中村和幸^{1,3}·上野玄太^{2,3}·樋口知之^{2,3}

()

要 旨

気象学・海洋学において活用されているデータ同化について,その概念と状態 空間モデルによる表現について紹介する.また,データ同化の中でよく用いられ ている手法であるアンサンブルカルマンフィルタについて,粒子フィルタとの関 連に注目して議論する.さらに小規模なシステムに対する数値実験により,非線 形観測をもつ問題に対して粒子フィルタを適用した場合に,アンサンブルカルマ ンフィルタに対して優位性を持ち,実際の非線形観測をもつ問題に対する適用可 能性について示す.

キーワード: データ同化;粒子フィルタ;アンサンブルカルマンフィル タ;状態空間モデル.

1. 序論

データ同化 (Wunsch(1996), Daley(1991), Bennett(2002), 多田・村上 (1997)) は気

 ¹総合研究大学院大学複合科学研究科統計科学専攻:〒106-8569 東京都港区南麻布 4-6-7
 ²統計数理研究所:〒106-8569 東京都港区南麻布 4-6-7
 ³科学技術振興機構 (JST),戦略的基礎研究推進事業 (CREST)

象学や海洋学の分野において用いられている手法である.これらの分野におい ては,物理法則などの法則に基づいて時空間シミュレーションモデルを構成し, これの計算を行なうことで,実際の地球システムなどの再現,解明,予測を行な うことになる.その際に,システムの持つ非線形性が原因となり,初期条件や境 界条件さらにはモデルに含まれるパラメータの与え方によって,シミュレーショ ン結果が現実の現象から乖離した,著しく不適切なものとなることが問題とな る.データ同化の目的は,これらシミュレーションにおける初期条件,境界条件 ならびにシミュレーションモデルに含まれるパラメータを,実際の観測に基づ いて適切なものに構成することである.データ同化は逐次型のものと非逐次型 のものがある.逐次型データ同化は,システムに含まれる状態の変数を実観測 を得るたびに修正を行ない,適切なものに収束させていくものであり,本論文 ではこの逐次型を議論することにする.なお,逐次型でないものには4次元変分 法(four-dimensional variational(4DVAR))(Talagrand and Courtier(1987), Courtier et al.(1994)) などがある.

逐次型データ同化の分野において広く用いられている手法に,アンサンブルカル マンフィルタ(Ensemble Kalman Filter(以下EnKF))(Evensen(1994), Evensen(2003)) がある.これは,シミュレーションモデル内の状態を表す確率変数について,そ の分布を実現値集合であるアンサンブルによって保持し,観測を得る毎に,観 測モデルをもとにしたカルマンフィルタ(Kalman(1960))による推定により,2次 モーメントまでが一致するよう,アンサンブルを修正することを繰り返す手法で ある. ー方状態空間モデルの視点から見ると,データ同化はシステムモデルとしてシ ミュレーションモデルが用いられているもとでの,状態推定ならびにパラメータ 推定の問題としてみなすことができる(Higuchi(2003)).加えて,アルゴリズム的な 観点から見れば,EnKFは粒子フィルタ(Particle Filter(以下 PF))(Kitagawa(1996), Gordon et al.(1993),Liu(2001),Doucet et al.(2001),樋口(1996),北川(1996))を用い た推定手法と類似している.後の章で見るように,EnKFとPFのアルゴリズム 上の違いは,フィルタリングを行なう際にカルマンゲインをもとにしたゲインを 用いるか,重み関数によるリサンプリングによるかの違いのみである.本論文で はこの類似点と相違点に注目しながら,関連づけを行なう.

論文の構成は次の通りである.第2章では,データ同化の背景について述べる. 第3章では,データ同化の状態空間モデルでの定式化を行なう.第4章では,逐 次データ同化手法でよく用いられている EnKF のアルゴリズムについて説明す る.第5章では,EnKF の適用範囲について触れ,観測モデルが非線形である場 合の拡張について述べる.第6章では,PFと EnKF の相違点を比較・検討し,そ の内容を踏まえた上で,システムモデル,観測モデルが共に非線形である時の, PFと EnKF に関する数値実験の結果を示す.第7章で結論を述べる.

2. データ同化の背景

この章では,データ同化分野の背景と適用手法,研究の変遷について触れる. そもそも地球システムのような複雑で規模の大きいシステムを理解するために は,その内部でのフィードバック的な性質と非線形的な過程を再現する必要が ある.例えば気象現象においては,水蒸気量や風向・風速,そして地形などのさ まざまな要因が互いに影響しあい,しかもその関係は線形の関係とは限らない. このような現象を再現するには,計算機シミュレーションの方法に依る必要があ る.しかしながら,初期値の微細な誤差が予測の結果を大幅に変えてしまうこと を意味する「バタフライ効果」(Lorenz(1963))に代表される,非線形性が持つ予 測不可能性によって,実際のシステムを再現したり,その中に含まれる諸変数を 推定する,あるいは予測のための適切な初期値を設定するのは容易ではない.

一方,人工衛星などの観測システムの発達により,シミュレーションモデルよ りも解像度が粗いながらも,数多くの観測データが得られるようになってきた. そこで,この観測データとシミュレーションを統合し,より精度の高いシステム の再現,適切な諸変数の推定や初期値の構成を行なうことを目指すようになった のが,データ同化である.予測においては,このようにして得られた諸変数を初 期値として用いることにより,予測の精度が向上することが見込まれ,また推定 においては,実際のシステムの理解に役立つことになる.

データ同化のうち,逐次データ同化では観測が得られるたびに,その時刻での 状態変数を推定する.これには,EnKFが用いられるまではカルマンフィルタや 拡張カルマンフィルタ(片山(1983),有本(1977))が用いられてきていた.しか し,拡張カルマンフィルタにおける問題として,システムモデルの分散共分散行 列が安定しない点,およびオンラインでシステムモデルのヤコビ行列を計算し なければならない点の2点があった.EnKFはこの両者の欠点を克服するために Evensen(1994)によって導入されたものである. 実際に EnKF は,推定されるべき状態変数ベクトルの次元が大きい実問題に対して適用されてきた.一例を挙げると,Lisæter et al.(2003)による北極域における氷の密接度のデータ同化に使われ,そのシステムの状態変数ベクトルの大きさは2×10⁶であった.ただし,適用する際には計算の制約上から,格子点上毎にデータ同化を行なうというモデルの近似を行なうことが多い.このLisæter et al.によるモデルでも,観測モデルについては格子点ごとに部分観測モデルを設定し,それに対してフィルタリングを行なうという近似をしており,格子について1点,113変数に対してのアンサンブルカルマンフィルタを行ない,その並列という形で実装されている.つまり,実際は113次元の問題の適用にとどまっている.その一方で,理論的な部分についても研究され,EnKFの変種であるEAKF(Ensemble Adjustment Kalman Filter)(Anderson (2001))などが研究されている.また,EnKFにおける固定ラグ平滑化であるアンサンブルカルマンスムーザ(EnKS)もEvensen and van Leeuwen(2000)により導入されている.

