

積分方程式法の種々の非線形境界値問題を解析する数値解析法として有用であることは種々の議論より、その基本的特性についておのづから明白となり、つぎに、その特性を挙げてみる。

- (1) 未知量を境界上でだけ与えたい。
- (2) 素解が与えられた場合の方程式を満足するとはおおよそ一般に非常に好まれる未知数であること等から、他の数値解析法と比較して一般に高精度である。
- (3) 特異性を有する解を重ね合わせるために、種々の特異性を十分に近似できる。一方、その数値的安定性には困難を伴う。

このようである。よって、基本的性格から帰結されることとして、非常に高精度の数値解を得る可能性があること、それはそれと同等であるが、数値的安定性における未知数の数が少なくて済む（自由度が少なくて済む）ということも最大の利点である。

つぎ、積分方程式法を用いて非線形問題を解析する場合の方法およびその問題点について考える。領域 D およびその境界 ∂D において、非線形境界値問題

$$\mathcal{L}u = -f \quad \text{in } D, \quad Bu = g \quad \text{on } \partial D \quad (1)$$

に対して、積分方程式法は解を

$$u(x) = \int_{\partial D} G(x; \xi) \varphi(\xi) dS_{\xi} + \int_D F(x; y) f(y) dy \quad (2)$$

の形で求める。即ち、境界上の密度関数 $\varphi(\xi)$ を境界条件から決定して解を定める。一方、非線形問題

$$N[u] = -f \quad \text{in } D, \quad Bu = g \quad \text{on } \partial D \quad (3)$$

の場合には、一般には式(2)の様な重ね合わせの表現はできない。しかしながら、もし非線形作用素 N が線形作用素 \mathcal{L} を用いて

$$N[u] = \mathcal{L}u + M[u]$$

と書けるならば、 u^* が式(3)の解であるとするとき u^* は

$$\mathcal{L}u^* = -f - M[u^*] = f^*[u^*] \quad \text{in } D, \quad Bu^* = g \quad \text{on } \partial D \quad (4)$$

を満足する。 f^* が定まれば、式(4)は式(1)と等しくなり、式(4)に対して解の積分表現として

$$u^*(x) = \int_{\partial D} G(x; \xi) \varphi(\xi) dS_{\xi} + \int_D F(x; y) f^*[u^*](y) dy \quad (5)$$

を用いておおよそである。式(2)が体積分法が未知関数を含むものに対して、式(5)は体積分法の密度関数および未知関数と異なること最大の利点であり、非線形問題を積分方程式法で扱う場合には、問題の非線形性は体積分法の未知関数の決定に要約されることである。

式(5)の形での解を求める場合に、主な問題点として次の二点を挙げてみる。第一は、どのような方法で f^* を決定するか、第二は、式(5)は体積分法の中に未知関数を含むが、どのような形で含んでいるか不前述の積分方程式法としての特徴を保存できるか、である。つまりは主として第一の問題について考察する。第二点についてはむしろ種々の試行を経て詳細に検討するべきである。

f^* を決定するには、まず考慮すべきことは、式(5)の様な線形問題の解を重ね合わせる非線形問題の解を作り出す場合には、常に何らかの繰返し計算を必要とするという解析法上の基本的性質である。この場合に繰返し計算が必ず収束するという保証がなく、繰返し計算が収束した解が(解析的とは)必ず正解であるとは

いう保証が必要である。さらに、近似を導入し \$E\$ と \$E\$ との近似の程度を評価できるような方法があれば望ましい。 \$\Rightarrow\$ 2 は、これらの要求を満足する一つの方法として変分不等式を用いて、\$f^*\$ を決定する方法を定式化することを試みる。変分不等式は変分問題と同様にある汎関数を最小にする問題で、汎関数を最小にするべき関数の含まれる空間がある制限を受けている場合に生ずるものである。⁽¹⁾

最も簡単な例として、断面一様な棒の弾塑性の \$\nu\$ の問題を考える。棒は完全弾塑性体であり、降伏条件は von Mises の条件に従うとする。棒の軸方向に \$z\$ 軸を、断面内に \$xy\$ 軸をとり、断面内の応力関数 \$u(x,y) = u(x,y)\$ (\$T_{xz} = \frac{\partial u}{\partial y}\$, \$T_{yz} = -\frac{\partial u}{\partial x}\$) を定義する。このとき降伏条件は \$\tau_{xz}^2 + \tau_{yz}^2 = k^2\$ 即ち、\$|\text{grad } u| = k\$ となる。\$z\$ 軸方向の伸び率 \$\theta\$ が与えられたとき、弾塑性の \$\nu\$ の境界値問題は次のようになる。

$$\begin{aligned} \text{弾性域で} \quad \Delta u &= -2G\theta, \quad |\text{grad } u| < k, \quad \text{塑性域で} \quad |\text{grad } u| = k \quad \text{in } D \\ \text{境界上で} \quad u &= 0 \end{aligned} \quad (6)$$

