DA と Dynamical Model

竹田航太

2023 年 8 月 3 日

目次

1 はじめに

データ同化を数学的に扱う際のモデルの解析について整理する．まずは気象で用いられる方程式に絞る．データ同化の文脈において求められるモデルの解析は well-posed 性に加えて，global attractor の存在や初期誤差の発達レートの評価である．無限次元力学系の理論 [1] に基づく．また，[2] のように，Lyapnov 関数を用いた評価・解析も基本的である．

1.1 これまでの流れ

[3, Hayden 2011] は Lorenz63(L63) と 2 次元 Navier-Stokes(2dNS) に対して解の存在から誤差発達までの結果を示した．[4, Law 2016] は Lorenz96(L96) に対する同様の解析を行なった．どちらも対象の方程式

を以下のような形の Hibert 空間上の ODE として表現した.

$$\frac{du}{dt} + \mathcal{A}u + \mathcal{B}(u,u) = f.$$

[5, Kelly 2014] は $\mathcal{A}, \mathcal{B}$ に条件を設けて一般的な形で誤差発達について議論した.

1.2 準備

Hilbert 空間 $(\mathcal{H}, \langle\cdot,\cdot\rangle, |\cdot|)$ を考える.

Definition 1.1 (自励系 ODE と力学系)**.** 自励系[*1]の *ODE* を考える.

$$\frac{du}{dt} = F(u), \quad u(0) = u_0.$$

この *ODE* が任意の $u_0 \in \mathcal{H}$ に対して，時間大域的な一意解 $u \in C^1(\mathbb{R}_{\geq 0}; \mathcal{H})$ を持つとき，1 パラメータ半群 $\Psi : \mathbb{R}_{\geq 0} \times \mathcal{H} \to \mathcal{H}$ が

$$\Psi(t, u_0) = u(t)$$

で定義できる. $\Psi_t(\cdot) = \Psi(t, \cdot)$ と書き，元の *ODE* や 1 パラメータ半群を力学系と呼ぶ.

Definition 1.2. $B \subset \mathcal{H}$ が半群 Ψ_t について *forward invariant* であるとは

$$\Psi_t(B) \subset B, \quad \forall t \geq 0$$

が成り立つことを言う.

Definition 1.3. 半群 $(\Psi_t)_{t\geq 0}$ の *attractor* とは以下を満たす集合 $\mathscr{A} \subset \mathcal{H}$.

(1) $\Psi_t \mathscr{A} = \mathscr{A}$.
(2) ある近傍 U が存在し，$\forall u_0 \in U$ で $d(\Psi_t u_0, \mathscr{A}) \to 0 \quad (t \to \infty)$.

また，*attractor* $\mathscr{A}$ がコンパクトであり，任意の有界集合 B に対して，B の点を一様に *attract* するとき，$\mathscr{A}$ は *global attractor* と呼ばれる.

Definition 1.4 (absorbing set)**.** 力学系 $\Psi : \mathbb{R}_{\geq 0} \times \mathcal{V} \to \mathcal{V}$ が有界な *absorbing set* $\mathfrak{B}_{abs}$ を持つとは，任意の $R > 0$ に対して，ある $T = T(R) > 0$ が存在して

$$\Psi_t(B(0,R)) \subset \mathfrak{B}_{abs}, \quad \forall t \geq T$$

が成り立つことを言う.

Theorem 1.5. 半群 $(\Psi_t)_{t\geq 0}$ が十分大きな t で一様コンパクト[*2]，つまり，任意の有界集合 B に対して，ある $T = T(B) > 0$ が存在し $\cup_{t\geq T} \Psi_t B$ が $\mathcal{H}$ で相対コンパクト，とする. また，開集合 $U \subset \mathcal{H}$ とその上での *absorbing set* $\mathfrak{B}_{abs}$ が存在するとする. このとき，*global attractor* を

$$\mathscr{A} = \cap_{T\geq 0} \overline{\cup_{t\geq T} \Psi_t(\mathfrak{B}_{abs})} \tag{1.1}$$

で定めることができ，U で包含関係について極大となる.

[*1] 速度ベクトル場が時間に依存しない.
[*2] 証明には，ある T で Ψ_T がコンパクトという条件で十分.

