

応用数値解析特論 第2回

～Poisson 方程式の境界値問題の弱定式化～

かつらだ まさし
桂田 祐史

<http://nalab.mind.meiji.ac.jp/~mk/ana2021/>

2021年9月27日

目次

- 1 本日の内容・連絡事項
- 2 Poisson 方程式の境界値問題の弱定式化
 - 数学的準備
 - Green の定理
 - 変分法の基本補題
 - 広義導関数、超関数微分、Sobolev 空間
 - Poisson 方程式の境界値問題
 - 弱定式化 — 弱解の方法
 - 変分原理
- 3 付録
- 4 参考文献

本日の内容・連絡事項

アンケート 履修者名簿に載っている 8 名のうち、4 名の人から回答が届いています (2021/9/26 正午現在)。回答してくれた人ありがとう。もう少し回答してもらえると良いのだけど…オフィスアワーをいつにするか、今週中頃に決めて、お知らせする予定です。

今日の話は

(現象数理学科の「応用複素関数」を履修した人は、今日 (と次回の半分くらい) の話は 70% 位は聴いた覚えがあるかもしれません。しかし大事なこと (定番的内容) なので、端折らないで説明します。種本は前回も紹介した菊地 [1] です。)

有限要素法を用いる際に必ず必要になるのが、解こうとしている問題の**弱形式** (weak form) である。

現代の解析学では、微分方程式を扱うために**弱解の方法**, **弱定式化** (weak formulation) を用いることが多い。弱形式は、そこに現れる“方程式” (あるいは微分方程式&一部境界条件代わりの条件) と言える。

今回は基本的な **Poisson 方程式の境界値問題を題材として、弱解の方法を説明**する。弱形式の求め方をマスターするには、ある程度の練習が必要である。今日は弱形式の導出例 2 回目ということになる (最初は前回の Laplace 方程式に対する Dirichlet 原理 … 今回の話は、この話のマイナー・バージョンアップとも言える。後日、第 3,4 弾が出て来る…)。

弱解の方法の参考書: 関数解析のテキストである Brezis [2] (とその原著 [3]) がお勧め。

2 Poisson 方程式の境界値問題の弱定式化

この科目の前半は、**楕円型**偏微分方程式の境界値問題に対する有限要素法について説明する。

(内緒話: 楕円型という言葉の説明は偏微分方程式の講義に譲るが、大まかに言って「どの変数についても同じようになっている」ということである。時刻変数を含まない、定常状態を表すような方程式は楕円型になることが多い。物理に良く出て来る「一様で等方的」という条件を満たす数理モデルの多くに、**Laplacian** $\Delta = \sum_{j=1}^n \frac{\partial^2}{\partial x_j^2}$ という微分作用素が現れるが、これは典型的な楕円型微分作用素である。)

Cf. 熱方程式は**放物型**方程式、波動方程式は**双曲型**方程式である。時間変数については差分法的に扱うので、有限要素法を学ぶ場合、楕円型微分方程式が基本と言って良い。

弱定式化を説明する例題として

- もっとも基本的な楕円型偏微分方程式である Poisson 方程式
- 境界条件としては、頻出する Dirichlet 境界条件と Neumann 境界条件の両方

2.1 数学的準備 2.1.1 Green の定理

定理 2.1 (Green の定理)

Ω は Gauss の発散定理が成り立つような \mathbb{R}^n の有界領域で、 Γ はその境界、 \mathbf{n} は Γ 上の点における外向き単位法線ベクトルとする。また $d\sigma$ は面積要素とする。 u と v が $\overline{\Omega}$ の近傍でそれぞれ C^2 級, C^1 級であれば

$$\int_{\Omega} \Delta u v \, dx = \int_{\Gamma} \frac{\partial u}{\partial \mathbf{n}} v \, d\sigma - \int_{\Omega} \nabla u \cdot \nabla v \, dx$$

が成り立つ。ここで

$$\frac{\partial u}{\partial \mathbf{n}}(x) := \lim_{\varepsilon \rightarrow -0} \frac{u(x + \varepsilon \mathbf{n}) - u(x)}{\varepsilon} = \nabla u(x) \cdot \mathbf{n},$$
$$\nabla u = \left(\frac{\partial u}{\partial x_1} \cdots \frac{\partial u}{\partial x_n} \right)^{\top}, \quad \nabla u(x) \cdot \nabla v(x) = \sum_{j=1}^n \frac{\partial u}{\partial x_j} \frac{\partial v}{\partial x_j}.$$

