

# メッセージ伝播法入門

## 第5回講義資料

### 状態発展法：厳密なアプローチ1

九州大学

平成30年10月10日～10月12日

豊橋技術科学大学  
電気・電子情報工学系  
准教授 竹内啓悟

# 状態発展方程式

以下の状態発展方程式[3-4]の厳密な証明を与える。

$$v^t = \sigma^2 + \frac{1}{\delta} \Psi_t(v^{t-1}), \quad v^0 = 1,$$

$$\Psi_{t+1}(v) = \mathbb{E}[\{x_1 - \eta_t(x_1 + \sqrt{v}\omega_1)\}^2], \quad \omega_1 \sim \mathcal{N}(0,1).$$

# Bolthausenの方法[3-4, 5-1]

1.  $A$ を $\mathcal{N}(0,1/M)$ に従う独立な要素を持つ行列とする。
2. 反復 $t$ 時点までのすべての推定値の履歴を条件として与えたときに、観測行列 $A$ の条件付き分布を評価する。
3. 上記の条件付き分布を使って、反復 $t + 1$ での推定値の分布を厳密に計算する。

[5-1] E. Bolthausen, “An iterative construction of solutions of the TAP equations for the Sherrington-Kirkpatrick model,” *Commun. Math. Phys.*, vol. 325, no. 1, pp. 333–366, Jan. 2014.

# 誤差の発展方程式

AMP[3-1]

$$\mathbf{z}^t = \mathbf{y} - A\hat{\mathbf{x}}^t + \frac{\langle \eta'_{t-1}(\hat{\mathbf{x}}^{t-1} + A^T \mathbf{z}^{t-1}) \rangle}{\delta} \mathbf{z}^{t-1}, \quad \mathbf{z}^{-1} = \mathbf{0},$$

$$\hat{\mathbf{x}}^{t+1} = \eta_t(\hat{\mathbf{x}}^t + A^T \mathbf{z}^t).$$

誤差の発展方程式

$\mathbf{q}_t = \hat{\mathbf{x}}^t - \mathbf{x}$ 、 $\mathbf{h}_t = \hat{\mathbf{x}}^t + A^T \mathbf{z}^t - \mathbf{x}$  と誤差を定義する。  
 $\mathbf{m}_t = \mathbf{z}^t$ 、 $\mathbf{b}_t = \mathbf{w} - \mathbf{z}^t$  とすると、

$$\mathbf{q}_{t+1} = \eta_t(\mathbf{x} + \mathbf{h}_t) - \mathbf{x}, \quad \mathbf{h}_t = A^T \mathbf{m}_t + \mathbf{q}_t,$$

$$\mathbf{m}_t = \mathbf{w} - \mathbf{b}_t, \quad \mathbf{b}_t = A\mathbf{q}_t - \lambda_{t-1} \mathbf{m}_{t-1}, \quad \lambda_t = \frac{\langle \eta'_t(\mathbf{x} + \mathbf{h}_t) \rangle}{\delta}.$$

# 誤差の発展方程式

$$B_t = (b_0, \dots, b_{t-1}), \quad M_t = (m_0, \dots, m_{t-1}),$$

$$H_t = (h_0, \dots, h_{t-1}), \quad Q_t = (q_0, \dots, q_{t-1}), \quad (\mathbf{0}, M_0 \Lambda_0) = \mathbf{0},$$

$$\Lambda_t = \text{diag}\{\lambda_0, \dots, \lambda_{t-1}\}, \quad W_t = (w, \dots, w) \in \mathbb{R}^{M \times t}.$$

上記の定義を使うと、

$$B_t = A Q_t - (\mathbf{0}, M_{t-1} \Lambda_{t-1}), \quad M_t = W_t - B_t,$$

$$H_t = A^T M_t + Q_t, \quad q_{t+1} = \eta_t(x + h_t) - x.$$

# 特異値分解と射影行列

フルランク縦長行列  $M$  の特異値分解

$$M = \Phi_M \begin{pmatrix} \Sigma_M \\ 0 \end{pmatrix} \Psi_M^T, \quad \Phi_M = (\Phi_M^{\parallel}, \Phi_M^{\perp}).$$

一般化逆行列

$$M^{\dagger} = (M^T M)^{-1} M^T = \Psi_M \Sigma_M^{-1} (\Phi_M^{\parallel})^T.$$

