

Dirichlet 問題にたいする Ritz-Galerkin 法
の応用について

京大 数研 三好 哲彦

§1 序

D を 平面上の有界領域とする。境界値問題

$$(1.1) \quad \begin{cases} \frac{\partial}{\partial x}(a \frac{\partial u}{\partial x}) + \frac{\partial}{\partial y}(b \frac{\partial u}{\partial y}) - cu = f & \text{in } D \\ u|_{\partial D} = 0 \quad (a > 0, b > 0, c \geq 0) \end{cases}$$

の解にたいする Ritz-Galerkin 式近似法とは次のようないくつかの近似解法である。まず、境界条件及びその他若干の条件をみたす関数系 $\{\varphi_k\}$ を選ぶ。そのような関数系を見出すことができたらば、オーリー近似解 u_m を

$$(1.2) \quad u_m = \sum_{k=1}^m a_k \varphi_k$$

の形で求めることにし、その係数 $\{a_k\}$ を連立一次方程式

$$(1.3) \quad \begin{cases} \sum_{k=1}^m \alpha_{k,s} a_k + \beta_s = 0 \quad (s=1, 2, \dots, m) \\ \alpha_{k,s} = \alpha_{s,k} = \iint_D [a \frac{\partial \varphi_k}{\partial x} \frac{\partial \varphi_s}{\partial x} + b \frac{\partial \varphi_k}{\partial y} \frac{\partial \varphi_s}{\partial y} + c \varphi_k \varphi_s] dx dy \\ \beta_s = \iint_D f \varphi_s dx dy \end{cases}$$

により決定す。

以上の手続きで求められた近似解が正確解へ一様収束するための条件を検討すことがこのノートの目的である。

尚、このノートでは領域Dの境界に強制限がつけられてはいるがこの制限は不要であり、Ritz-Galerkin近似の一様収束性は非常に弱い条件のもとでも得られるということを付記しておく（[6]を参照のこと）。

記号： Dを平面上の有界領域とする。

$\dot{C}^m(D)$ ； Dでm回連続的微分可能な関数でDの境界で0となるものの全体。

$\overset{\circ}{C}{}^m(D)$ ； $\dot{C}^m(D)$ に属す関数でD内に台をもつものの全体。

$\overset{\circ}{W}_2^1(D)$ ； 空間 $\overset{\circ}{C}{}^m(D)$ を次のノルムによって完備化した空間。

$$\|u\|_{L^2(D)}^2 = \sum_{i=1,2} \left\| \partial_i u \right\|_{L^2(D)}^2. \quad (\partial_i u = \frac{\partial u}{\partial x_i}, x_1=x, x_2=y)$$

$L_T^2(S)$ ； Sをその辺が $x=\pm 1, |y|\leq 1$ 及び $y=\pm 1, |x|\leq 1$ で表わされる正方形とする。 $u \in L_T^2(S)$ とは、 S上で定義された $\varphi(x,y) = \cos^{-1}x \cdot \cos^{-1}y$ 可測な関数であって、 ルベーグ-スカルナエス式積分

$$\iint_S u(x,y) d\varphi(x,y)$$

が有限な値をもつものである。この空間は完備である。

§2 Ritz-Galerkin 法の理論的背景

係数及び φ は十分滑かであるとする。 D の境界がある種の条件(たとえば Poincaré 条件)を満足すれば、(1.1)の解 $\bar{u}(x, y) \in \dot{C}^2(D) \cap \overset{\circ}{W}_2^1(D)$ が一意に存在し等式

$$(2.1) \quad \left(a \frac{\partial \bar{u}}{\partial x}, \frac{\partial \varphi}{\partial x} \right)_{L^2(D)} + \left(b \frac{\partial \bar{u}}{\partial y}, \frac{\partial \varphi}{\partial y} \right)_{L^2(D)} + (c \bar{u}, \varphi)_{L^2(D)} = -(f, \varphi)_{L^2(D)}$$

