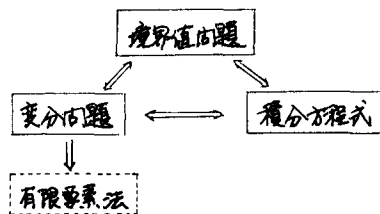


京都大学工学部 正員 〇福井卓雄 丹羽義次

本論文は積分方程式法と有限要素法との融合解析法の一つの定式化レベルハイブリット型変分原理を用いる方法を提案するものである。積分方程式法を用いて有限要素法における *super element* を構成して解析に用いるという試みは、すでに(1),(2)においてなされたこと、これはある二つの目的のためである。第一、従来の積分方程式のみでは定式化が困難な不均質領域⁽²⁾や非線形領域と比較的簡便な方法で取り扱うこと。第二、積分方程式法では要素数が多い密なマトリクスを扱うことになるが、領域を適当に分割することにより、要素数を多く含んだマトリクスを作った数値的取り扱いを容易にすることである。第二の意味では、*Isakari* と *Watanabe*⁽³⁾、岡田等⁽⁴⁾の研究もある。積分方程式はそれと等価な変分問題に帰着することになる⁽⁵⁾、即ち、境界値問題、変分問題、積分方程式は等価なものである。ここでは、領域の一部を積分方程式で残りの部分を有限要素法で解析するための変分問題と導く。



例として、二階線形偏微分方程式の境界値問題について考えよう。荷重荷についてのみ、よく同様である。まず、境界値問題は、

$$\begin{aligned} \Delta u &= a_{ij} \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j} = -\bar{f} \quad \text{in } D, \\ u &= \bar{u} \quad \text{on } \partial D_1, \quad Nu = n_i a_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_j} = \bar{g} \quad \text{on } \partial D_2 = \partial D - \partial D_1. \quad (\text{注: 外向単位ベクトル}) \end{aligned} \quad (1)$$

積分方程式と対応する変分問題 基本解 $G(x; y)$ を $\Delta^* G(x; y) = -\delta(x - y)$ とし、2次元では、境界上の u, Nu により、内部の u は次のように表わされる。

$$u(x) = \int_{\partial D} \{ G(x; y) N^* u(y) - N^* G(x; y) u(y) \} dS_y, \quad x \in D. \quad (2)$$

x の境界上の極限を取ると、 u, Nu の境界上の値は次の様に書ける。

$$\begin{aligned} u(\bar{x}) &= \int_{\partial D} G(\bar{x}; y) N^* u(y) dS_y + \frac{1}{2} u(\bar{x}) - \int_{\partial D} N^* G(\bar{x}; y) u(y) dS_y, \quad \bar{x} \in \partial D \\ N^* u(\bar{x}) &= \frac{1}{2} N^* u(\bar{x}) + \int_{\partial D} \bar{G}(\bar{x}; y) N^* u(y) dS_y - \int_{\partial D} N^* \bar{G}(\bar{x}; y) u(y) dS_y, \quad \bar{x} \in \partial D \end{aligned} \quad (3)$$

積分方程式は、境界上の関数 $(v, t) \in (u, Nu)$ に対応させて考え、内部の u は式(2)で表わされ、 x の境界上の極限を取ると、 u が境界上 $x = \bar{x}$ となるための条件(3)から導かれる。このとき Nu は式(3)の右辺より与えられる $Nu = \bar{g}$ となる。この問題に対応する汎関数は次のようになる。

$$\begin{aligned} \Pi_1(v, t) &= \frac{1}{2} \int_{\partial D} \bar{g}(x) v(x) dS_x + \iint_{\partial D} N^* G(x; y) t(x) u(y) dS_x dS_y \\ &\quad - \frac{1}{2} \iint_{\partial D} G(x; y) t(x) t(y) dS_x dS_y - \frac{1}{2} \iint_{\partial D} N^* N^* G(x; y) u(x) u(y) dS_x dS_y \\ &\quad - \int_{\partial D_2} \bar{g}(x) u(x) dS_x \end{aligned} \quad (4)$$