他方 EnKFと類似の関係にある PF あるいはその変種の適用については Pham(2001) による 3 次元 Lorenz モデル, van Leeuwen(2003) による南アフリカ海域のモデル, Manda et al.(2003) による混合層モデルに対する適用例以外はない.いずれの同 化実験においても,線形観測のシステムを想定して同化が行なわれている.

3. 状態空間モデルにおける定式化

3.1 データ同化の設定

本節では,データ同化の設定について述べる.データ同化において登場するも のは,実システム,シミュレーションモデル,観測モデルの3つである.実シス テムはここでは,大気や海洋などの実際の解析対象である.実システムの構造を 明らかにするために,実システムはまず偏微分方程式の形で表現され,さらにコ ンピュータで計算するために空間は格子に切られ,時間についても離散化され る.偏微分方程式によって近似表現された段階で,すでに実システムのうちモデ ル化されない挙動が残る.また,離散化されたシミュレーションモデルにおいて は,実システムでは連続な空間上に存在する風速などの変数が,各格子点上にお いてのみ定義される事になる.

これらシミュレーションモデルに変形する際の誤差により,シミュレーション モデルは本質的に実システムに対して誤差を持つものである.また,それとは別 に,もともと実システムとして注目している部分の範囲外からの影響による擾乱 成分,確率的な挙動も存在する.

一方,観測データに注目すると,次のような事が言える.得られる観測データ は一般に,空間の解像度はシミュレーションモデルでの格子点よりも粗く,サン プリング時間間隔もシミュレーションモデルにおける時間更新間隔よりも非常に 長い.また,全ての状態変数が観測されることもない.すなわち,逆問題となる. その上,観測データはなんらかの非線形も含む変換を受けていることがある.

データ同化において興味があるのは,このように離散化されたシミュレーショ ンモデルに含まれる状態変数をデータに合わせて推定すること,あるいはその中 のパラメータを推定することである.このことにより,予報のための初期条件の 精度あるいはパラメータの推定精度を上げ,予測精度を向上させることが可能に なる.

3.2 状態空間表現

前節の事項を踏まえ,データ同化の問題を状態空間モデルを用いて位置づける. まず状態変数ベクトル x_n を定義する.状態変数ベクトルは,シミュレーション モデルの全格子点上で定義される値を全て並べたものとする.例えば,図1のよ うにM 個の格子点 $\{1, 2, \dots, M\}$ 上で,温度 T_i ,水蒸気量 S_i ,風向風速を表す2 次元ベクトル (U_i, V_i) がシミュレーションモデルで定義されていたとする.

- - - 図1 - - -

このとき状態変数ベクトル x は,

 $x = (T_1, S_1, U_1, V_1, T_2, S_2, U_2, V_2, \cdots, T_M, S_M, U_M, V_M)$

と定義され,時刻nでのxを状態変数ベクトル x_n と定義される.一般に,M個の各格子点 $i \in \{1, 2, \cdots, M\}$ 上において,物理量を並べたベクトル ξ_i が与えられた時,xを

$$x = (\xi_1^{\mathrm{T}}, \xi_2^{\mathrm{T}}, \cdots, \xi_M^{\mathrm{T}})^{\mathrm{T}}$$

とし,時刻nでのxを状態変数ベクトル x_n とする.ただし.^Tは転置を表す.

このときシミュレーションモデルは, x_{n-1} と時刻nでの擾乱 v_n を与えれば x_n が決まる形をしているので,

$$x_n = f_n(x_{n-1}, v_n)$$

という形に書くことができる.v_nは実システムにおいて本質的に存在する誤差 成分と,シミュレーションモデルを設定した事により存在する擾乱を表現する役 割を担っている.便宜上,通常はv_nはガウス分布に従うものとする.

また,実際の観測においては,格子点上の物理量の一部が観測される.観測時 に非線形変換などを受ける場合も考えて,観測モデルは

$$y_n = h_n(x_n, w_n)$$

と書かれる.ここで, w_nは何らかの分布に従うものとする.以上から,シミュ レーションモデルは形式的に非線形・非ガウス型状態空間モデル(北川(2005))で 書き表す事ができる.以下その枠組で扱うが,このような枠組の場合には

予測分布:
$$p(x_n|y_{1:n-1}) = p(x_n|y_1, y_2, \dots, y_{n-1})$$
フィルタ分布: $p(x_n|y_{1:n}) = p(x_n|y_1, y_2, \dots, y_n)$
平滑化分布: $p(x_n|y_{1:T}) = p(x_n|y_1, y_2, \dots, y_T)$ (ただし $T > n$)

く という確率分布が重要な役割を果たす事になり,これを求める問題となる.

なお,実際のデータ同化においては,観測モデルについては加法的なガウシア ンノイズが加わると考え,

$$y_n = h_n(x_n) + w_n$$

とする場合が多い.さらに EnKF においては,後述するように直接的には非線形 観測のシステムを扱う事が出来ないので,観測モデルについては

$$(3.1) y_n = H_n x_n + w_n$$

とすることが普通である.

データ同化を実際のシミュレーションモデルに対して適用する際の,

最大の特徴は,状態変数ベクトルの次元が非常に大きいものとなることである. これは,対象とする物理現象を記述するシミュレーションモデルが,格子状の各 点に変数を持つ,という設定になるためである.仮に,格子点の数を2次元方向 に100×100だけ取り,各格子点が10変数を持つとする.すると,状態変数ベク トルの次元は10⁵となり,統計の問題において通常考慮する状態変数ベクトルの 次元に比べ,非常に大きいものとなる.観測変数ベクトルについてはこれより低 い次元となるが,それでもなお10²から10⁴程度の次元となる.

逐次データ同化の目的は 状態変数ベクトル x_n の時刻nにおける $y_{1:n} = \{y_1, \dots, y_n\}$ での条件付き推定値 $\hat{x}_{n|n}$,パラメータ θ の推定値 $\hat{\theta}$,あるいはそれぞれの条件付 き分布 $p(x_n|y_{1:n}), p(\theta|y_{1:n})$ を,各観測 y_n 毎に得る事にある.次章以降において, この $p(x_n|y_{1:n})$ のアンサンブルによる近似を逐次的に得る手法であり,逐次デー 夕同化の分野で広く用いられている EnKF を, PF と関連づけながら確認する.

4. アンサンブルカルマンフィルタ

本章では, EnKFのアルゴリズムと成立する性質について議論する.

4.1 アンサンブルカルマンフィルタ

EnKF の手順は,通常のカルマンフィルタと同様一期先予測とフィルタリング の2つの手順に分れる.この際の基本となる更新則を以下に示す.4.1節では,観 測モデルは線形の (3.1) に従い, w_n は $N(0, R_n)$ に従うものとする.

|時刻n-1時点での $p(x_{n-1}|y_{1:n-1})$ のN個の実現値集合(以下,アンサンブルと

呼ぶ) $\{x_{n-1|n-1}^{(i)}\}_{i=1}^N$ が準備されているとする.すなわち,

$$p(x_{n-1}|y_{1:n-1}) \cong \frac{1}{N} \sum_{i=1}^{N} \delta(x_{n-1} - x_{n-1|n-1}^{(i)})$$

となっているとする.これは PF での粒子による近似と同様である.このアンサ ンブルと観測 yn から

$$p(x_n|y_{1:n}) \cong \frac{1}{N} \sum_{i=1}^N \delta(x_n - x_{n|n}^{(i)})$$

となる $\{x_{n|n}^{(i)}\}_{i=1}^N$ を求める以下の一期先予測とフィルタリングの手続きが, EnKF である.