Proof. Theorem 1.1 of [1]. □

Remark 1.6. Ψ_t に関する一様コンパクト性の条件は V での有界な *absorbing set* の存在と V の H への埋め込みがコンパクトであれば満たされる．

Remark 1.7. 有界な *absorbing set* の存在は以下の形の *a priori estimate* が得られるとわかる．

$$|u(t)|^2 \leq e^{-\alpha t}|u_0|^2 + R^2(1 - e^{-\alpha t})$$

ただし，$\alpha, R > 0$ は u_0 によらない定数．これより，任意の $R_1 \geq R$ について，$|u_0| \leq R_1$ のとき，

$$|u(t)|^2 \leq e^{-\alpha t}R_1^2 + R^2(1 - e^{-\alpha t}) = R^2 + (R_1^2 - R^2)e^{-\alpha t} \leq R_1^2$$

となるので，H における閉球 $B_H(0, R_1)$ は *forward invariant* である．また，$R_1 > R$ について，$B_H(0, R_1)$ は H で *absorbing set* になることもわかる．

1.3 (関連) 半群と generator の関係

半群の Lipshitz 性と generator の Lipshitz 性は少し意味が違う．連続時間の力学系で定式化している場合は generator の Lipshitz 性を仮定し議論を進めている．一方で

2 基本の仮定と準縮小評価

状態空間として Hilbert 空間 $(\mathcal{H}, |\cdot|)$ を考える．

Assumption 2.1. *Banach* 空間 $(\mathcal{V}, \|\cdot\|)$ を $\mathcal{H}$ に連続的に埋め込めるとする*3．以下の形の力学系を仮定する．

$$\frac{du}{dt} + \mathcal{A}u + \mathcal{B}(u, u) = f, \quad u(0) = u_0. \tag{2.1}$$

ただし，$\mathcal{A} : \mathcal{H} \to \mathcal{H}$ は非有界線形作用素で，ある $\lambda > 0$ が存在して以下が成り立つ．

$$\langle \mathcal{A}u, u \rangle \geq \lambda \|u\|^2, \quad \forall u \in \mathcal{D}(\mathcal{A}). \tag{2.2}$$

さらに，双線形形式 $\mathcal{B} : \mathcal{V} \times \mathcal{V} \to \mathcal{H}$ は以下を満たし，

$$B(u, v) = B(v, u), \quad \forall u, v \in \mathcal{V}, \tag{2.3}$$

$$\langle B(u, u), u \rangle = 0, \quad \forall u \in \mathcal{V}, \tag{2.4}$$

ある $c > 0$ が存在して，以下が成り立つとする．

$$|\langle B(u, v), v \rangle| \leq c\|u\|\|v\||v|, \quad \forall u, v \in \mathcal{V}. \tag{2.5}$$

また，任意の $u(0) \in \mathcal{H}$ に対して，(2.1) は一意な弱解を持つとし，$\mathcal{H}$ に拡張可能な 1-パラメータ半群 $\Psi_t : \mathcal{V} \to \mathcal{V}$ を生成するとする．さらに，*global attractor* $\mathscr{A} \subset \mathcal{V}$ が存在し，ある $R > 0$ が存在して任意の $u_0 \in \mathscr{A}$ に対して $\sup_{t \geq 0} |u(t)| \leq R$ が成り立つとする．

---

*3 $\exists C > 0$, s.t. $|u| \leq C|u|, \forall u \in V$.

Remark 2.2. 空間の包含関係は $\mathcal{D}(\mathcal{A}) \subset \mathcal{V} \subset \mathcal{H} \subset \mathcal{V}'$.