実際、付帯条件 $v = \bar{u}$ on ∂D_1 のもとで、この式を第一変分を取れば

$$\begin{aligned} \delta \Pi_1 &= \int_{\partial D} \left\{ \frac{1}{2} v(x) + \int_{\partial D} N^* G(x; y) v(y) dS_y - \int_{\partial D} G(x; y) t(y) dS_y \right\} \delta t(x) dS_x \\ &\quad + \int_{\partial D_2} \left\{ \left[\frac{1}{2} t(x) + \int_{\partial D} N^* G(x; y) t(y) dS_y - \int_{\partial D} N^* N^* G(x; y) v(y) dS_y \right] - \bar{g}(x) \right\} \delta v(x) dS_x = 0 \end{aligned} \quad (5)$$

すなわち、式(2)より、 (v, t) で与えられる u は、境界上の連続条件(3)を満足し(第一項)、かつ、境界 ∂D_2 上の境界条件 $Nu = \bar{g}$ を満足する(第二項)。

式(4)の汎関数 $\Pi_1(v, t)$ は、積分方程式(3)に対応するものとして唯一のものではないかもしれないが、この後の展開では十分役立つものである。

融合解析のEの変分問題 与えられた領域Eを分けて、一方を積分方程式で、他方を有限要素法で問題を解くことを考へよう。境界 $\partial\Omega$ 上にLagrangeの基底関数 $\tilde{u}, \tilde{\lambda}$ を導入

す。ハイブリッド型の有限要素Eを D_F, D_I に分けてそれぞれを扱う。

$$\Pi_{FH}(u, \tilde{\lambda}, \tilde{u}) = \frac{1}{2} \int_{D_F} (a_{ij} \frac{\partial u}{\partial x_i} \frac{\partial u}{\partial x_j} - \bar{f} u) dV - \int_{\partial D_F} \tilde{u} u dS - \int_{\partial D_F} \tilde{\lambda} (u - \tilde{u}) dS \quad (6)$$

$$\Pi_{IH}(v, t, \lambda, \tilde{u}) = \Pi_I(v, t) - \int_{\partial D_I} \lambda (v - \tilde{u}) dS$$

領域 $\Omega = D_F + D_I$ に対する汎関数を $\Pi = \Pi_{FH} + \Pi_{IH}$ と定める。

$$\begin{aligned} \delta \Pi = & - \int_{D_F} (\mathbb{L} u + \bar{f}) \delta u dV + \int_{\partial D_F} (N u - \tilde{t}) \delta u dS + \int_{\partial D_F} (N u - \tilde{\lambda}) \delta u dS \\ & - \int_{\partial D_I} (u - \tilde{u}) \delta \tilde{\lambda} dS - \int_{\partial D_I} (v - \tilde{u}) \delta \lambda dS + \int_{\partial D_I} (\tilde{\lambda} + \lambda) \delta \tilde{u} dS + \delta \Pi_I \\ & + \int_{\partial D_I} \left(\frac{1}{2} t(x) + \int_{\partial D_I + \partial D_F} N^* G(x, y) U(y) dS_y - \int_{\partial D_I + \partial D_F} N^* N^* G(x, y) U(y) dS_y \right) - \lambda(x) \delta v(x) dS_x \end{aligned}$$

とす。2. 境界値問題(1)は、付帯条件 $u = \tilde{u}$ on $\partial D_F, v = \tilde{u}$ on ∂D_I のもとで、汎関数 $\Pi(u, v, t, \lambda, \tilde{\lambda}, \tilde{u})$ の変分問題に帰着した。

融合解析法 D_F については領域E, D_I については境界 $\partial D_I + \partial D_F$ を有限個の要素に分割し、 D_F 上の $u, \partial D_I$ および ∂D_F 上の $v, t, \partial D_I$ 上の $\lambda, \tilde{\lambda}, \tilde{u}$ を左のように表す。Eを、和の記号を省略するために表現は定義域全体について与えた。

$$u = \{ \bar{u}_\alpha \}^T \{ \alpha \} + \{ \bar{u}_\beta \}^T \{ \beta \}, \quad \left\{ \frac{\partial u}{\partial x_i} \right\} = [B_\alpha] \{ \alpha \}, \quad \tilde{\lambda} = \{ \tilde{\lambda}_i \}^T \{ \tilde{r} \}, \quad \tilde{u} = \{ \tilde{u}_i \}^T \{ \tilde{q} \} \quad (7)$$

$$v = \{ \bar{v}_\beta \}^T \{ \beta \} + \hat{\beta}, \quad t = \{ t_i \}^T \{ r \}, \quad \lambda = \{ \lambda_i \}^T \{ r \}$$