証明のあらすじ $\mathbf{f} := v \nabla u$ に Gauss の発散定理

$$\int_{\Omega} \operatorname{div} \mathbf{f} \, dx = \int_{\Gamma} \mathbf{f} \cdot \mathbf{n} \, d\sigma$$

を適用する。 $\operatorname{div} \mathbf{f} = \nabla u \cdot \nabla v + \Delta u v$, $\mathbf{f} \cdot \mathbf{n} = \frac{\partial u}{\partial \mathbf{n}} v$ であることに注意する。 □

2.1.2 変分法の基本補題

変分法の基本補題とは、大まかに言うと、 Ω で定義された関数 u が、“任意の” φ に対して

$$\int_{\Omega} u(x)\varphi(x)dx = 0$$

を満たすならば、 Ω で $u = 0$ が成り立つ、という定理 (の総称) である。

u が連続関数であれば、(微積分レベルの) 比較的簡単な証明があるが、後のことを考えると、より一般的な状況設定で定理を述べて証明したい。

u については、なるべく弱い条件 (多くの関数を許す) で、 φ についてはなるべく強い条件 (より少ない φ しか要求しない) で示すのが良い。そういう観点から、いくつかあるバージョンのうち、定理 2.2 を紹介する。

変分法の基本補題の1バージョンとして、定理 2.2 を紹介する。それを説明するのに、 $C_0^\infty(\Omega)$ という記号と、局所可積分という言葉が必要である。

- \mathbb{R}^n の部分集合 K について、 K がコンパクト $\Leftrightarrow K$ が \mathbb{R}^n の有界閉集合。
- $A \subset \mathbb{R}^n$ に対して、 A の閉包 \bar{A} を次式で定める。

$$\bar{A} := \{x \in \mathbb{R}^n \mid (\forall \varepsilon > 0) B(x; \varepsilon) \cap A \neq \emptyset\}.$$

直観的に言うと、 A に A の縁を付け加えた集合が \bar{A} である。

- Ω を \mathbb{R}^n の開集合、 $u: \Omega \rightarrow \mathbb{C}$ とするとき、 u の台 (support) $\text{supp } u$ を次式で定める。

$$\text{supp } u := \overline{\{x \in \Omega \mid u(x) \neq 0\}}.$$

- Ω を \mathbb{R}^n の開集合とする。 $C_0^\infty(\Omega)$ という関数空間を次式で定める ($\mathbb{K} = \mathbb{R}, \mathbb{C}$)。

$$C_0^\infty(\Omega) := \{u \mid u: \Omega \rightarrow \mathbb{K} \text{ } C^\infty \text{ 級, } \text{supp } u \text{ はコンパクト集合, } \text{supp } u \subset \Omega\}.$$

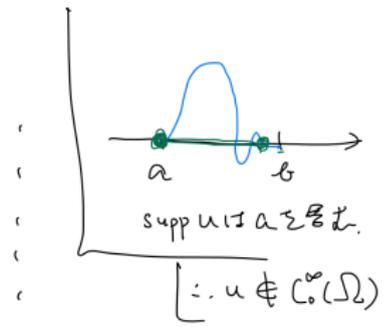
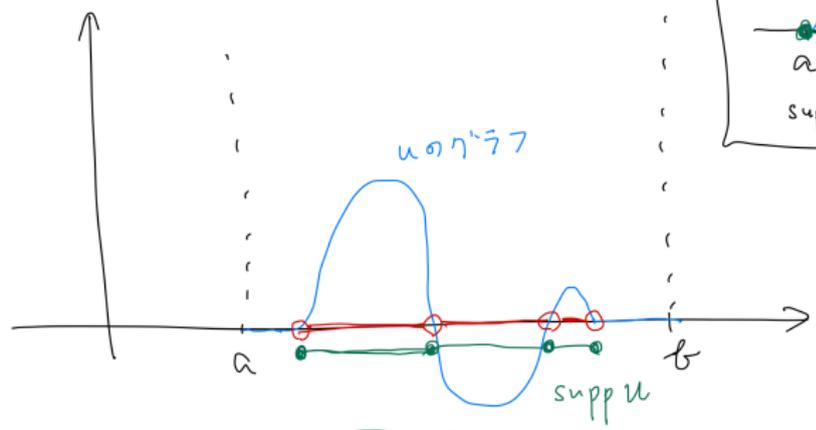
(粗く言って、 Ω の境界の十分近くでは 0 となるような C^∞ 級の関数の全体。)