Remark 2.3. *Lorenz63, 96,* トーラス上 2 次元 *Navier-Stokes* はこの仮定を満たす．有限次元の場合は *global attractor* の存在は他の仮定から導かれる．*global attractor* と有界性の証明には，*Remark 1.7* の *a priori estimate* を示せば良い．

Theorem 2.4 (初期値連続性/誤差発達 [5])**.** *Assumption 2.1* を仮定すると，ある $\beta \in \mathbb{R}$ が存在して以下が成り立つ．

$$|\Psi_h(v_0) - \Psi_h(w_0)| \le e^{\beta h}|v_0 - w_0|, \quad \forall v_0 \in \mathscr{A}, h > 0, w_0 \in \mathcal{H}. \tag{2.6}$$

Proof. [5] □

Remark 2.5. 初期値は片方だけが *global attractor* $\mathscr{A}$ に入っているという条件だけが課せられている．これはデータ同化において，信号 $u_t \in \mathscr{A}$ の推定値 $\hat{u}_t$ が $\mathscr{A}$ に入っているとは限らない場合を想定している．

3 Lorenz63

$\sigma, b, r \in \mathbb{R}$ に対して，$r + a$ シフトした Lorenz63 を考える．

$$\begin{aligned} \frac{dx}{dt} &= \sigma(y - x), \\ \frac{dy}{dt} &= -\sigma x - y - xz, \\ \frac{dz}{dt} &= xy - bz - b(r + \sigma). \end{aligned}$$

これは $\mathcal{H} = \mathcal{V} = \mathbb{R}^3$ として，$u = (x, y, z)^\top$ に対して，(2.1) を用いて以下のように書ける．

$$\mathcal{A} = \begin{bmatrix} \sigma & -\sigma & 0 \\ \sigma & 1 & 0 \\ 0 & 0 & b \end{bmatrix}, f = \begin{bmatrix} 0 \\ 0 \\ -b(r + \sigma) \end{bmatrix},$$
$$\mathcal{B}(u, \tilde{u}) = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} 0 \\ x\tilde{z} + z\tilde{x} \\ -(x\tilde{y} + y\tilde{x}) \end{bmatrix}.$$

以下，$\sigma > 0, b > 1, r > 0$ とする．($\sigma = 10, b = 8/3, r = 28$ はこれを満たす．)

Lemma 3.1. $\forall u, \tilde{u} \in \mathbb{R}^3$ で以下が成り立つ．

(1) $\langle \mathcal{A}u, u \rangle \ge |u|^2$.
(2) $\langle \mathcal{B}(u, u), u \rangle = 0$.
(3) $\mathcal{B}(u, \tilde{u}) = \mathcal{B}(\tilde{u}, u)$.
(4) $|\mathcal{B}(u, \tilde{u})| \le 2^{-1}|u||u|$.

Proof. $\langle \mathcal{A}u, u \rangle = \sigma x^2 + y^2 + bz^2 \ge |u|^2$，$(y^2 + \tilde{y}^2)(z^2 + \tilde{z}^2) \ge (y\tilde{y} + z\tilde{z})$. □

Lemma 3.2. $K = \frac{b^2(r+\sigma)^2}{4(b-1)}$ とおく．

(1) $\forall u_0 \in \mathbb{R}^3$ に対して，全ての $t > 0$ で定義された一意な解 $u \in C^1(\mathbb{R}_{\geq 0}; \mathbb{R}^3)$ が存在し，以下が成り立つ．

$$\limsup_{t\to\infty} |u(t)|^2 \leq K.$$

(2) *absorbing set* $\mathfrak{B}_{abs} = B(0, K^{1/2})$ は *forward invariant*，つまり以下が成り立つ．

$$\Psi_t(\mathfrak{B}_{abs}) \subset \mathfrak{B}_{abs}, \quad \forall t \geq 0$$

(3) *global attractor* $\mathscr{A}$ を (1.1) で定めると，$\forall u_0 \in \mathscr{A}$ で，以下が成り立つ．

$$|u(t)|^2 \leq K, \quad \forall t \geq 0.$$

Proof. [3] 解の存在は速度ベクトル場の局所リプシッツ性から従う．$-\langle \mathcal{A}u + \mathcal{B}(u,u) - f, u\rangle \leq K - |u|^2$ を示す．Gronwall の不等式から従う． □