を任意の $\varphi(x, y) \in \overset{\circ}{W}_2^1(D)$ に対して満足する([3])。 D の境界に沿ってこの条件を仮に条件(A)と呼ぶことにする。

次に $\varphi(x, y) \in \overset{\circ}{W}_2^1(D)$ に沿って別のノルム $\|\varphi\|_J$ を次のようにならべる。

$$(2.2) \quad \|\varphi\|_J = \left[\iint_D \left\{ a \left(\frac{\partial \varphi}{\partial x} \right)^2 + b \left(\frac{\partial \varphi}{\partial y} \right)^2 + c \varphi^2 \right\} dx dy \right]^{\frac{1}{2}}$$

$\{\varphi_k\}$ ($k=1, 2, \dots, m$) を $\dot{C}^1(D) \cap \overset{\circ}{W}_2^1(D)$ に属する一次独立な関数系、 S_m をそれらによって張りわれた線型空間としオルム近似解を(1.2)の形で求めることにすると良く知られているように、

D の境界が条件(A)をみたせば不等式

$$(2.3) \quad \|u_m - \bar{u}\|_J \leq \|\hat{u}_m - \bar{u}\|_J$$

が任意の $\hat{u}_m \in S_m$ について成立する。すなわち Ritz-Galerkin 法によつて得た近似解は(2.2)のノルムの意味で S_m 内での最

良近似である。

以上の事実を使って近似解の一様収束性を導きたりのであるが、次の定理は以下の議論のもとになるものである。

定理.1 (Kantorovich-Krylov [1])

D を平面上の有界領域とする。 $\varphi(x, y) \in C^1(D)$ が次の条件をみたすとする。

$$(i) \quad \left\| \frac{\partial \varphi}{\partial y} \right\|_J^2 \leq \varepsilon$$

(ii) 2 点 (x, α) 及び (x, β) を結ぶ線分が D 内にあるようなすべての α, β に對し、ある定数 K があって

$$\int_{\alpha}^{\beta} \left(\frac{\partial \varphi}{\partial y} \right)^2 dx \leq K.$$

このとき \overline{D} で

$$|\varphi(x, y)| \leq C_1 \sqrt{\varepsilon \log \frac{dK}{\varepsilon}} + C_2 \sqrt{\varepsilon}$$

となる。ただし d は D の直径, C_1, C_2 は係数及び D にのみ関係する定数である。

(注意): $dK \geq \varepsilon$ を仮定するが $dK < \varepsilon$ の場合には右辺の第一項を消して評価が可能である。尚、条件(ii)はさうと弱くでき ([6])。

5.3 チエビシェフ多項式の諸性質

次のことは良く知られている。

定理.2

$T_k(x)$ を左次のチエビシェフ多項式とする。関数系

$$(3.1) \quad \left\{ \frac{e_{k,s}}{\pi^2} T_k(x) T_s(y) \right\} \quad (k, s = 0, 1, 2, \dots)$$

たゞし

$$(3.2) \quad e_{k,s} = \begin{cases} 1 & (k=s=0) \\ \sqrt{2} & (k \neq s, k \neq -s) \\ 2 & (k \cdot s \neq 0) \end{cases}$$

は $L_T^2(S)$ における完備な正規直交系であつて、この関数系に

ある $u(x, y) \in L_T^2(S)$ の Fourier 式展開

$$(3.3) \quad u(x, y) \sim \sum_{k,s=0}^{\infty} e_{k,s} A_{k,s} T_k(x) T_s(y)$$

たゞし

$$(3.4) \quad A_{k,s} = \frac{e_{k,s}}{\pi^2} \iint_S u(x, y) T_k(x) T_s(y) d\varphi(x, y)$$