- $f \in L_{loc}^1(\Omega)$ (f が Ω で局所可積分) とは、 $f: \Omega \rightarrow \mathbb{C}$ が可測であり、 Ω に含まれる任意のコンパクト集合 K に対して $\int_K |f(x)| dx < +\infty$ が成り立つことを言う。

Ω で連続な関数は局所可積分である: $C(\Omega) \subset L_{loc}^1(\Omega)$ 。

ex. $f(x) = \frac{1}{x}$ は $(0, \infty)$ で可積分ではないが、局所可積分。

$$\Omega = (a, b) = \{x \mid a < x < b\}$$



$$\text{supp } u = \{x \in \Omega \mid u(x) \neq 0\}$$

\Rightarrow $u \notin C_0^\infty(\Omega)$ に属しない。

2.1.2 変分法の基本補題

定理 2.2 (変分法の基本補題 割と強いバージョン)

$u \in L^1_{\text{loc}}(\Omega)$ が

$$(\forall \varphi \in C_0^\infty(\Omega)) \quad \int_{\Omega} u(x)\varphi(x) dx = 0$$

を満たすならば、 u は Ω 上ほとんどいたるところ 0 に等しい: $u = 0$ a.e. in Ω .

系 2.3 (変分法の基本補題 (連続関数バージョン, 分かりやすい))

$u \in C(\Omega)$ が

$$(\forall \varphi \in C_0^\infty(\Omega)) \quad \int_{\Omega} u(x)\varphi(x) dx = 0$$

を満たすならば、 u は Ω 上いたるところ 0 に等しい:

$$(\forall x \in \Omega) \quad u(x) = 0.$$

Cf. L^2 ですべての要素と直交する元は 0 (これはこれで分かりやすい)

$u \in L^2(\Omega)$ が $(\forall \varphi \in L^2(\Omega)) (u, \varphi) = 0$ を満たすならば、 $u = 0$ ($L^2(\Omega)$ の要素として)。

用語の紹介 $L^p(\Omega)$

Ω を \mathbb{R}^n の開集合、 $1 \leq p \leq \infty$ とする。

$f: \Omega \rightarrow \mathbb{C}$ が可測関数であるとき、 $\|f\|_{L^p} = \|f\|_p$ を

$$\|f\|_{L^p} := \begin{cases} \left(\int_{\Omega} |f(x)|^p dx \right)^{1/p} & (1 \leq p < \infty) \\ \text{ess.sup}_{x \in \Omega} |f(x)| & (p = \infty). \end{cases}$$

で定める。

$\|f\|_{L^p} < \infty$ を満たす f を Ω で p 乗可積分であるといい、 Ω で p 乗可積分な関数全体の集合を $L^p(\Omega)$ で表す。 $\|f\|_p$ を f の L^p ノルムとよぶ。

特に $p = 2$ のとき、

$$\|f\|_2 = \sqrt{(f, f)_{L^2}}.$$

ここで $(\cdot, \cdot)_{L^2}$ は L^2 内積である:

$$(f, g)_{L^2} = \int_{\Omega} f(x) \overline{g(x)} dx.$$

2.1.3 広義導関数、超関数微分、Sobolev 空間

今回の話は、きちんとするにはかなり手間がかかる。中でも、**微分の意味を拡張して議論する**、というあたりが大きな問題となる。

定義 2.4 (広義導関数)

Ω を \mathbb{R}^n の開集合、 $f \in L^2(\Omega)$ とする。 $g \in L^2(\Omega)$ が f の x_j に関する **広義導関数** (超関数微分、^{ソボレフ}Sobolev の意味での導関数) であるとは

$$(1) \quad (\forall \varphi \in C_0^\infty(\Omega)) \quad \int_{\Omega} g(x)\varphi(x)dx = - \int_{\Omega} f(x) \frac{\partial \varphi}{\partial x_j} dx.$$