4.1.1 一期先予測

ー期先予測においては,各粒子 $x_{n-1|n-1}^{(i)}$ をシステムモデルに基づいて更新し, 予測分布のアンサンブル $\{x_{n|n-1}^{(i)}\}_{i=1}^N$ を得る:

 $x_{n|n-1}^{(i)} = f_n(x_{n-1|n-1}^{(i)}, v_n^{(i)}), \quad v_n^{(i)} \sim N(0, Q_n).$

この更新則はPFの場合と全く同じである.すなわち,EnKFとPFの間で一期先 予測の部分でのアルゴリズム上での違いは存在しない.

この状態変数ベクトルの一期先予測において,データ同化の場面ではシミュ レーションモデルにもとづいて計算される.このときの $v_n^{(i)}$ は,前章で触れたシ ミュレーションモデルに課せられた誤差や範囲外からの影響による擾乱である.

4.1.2 フィルタリング

フィルタリング,すなわち一期先予測分布のアンサンブルからフィルタ分布のアンサンブルを得る手続きは,以下の通りである.

まず,観測ノイズ $\{w_n^{(i)}\}_{i=1}^N$ を $N(0, R_n)$ に従って生成し,状態変数ベクトルと観 測ノイズのサンプル分散共分散行列を計算する:

$$\begin{aligned} x_{n|n-1}^{\prime(i)} &= x_{n|n-1}^{(i)} - \frac{1}{N} \sum_{j=1}^{N} x_{n|n-1}^{(j)}, \\ \hat{V}_{n|n-1} &= \frac{1}{N-1} \sum_{j=1}^{N} x_{n|n-1}^{\prime(j)} x_{n|n-1}^{\prime(j)\mathrm{T}}, \\ \hat{R}_{n} &= \frac{1}{N-1} \sum_{j=1}^{N} w_{n}^{(j)} w_{n}^{(j)\mathrm{T}}. \end{aligned}$$

次に,サンプル分散共分散行列からカルマンゲインを求める:

(4.1)
$$\hat{K}_n = \hat{V}_{n|n-1} H_n^{\mathrm{T}} (H_n \hat{V}_{n|n-1} H_n^{\mathrm{T}} + \hat{R}_n)^{-1}.$$

最後にカルマンフィルタの更新則によって,フィルタ分布のアンサンブル粒子を 得る:

(4.2)
$$x_{n|n}^{(i)} = x_{n|n-1}^{(i)} + \hat{K}_n(y_n + w_n^{(i)} - H_n x_{n|n-1}^{(i)}).$$

3章でも述べた通り,観測のサンプリング時間間隔は一期先予測の時間幅,すな わちシミュレーションモデルにおける更新時間間隔よりも長いので,新たな観測 がない場合がある.その時はフィルタリングのステップを省略する.この点も また,通常のカルマンフィルタやPFにおける更新と同様である.その一方で, (4.2)式で $w_n^{(i)}$ を加えているように,EnKFによるフィルタリングにおいては,一 期先予測の場合と同様に各粒子の状態変数に確率的な要素を加えることによって 行なわれることがわかる.この点は,既存のアンサンブル粒子からのリサンプリ ングを行なうPFとは異なる点である.後述するように,この相違が原因となっ て両手法間の特徴の相違が現れる.

なお,発生させた観測ノイズの実現値 $w_n^{(i)}$ は,式(4.2)内の \hat{K}_n と,式(4.2)括弧

内の $w_n^{(i)}$ を通じて,フィルタ分布のアンサンブル粒子の構成に影響を与える.

4.1.3 初期分布のアンサンブルの設定

EnKF はこのように通常の PF と同様に行なわれるので,設定をしなければいけないものとしてn = 0 での初期分布のアンサンブル $\{x_{0|0}^{(i)}\}_{i=1}^{N}$ がある.初期分布のアンサンブルの生成法は以下の通りである.まず,n = 0 の時点の観測から x_0 として適切と思われる値を補間するなどの何らかの方法により決める.次に,格子点の隣同士との滑らかさは保つという意図で,同じ物理量の変数同士(例えば,温度同士,あるいは風速ベクトルの同方向成分同士等)について近い格子間で相関を持たせた,状態変数ベクトルの実現値をN 個生成し,前に決めた x_0 に摂動的に加えたものを初期分布のアンサンブルとする(Evensen(2003)).また,実際の問題においては,スピンアップという期間をとる場合がある.これは変数同士が同期するまで,シミュレーションプロセスを行ない,同期した時点での分布を初期分布とするものである.

4.2 サンプル更新の行列表現

本節では, EnKF の分野において導入されている行列表現(Evensen(2003))を, 統計分野での表現に直す.その上で,次節以降の説明において見通しを良くする ために, Evensen(2003)において示されている変形を行なう.

まず,次の行列および表現を導入する:

$$X_{n|\cdot} = [x_{n|\cdot}^{(1)}, x_{n|\cdot}^{(2)}, \cdots, x_{n|\cdot}^{(N)}],$$

$$\frac{1}{N} X_{n|\cdot} \mathbf{1}_N = [\hat{x}_{n|\cdot}, \hat{x}_{n|\cdot}, \cdots, \hat{x}_{n|\cdot}],$$

$$X'_{n|\cdot} = X_{n|\cdot} - \frac{1}{N} X_{n|\cdot} \mathbf{1}_N,$$

$$W_n = [w_n^{(1)}, w_n^{(2)}, \cdots, w_n^{(N)}],$$

$$Y_n = [y_n, \cdots, y_n] \ (y_n \mathbf{c} \ N \ \mathbf{M}$$
並べた行列).

ただし, $\mathbf{1}_N$ は全要素 1 の $N \times N$ 行列, $\hat{x}_{n|\cdot}$ は, $\{x_{n|\cdot}^{(i)}\}_{i=1}^N$ のサンプル平均である. このとき,次の関係が成立する:

$$\begin{split} \hat{V}_{n\mid\cdot} &= \frac{1}{N-1} X'_{n\mid\cdot} X'^{\mathrm{T}}_{n\mid\cdot}, \\ \hat{R}_{n} &= \frac{1}{N-1} W_{n} W_{n}^{\mathrm{T}}. \end{split}$$

すると,フィルタリングの式(4.2)は

$$X_{n|n} = X_{n|n-1} + \hat{V}_{n|n-1} H_n^{\mathrm{T}} (H_n \hat{V}_{n|n-1} H_n^{\mathrm{T}} + \hat{R}_n)^{-1} (Y_n + W_n - H_n X_{n|n-1})$$