\$\Rightarrow\$ 2 は、\$G\$ はせん断弾性定数、\$\Delta\$ は Laplace 作用素、を表す可。
上の問題は次のように変分不等式を用いて表わされる。⁽²⁾ 即ち、与えられた \$f (= 2G\theta) \in H^{-1}(D)\$ に対し、
\$u \in K = \{v \mid v \in H^1(D), |\text{grad } v| \leq k \text{ a.e. in } D\}\$ と次の式を満足する \$v\$ と決める。 (\$H^{-1}(D), H^1(D)\$ 等は領域 \$D\$ 上の Sobolev 空間であり、\$H^1(D) = \{u \mid u \in H^1(D), u=0 \text{ on } \partial D\}\$。)

$$\int_D \text{grad } u \cdot \text{grad}(v-u) dx \geq \int_D f(v-u) dx, \quad \forall v \in K. \quad (7)$$

\$K\$ は \$H^1(D)\$ の凸閉集合であり、左辺の双線形汎関数は \$H^1(D)\$ の連続かつ coercive である。 \$\Rightarrow\$ 3 の条件に従って、上の不等式には一意の解が存在し、縮小写像 \$T\$ により \$u = Tu\$ の解と同じになる。 \$\Rightarrow\$ 2 は、

$$Tu = P_K(u - \rho(\Delta u + f)) \quad (8)$$

であり、\$\rho\$ は左辺の双線形汎関数の性質から導かれる正の数である。 \$P_K\$ は \$H^1(D)\$ から \$K\$ への写像であり、この場合には \$D\$ 上の関数 \$\varphi(x) = k \text{ dist}(x, \partial D)\$ (\$\text{dist}(x, \partial D)\$ は \$x\$ と境界との距離) を導入すれば条件 \$|\text{grad } u| \leq k\$ は \$u \leq \varphi\$ と等価になるから、\$P_K(u) = \text{Min}\{\varphi, u\}\$ と考えられる。即ち、\$\forall u^{(0)} \in H^1(D)\$ に対し、

$$u^{(n+1)} = \text{Min}\{\varphi, u^{(n)} - \rho(\Delta u^{(n)} + f)\} \quad (9)$$

により \$u^{(1)}, u^{(2)}, \dots\$ を作れば、繰返しの極限として解 \$u(x)\$ が得られる。

\$\Rightarrow\$ 2, 式(5) の \$f^*\$ の決定過程だけに注目できるように、解を

$$u(x) = u_0(x) + \int_D G(x;y) p(y) dy = u_0(x) + K[p](x) \quad (10)$$

と表す可。 \$\Rightarrow\$ 2 は、\$u_0\$ は対応する弾性問題の解であり、\$G(x;y)\$ は領域 \$D\$ に対応する Green 関数である。 (\$\Delta G(x;y) = \delta(x-y)\$, \$x, y \in D\$, \$G(x;y) = 0 \quad x \in \partial D\$) 此の線形問題の解であるから、以下の積分方程式法により解を得ることが出来る。すなわち、式(4), (5) を参照すれば、\$p(x) = -M[u](x)\$ とおける。 \$u_0(x)\$ は確定されたから、\$u(x)\$ は領域内の密度関数 \$p(x)\$ のみに依存する。すなわち、式(9)より、\$p(x)\$ に関する繰返し操作を導ける。

$$u_0 + K[p^{(n+1)}] = \text{Min}\{\varphi, u_0 + K[p^{(n)}] - \rho p^{(n)}\} \quad (11)$$

すなわち \$\Delta p^{(n+1)} = p^{(n+1)} - p^{(n)}\$ とおけば、

$$K[\Delta p^{(n+1)}] = \text{Min}\{\varphi - (u_0 + K[p^{(n)}]), -\rho p^{(n)}\}. \quad (12)$$

繰返し操作における \$p(x)\$ の変化は二重の調節作用に相当する。 \$\text{Min}\{\cdot, \cdot\}\$ の第一項は \$u\$ の過大分を、第二項は \$p\$ の過大分をそれぞれ制御するようになる。

(参考文献) (1) Lions, J.L. & Stampacchia, G.: *Comm. Pure Appl. Math.*, 22, 493-519 (1967).
(2) Duvaut, G. & Lions, J.L.: *Inequalities in Mechanics and Physics*, Springer (1976).