が成り立つことをいう。

f が C^1 級のとき、 $g = \frac{\partial f}{\partial x_j}$ につき (1) は部分積分 (Gauss の発散定理) で証明できる。

誤解が生じる恐れがないとき、 g のことを $\frac{\partial f}{\partial x_j}$ と表す (記号の濫用)。

$f \in L^2(\Omega)$ のうちで、各 x_j について Sobolev の意味で微分可能で、 $\frac{\partial f}{\partial x_j} \in L^2(\Omega)$ となっているもの全体を $H^1(\Omega)$ と表す。 $H^1(\Omega)$ を **Sobolev 空間** と呼ぶ。

実は後で出て来る X_{g_1} 、 X は、本当は次のように定義するのが正確である。

$$(2) \quad X_{g_1} = \left\{ w \in H^1(\Omega) \mid w = g_1 \text{ on } \Gamma_1 \right\}, \quad X = \left\{ w \in H^1(\Omega) \mid w = 0 \text{ on } \Gamma_1 \right\}.$$

2.2 Poisson 方程式の境界値問題

Ω は \mathbb{R}^n の有界領域で、その境界 Γ は区分的に十分滑らかであるとする。また Γ_1, Γ_2 は条件

$$\Gamma = \bar{\Gamma}_1 \cup \bar{\Gamma}_2, \quad \Gamma_1 \cap \Gamma_2 = \emptyset, \quad \Gamma_1 \neq \emptyset$$

を満たすとする。 $f: \Omega \rightarrow \mathbb{R}$, $g_1: \Gamma_1 \rightarrow \mathbb{R}$, $g_2: \Gamma_2 \rightarrow \mathbb{R}$ が与えられた時、Poisson 方程式の境界値問題

問題 (P)

次式を満たす u を求めよ:

$$(3) \quad -\Delta u = f \quad \text{in } \Omega,$$

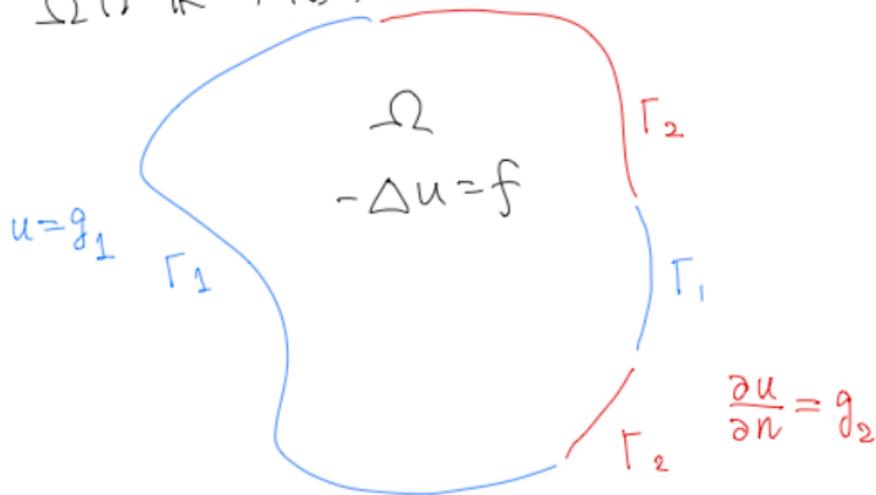
$$(4) \quad u = g_1 \quad \text{on } \Gamma_1,$$

$$(5) \quad \frac{\partial u}{\partial \mathbf{n}} = g_2 \quad \text{on } \Gamma_2,$$

を考える。ここで \mathbf{n} は Γ の外向き単位法線ベクトルを表す。

念のため (3) を Poisson 方程式, (4) を Dirichlet 境界条件, (5) を Neumann 境界条件と呼ぶ。

$\Omega \subset \mathbb{R}^n$ の領域



f, g_1, g_2 : given

2.3 弱定式化 — 弱解の方法

関数空間 X_{g_1} , X を次式で定める。

$$(6) \quad X_{g_1} := \{v \mid v: \bar{\Omega} \rightarrow \mathbb{R}, \quad v|_{\Gamma_1} = g_1\},$$

$$(7) \quad X := \{v \mid v: \bar{\Omega} \rightarrow \mathbb{R}, \quad v|_{\Gamma_1} = 0\}.$$