Theorem 3.3. $\beta = 2(K^{1/2} - 1)$ とおく．$\forall v_0 \in \mathscr{A}$，$w_0 \in \mathbb{R}^3$，$t > 0$ で以下が成り立つ．

$$|v(t) - w(t)| \leq e^{\beta t}|v_0 - w_0|.$$

Proof. β の存在は，[5] からわかる．具体的な β は [3] を見よ． □

4 Lorenz96

$J \in \mathbb{N}$ に対して，J 変数の Lorenz96 モデルは 1 次元周期境界の領域を J 点格子で離散化した以下のような力学系．$u = (u_1, \cdots, u_J)^\top \in \mathbb{R}^J$,

$$\begin{aligned} \frac{du_j}{dt} &= u_{j-1}(u_{j+1} - u_{j-2}) - u_j + F, \quad \text{for } j = 1, 2, \cdots, J, \\ u_0 &= u_J, \quad u_{J+1} = u_1, \quad u_{-1} = u_{J-1}. \end{aligned}$$

$F \in \mathbb{R}$ は外力パラメータ．

$\mathcal{H} = \mathcal{V} = \mathbb{R}^J$ として，(2.1) の形で以下のように書ける．

$$\mathcal{A} = I, f = \begin{bmatrix} F \\ \vdots \\ F \end{bmatrix},$$

$$\mathcal{B}(u, \tilde{u}) = \frac{1}{2} \begin{bmatrix} \tilde{u}_2 u_J + u_2 \tilde{u}_J - \tilde{u}_J u_{J-1} - u_J \tilde{u}_{J-1} \\ \vdots \\ \tilde{u}_{j-1} u_{j+1} + u_{j-1} \tilde{u}_{j+1} - \tilde{u}_{j-2} u_{j-1} - u_{j-2} \tilde{u}_{j-1} \\ \vdots \\ \tilde{u}_{J-1} u_1 + u_{J-1} \tilde{u}_1 - \tilde{u}_{J-2} u_{J-1} - u_{J-2} \tilde{u}_{J-1} \end{bmatrix}.$$

Lemma 4.1 ([4])**.** $\forall u, \tilde{u} \in \mathbb{R}^J$ に対して，以下が成り立つ．

(1) $\langle \mathcal{A}u, u\rangle = |u|^2$.

(2) $\langle \mathcal{B}(u,u), u\rangle = 0$.

(3) $\mathcal{B}(u, \tilde{u}) = \mathcal{B}(\tilde{u}, u)$.

(4) $|\mathcal{B}(u,\tilde{u})| \leq 2|u||\tilde{u}|$.
(5) $2\langle \mathcal{B}(u,\tilde{u}), u\rangle = -\langle \mathcal{B}(u,u), \tilde{u}\rangle$.

Lemma 4.2 ([4])**.** $K = 2JF^2$ とおく．

(1) $\forall u_0 \in \mathbb{R}^J$ に対して，全ての $t > 0$ で定義された一意な解 $u \in C^1(\mathbb{R}_{\geq 0}; \mathbb{R}^J)$ が存在し，以下が成り立つ．

$$\limsup_{t\to\infty} |u(t)|^2 \leq K.$$

(2) *absorbing set* $\mathfrak{B}_{abs} = B(0, K^{1/2})$ は *forward invariant*，つまり以下が成り立つ．

$$\Psi_t(\mathfrak{B}_{abs}) \subset \mathfrak{B}_{abs}, \quad \forall t \geq 0$$

(3) *global attractor* $\mathscr{A}$ を (1.1) で定めると，$\forall u_0 \in \mathscr{A}$ で，以下が成り立つ．

$$|u(t)|^2 \leq K, \quad \forall t \geq 0.$$

Proof. [4] □

Theorem 4.3. $\beta = 2(K^{1/2} - 1)$ とする．$\forall v_0 \in \mathscr{A}$，$w_0 \in \mathbb{R}^J$，$t > 0$ で以下が成り立つ．

$$|v(t) - w(t)| \leq e^{\beta t}|v_0 - w_0|.$$

Proof. β の存在は，[5] からわかる．具体的な β は [4] を見よ． □

5 Notations

[6, 7, 3]. $\Omega = [0, L]^n$ $(n = 2, 3)$ とおく．

(1) 可積分関数の空間 X に対して

$$\dot{X} = \{\varphi \in X \mid \int_\Omega \varphi(x)dx = 0\}$$

と書く．

(2) $\mathscr{V} = \{\varphi \mid \varphi$ は Ω 上の三角多項式$, \nabla \cdot \varphi = 0, \int_\Omega \varphi dx = 0\}$ とし，

$$\mathcal{H} = \overline{\mathscr{V}}^{L^2}, \mathcal{V} = \overline{\mathscr{V}}^{H^1}$$

