

論文の内容の要旨

論文題目 Discrete Variational Method: Its Various Extensions and Applications
(離散変分法の拡張と応用)

氏 名 松尾 宇泰

物理現象を記述する偏微分方程式には、しばしば「エネルギー」と呼ばれる量が存在し、それが時間発展とともに保存、あるいは散逸される。このような方程式を数値計算により解析する際には、エネルギーの保存・散逸性を離散系でも再現するようなスキーム (以後、これを「保存・散逸スキーム」と呼ぶ) を用いる方が、安定性や解の定性的な正しさの意味で望ましい。そのため 1970 年代頃から、個別の問題に対して、保存・散逸スキームを構築する試みが精力的に行われてきた。例えば、Strauss らによる線形 Klein-Gordon 方程式 (保存型) に対する保存差分スキーム、Hughes らによる非線形弾性体問題 (保存型) に対する保存有限要素スキーム、Delfour らによる非線形 Schrödinger 方程式 (保存型) に対する保存差分スキーム、そして Du らによる Cahn-Hilliard 方程式 (散逸型) に対する散逸有限要素スキームなどである。

一方、1990 年代の終わりに、降旗・森により、「離散変分法 (discrete variational method)」と呼ばれる方法が提案された。これはあるクラスの実数値・単一偏微分方程式に対して、機械的かつ統一的に保存・散逸差分スキームを導出するための方法である。彼らが対象とした「散逸型偏微分方程式」は、以下の形のものである。

$$\frac{\partial u}{\partial t} = (-1)^{s+1} \left(\frac{\partial}{\partial x} \right)^{2s} \frac{\delta G}{\delta u}, \quad x \in (0, L), \quad t > 0, \quad s = 0, 1, 2, \dots \quad (1)$$

ここで $G(u, u_x)$ は実数値関数、 $\delta G/\delta u$ は G の u に関する変分導関数である。関数 G を「エネルギー関数」、その空間積分、

$$\int_0^L G(u, u_x) dx,$$

を「大域エネルギー」と呼ぶ。方程式 (1) は、しかるべき境界条件のもとで、以下のように大域エネルギー

の散逸性を持つ.

$$\frac{d}{dt} \int_0^L G(u, u_x) dx \leq 0.$$

また, もうひとつの対象は, 以下の形の「保存型偏微分方程式」である.

$$\frac{\partial u}{\partial t} = \left(\frac{\partial}{\partial x} \right)^{2s+1} \frac{\delta G}{\delta u}, \quad x \in (0, L), \quad t > 0, \quad s = 0, 1, 2, \dots \quad (2)$$

この方程式は, 以下のように大域エネルギーを保存する.

$$\frac{d}{dt} \int_0^L G(u, u_x) dx = 0,$$

降旗・森は, 連続版の変分導関数 $\delta G/\delta u$ に対応して, 離散系において「離散変分導関数」という概念を定義し, 連続版の方程式 (1), (2) にならって「離散変分導関数」で形式的に差分スキームを構築することを提案した. そしてこのように構築された差分スキームが, 常にもとの方程式と同様の保存性・散逸性を持つことを示した. 彼らは実際に Korteweg-de Vries 方程式 (保存型) に対して, 離散変分法により構築した保存差分スキームが極めて安定であることを数値実験で示した. また Cahn-Hilliard 方程式 (散逸型) に対して, 得られた散逸差分スキームが安定で, その解が刻み幅 $\rightarrow 0$ の極限で真の解に収束することを, 数値的・理論的に示した.

本論文は, この離散変分法をさらに拡張して, より広範囲の偏微分方程式に対して, より幅広いスキームが導出可能であることを示すものである. また種々の適用例もあわせて示す. 具体的には以下のとおりである.