関数の滑らかさに言及していない、いい加減な定義だが、今回は大らかに考えよう (正確には (2) で定める)。

Poisson 方程式 (3) に、任意の $v \in X$ をかけて Ω で積分すると、

$$(8) \quad - \int_{\Omega} \Delta u(x)v(x) dx = \int_{\Omega} f(x)v(x) dx.$$

ここで Green の積分公式

$$\int_{\Omega} \Delta u(x)v(x) dx = \int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial n}(x)v(x) d\sigma - \int_{\Omega} \nabla u(x) \cdot \nabla v(x) dx \quad (d\sigma \text{ は面積要素})$$

を用いると、(8) は次のように変形できる。

$$(9) \quad \int_{\Omega} \nabla u(x) \cdot \nabla v(x) dx - \int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial n}(x)v(x) d\sigma = \int_{\Omega} f(x)v(x) dx.$$

2.3 弱定式化 — 弱解の方法

境界条件 (5) から $\left. \frac{\partial u}{\partial n} \right|_{\Gamma_2} = g_2$, 関数空間 X の定義から $v|_{\Gamma_1} = 0$ であるから

$$\begin{aligned} \int_{\partial\Omega} \frac{\partial u}{\partial n}(x)v(x) d\sigma &= \int_{\Gamma_1} \frac{\partial u}{\partial n}(x)v(x) d\sigma + \int_{\Gamma_2} \frac{\partial u}{\partial n}(x)v(x) d\sigma \\ &= \int_{\Gamma_1} \frac{\partial u}{\partial n}(x)0 d\sigma + \int_{\Gamma_2} g_2(x)v(x) d\sigma \\ &= \int_{\Gamma_2} g_2(x)v(x) d\sigma. \end{aligned}$$

ゆえに (9) は (よって (8) も) 次と同値である:

$$(10) \quad \int_{\Omega} \nabla u(x) \cdot \nabla v(x) dx = \int_{\Omega} f(x)v(x) dx + \int_{\Gamma_2} g_2(x)v(x) d\sigma.$$

(これが弱形式である。)

v のことを**試験関数** (test function) と呼ぶ。

ここまでの振り返り: 微分方程式に試験関数をかけて領域全体で積分し、Green の公式を使ってから、境界条件を代入して整理する … 実はワンパターンの議論。

2.3 弱定式化 — 弱解の方法

記述の簡略化のために記号をいくつか定義しよう。

$$\langle u, v \rangle := \int_{\Omega} \nabla u(x) \cdot \nabla v(x) dx, \quad (u, v) := \int_{\Omega} u(x) v(x) dx, \quad [u, v] := \int_{\Gamma_2} u(x) v(x) d\sigma,$$

$$\|u\| := \sqrt{\langle u, u \rangle}, \quad \|u\| := \sqrt{(u, u)}.$$

これらを用いて、上で分かったことをまとめると、

定理 2.5 ((P) \Rightarrow (W))

u が境界値問題 (P) の解ならば、 u は次の問題 (W) の解である。

問題 (W)

Find $u \in X_{g_1}$ s.t.

$$(11) \quad \langle u, v \rangle = (f, v) + [g_2, v] \quad (v \in X).$$

- (W) の解を (P) の**弱解 (weak solution)**
- 問題 (P) に対して問題 (W) を設定することを**弱定式化 (weak formulation)**
- (11) を**弱形式 (weak form)**

と呼ぶ。

2.3 弱定式化 — 弱解の方法

ほぼ逆の命題、すなわち次の定理が成り立つ。

定理 2.6 $((W)+\alpha \Rightarrow (P))$

u が (W) の解で、かつ十分滑らかであれば (P) の解になる

証明 まず $u \in X_{g_1}$ から $u = g_1$ (on Γ_1). すなわち (4) が成り立つ。

弱形式に対して、Green の公式を使うと

$$(\#) \quad - \int_{\Omega} \Delta uv \, dx = \int_{\Omega} fv \, dx + \int_{\Gamma_2} \left(g_2 - \frac{\partial u}{\partial n} \right) v \, d\sigma \quad (v \in X).$$