とする．$\mathcal{H}^\perp = \{\nabla p \mid p \in H^1(\Omega)\}$ が成り立つ．

(3) Leray-Helmholtz 射影と呼ばれる L^2 直交射影 $P_\sigma : \dot{L}^2(\Omega)^n \to \mathcal{H}$ を用いて，Stokes 作用素

$$A = -P_\sigma \triangle, \quad D(A) = (H^2(\Omega))^n \cap \mathcal{V}$$

を定める $(n = 2, 3)$．周期境界条件の場合には，$A = -\triangle|_{D(A)}$ となり，自己共役正作用素となる．さらに，A^{-1} がコンパクトとなる．このため，固有値の列 $0 < \lambda_1 \leq \lambda_2, \ldots, \lambda_j \to \infty$ と $\mathcal{H}$ で正規直交な $(w_j)_{j\in\mathbb{N}} \subset D(A)$ が存在し，$Aw_j = \lambda_j w_j$ が成り立つ．

(4) L^2 内積とノルムをそれぞれ $\langle\cdot,\cdot\rangle$, $|\cdot|$ と書く．Poincaré の不等式からある $c>0$ が存在し

$$c|Aw| \le \|w\|_{H^2} \le c^{-1}|Aw|, \quad \forall w \in D(A),$$
$$c|A^{1/2}w| \le \|w\|_{H^1} \le c^{-1}|A^{1/2}w|, \quad \forall w \in V$$

が成り立ち，$V = D(A^{1/2})$ もわかる．$((\cdot,\cdot)) = \left\langle A^{1/2}\cdot, A^{1/2}\cdot\right\rangle$, $\|\cdot\| = |A^{1/2}\cdot|$ と書くとそれぞれ $\mathcal{V}$ の内積とノルムになる．

6 2 次元 Navier-Stokes

$L>0$, $\Omega = [0,L]^2$ 上の 2 次元 Navier-Stokes 方程式を $\mathcal{H}$ で考える．

$$\frac{\partial u}{\partial t} - \nu \triangle u + (u\cdot\nabla)u + \frac{1}{\rho_1}\nabla p = f.$$

$\mathcal{A} = A$ とする．

次に双線形形式 $B : \mathcal{V}\times\mathcal{V} \to \mathcal{H}$ を

$$B(u,v) = P_\sigma[(u\cdot\nabla)v]$$

で与え，対称な双線形形式 $\mathcal{B} : \mathcal{V}\times\mathcal{V}\to\mathcal{H}$ を

$$\mathcal{B}(u,v) = \frac{1}{2}[B(u,v) + B(v,u)] \tag{6.1}$$

で定める．

2 次元 Navier-Stokes 方程式は次のように表せる．

$$\frac{du}{dt} + \nu\mathcal{A}u + \mathcal{B}(u,u) = f, \tag{6.2}$$

ただし，外力は $f\in\mathcal{H}$ とする[*4]．

解の存在は Theorem 2.1 in [1, p.108].

Theorem 6.1. $u_0, f \in \mathcal{H}$ とする．このとき，(6.2) の一意な解が存在し以下を満たす．

$$u \in C([0,T];\mathcal{H}) \cap L^2([0,T];\mathcal{V}), \quad \forall T>0,$$

$\frac{du}{dt} \in L^2([0,T];\mathcal{H})$ であり，$\mathcal{H} \ni u_0 \mapsto u(t) \in D(A)$ は連続[*5]．さらに，$u_0\in\mathcal{V}$ のとき

$$u \in C([0,T];\mathcal{V}) \cap L^2([0,T];D(A)), \quad \forall T>0$$

が成り立つ．

Lemma 6.2 (A について)**.**

$$\langle\mathcal{A}u, u\rangle \ge \lambda_1\|u\|^2, \quad \forall u\in\mathcal{V} \tag{6.3}$$

が成り立つ．

[*4] もしくは f の勾配部分 $f - P_\sigma f$ を圧力勾配 ∇p に加えて $P_\sigma f$ を改めて f とおく．

[*5] 半群 $\Psi_t : \mathcal{H}\ni u_0 \mapsto u(t) \in D(A)$ が定義できる．

Lemma 6.3 ($\mathcal{B}$ の評価)**.** 任意の $u, v \in \mathcal{V}$ について以下が成り立つ.