は $L_T^2(S)$ のノルムで $u(x, y)$ へ収束する。このとき Parseval の等式

$$(3.5) \quad \|u\|_T^2 = \pi^2 \sum_{k,s=0}^{\infty} A_{k,s}^2$$

が成立する。

次の諸定理は一変数の場合の Urate [2] の方法に沿つて得
ることができる。

定理 3.1

$u(x, y)$ を \overline{S} で区分的に滑かな関数とする。 u_x の Chernoff
エフ級数展開 (3.1) による Fourier 式展開) を

$$(3.6) \quad u_x(\cos\theta, \cos\tilde{\theta}) \sim \sum_{k,s=0}^{\infty} e_{k,s} A'_{k,s} \cos k\theta \cos s\tilde{\theta}$$

とすれば次の関係が成立する。

$$(3.7) \quad A_{k,s} = \frac{1}{2k} (e_{k-1} A'_{k-1,s} - A'_{k+1,s}) \quad (k \geq 1, s \geq 0)$$

$$(3.8) \quad A'_{k,s} = \frac{2}{e_k} [(k+1)A'_{k+1,s} + (k+3)A'_{k+3,s} + (k+5)A'_{k+5,s} + \dots] \quad (k, s \geq 0)$$

たゞし、 $e_k = \sqrt{2}$ ($k=0$) or $e_k = 1$ ($k \neq 0$)。 u_y の展開係数 $A'_{k,s}$ は
関しても同様な関係が成立する。

次に、 $u \in L_T^2(S)$ に左の作用素 $P_{m,n}$ を次のように定めよ。

$$(3.9) \quad P_{m,n} u \equiv \sum_{k,s=0}^{m,n} e_{k,s} A_{k,s} \cos k\theta \cdot \cos s\tilde{\theta}.$$

簡単にすみため $= P_{m,n} u$ を $u_{m,n}$ で、 $P_{m,m}$ を P_m で、 $P_m u$ を u_m で
それぞれ表わすこととする。

定理 3.2

$u(x, y)$ が前定理の仮定をみたすならば次の評価ができる。

$$(3.10) \quad \left\| (I - P_m) u \right\|_T^2 \leq \frac{1}{(m+1)^2} \left[\left\| (I - P_{m-1}) u_x \right\|_T^2 + \left\| (I - P_{m-1}) u_y \right\|_T^2 \right].$$

定理 3.3

$u(x, y)$ が定理 3.1 の仮定をみたすならば次の評価ができる。

$$(3.11) \quad \left\| \frac{\partial}{\partial x} (u - u_m) \right\|_T^2 \leq \frac{m+2}{2} \left\| (I - P_{m-1}) u_x \right\|_T^2 \quad (m \geq 1)$$

(略証) 定理の仮定のもとにナエビシェフ級数は一様収束

すまごとが知られている([4])。そこで $u - u_m$ を次のよ
うに表わすことができる。

$$(3.12) \quad u - u_m = (I - P_m)u = \sum_{k, \ell, s \geq m+1} e_{k, \ell} A_{k, \ell} \cos k\theta \cdot \cos s\tilde{\theta}.$$

次に $\frac{\partial}{\partial x}(u - u_m)$ のケビシエフ級数展開を

$$(3.13) \quad \frac{\partial}{\partial x}(u - u_m) \sim \sum_{k, \ell=0}^{\infty} e_{k, \ell} \bar{A}_{k, \ell} \cos k\theta \cdot \cos s\tilde{\theta}$$