と行列表現することが出来る. さらにこれは
$$\begin{split} X_{n|n} &= X_{n|n-1} + \frac{1}{N-1} X_{n|n-1} (I - \frac{1}{N} \mathbf{1}_N) X_{n|n-1}^{\prime \mathrm{T}} H_n^{\mathrm{T}} (H_n \hat{V}_{n|n-1} H_n^{\mathrm{T}} + \hat{R}_n)^{-1} \\ & \times (Y_n + W_n - H_n X_{n|n-1}) \end{split}$$

(4.3)

$$= X_{n|n-1}(I + X_{n|n-1}'^{\mathrm{T}}H_n^{\mathrm{T}}(H_nX_{n|n-1}'X_{n|n-1}'^{\mathrm{T}}H_n^{\mathrm{T}} + W_nW_n^{\mathrm{T}})^{-1}(Y_n + W_n - H_nX_{n|n-1}))$$
と変形可能である.ただし,

$$\mathbf{1}_N X_{n|n-1}^{\prime \mathrm{T}} = O$$

の関係を用いた.従って,式(4.3)の括弧内を Z_{n|n-1} とすると,

(4.4)
$$X_{n|n} = X_{n|n-1} Z_{n|n-1}$$

となる.ここで,Z_{n|n-1} は N × N の行列であり,単位行列とそれ以外の2つの行 列の和となっており,しかも各列毎での行和が1となる.以上のことから,EnKF では予測分布のアンサンブルの加重和を用いて,フィルタ分布のアンサンブルを 構成している事が分かる.

PF との関連について検討する.PF においては,フィルタ分布のアンサンブルは,尤度によって重み付けられた粒子のリサンプリングによって,与えられるのであった.ここで,EnKF にて実現値を書き並べた行列 *X_n*,の表現を PF にも用いると,この場合も形式的に式 (4.4)のように

$$X_{n|n} = X_{n|n-1} Z_{n|n-1}$$

と書くことができる.PFの場合ではこの $Z_{n|n-1}$ には,各列毎にいずれかの行に 1つだけ1が入り,残りの行が0という行列になっている.この行列 $Z_{n|n-1}$ の第 i行目に入る1の数は, $x_{n|n-1}^{(i)}$ の全体に対する重みにほぼ比例することになる.

4.3 アンサンブルカルマンスムーザ

アンサンブルカルマンスムーザ (Ensemble Kalman Smoother,以下 EnKS) は PF に対する固定ラグ平滑化 (Particle Smoother,以下 PS)(北川 (1996),Kitagawa(1996)) と同じ関係にある.平滑化を行なうラグ幅を Lとする.ここで,時刻 $n'(n - L \leq$

$$\begin{split} n' &\leq n-1) \, \mathrm{ICDUT} \\ \hat{J}_{n'|n} \equiv \frac{1}{N-1} (\sum_{i=1}^{N} (x_{n'|n-1}^{(i)} - \hat{x}_{n'|n-1}) (x_{n|n-1}^{(i)} - \hat{x}_{n|n-1})^{\mathrm{T}}) H_{n}^{\mathrm{T}} (H_{n} \hat{V}_{n|n-1} H_{n}^{\mathrm{T}} + \hat{R}_{n})^{-1} \\ x_{n'|n}^{(i)} \equiv x_{n'|n-1}^{(i)} + \hat{J}_{n'|n} (y_{n} + w_{n}^{(i)} - H_{n} x_{n|n-1}^{(i)}) \end{split}$$

とすると,この $x_{n'|n}^{(i)}$ が時刻n時点で平滑化されたアンサンブルの粒子となる.この式を行列表現すると

(4.5)
$$X_{n'|n} = X_{n'|n-1} Z_{n|n-1}$$

と書き換えることができる.この $Z_{n|n-1}$ はEnKFのフィルタリングステップにて 用いられた式 (4.4)の $Z_{n|n-1}$ である.

従って, EnKS は過去の粒子を保存しておき,現時点でのゲインによって保存 した粒子を修正する手続きとなる.一方,PSの固定ラグ平滑化では,過去の粒 子を保存し,現時点でのフィルタリングステップで求める重みに合わせて保存し た粒子を逐次リサンプルした.このことから,前節で述べた EnKF と PF の間に 成立した関係と同様の関係が,式(4.5)を通じて EnKS と PS の間にも成立してい ることがわかる.

5. EnKF の適用範囲

5.1 モーメントの一致性

以下では特定の条件の下, EnKF により得られたアンサンブルのアンサンブル 平均とアンサンブル分散共分散行列が,カルマンフィルタにより推定された平均 値および分散共分散行列に一致する事を示す(Burgers et al.(1998)). 以下 $x_{n|n-1}^{(i)}$ および $w_n^{(i)}$ の 2 次までのモーメントが,サンプル数増加にともなって,それぞれ x_n の $y_{1:n-1}$ での条件つき平均と分散, w_n の平均と分散に収束すると仮定する.すなわち, $N \to \infty$ に従って

$$\frac{1}{N} \sum_{i=1}^{N} x_{n|n-1}^{(i)} \longrightarrow x_{n|n-1}, \quad \hat{V}_{n|n-1} \longrightarrow V_{n|n-1},$$
$$\frac{1}{N} \sum_{i=1}^{N} w_n^{(i)} \longrightarrow 0, \quad \hat{R}_n \longrightarrow R_n$$
となるとする.ただしここで $x_{n|n-1}, V_{n|n-1}$ は
$$x_{n|n-1} = E[x_n|y_{1:n-1}],$$

$$V_{n|n-1} = E[(x_n - x_{n|n-1})(x_n - x_{n|n-1})^{\mathrm{T}}]$$

である.カルマンフィルタによって得られるカルマンゲインを K_n とすると, $N \rightarrow \infty$ で式 (4.1)の \hat{K}_n は

$$\hat{K}_n \longrightarrow K_n$$

となるから,フィルタ分布のアンサンブルのサンプル平均 $\hat{x}_{n|n}$ は

$$\hat{x}_{n|n} \longrightarrow x_{n|n-1} + K_n(y_n - H_n x_{n|n-1})$$

 $=x_{n|n}$

と漸近的にカルマンフィルタによって得られるフィルタ分布の平均に一致する. 以下ではさらに,フィルタ分布のアンサンブルのサンプル分散共分散行列も近 似的に一致することを見る.今フィルタ分布のアンサンブルのサンプル分散共分

散行列
$$V_{n|n}$$
 は ,

$$\hat{V}_{n|n} = \frac{1}{N-1} \sum_{i=1}^{N} \{ (x_{n|n}^{(i)} - \hat{x}_{n|n}) (x_{n|n}^{(i)} - \hat{x}_{n|n})^{\mathrm{T}} \}$$

$$= (I - \hat{K}_{n}H_{n}) \hat{V}_{n|n-1} + \frac{1}{N-1} \sum_{i=1}^{N} \left\{ (I - \hat{K}_{n}H_{n}) (x_{n|n-1}^{(i)} - \hat{x}_{n|n-1}) w_{n}^{(i)\mathrm{T}} \hat{K}_{n}^{\mathrm{T}} + \hat{K}_{n} w_{n}^{(i)} (x_{n|n-1}^{(i)} - \hat{x}_{n|n-1})^{\mathrm{T}} (I - \hat{K}_{n}H_{n})^{\mathrm{T}} \right\}$$

$$(\because \hat{K}_{n} = \hat{V}_{n|n-1}H_{n}^{\mathrm{T}} (H_{n}\hat{V}_{n|n-1}H_{n}^{\mathrm{T}} + \hat{R}_{n})^{-1})$$