(1) $\mathcal{B}(u,v) = \mathcal{B}(v,u)$.

(2) $\langle \mathcal{B}(u,u), u\rangle = 0$.

(3) $|\langle \mathcal{B}(u,v), v\rangle| \leq \exists c\|u\|\|v\||v|$.

ただし，$c > 0$ は $\mathcal{B}$ にのみ依存.

Proof. まず，[3] から B について以下が成り立つ.

i) $\langle B(u,v), v\rangle = 0, \quad \forall u, v \in \mathcal{V}$.

ii) $\langle B(u,v), w\rangle = \langle B(u,w), v\rangle, \quad \forall u, v, w \in \mathcal{V}$.

iii) $|\langle B(u,v), w\rangle| \leq \exists c|u|^{1/2}\|u\|^{1/2}\|v\||w|^{1/2}\|w\|^{1/2}, \quad \forall u, v, w \in \mathcal{V}$.

(1), (2) は明らか.

$$\begin{aligned}|\langle \mathcal{B}(u,v), v\rangle| &\leq \frac{1}{2}[|\langle B(u,v), v\rangle| + |\langle B(v,u), v\rangle|] \leq 0 + \frac{c}{2}|v|^{1/2}\|v\|^{1/2}\|u\||v|^{1/2}\|v\|^{1/2}\\ &= \frac{c}{2}\|u\|\|v\||v|.\end{aligned}$$

2 つ目の不等式では i) と iii) を用いた. □

Lemma 6.4. 以下の *a priori estimate* が成り立つ.

$$|u(t)|^2 \leq |u_0|^2 e^{-\nu\lambda_1 t} + \frac{|f|^2}{\nu^2\lambda_1^2}(1 - e^{-\nu\lambda_1 t}). \tag{6.4}$$

また，ある $\rho_1 > 0$ が存在して $\mathcal{B}_1 = B_{\mathcal{V}}(0, \rho_1)$ は $\mathcal{V}$ での有界な absorbing set であるので，Ψ_t の $\mathcal{H}$ での一様コンパクト性が従う．これより，global attractor の存在もわかる.

Lemma 6.5 ([3])**.** $K = \frac{|f|^2}{\nu^2\lambda_1}$ とする．*global attractor* $\mathscr{A}$ を (1.1) で定めると，$\forall u_0 \in \mathscr{A}$ で，以下が成り立つ.

$$\|u(t)\|^2 \leq K, \quad \forall t \geq 0.$$

以上から $\mathbb{T}^2$ 上 Navier-Stokes 方程式は基本の仮定を満たすので $\mathcal{H}$ のノルム (L^2 ノルム $|\cdot|$) に対して，Lemma 2.4 の結果が従う．[3] は $\mathcal{V}$ のノルム ($\|\cdot\|$) に対して同様の評価をしている.

Theorem 6.6. $\forall v_0 \in \mathscr{A}$，$w_0 \in \mathcal{V}$ を初期値とする $[0,T]$ での (6.2) の解をそれぞれ $v(t), w(t)$ と書く．ある無次元の定数 C_1 と $\beta = C_1\nu^{-5/3}\lambda_1^{-1/3}K^{4/3}$ に対し，$t \in [0,T]$ で以下が成り立つ.

$$\|v(t) - w(t)\| \leq e^{\beta t}\|v_0 - w_0\|.$$

7 3 次元正則化 Navier-Stokes

$L > 0$ とし周期境界の $\Omega = [0,L]^3$ 上 3 次元 Camassa-Holm(Navier-Stokes-α) 方程式は

$$\begin{aligned}&\frac{\partial}{\partial t}(\alpha_0^2 u - \alpha_1^2\triangle u) - \nu(\alpha_0^2 u - \alpha_1^2\triangle u) - u \times (\nabla \times (\alpha_0^2 u - \alpha_1^2\triangle u)) + \frac{1}{\rho_1}\nabla p = f,\\ &\nabla \cdot u = 0,\\ &u(x,0) = u_0(x).\end{aligned}$$