とすれば、定理3.1 により右辺を次のようにはき直せ。

$$\begin{aligned} \frac{\partial}{\partial x}(u - u_m) &\sim \frac{1}{\sqrt{2}} A'_{m, 0} \\ &+ \sqrt{2} \left[\frac{1}{\sqrt{2}} \sum_{s=1}^m A'_{m, s} \cos s\tilde{\theta} + \sum_{s=m+1}^{\infty} A'_{0, s} \cos s\tilde{\theta} + \sum_{k=m+1}^{\infty} A'_{k, 0} \cos k\theta \right. \\ &\quad + A'_{m+1, 0} (\cos \theta + \cos 3\theta + \dots + \cos (m-1)\theta) \\ &\quad \left. + A'_{m, 0} (\cos 2\theta + \cos 4\theta + \dots + \cos m\theta) \right] \\ &+ 2 \left[\sum_{\substack{k \geq m+1, \ell \neq 0 \\ \text{or } \ell \geq m+1, k \neq 0}} A'_{k, \ell} \cos k\theta \cdot \cos s\tilde{\theta} + \sum_{s=1}^m A'_{m+1, s} \cos \theta \cdot \cos s\tilde{\theta} \right. \\ &\quad + \sum_{s=1}^m A'_{m, s} \cos 2\theta \cdot \cos s\tilde{\theta} + \sum_{s=1}^m A'_{m+1, s} \cos 3\theta \cdot \cos s\tilde{\theta} + \dots \\ &\quad \left. + \sum_{s=1}^m A'_{m+1, s} \cos (m-1)\theta \cdot \cos s\tilde{\theta} \right]. \quad (m: \text{偶数と仮定}) \end{aligned}$$

これに Parseval の等式を使えばよい。 m が奇数の場合にも
全く同様にできる。

定理3.4

$u(x, y)$ が \overline{S} で一回連続的微分可能かつ 2 階の導関数が充分
的に連続であれば次の評価ができる。

$$(3.14) \quad \left\| \frac{\partial}{\partial x} (u - u_m) \right\|_T^2 \leq \frac{m+2}{2m^2} \left[\left\| (I - P_{m-2}) u_{xx} \right\|_T^2 + \left\| (I - P_{m-2}) u_{xy} \right\|_T^2 \right]$$

定理 3.5

$u(x, y)$ が前定理の条件をみたすならば m 次の多項式 $p_m(x, y)$ があり、て次の order で近似できる。

$$(3.15) \quad \left\| u(x, y) - p_m(x, y) \right\|_{L^2(S)}^2 \leq \text{Const.} \sum_{i,j} \left\| (I - P_{m-2}) \partial_{ij}^2 u \right\|_T^2 \cdot \frac{1}{m}$$

$$\left(\partial_{ij}^2 u = \frac{\partial^2 u}{\partial x_i \partial x_j}, \text{ たゞし } x_1 = x, x_2 = y \right)$$

§4 境界で 0 となる周数の近似

この節では、 D を有限個の長方形に分割できる領域で S に含まれているものとする。すなわち $\text{dist}(\bar{D}, \partial S) > 0$ 。このよ うな領域を R-type の領域と呼ぼう。 $w(x, y) \in C^1(D)$ が次の諸 条件をみたすとする。

(I) $w(x, y) > 0 \quad (x, y) \in D$

(II) $w(x, y)$ は \bar{D} で有界な一階導関数 w_x, w_y を持つ。更 に D 内の任意の部分領域で有界かつ区分的に連続 な二階導関数 w_{xx}, w_{xy}, w_{yy} を持つ。

(III) 正数 $\bar{\rho}$, $\lambda_1, \lambda_2, \bar{c}_1, \bar{c}_2$ あり、て $\rho(x, y) = \text{dist}(x, y, \partial D) \leq \bar{\rho}$ なるすべての $(x, y) \in D$ に因し

$$(i) \quad \left| \partial_{ij}^2 \omega(x,y) \right| \leq \bar{C}_1 \rho(x,y)^{-\lambda_1} \quad (i,j=1,2)$$

$$(ii) \quad \omega(x,y) \geq \bar{C}_2 \rho(x,y)^{\lambda_2}$$

とある。

以上の条件をみたす関数を作ることは困難なことではない。

([6]).

定理 4.