ここで、 $\{ \alpha \}, \hat{\beta}$ は積分定数(弾性論では剛体変位)に対応するもの、分割によつて生ずる自由度の合計を要になる。式(7)を Π に代入すれば次のようになる。

$$\begin{aligned} \Pi(u, v, t, \lambda, \tilde{\lambda}, \tilde{u}) \approx & \frac{1}{2} \{ \alpha \}^T [H] \{ \alpha \} - \{ \alpha \}^T \{ \bar{u}_\alpha \} - \{ \alpha \}^T \{ \bar{u}_\beta \} - \{ \alpha \}^T \{ \bar{u}_{\alpha r} \} - \{ \alpha \}^T \{ \bar{u}_{\alpha r} \} \\ & - \{ \alpha \}^T [F_{\alpha r}] \{ \tilde{r} \} - \{ \alpha \}^T [F_{\alpha r}] \{ \tilde{r} \} + \{ \tilde{q} \}^T [F_{q r}] \{ \tilde{r} \} \\ & + \{ \beta \}^T [E_{\beta r}] \{ r \} + \hat{\beta} \{ E_{\beta r} \} \{ r \} - \frac{1}{2} \{ r \}^T [D] \{ r \} - \frac{1}{2} \{ \beta \}^T [C] \{ \beta \} - \frac{1}{2} \hat{\beta}^2 \\ & - \{ \beta \}^T [C_{\beta \beta}] \hat{\beta} - \{ \beta \}^T \{ \bar{u}_{\alpha r} \} - \{ \bar{u}_{\beta r} \} \hat{\beta} - \{ \beta \}^T [F_{\beta r}] \{ \tilde{r} \} - \hat{\beta} \{ F_{\beta r} \} \{ \tilde{r} \} \\ & + \{ \tilde{q} \}^T [F_{q r}] \{ \tilde{r} \} \end{aligned} \quad (8)$$

ここで、係数 $[H], \{ \bar{u}_\alpha \}, \{ \bar{u}_\beta \}, \dots$ など式(7)と式(4), (6)に代入して得られる。式(8)の停留条件から、次の式が得られる。Eを、 D_I 内部の u は $\{ \beta \}, \hat{\beta}, \{ r \}$ を式(2)を用いて求めなければならない。

$$\begin{bmatrix} [H] & 0 & -[F_{\alpha r}] & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & -[F_{\alpha r}] & 0 & 0 & 0 & 0 & 0 \\ -[F_{\alpha r}]^T & -[F_{\alpha r}]^T & 0 & [F_{q r}]^T & 0 & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & [F_{q r}] & 0 & [F_{q r}] & 0 & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & [F_{q r}]^T & 0 & -[F_{\beta r}]^T - \{ F_{\beta r} \} & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & -[F_{\beta r}]^T - [C] & -\{ C_{\beta \beta} \} & [E_{\beta r}] & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & -[F_{\beta r}]^T - \{ C_{\beta \beta} \}^T - \hat{C} & \{ E_{\beta r} \}^T & 0 & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & 0 & [E_{\beta r}]^T \{ E_{\beta r} \} & -[D] & 0 \end{bmatrix} \begin{bmatrix} \{ \alpha \} \\ \{ \alpha \} \\ \{ \tilde{r} \} \\ \{ \tilde{q} \} \\ \{ \tilde{r} \} \\ \{ \beta \} \\ \hat{\beta} \\ \{ r \} \end{bmatrix} = \begin{bmatrix} \{ \bar{u}_\alpha \} + \{ \bar{u}_{\alpha r} \} \\ \{ \bar{u}_\beta \} + \{ \bar{u}_{\beta r} \} \\ 0 \\ 0 \\ 0 \\ \{ \bar{u}_{\alpha r} \} \\ \{ \bar{u}_\beta \} \\ 0 \end{bmatrix}$$

- (1) 丹羽・小林・福井, 積分方程式による連続体の有限要素法構成, 関西支部平成学術講演会概要集(1974), I-10.
- (2) 丹羽・小林・福井, 積分方程式法による弾性物周辺の温度応力の解析, 工学論文報告集(1976) 244.
- (3) Jachat & Watson, Effective Numerical Treatment of Boundary/Integral Equations, Int. J. Num. Meth. Eng., 12 (1976).
- (4) 岡村・島田, 応力分解法と積分法を用いた三次元弾性問題の解析, 関西支部平成学術講演会概要集(1977), I-4.
- (5) 丹羽・福井, 積分方程式法・弾性境界値問題への応用-数値解析手法について-考察, 関西支部講演概要(1977) I-7.