複素数値偏微分方程式への拡張 もともと実数値偏微分方程式 (1), (2) に対して提案された離散変分法を, 複素数値散逸型偏微分方程式:

$$\frac{\partial u}{\partial t} = -\frac{\delta G}{\delta \bar{u}}, \quad \frac{d}{dt} \int_0^L G(u, u_x) dx \leq 0, \quad (3)$$

および複素数値保存型偏微分方程式:

$$i \frac{\partial u}{\partial t} = -\frac{\delta G}{\delta \bar{u}}, \quad \frac{d}{dt} \int_0^L G(u, u_x) dx = 0, \quad (4)$$

に適用可能となるよう拡張した. ここで $i = \sqrt{-1}$, $u(x, t)$ は複素数値関数, $G(u, u_x)$ は実数値関数, そして $\delta G/\delta \bar{u}$ は G の \bar{u} に関する複素変分導関数である. 散逸型方程式 (3) の例には, たとえば複素 Ginzburg-Landau 方程式, Newell-Whitehead 方程式がある. また保存型偏微分方程式 (4) の例には, 非線形 Schrödinger 方程式がある. この拡張を実現するために, 我々は複素変分導関数に対応する新しい概念, 「複素離散変分導関数」を提案した. この複素離散変分導関数を用いて, 連続版の方程式 (3) や (4) にならって形式的に差分スキームを定義することで, 自動的に保存・散逸性を再現する差分スキームを構築できる. この拡張された離散変分法を実際に非線形 Schrödinger 方程式と複素 Ginzburg-Landau 方程式に適用し, 得られた差分スキームが安定で, その解が真の解に収束することを理論的に示した. また Newell-Whitehead 方程式に適用した例も示した.

連立偏微分方程式への拡張 本来単一偏微分方程式に対して提案された離散変分法を、以下の形の連立偏微分方程式に拡張した.

$$\frac{\partial \mathbf{u}}{\partial t} = A \frac{\delta G}{\delta \mathbf{u}}, \quad x \in (0, L), t > 0,$$

ここで $G = G(u_1, u_2, \dots, u_M)$ は実数値関数, $u_i(x, t)$ ($1 \leq i \leq M$) はそれぞれ実数値, あるいは複素数値関数, そして A は $M \times M$ 行列である. 行列 A と境界条件がしかるべき条件を満たすとき, この連立偏微分方程式は散逸性:

$$\frac{d}{dt} \int_0^L G dx \leq 0,$$

または保存性:

$$\frac{d}{dt} \int_0^L G dx = 0,$$

をもつ. 我々は, 連続版の $\delta G / \delta \mathbf{u}$ に相当する離散変分導関数が定義でき, それにより保存・散逸差分スキームを構築できることを示した. 例題として, Zakharov 方程式 (保存型) への適用例を示した.

陰的線形差分スキームの導出 一般に離散変分法で導かれる差分スキームは, もとの方程式の非線形性を引き継いで常に非線形である (時間発展の毎ステップで解くべき方程式が, 非線形方程式になる). しかしある場合には, 離散変分法の枠組を修正して, 陰的線形スキーム (未知数に関して陰的ではあるが線形なスキーム) を導出できることを示した. 時間発展の毎ステップで, 非線形スキームが重い反復解法を必要とするのに対して, 陰的線形スキームは線形方程式を解くだけでよく, 一般にはるかに高速である. また具体的に提案する手法を実際に非線形 Schrödinger 方程式, 複素 Ginzburg-Landau 方程式, および Newell-Whitehead 方程式に適用した例を示した.

空間・時間高精度化手法の提案 以上の離散変分法で得られるスキームはすべて, 空間・時間方向に高々 2 次精度であるが, ある種の条件下では, 離散変分法の枠組を拡張して, より高精度な差分スキームを導出できることを示した. 具体的には, 新しく「空間・時間方向に高精度な離散変分導関数」という概念を定義し, これを用いて離散変分法の枠組を書き直した. その結果, 空間方向には, 周期的境界条件下であれば任意の精度まで, 時間方向には安定性の許す範囲で (実際的には 6 次まで) 高精度化できることを示した.

以上のように, 本論文では離散変分法を, その基本的アイデアが適用可能な対象のほとんどにまで拡張し, また, 同手法に, 線形化 (高速化), 高次化といった実用上重要な強化を施した. また理論的収束証明を付けたいくつかの例題を含み, 本論文で拡張された離散変分法の種々の適用例も示した.