$u(x,y) \in C^2(D)$ が次の条件をみたすとする。

ある正数 ρ_0 があって

(a) $\rho(x,y) \leq \rho_0$ なるすべての $(x,y) \in D$ に対して、次のよう

な定数 $\tilde{C}_1, \tilde{C}_2, \kappa_1, \kappa_2$ が存在する。

$$(i) \quad |u(x,y)| \leq \tilde{C}_1 \rho(x,y)^{\kappa_1} \quad (\kappa_1 > \frac{1}{2})$$

$$(ii) \quad \left| \partial_x u(x,y) \right| \leq \tilde{C}_2 \rho(x,y)^{-\kappa_2} \quad (\kappa_2 < \frac{1}{2}), \quad i=1,2$$

$$\left(\partial_x u = \frac{\partial u}{\partial x_i}, \text{ ただし } x_1=x, x_2=y \right)$$

(b) $0 < \rho \leq \rho_0$ なるすべての ρ に対して次の如き定数 \tilde{C}_3, κ_3 が存在する。

$$(iii) \quad \iint_{D_\rho} \left| \partial_{ij}^2 u(x,y) \right|^2 dx dy \leq \tilde{C}_3 \rho^{-\kappa_3} \quad (\kappa_3 < 2)$$

$$D_\rho \equiv \{ (x,y) \in D; \text{dist}((x,y), \partial D) \geq \rho \}.$$

このとき、正数 α, \tilde{C}_4 があって $u(x,y)$ は $\omega(x,y) p_m(x,y)$ の形の関数により次の order で近似できる。

$$(4.1) \quad \left\| u(x,y) - \omega(x,y) p_m(x,y) \right\|_{L^2(D)}^2 \leq \tilde{C}_4 m^{-\alpha} \quad (m \rightarrow \infty).$$

(略証)

単調減少して $\rightarrow 0$ となる数列 $\{\delta_m\}$ を作る。各々の元に ε として R -type の領域 D_m^i ($i=1, 2, 3, 4$) を次のように作る。

$$(4.2) \quad D_m^i = \{(x, y) \in D; \text{dist}((x, y), \partial D) > i \delta_m\} \quad (i=1, 2, 3, 4)$$

m が十分大きければ、 $D_m^{i+1} \subset D_m^i \subset D$ かつ $4\delta_m < \min(\rho_0, \bar{\delta})$ とできる。次に R^2 で区分的に滑かな関数列 $\{\hat{u}_m(x, y)\}$ で次の条件をみたすものが作れる(適当な補間による)。

$$(4.3) \quad \left\{ \begin{array}{l} \hat{u}_m(x, y) = \begin{cases} 0 & \text{in } R^2 - D_m^2 \\ u(x, y) & \text{in } D_m^3 \end{cases} \\ |\hat{u}_m(x, y)| \leq \max_{\partial D_m^3} |u(x, y)| \\ |\partial_i \hat{u}_m(x, y)| \leq C_1 \delta_m^{-k_4} \end{array} \right\} \text{in } D_m^2 - D_m^3 \quad (k_4 < \frac{1}{2})$$

この関数列より滑かな関数列 $\{\tilde{u}_m(x, y)\}$ を次のように作る。

$$(4.4) \quad \tilde{u}_m(x, y) = \frac{1}{4\delta_m^2} \int_{-\delta_m}^{\delta_m} \int_{-\delta_m}^{\delta_m} \hat{u}_m(x+t, y+s) dt ds.$$

この関数の自は $\overline{D_m^1}$ にあるが、定理の仮定より $k_5 > 0$ があるので

$$(4.5) \quad \left\| u(x, y) - \tilde{u}_m(x, y) \right\|_{L^2(D)}^2 \leq C_2 \delta_m^{k_5}$$

$$(4.6) \quad \left| \partial_y^2 \tilde{u}_m(x, y) \right| \leq C_3 \delta_m^{-(1+k_4)} \quad \text{in } \overline{D}$$

となることが証明できる。

$$(4.7) \quad v_m(x, y) = \frac{\tilde{u}_m(x, y)}{\omega(x, y)}$$

とあれば、 $v_m(x, y)$ は $\overline{D_m}$ 上を持つ \mathbb{R}^2 での滑かな関数と見做され、従って定理 3.5 により次の多項式 $p_m(x, y)$ がある。

$$(4.8) \quad \|v_m(x, y) - p_m(x, y)\|_{L^2(D)} \leq C(\partial_y^2 v_m) \frac{1}{m} \quad (m \rightarrow \infty)$$