特に $v \in C_0^\infty(\Omega)$ の場合を考えると (注: $C_0^\infty(\Omega) \subset X$)、 Γ_2 上の積分は 0 になるので

$$- \int_{\Omega} \Delta uv \, dx = \int_{\Omega} fv \, dx \quad (v \in C_0^\infty(\Omega)).$$

変分法の基本補題から

$$-\Delta u = f \quad (\text{in } \Omega).$$

すなわち (3) が成り立つ。

(次のスライドに続く)

2.3 弱定式化 — 弱解の方法

得られた $-\Delta u = f$ (in Ω) を (#) に代入すると

$$\int_{\Gamma_2} \left(g_2 - \frac{\partial u}{\partial n} \right) v \, d\sigma = 0 \quad (v \in X).$$

また変分法の基本補題を用いて

$$\frac{\partial u}{\partial n} = g_2 \quad (\text{on } \Gamma_2).$$

すなわち (5) が成り立つ。 □

細かい注意 $-\Delta u = f$ が成り立つとき、 u が滑らかなほど、 f も滑らかになる。これは当たり前だが、 Ω が十分滑らかであれば (直観的には $\partial\Omega$ が滑らかな曲線ならば)、弱形式が成り立つとき、 f が滑らかなほど、 u も滑らかになることが証明できる。そういう場合は、定理の条件「なおかつ十分滑らかであれば」はチェックする必要がなくなる。**しかし**、有限要素法では、問題とする領域を三角形や四面体の合併領域で近似することが多く、そのような領域は十分滑らかとは言えないので、難しい問題が生じる場合がある。

2.4 変分原理

(「有限要素法と変分法は近縁である」と言ったことを説明しておく。)
任意の $u \in X_{g_1}$ に対して、

$$I[u] := \frac{1}{2} \|u\|^2 - (f, u) - [g_2, u]$$

とおく。次のような変分問題 (すなわち汎関数の最小問題) を考える。

問題 (V)

Find $u \in X_{g_1}$ s.t. $I[u] = \min_{w \in X_{g_1}} I[w]$.

(すなわち汎関数 $I: X_{g_1} \rightarrow \mathbb{R}$ の最小点を求めよ。)

定理 2.7 ((W) \Leftrightarrow (V))

u が (W) の解 $\Leftrightarrow u$ が (V) の解.

微分方程式の解が、変分問題の解になることがある。それが成り立つ時、**変分原理**が成り立つという。平凡社「世界大百科事典」によると、「一般的に、物理的な現象を法則として述べるのに関与するある基本スカラー量があって、これを最小にするという条件から法則が導かれる場合、この法則の記述の仕方を変分原理と呼んでいる。」

2.4 変分原理

定理の証明のための準備として、一つ公式を導いておく。

補題 2.8

$u \in X_{g_1}$, $v \in X$ とするとき、任意の $t \in \mathbb{R}$ に対して

$$I[u + tv] = \frac{t^2}{2} \|v\|^2 + t\{\langle u, v \rangle - (f, v) - [g_2, v]\} + I[u].$$

特に ($t = 1$ として)

$$I[u + v] - I[u] = \frac{1}{2} \|v\|^2 + \{\langle u, v \rangle - (f, v) - [g_2, v]\}.$$

証明は単純な計算である (ある種の内積計算, 二次関数の整理)。このスライド PDF の末尾付近に書いておく。

2.4 変分原理 定理 2.7 の証明 (1)

定理 2.7 の証明

(\Leftarrow) u を (V) の解とし、任意の $v \in X$ を取る。任意の $t \in \mathbb{R}$ に対して

$$u + tv = g_1 + t \cdot 0 = g_1 \quad (\text{on } \Gamma_1).$$

ゆえに $u + tv \in X_{g_1}$. それゆえ

$$f(t) := I[u + tv] \quad (t \in \mathbb{R})$$

が定義されるが、仮定よりこれは $t = 0$ で最小値を取る。補題 2.8 により

$$f(t) = I[u + tv] = \frac{t^2}{2} \|v\|^2 + t\{\langle u, v \rangle - (f, v) - [g_2, v]\} + I[u].$$