 $\approx (I - \hat{K}_n H_n) \hat{V}_{n|n-1}$

··· / · · · ^

$$(\because \frac{1}{N-1} \sum_{i=1}^{N} w_n^{(i)} (x_{n|n-1}^{(i)} - \hat{x}_{n|n-1})^{\mathrm{T}} \approx O)$$

$$\longrightarrow (I - K_n H_n) V_{n|n-1} \qquad (N \longrightarrow \infty)$$

となるので, $w_n \ge x_n$ が無相関のもと, $\hat{V}_{n|n}$ はカルマンフィルタによって得られるフィルタ分布の分散共分散行列 $V_{n|n}$ に漸近的に一致する.なお,式(4.1)において,発生させた観測ノイズアンサンブルのサンプル分散共分散行列 \hat{R}_n のかわりに観測ノイズのもとの分散共分散行列 R_n を用いた場合,上記の式変形の上から2番目の等号は,厳密に等しくはならず近似的に成立する.

なお, Evensen(1994) によって当初導入された際には,式 (4.2)内に $w_n^{(i)}$ の項が含まれていなかったが,このときには $\hat{V}_{n|n}$ は

 $\hat{V}_{n|n} \longrightarrow (I - K_n H_n) V_{n|n-1} (I - K_n H_n)^{\mathrm{T}}$ $(N \longrightarrow \infty)$ となり,分散共分散行列がカルマンフィルタによるものと一致しなくなり,誤り である (Burgers et al.(1998)).

以上から, EnKFは状態変数と観測ノイズの2次モーメントまでを利用してフィ

ルタ分布のアンサンブルを構成する手法であることが確認される.このことは,予 測分布およびフィルタ分布が正規分布に従う場合は,EnKFがサンプル数N→∞ の時に,近似的に正しい推定を行なう事を示している.

5.2 非線形観測モデルへの拡張法

PFでは直接的に扱う事が可能な非線形観測の場合について, EnKFでは直接的 に扱う事は不可能である.一つの解決策としては,拡張カルマンフィルタと同 様,非線形観測モデル内のhnのアンサンブル平均周りでのヤコビ行列を計算し, 観測モデル(3.1)のHnとして適用する方法がある.しかし,アンサンブルカルマ ンフィルタの利点であったオンラインでの微分演算が不要というメリットがなく なるため,使われていない.これに代わる解決策として,以下のような方法が取 られている(Evensen (2003)).まず,状態ベクトルを次のように拡張する:

(5.1)
$$\tilde{x}_n = [x_n^{\mathrm{T}}, h_n(x_n)^{\mathrm{T}}]^{\mathrm{T}}.$$

このとき,システムモデルおよび観測モデルは

$$\tilde{x}_n = [f_n(x_{n-1}, v_n)^{\mathrm{T}}, h_n(f_n(x_{n-1}))^{\mathrm{T}}]^{\mathrm{T}}$$
$$\equiv \tilde{f}_n(\tilde{x}_{n-1}, v_n),$$
$$y_n = [O_{l \times k}, I_{l \times l}]\tilde{x}_n + w_n$$
$$\equiv \tilde{H}_n \tilde{x}_n + w_n$$

と形式的に線形の形に書き表すことができる.ただしk,lはそれぞれ x_n, y_n の次元, $I_{l\times l}$ はl次元単位行列, $O_{l\times k}$ はl行k列の零行列である.この拡張された観測 モデルに対してフィルタ分布のアンサンブルを更新する式を考える.

今,予測誤差を
$$\varepsilon_n = y_n - \tilde{H}_n \tilde{x}_{n|n-1}$$
とすると,
 $Cov(x_n, \varepsilon_n) = Cov(x_n, \tilde{H}_n(\tilde{x}_n - \tilde{x}_{n|n-1}) + w_n)$
 $= Cov([I_{k \times k}, O_{k \times l}] \tilde{x}_n, \tilde{H}_n(\tilde{x}_n - \tilde{x}_{n|n-1}) + w_n)$
 $\approx \frac{1}{N-1} [I_{k \times k}, O_{k \times l}] \tilde{X}'_{n|n-1} \tilde{X}'_{n|n-1}^T \tilde{H}_n^T$
 $= \frac{1}{N-1} X'_{n|n-1} \tilde{X}'_{n|n-1} \tilde{H}_n^T$,
 $Var(\varepsilon_n) \approx \frac{1}{N-1} (\tilde{H}_n \tilde{X}'_{n|n-1} \tilde{X}'_{n|n-1} \tilde{H}_n^T + W_n W_n^T)$

となるので,フィルタリングの式は

$$\tilde{X}_{n|n} = \tilde{X}_{n|n-1} + X'_{n|n-1} \tilde{X}'_{n|n-1}^{\mathrm{T}} \tilde{H}_{n}^{\mathrm{T}} (\tilde{H}_{n} \tilde{X}'_{n|n-1} \tilde{X}'_{n|n-1}^{\mathrm{T}} \tilde{H}_{n}^{\mathrm{T}} + W_{n} W_{n}^{\mathrm{T}})^{-1}$$

$$\times (Y_n + W_n - \tilde{H}_n \tilde{X}_{n|n-1})$$

となる.このように,非線形観測が含まれる際の EnKF は,状態変数ベクトルを 拡張し,変形したフィルタリングの式を用いることによって行なわれる.ここで も,非線形観測の2次までのモーメントを利用していて,高次モーメントの情報 までは含まれない.

6. PF との比較

6.1 相違点

本節では, EnKF と PF の間での相違点について議論する.両手法をデータ同 化に用いた場合,予測のステップに関しては同じ手続きを踏むことになるため, 比較すべき点はフィルタリングのステップでの相違点である.PF と比較した場 合, EnKFは

- フィルタ分布のアンサンブル構成に2次モーメントまでを利用
- 計算負荷の大きい逆行列計算が必要
- アンサンブルはフィルタリングステップにおいて非退化

という相違点がある.このうち前2点はPFの方が有利な点,後の1点がEnKF の有利な点である.

EnKFではフィルタ分布のアンサンブル構成時,2次モーメントまでを利用す る.よって,EnKFで推定されたフィルタ分布はカルマンフィルタによって推定 した場合の結果と漸近的に一致する.しかし,シミュレーションモデルは非線形 性があるため,フィルタ分布は正規分布に従わない.従って,EnKFにおいては アンサンブル数を増加させても,必ず分布の近似精度,あるいはパラメータの推 定精度が上がるとは限らない.一方,PFの場合はアンサンブル数を増加させれ ば,フィルタ分布が正規分布でなくとも近似精度が上がるので,この点はPFの 方が有利である.

