}_I^n = U^n - W_I^n$ とすると次の関係が成り立つ。

$$\begin{aligned} \|\bar{\omega}^{n+\frac{1}{2}}\|_{L_2(\Omega)}^2 - \|\bar{\omega}^n\|_{L_2(\Omega)}^2 &\leq C_1 \|\bar{W}_I^{n+\frac{1}{2}} - U^{n+\frac{1}{2}}\|_{L_2(\Omega)}^2 + C_2 \|\bar{\omega}^{n+\frac{1}{2}}\|_{L_2(\Omega)}^2 + C_3 \|\bar{\omega}^n\|_{L_2(\Omega)}^2 \\ &+ C_4 \|\bar{\omega}^n\|_{L_2(\Omega)}^2 + \Delta t C_5 \|\bar{\omega}^n\|_{H_0^1(\Omega)}^2 + C_6 (\Delta t)^4 \end{aligned} \quad (17)$$

$$\begin{aligned} \|\bar{\omega}^{n+1}\|_{L_2(\Omega)}^2 &\leq C_1 \|\bar{\omega}^n\|_{L_2(\Omega)}^2 + C_2 \|\bar{\omega}^{n+\frac{1}{2}}\|_{L_2(\Omega)}^2 + C_3 \|\bar{W}_I^{n+1} - U^{n+1}\|_{L_2(\Omega)}^2 + C_4 \|\bar{\omega}^{n+\frac{1}{2}}\|_{L_2(\Omega)}^2 \\ &+ C_5 \|\bar{\omega}_I^n\|_{L_2(\Omega)}^2 + \Delta t C_6 \|\bar{\omega}_I^{n+\frac{1}{2}}\|_{H_0^1(\Omega)}^2 + C_7 \Delta t^4 \end{aligned} \quad (18)$$

定理 $\Delta t = \lambda h$ とすれば (12) 式 (13) 式による有限要素解は、(4) の弱解に収束する。

5. 結言

双曲型の偏微分方程式を解く方法として、差分法における 2 段階ラックス・ウェンドロフ法を基礎とする、2 段階ラックスウェンドロフ有限要素法を提案した。この場合、時間きざみ Δt を空間きざみ h のオーダーで分割すれば、 $h \rightarrow 0$ に対して、正解に収束することを示すことができる。ここで「提案した方法は、潮流、津波などの方程式に対する応用が可能である。」

参考文献

- 1) 川原睦人・竹内則雄：双曲型偏微分方程式に対する有限要素法解析、第 30 回毎次学術講演会講演概要集、1975.