ただし，$\frac{p}{\rho_1} = \frac{\pi}{\rho_0} + \alpha_0^2|u|^2 - \alpha_1^2(u \cdot \triangle u)$ は修正圧力であり，圧力 π，粘性係数 $\nu > 0$，密度 $\rho_0 > 0$，f は外力を表す．$\alpha_0 > 0$ と $\alpha_1 \geq 0$ はスケールパラメータであり $\alpha_0 = 1$，$\alpha_1 = 0$ のとき，3 次元 Navier-Stokes 方程式に一致する．f は時間に依存しないと仮定する．また，$\int_\Omega u dx = 0$ となるように，$\int_\Omega u_0 dx = \int_\Omega f dx = 0$ を仮定する．

また，$((\cdot,\cdot))$ を $\mathcal{V}$ に制限すると $\alpha_1 > 0$ のとき以下の H^1 内積と同値になる．

$$[u, v] = \alpha_0^2 \langle u, v \rangle + \alpha_1^2((u, v)), \quad u, v \in \mathcal{V}.$$

次に双線形形式 $B : \mathcal{V} \times \mathcal{V} \to \mathcal{H}$ を

$$B(u, v) = P_\sigma[(u \cdot \nabla)v], \quad u, v \in V$$

で与え，$B(u)v = B(u, v), u, v \in \mathcal{V}$ とおく．さらに，

$$\tilde{B}(u, v) = -P_\sigma(u \times (\nabla \times v)), \quad u, v \in V$$

3 次元 Camassa-Holm 方程式は ODE として以下のように表せる．

$$\frac{d}{dt}(\alpha_0^2 u + \alpha_1^2 Au) + \nu A(\alpha_0^2 u + \alpha_1^2 Au) + \tilde{B}(u, \alpha_0^2 u + \alpha_1^2 Au) = f, \tag{7.1}$$

$$u(0) = u_0, \tag{7.2}$$

ただし，$f \in \mathcal{H}$ を仮定する．

Lemma 7.1 ([7])**.** *(1)* $\langle B(u, v), w \rangle = -\langle B(u, w), v \rangle$.

(2) $\tilde{B}(u, v) = (B(v) - B^*(v))u, \quad \forall u, v \in V$.

Definition 7.2 (Regular solution)**.** $f \in \mathcal{H}$, $T > 0$ とする．$u \in C([0, T]; \mathcal{V}) \cap L^2([0, T]; D(A))$, $\frac{du}{dt} \in L^2([0, T]; \mathcal{H})$ が以下を満たすとき (7.1) の *regualr solution* と呼ばれる．

$$\left\langle \frac{d}{dt}(\alpha_0^2 u + \alpha_1^2 Au), w \right\rangle_{D(A)'} + \nu \left\langle A(\alpha_0^2 u + \alpha_1^2 Au), w \right\rangle_{D(A)'} + \left\langle \tilde{B}(u, \alpha_0^2 u + \alpha_1^2 Au), w \right\rangle_{D(A)'} = \langle f, w \rangle,$$

$\forall w \in D(A)$, *a.e.* $t \in [0, T)$.

Theorem 7.3 ([7])**.** $f \in \mathcal{H}$, $u_0 \in \mathcal{V}$ とする．任意の $T > 0$ に対して，(7.1) の *regular solution* u が一意に存在し，以下を満たす．

(1) $u \in L^\infty_{loc}((0, T]; H^3(\Omega))$.