2 点目の EnKF が計算負荷の大きい逆行列を必要とする点について議論する. PF においては通常,予測分布のアンサンブルから重みの比によってリサンプル することによりフィルタ分布のアンサンブルを構成する.従って,予測分布のア ンサンブルからフィルタ分布のアンサンブルを構成するためには,重みの計算 をする際の逆行列計算を除いて,逆行列の計算は必要無い.重み計算時に必要 な逆行列の計算は,通常計算負荷が小さい.例えば観測ノイズがガウス分布で あったとする.要素間で無相関ということを仮定して良い(観測間のノイズは無 相関)場合,観測ノイズの分散共分散行列は対角行列でありその逆行列の計算量 は非常に少ない.一方,EnKFにおいてフィルタ分布のアンサンプルを構成する 際には,式(4.1)から分かるように,計算負荷の大きい逆行列計算が必要である. 従って,計算量としてはPFに比べて不利である.加えて,問題が大規模である ことから並列計算機で計算する場合が多いが,この逆行列の計算を並列化するの は難しいのに対し,リサンプルを並列化する事は難しくない.またリサンプルそ のものも,行列演算が入らないので,その分だけPFの方がより速くなる.

3点目のアンサンブルの非退化性について議論する.退化とは,アンサンブル内 に同一の実現値が存在することである.退化の度合が大きい場合,すなわち同一 の実現値が多い場合,本来の連続分布を近似できないことが問題となる.EnKF では,フィルタ分布のアンサンブル構成時に,同一の実現値が出来る事は,式 (4.3)内の括弧内に単位行列が入っていることからわかるようにほとんどなく,基 本的には退化しない.一方 PF は,予測分布のアンサンブルよりリサンプルを行 なうことから,特殊な場合を除き必ず退化する.予測分布のアンサンブルを多数 発生させておき,それよりリサンプルする方法も考えられるが,実問題のオーダ (少なくとも 10³ ~ 10⁴)を考慮すると現実的でない.その上,状態空間内におけ る粒子密度を考慮に入れると,事前分布のアンサンブルを多数発生させても少数 粒子の尤度が大きくなり過ぎるので,結局同一の粒子がリサンプルされる可能性 が高いと考えられる.Rejection Control(Liu et al.(1998))のように,重みが一定以 下のときに確率的に棄却する方法により,退化しないように粒子を発生させるこ とも理論的には可能だが,この場合には棄却される確率が極めて高くなり,アン サンブルを発生させる回数が増えてしまい,やはり現実的でない.以上はPFの 方が不利な点であり,実際にデータ同化の問題にPFを適用する上では,アルゴ リズム上かモデル上で何らかの対処を行なう必要がある.

6.2 数值実験

本節では,非線形システム・非線形観測の小規模なシステムに対する状態推定 ならびにパラメータ推定を,EnKF,EnKS,PFおよびPSによって行ない,その 結果を比較する.

データ y_n は,非線形状態同定の問題としてよく用いられるシステム (Carlin et al.(1992), Gordon et al.(1993), Kitagawa and Gersch(1996), Kitagawa(1998))

(6.1)
$$\begin{cases} x_n = \frac{1}{2}x_{n-1} + \frac{25x_{n-1}}{1+x_{n-1}^2} + 8\cos(1.2n) + v_n \\ y_n = \frac{x_n^2}{20} + w_n \end{cases}$$

 $\begin{cases} x_0 \sim N(0,5), v_n \sim N(0,1), w_n \sim N(0,10), n = 1, \cdots, 100 \\ \texttt{によって生成した}. 発生系列の一例が, 図 2 である. \end{cases}$

このシステムに対し,次の2通りの数値実験を行なった:

- 式 (6.1) に従い, x_n を推定.
- ・式 (6.1) に従うが、さらに v_nの分散を未知として自己組織化モデル (Kitagawa
 (1998)) によってシステムモデルの分散も推定
 ・

EnKF については,式(5.1)の非線形観測時の状態変数ベクトルの拡張を利用した.以下この2通りの数値実験についてその概要と結果を述べる.

6.2.1 状態変数のみ推定する場合

データ系列 y_n を発生させ、それに対し EnKF、EnKS、PF 及び PS の各推定法を 適用した.アンサンブル数 N は 100, 1000, 2500 の各場合を行なった.これを 100 系列の y_n に対して行ない、元のデータ系列における x_n との差の 2 乗和

$$\sum_{n=1}^{100} (\hat{x}_n - x_n)^2$$

の実験間平均により,その推定の良さを評価する.ここで, *x̂*_n は各時刻毎のアン サンブルの平均値である.なお, EnKS および PS におけるラグ幅 *L* は 20 とした. 数値実験結果は表 1 である.

---表1---

これにより,以下の2点が確認される.1点目は,この非線形観測を含むシス テムに対する推定は,同サンプル数で比較した場合に,EnKFよりもPF,EnKS よりもPSの方が性能が良いという事である.2点目は,粒子数増加に対応した 誤差の減少量が,EnKFよりもPF,EnKSよりもPSの方が大きいことである.す なわち,粒子数を増やすことのメリットはどの手法に対しても存在するが,PF およびPSの方がより大きいということになる.このことは,より正確な推定を するという観点では,PFおよびPSにして粒子数を増やすことがこれらの間で最 も有効であるということを意味する.その一方で,実システムに適用する場合, シミュレーションでの時間およびメモリの負荷が大きいので,粒子数をあまり多 くはできないという事情があり,この部分のトレードオフが問題となる.

また, EnKFとPFそれぞれにて推定された x_n のプロットの一例が図3である. ただしアンサンブル数は100であり,実線が真値 x_n ,破線,鎖線がそれぞれEnKF, PFによる \hat{x}_n である.

- - - 🗵 3 - - -

この図からも, PF による推定の方が EnKF よりもより良く追従していること が確認できる.さらに, EnKF による推定値 \hat{x}_n が状態 x_n から外れる場合として, n = 45 付近のように x_n の絶対値が減少から増加に転じる部分で起こっている場 合が多いことが確認できる.これは,各時刻での x_n の分布が,0を挟んでの双峰 形 (Doucet(2001)) になっていることによる.EnKF においては,正規分布を仮定 しているのと同様であり,単峰の分布を仮定していることになる.このことによ り,EnKF においては,本来の分布に含まれる二つの峰の内の確率の低い峰の影 響を受けて,修正が十分に効かないためである.

6.2.2 システムノイズの分散も推定する場合

数値実験の設定は,当てはめるシステムモデルが異なる点を除き状態変数のみ 推定する場合と同様である.当てはめるシステムモデルは_

x_n	=	$\frac{1}{2}x_{n-1} + \frac{25x_{n-1}}{1+x_{n-1}^2} + 8\cos\left(1.2n\right)$	+	v_n
θ_n		θ_{n-1}		u_n

$$x_0 \sim N(0,5), v_n \sim N(0, \exp(\theta_n)), \theta_0 \sim U(-2,6)$$

である $. \exp(\theta_n)$ が v_n の未知分散となる.このシステムモデルの θ_n を推定することにより, $\hat{\theta}_n$ を得る.このときに $\exp(\hat{\theta}_n)$ とすることで v_n の分散が推定される.ここで,

$$\hat{\theta}_n = \frac{1}{N} \sum_{i=1}^N \theta_n^{(i)}$$

とする.元の系列の分散は1であったから, $\exp(\hat{\theta}_n)$ が1, すなわち $\hat{\theta}_n$ が0に近付けば, v_n の分散として1が正しく推定されたことになる.ここで,分散が時不変というモデルに対応するのは $u_n = 0$ とした場合である.よって, EnKFでは $u_n = 0$ とした.PFにおいてこのように設定すると,推定パラメータ $\hat{\theta}_n$ を表すアンサンブルが退化してしまう.そのため,逐次的に推定している途中に本来推定されるべき値を表現するアンサンブルが無くなってしまったときに,その本来存在すべきアンサンブルを,以降の逐次推定の過程でもとに戻すことが出来なくなってしまう.この退化を避けるためにPFではN(0,0.0025)に従う微小分散のノイズを加えた.