とである。 $\delta_m = m^{-\bar{\alpha}}$ とき $m \rightarrow \infty$ のとき $C(\partial_y^2 v_m) = o(m)$ となるようには $\bar{\alpha}$ を定める。 $\omega(x, y)$ にたいする仮定及び (4.6) より

$$(4.9) \quad \bar{\alpha} < \frac{1}{2(1 + K_4 + \lambda_1 + 3\lambda_2)}$$

とすれば十分であることがわかる。このように $\bar{\alpha}$ をとれば " $K_6 > 0$ " が成り立つ。

$$(4.10) \quad \left\| \tilde{u}_m(x, y) - \omega(x, y) p_m(x, y) \right\|_{L^2(D)}^2 \leq C_4 \delta_m^{K_6}$$

とでき (4.5) と併せて定理を得る。

(注意)： 定理 4 の証明のためには領域 D が R -type という仮定は不要である。次の条件をみたせばよい ([6])。

$$(4.11) \quad \iint_{D-D_\delta} \tilde{\rho}^k(x, y) dx dy = O(\delta^{1-k}) \quad (\forall k < 1) \quad \text{as } \delta \rightarrow 0.$$

§5 解の近似

定理5

D を R-type の領域とする。 $u(x, y)$ は Dirichlet 問題 (1.1) の解で、定理 4 の諸条件並びに条件

(*) 2 点 $(x, \alpha), (x, \beta)$ を結ぶ稜分が D 内にあるようならすべての α, β についてある定数 K があって

$$(5.1) \quad \int_{\alpha}^{\beta} \left(\frac{\partial u}{\partial y} \right)^2 dy \leq K < \infty.$$

をみたすならば ($u \in W_2^2(D)$ なら満足される)

$$(5.2) \quad u_m(x, y) = \omega(x, y) p_m(x, y)$$

の形で求めた Ritz-Galerkin 近似は $m \rightarrow \infty$ のとき \bar{D} で一様に解 $u(x, y)$ へ収束しその order は $O(\sqrt{m^\alpha \log m})$ ($\alpha > 0$) である。

証明は Markov の不等式 [5] を使って

$$(5.3) \quad \int_{\alpha}^{\beta} \left(\frac{\partial \tilde{e}_m}{\partial y} \right)^2 dy \leq \text{const.} (M_0 + M_m)^2 m^{6\lambda_2 + 4} + \text{const.}$$

ただし

$$\begin{cases} \tilde{e}_m = u - u_m \\ M_0 = \max_D |u| \\ M_m = \max |\tilde{e}_m| \end{cases}$$

を導き定理 1 を適用すればよい。

(注意)：領域 D にたりする仮定はもとと弱くできる。また、

定理1の条件(i)を弱くすより条件(*)は不要と云ふ。更に定理4の条件(a)は領域Dの境界が Poincaré 条件をみたせば満足される([3])。これらのことに関しては[6]を参照されたい。

REFERENCES

- [1] Kantrovich,L.V. and Krylov,V.I. : Approximate method of higher analysis, Interscience Publ. Inc., 1958.
- [2] Urabe,M. : Numerical solution of multi-point boundary value problems in Chebyshev series-Theory of the method, Numer.Math., 9, 341-366 (1967).
- [3] Ako,K. : On the modern and the classical solution of the Dirichlet problem, Japan J. Mayh., 36, 85-97(1966).
- [4] Hobson,E.W. : The theory of functions of a real variable and the theory of Fourier's series, Dover Publ. Inc. 1957.
- [5] Natanson,I.P. : Constructive theory of functions, Vol.II, Ungar 1964.
- [6] Miyoshi, T. : On the convergence of Ritz-Galerkin's method (to appear in Publ. RIMS, Kyoto Univ. Ser.A, Vol.4, No.1).