この 2 次関数が $t = 0$ で最小となるには、1 次の項の係数が 0 でなければならない:

$$\langle u, v \rangle - (f, v) - [g_2, v] = 0.$$

これは弱形式 (11) に他ならない。ゆえに u は問題 (W) の解である。

2.4 変分原理 定理 2.7 の証明 (2)

(\Rightarrow) u が (W) の解とする。任意の $w \in X_{g_1}$ に対して、 $v := w - u$ とおくと

$$v = w - u = g_1 - g_1 = 0 \quad (\text{on } \Gamma_1).$$

ゆえに $v \in X$. 補題 2.8 により

$$I[w] - I[u] = I[u + v] - I[u] = \frac{1}{2} \|v\|^2 + \{\langle u, v \rangle - (f, v) - [g_2, v]\}.$$

u が弱形式 (11) を満たすという仮定から $\{\cdot\} = 0$ となることに注意すると

$$I[w] - I[u] = \frac{1}{2} \|v\|^2 = \frac{1}{2} \|w - u\|^2 \geq 0.$$

ゆえに $I[u]$ は I の最小値である。すなわち u は問題 (V) の解である。 □

2.4 変分原理

余談 1

要は 2 次関数 $I[u]$ の最小化である。 I の定義域は無限次元の空間であるが、そのような汎関数に対しても、(普通の微分を拡張した) Fréchet 微分というものが定義される。実は、 I の Fréchet 微分は

$$I'[u] = \langle u, \cdot \rangle - (f, \cdot) - [g_2, \cdot].$$

(Cf. $i(u) = \frac{1}{2}u^2 - fu - g_2u$ のとき、 $i'(u) = u - f - g_2$)

そして、 $I'[u] = 0$ は

$$\langle u, v \rangle - (f, v) - [g_2, v] = 0 \quad (v \in X)$$

となる。つまり、

弱形式は、変分問題の汎関数の Fréchet 微分係数 = 0 という条件

である。



付録 補題 2.8 の証明

(1) $u \in X_{g_1}$, $v \in X$, $t \in \mathbb{R}$ とするとき、 Γ_1 上で

$$u + tv = g_1 + t \cdot 0 = g_1$$

であるから $u + tv \in X_{g_1}$.

$$\begin{aligned} I[u + tv] &= \frac{1}{2} \|u + tv\|^2 - (f, u + tv) - [g_2, u + tv] \\ &= \frac{1}{2} \langle u + tv, u + tv \rangle - (f, u) - t(f, v) - [g_2, u] - t[g_2, v] \\ &= \frac{1}{2} (\|u\|^2 + 2t\langle u, v \rangle + \|tv\|^2) - t(f, v) - [g_2, u] - t[g_2, v] \\ &= \frac{1}{2} \|u\|^2 - (f, u) - [g_2, u] + t \{ \langle u, v \rangle - (f, v) - [g_2, v] \} + \frac{t^2}{2} \|v\|^2 \\ &= I[u] + t \{ \langle u, v \rangle - (f, v) - [g_2, v] \} + \frac{t^2}{2} \|v\|^2. \end{aligned}$$

付録 補題 2.8 の証明

(2) $u, w \in X_{g_1}$ とするとき、 $v := w - u$ とおくと、 $w = u + 1 \cdot v$. また Γ_1 上で

$$v = w - u = g_1 - g_1 = 0.$$

ゆえに $v \in X$. (1) を用いて

$$\begin{aligned} I[w] - I[u] &= I[u + 1 \cdot v] - I[u] = \frac{1}{2} \|v\|^2 + 1 \cdot \{\langle u, v \rangle - (f, v) - [g_2, v]\} \\ &= \frac{1}{2} \|v\|^2 + \{\langle u, v \rangle - (f, v) - [g_2, v]\}. \end{aligned}$$

□

参考文献

- [1] 菊地文雄：有限要素法概説, サイエンス社 (1980), 新訂版 1999.
- [2] Brezis, H.: 関数解析, 産業図書 (1988), (藤田 宏, 小西 芳雄 訳), 原著は版を改めて、より内容豊富になっています。
- [3] Brezis, H.: *Functional Analysis, Sobolev Spaces and Partial Differential Equations*, Springer (2011).