時不変分散のモデルの場合 , $u_n = 0$ なので , $y_{1:100}$ を用いた推定値は $\hat{\theta}_{100}$ で与えられる . すなわち , 固定区間平滑化による推定の結果と等しくなる . 以下でフィルタリングのみを行ない , 平滑化を行なっていないのはこの理由による .

このシステムに従い,アンサンブル数500の条件下でシステム分散を推定する 実験を100系列の y_n に対して行なった.また,EnKFの場合と同様に $u_n = 0$ と し,Kitagawa(1987)に従い数値積分することにより推定する実験も行なった.こ の推定による結果に近ければ,より正確な手法であるということになる.その結 果が表2である.これは, $\hat{\theta}_{100}$ の実験間での平均と標準偏差をとったものである. ---表2---

この結果から,数値積分による推定により近い推定はPFによる場合であり,し かも推定値として期待される0に近い値が得られていることがわかる.このこと は,実験結果のプロット例である図4を見ればはっきりする.

- - - 🗵 4 - - -

また,各時刻nでの $\{\theta_n^{(j)}\}_{j=1}^N$ のアンサンブル数の変動を表したものが図5および6である.

- - - 図 5 - - -

同時刻 n = 100 での EnKF と PF のアンサンブル数の分布を比べると, EnKF の 方がより広い範囲に存在し,しかも期待される0から離れた2付近で最大となっ ているのに対し, PF では範囲が狭くしかも比較的0に近い部分に集中している ことが確認できる.さらに, PF の方は早い時刻から0周辺に集中していること が確認できる.この理由については次項において触れる.

6.2.3 考察

状態変数ベクトルの推定,ならびにパラメータの推定の2つの結果において, 非線形システムにおける PF の推定に2つの意味での優位性が見られる.1点目 は,状態変数ベクトルおよびパラメータの各時点での近似精度の良さである.そ の理由は,フィルタ分布が正規分布でないという条件の下,EnKF の方は正規分 布を仮定するカルマンフィルタによる推定値と2次モーメントまでがほぼ一致す るようなフィルタ分布のアンサンブルを構成しているのに対し, PF はフィルタ 分布に正規分布を仮定せずに観測モデルそのものによって自然に導かれるフィル タ分布と漸近的に一致するアンサンブルを構成するので,フィルタ分布の近似精 度が著しく異なるためである.

2点目は、パラメータの初期推定値が本来のパラメータから外れている場合に、 その収束速度が PF の方は数値積分によるものほぼ同じであるのに対し、EnKF はそうはなっていない点である.これも、先ほど触れた分布を表現する柔軟性の 違いによるものであると考えられる.すなわち、 $\{\theta_n^{(i)}\}_{i=1}^N$ を構成する際に、PF の 方は正規分布を仮定せず、近似精度が EnKF より高く、数値積分により得られる θ_n に近いためと考えられる.

その一方で, PF と自己組織化モデルを用いて時不変パラメータを推定する場合, ノイズを加えることは本質的に必要であり, 欠点となる.この問題への対処は, パラメータが高次元の場合には難しい.実際の問題における物理定数のような, 低次元の時不変パラメータを推定する場合においては, モンテカルロ誤差が存在するものの, 尤度の計算を通じて最尤推定を行なうことが考えられる.

7. 結論

本論文では,逐次データ同化の非線形・非ガウス型状態空間表現での定式化と その中での変数の意味を考察した.また,手法として広く用いられている EnKF についてその性質を考察した.さらに,PFとの類似点および相違点を議論し,特 にシステムモデルが非線形でかつ観測モデルも非線形の場合において,状態推定 ならびにパラメータ推定を行なったときの PF の優位性を,状態ベクトルの次元 が低いモデルに対する数値実験により示した.ただし,本論文における数値実験 において用いられたシミュレーションモデルとデータの次元は,実際にデータ同 化を行なう場合のシミュレーションモデルに比べて,非常に小さいものであるこ とに触れておく.このことは,PF を実際のデータ同化に用いる上での問題点,す なわち推定すべき状態変数ベクトルの次元が大きいため,リサンプルに耐えるの に十分なアンサンブル数を確保することが難しいという問題(van Leeuwen(2003)) 点を避けていることになる.

今後この分野において進むべき方向として,システムモデルの非線形性が強い 場合の計算手法,ならびにシステムモデルだけでなく観測モデルも非線形であ り,かつ状態変数ベクトルや観測変数ベクトルの次元がそこそこ大きい場合(数十 次元から数百次元程度)の計算手法を与えることである.EnKFの文脈において もこの点に関するより深い研究が必要である事は言われている(Evensen (2003)). 本論文内で見た通り,PFとEnKFについては計算手法的に関連づけが可能であ り,両者の欠点を補う形,すなわち

- 正規分布の仮定を置かない
- 大きな行列の逆行列計算が不要
- アンサンブルがほとんど退化しない

といった方向での,アンサンブルベースの方法論が必要になると考えられる.こ

のことにより,最終的な目標である,「非線形性をもつ大規模なモデルで書かれる 実問題に対する,効果的なデータ同化の方法」を与えることになると考えられる. 従って, PFとEnKF両者の欠点を補う方法を考えることになるが, Pham(2001) によってEnKFのsmooth bootstrap(Efron and Tibshirani(1993), Stavropoulos and Titterington(2001)) との関連が触れられており,その方向からのアプローチなど が両者の欠点を補う形での解決策の候補として考えられる.

謝 辞

本論文の成果の一部は科学技術振興機構・戦略的基礎研究推進事業(JST/CREST) の援助を受けて行なわれた.また,査読者には建設的かつ貴重なコメントを頂き ました.この場を借りて感謝致します.

参考文献

- Anderson, J.L. and Anderson, S.L.(1999). A Monte Carlo implementation of the nonlinear filtering problem to produce ensemble assimilations and forecasts, *Monthly Weather Review*, **127**, 2741–2758.
- Anderson, J.L.(2001). An Ensemble Kalman Filter for data assimilation, Monthly Weather Review, 129, 2884–2903.

有本 卓 (1977). カルマン・フィルター,産業図書,東京.

- Bennett, A.F.(2002). Inverse Modeling of the Ocean and Atmosphere, Cambridge University Press, Cambridge.
- Burgers, G., van Leeuwen, P.J. and Evensen, G.(1998). Analysis scheme in the ensemble Kalman Filter. Monthly Weather Review, 126, 1719–1724.
- Carlin, B. P., Polson, N. G. and Stoffer, D. S.(1992). A Monte Carlo approach to nonnormal and nonlinear state-space modeling, *Journal of the American Statistical*

Association, 87, 439–500.