(2) $\nu, \alpha_0, \alpha_1, f$ にのみ依存する定数 R_k $(k = 0, 1, 2, 3)$ が存在し，

$$\limsup_{t \to \infty}(\alpha_0^2 |A^{k/2} u|^2 + \alpha_1^2 |A^{\frac{k+1}{2}} u|^2) = R_k^2$$

が成り立つ．

Corollary 7.4. (7.1) の解 u に対して，$\Psi_t u_0 = u(t)$ とおくと Ψ_t はコンパクトな半群となる．また，$\mathfrak{B}_{abs} = \{u \in \mathcal{V} \mid \|u\| \leq \frac{R_0}{\alpha_1}\}$ とおくと，V での *absorbing set* となる．(1.1) で $\mathscr{A}$ を定めるとコンパクトとなる．

Theorem 7.5. $f \in \mathcal{H}$, $T > 0$ とする．$v_0 \in \mathscr{A}$，$w_0 \in \mathcal{V}$ を初期値とする (7.1) の $[0, T)$ での解をそれぞれ $v(t), w(t)$ と書き，$\delta u(t) = v(t) - w(t)$ とおく．ある $\beta \in \mathbb{R}$ が存在し，$t \in [0, T)$ で以下が成り立つ.

$$(\alpha_0^2 |\delta u(t)|^2 + \alpha_1^2 \|\delta u(t)\|^2) \leq e^{\beta t} (\alpha_0^2 |\delta u(0)|^2 + \alpha_1^2 \|\delta u(0)\|^2).$$

Proof. [7] の p.20 にある regular solution の一意性の議論から従う. □

Remark 7.6. 初期値の条件 $w_0 \in \mathcal{V}$ に注意.

付録 A　Gronwall の不等式

Lemma 付録 A.1. $a, b, u_0 \in \mathbb{R}$ に対して，$u \in C^1(\mathbb{R}_{\geq 0}; \mathbb{R})$ が

$$\frac{du}{dt} \leq au + b, u(0) = u_0$$

を満たすとする．このとき，以下が成り立つ.

$$u(t) \leq e^{at} u_0 + \frac{b}{a}(e^{at} - 1).$$

参考文献

[1] Roger Temam. *Infinite-Dimensional Dynamical Systems in Mechanics and Physics*. Springer New York, NY, 1997.

[2] Xin T Tong, Andrew J Majda, and David Kelly. Nonlinear stability and ergodicity of ensemble based kalman filters. *Nonlinearity*, 29(2):657, jan 2016.

[3] Kevin Hayden, Eric Olson, and Edriss S. Titi. Discrete data assimilation in the lorenz and 2d navier-stokes equations. *PHYSICA D-NONLINEAR PHENOMENA*, 240(18):1416–1425, SEP 1 2011.

[4] K. J. H. Law, D. Sanz-Alonso, A. Shukla, and A. M. Stuart. Filter accuracy for the lorenz 96 model: Fixed versus adaptive observation operators. *PHYSICA D-NONLINEAR PHENOMENA*, 325:1–13, JUN 15 2016.

[5] D. T. B. Kelly, K. J. H. Law, and A. M. Stuart. Well-posedness and accuracy of the ensemble kalman filter in discrete and continuous time. *NONLINEARITY*, 27(10):2579–2603, OCT 2014.

[6] P. Constantin and C. Foias. *Navier-Stokes Equations*. Chicago Lectures in Mathematics. University of Chicago Press, 1988.

[7] C. Foias, D. D. Holm, and E. S. Titi. The three dimensional viscous camassa-holm equations, and their relation to the navier-stokes equations and turbulence theory. *Journal of Dynamics and Differential Equations*, 14(1), 2001.

[8] Andrew J. Majda and John Harlim. *Filtering Complex Turbulent Systems*. Cambridge University Press, 2012.

[9] K. J. H. Law, A. M. Stuart, and K. C. Zygalakis. *Data Assimilation: A Mathematical Introduction*. Springer, 2015.

[10] Kody Law, Abhishek Shukla, and Andrew Stuart. Analysis of the 3dvar filter for the partially observed lorenz'63 model. *DISCRETE AND CONTINUOUS DYNAMICAL SYSTEMS*, 34(3, SI):1061–1078, MAR 2014.

[11] J. L. Guermond, J. T. Oden, and S. Prudhomme. Mathematical perspectives on large eddy simulation models for turbulent flows. *JOURNAL OF MATHEMATICAL FLUID MECHANICS*, 6(2):194–248, JUN 2004.

[12] Don A Jones and Edriss S Titi. On the number of determining nodes for the 2d navier-stokes equations. *Journal of Mathematical Analysis and Applications*, 168(1):72–88, 1992.