Courtier, P., Thepaut, T. and Hollingsworth, A.(1994). A strategy for operational implementation of 4DVAR, using an incremental approach, *Quarterly Journal of the Royal Meteorological Society*, **120**, 1367–1387.

Daley, R.(1991). Atmospheric Data Analysis, Cambridge University Press, Cambridge.

- Doucet, A., de Freitas, N. and Gordon, N.(2001). An introduction to sequential Monte Carlo methods, Sequential Monte Carlo methods in practice (eds. Doucet, A., de Freitas, N. and Gordon, N.), 3–14, Springer-Verlag, New York.
- Efron, B. and Tibshirani, R. J.(1993). An Introduction to the Bootstrap, Chapman & Hall, New York.
- Evensen, G.(1994). Sequential data assimilation with a non-linear quasi-geostrophic model using Monte Carlo methods to forecast error statistics, *Journal of Geophysical Research*, **99**, 10,143–10,162.
- Evensen, G. and van Leeuwen, P. J.(2000). An Ensemble Kalman Smoother for nonlinear dynamics, *Monthly Weather Review*, **128**, 1852–1867.
- Evensen, G.(2003). The Ensemble Kalman Filter: theoretical formulation and practical implementation, Ocean Dynamics, 53, 343–367.
- Gordon, N. J., Salmond, D. J. and Smith, A. F. M.(1993). Novel approach to nonlinear/non-Gaussian Bayesian state estimation, *IEE Proceedings F*, **140**, 107–113.

樋口知之(1996).遺伝的アルゴリズムとモンテカルロフィルタ,統計数理,44,19-30.

- Higuchi, T.(2003). Data assimilation with Monte Carlo mixture Kalman filter toward space weather forecasting, Proceedings of International Symposium on Information Science and Electrical Engineering 2003, 122-125.
- Kalman, R. E.(1960). A new approach to linear filtering and prediction problems, Journal of Basic Engineering, 82, 35–45.

片山 徹 (1983). 応用カルマンフィルタ,朝倉書店,東京.

- 北川源四郎 (1996). モンテカルロ・フィルタおよび平滑化について,統計数理,44, 31-48.
- 北川源四郎 (2005). 時系列解析入門, 岩波書店, 東京.

Kitagawa, G.(1987). Non-Gaussian state-space modeling of nonstationary time series

(with discussion). Journal of the American Statistical Association, 82, 1032–1063.

- Kitagawa, G.(1996). Monte Carlo filter and smoother for non-Gaussian nonlinear state space models, *Journal of Computational and Graphical Statistics*, **5**, 1–25.
- Kitagawa, G.(1998). Self-organizing state space model, Journal of the American Statistical Association, 93, 1203–1215.
- Kitagawa, G. and Gersch W.(1996). Smoothness priors analysis of time series, Lecture Notes in Statistics 116, Springer-Verlag, New York.
- Liu, J. S.(2001). Monte Carlo Strategies in Scientific Computing, Springer-Verlag, New York.
- Liu, J. S., Chen, R. and Wong, W. H.(1998). Rejection control and sequential importance sampling, Journal of the American Statistical Association, 93, 1022–1031.
- Lorenz, E. N.(1963). Deterministic nonperiodic flow. Quarterly Journal of Atmospheric Science, 20, 130–141.
- Manda, A., Hirose, N. and Yanagi, T.(2003). Application of a nonlinear and non-Gaussian sequential estimation method for an ocean mixed layer model. *Engineering Sciences Reports, Kyushu University*, 25, 285–289.
- Pham, D. T.(2001). Stochastic methods for sequential data assimilation in strongly nonlinear systems, *Monthly Weather Review*, **129**, 1194–1207.
- Stavropoulos, P., Titterington, D. M.(2001). Improved particle filters and smoothing, Sequential Monte Carlo methods in practice (eds. Doucet, A., de Freitas, N. and Gordon, N.), 295–317, Springer-Verlag, New York.
- 多田英夫,村上茂教(1997).データ同化の現状と展望・第1章データ同化概論,数値 予報課報告・別冊,43,1-16.
- Talagrand, O. and Courtier, P.(1987). Variational assimilation of meteorological observations with the adjoint vorticity equation I: theory. Quarterly Journal of the Royal Meteorological Society, 113, 1311–1328.
- van Leeuwen, P.J.(2003). A variance-minimizing filter for large-scale applications, Monthly Weather Review, 131, 2071–2084.
- Wunsch, C.(1996). The Ocean Circulation Inverse Problem, Cambridge University Press, Cambridge.

アンサンブル数	PF	EnKF	PS	EnKS
100	1841.76	2853.11	567.84	1618.73
1000	1710.01	2779.09	404.90	1470.93
2500	1701.90	2771.28	397.03	1447.65

表1: 手法別状態推定誤差.100回の実験間の平均である.

	PF	EnKF	数值積分
平均	0.021	1.334	-0.020
標準偏差	0.662	0.933	0.568

表 2: 手法別のパラメータ $\hat{\theta}_{100}$ 推定誤差. 100 回の実験間の平均と標準偏差である.



点 $i(i = 1, 2, \dots, M)$ 上で温度 T_i ,水蒸気量 S_i ,風向 風速 (U_i, V_i) が与えられる.





図 3. 状態 x_n の推定例. 灰色太線が真の x_n , 細点線が EnKF による推定, 細線が PF による推定である.







図 6. PF における $\{\theta_n^{(j)}\}_{j=1}^N$ の分布. 各軸は時刻 n,パラメー $\boldsymbol{9} \theta_n$, アンサンブルメンバ数を表す.

Data Assimilation : Concept and Algorithm

Kazuyuki Nakamura

(Department of Statistical Science, The Graduate University for Advanced Studies; JST CREST)

Genta Ueno and Tomoyuki Higuchi

(The Institute of Statistical Mathematics; JST CREST)

Data assimilation technique, which is developed in the meteorology and the oceanography, aims at accommodating states of a physical simulation model to observations. It is motivated to provide the good initial condition for the nonlinear simulation model and to realize the online model parameter estimation. To attain these purposes, sequential data assimilation such as the Ensemble Kalman Filter is used. Compared to the Particle Filter, the Ensemble Kalman Filter is similar methodology in view of ensemble-based method, but it has different structures. For example, linear calculation is done instead of resampling at filtering step and approximated probability density does not converge to real probability density even if the number of the ensemble members goes to infinity in almost all cases. In this paper, the concept of data assimilation is reviewed, and is formulated using the nonlinear state space model. On the basis of this formulation, the Ensemble Kalman Filter is reviewed, focusing on the difference and similarity between the Ensemble Kalman Filter and the Particle Filter. After the review, we demonstrate assimilation experiments of nonlinear observations with small scale simulation and the superiority of the Particle Filter to the Ensemble Kalman Filter at these conditions. Applicability to actual system including nonlinear observations is also suggested.

Key words: Data Assimilation, Particle Filter, Ensemble Kalman Filter, State Space Model.