$M$  が張る空間への射影

$$P_M^{\parallel} = M M^{\dagger} = \Phi_M^{\parallel} (\Phi_M^{\parallel})^T.$$

直交補空間への射影

$$P_M^{\perp} = I - P_M^{\parallel} = \Phi_M^{\perp} (\Phi_M^{\perp})^T.$$

# 補題5.1 [3-4]

$A$ を  $\mathcal{N}(0,1/M)$  に従う独立な要素を持つ行列とする。

$X \in \mathbb{R}^{M \times t}$ 、 $Y \in \mathbb{R}^{N \times t'}$ 、 $U \in \mathbb{R}^{N \times t}$ 、 $V \in \mathbb{R}^{M \times t'}$  を縦長行列とし、以下の制約を満たすものとする。

$$X = AU, \quad Y = A^T V.$$

$U$ と $V$ がフルランクならば、上記の制約を満たすという条件の下で、 $A$ は以下と統計的に等価である。

$$\begin{aligned} A &\sim XU^\dagger + (V^\dagger)^T Y^T P_U^\perp + \Phi_V^\perp \tilde{A} (\Phi_U^\perp)^T \\ &\sim P_V^\perp XU^\dagger + (V^\dagger)^T Y^T + \Phi_V^\perp \tilde{A} (\Phi_U^\perp)^T. \end{aligned}$$

ただし、 $\tilde{A}$ は $A$ と独立で、 $\mathcal{N}(0,1/M)$ に従う独立な要素を持つ行列である。

# 補題5.1の証明[5-2]

$$U = \Phi_U \begin{pmatrix} \Sigma_U \\ \mathbf{0} \end{pmatrix} \Psi_U^T, \quad V = \Phi_V \begin{pmatrix} \Sigma_V \\ \mathbf{0} \end{pmatrix} \Psi_V^T.$$

上記の特異値分解を二つの制約式に代入すると、

$$\Phi_V^T X \Psi_U = \hat{A} \begin{pmatrix} \Sigma_U \\ \mathbf{0} \end{pmatrix}, \quad \Phi_U^T Y \Psi_V = \hat{A}^T \begin{pmatrix} \Sigma_V \\ \mathbf{0} \end{pmatrix}, \quad \hat{A} = \Phi_V^T A \Phi_U.$$

$$\hat{A} = \begin{pmatrix} \hat{A}_{11} & \hat{A}_{12} \\ \hat{A}_{21} & \hat{A}_{22} \end{pmatrix} \text{と分解すると、}$$

$$\begin{pmatrix} \hat{A}_{11} \\ \hat{A}_{21} \end{pmatrix} = \Phi_V^T X \Psi_U \Sigma_U^{-1}, \quad (\hat{A}_{11}, \hat{A}_{12}) = \Sigma_V^{-1} \Psi_V^T Y^T \Phi_U.$$

[5-2] K. Takeuchi, "Rigorous dynamics of expectation-propagation-based signal recovery from unitarily invariant measurements," in *Proc. 2017 IEEE Int. Symp. Inf. Theory*, Aachen, Germany, Jun. 2017, pp. 501–505.

# 補題5.1の証明

$A \sim \hat{A}$ なので、 $\hat{A}$ の未知の要素 $\hat{A}_{22}$ は $\mathcal{N}(0, 1/M)$ に従う独立な要素を持つ。

$$\begin{aligned} A &= \Phi_V \hat{A} \Phi_U^T = \Phi_V \begin{pmatrix} \Phi_V^T X \Psi_U \Sigma_U^{-1} & \Sigma_V^{-1} \Psi_V^T Y^T \Phi_U^\perp \\ & \hat{A}_{22} \end{pmatrix} \Phi_U^T \\ &= \Phi_V \begin{pmatrix} \Sigma_V^{-1} \Psi_V^T Y^T \Phi_U \\ (\Phi_V^\perp)^T X \Psi_U \Sigma_U^{-1} & \hat{A}_{22} \end{pmatrix} \Phi_U^T \end{aligned}$$

前者の表現を使って、

$$\begin{aligned} A &= X \Psi_U \Sigma_U^{-1} (\Phi_U^\parallel)^T + \Phi_V^\parallel \Sigma_V^{-1} \Psi_V^T Y^T P_U^\perp + \Phi_V^\perp \hat{A}_{22} (\Phi_U^\perp)^T \\ &= X U^\dagger + (V^\dagger)^T Y^T P_U^\perp + \Phi_V^\perp \hat{A}_{22} (\Phi_U^\perp)^T. \end{aligned}$$

もう一つの表現は後者から得られる。 ■

# 補題5.1の注意

次ページの主定理の証明で必要な性質は、ベクトル $\tilde{A}v$ が平均0の*K*体独立なガウス分布に従うという性質である。

例えば、*A*をハール直交行列[5-3]にとると、この性質を満たす。

- AMPはハール直交する観測行列を使用すると、収束性が保証されて、i.i.d.ガウス観測行列と同じ性能を達成する？
- ベイズ最適な性能[5-4]は*A*の経験特異値分布に依存するため、この場合のAMPは常に最適でない。

[5-3] S. Chatterjee and E. Meckes, “Multivariate normal approximation using exchangeable pairs,” *ALEA Latin. Amer. J. Prob. Math. Stat.*, vol. 4, pp. 257–283, 2008.

[5-4] K. Takeda, S. Uda, and Y. Kabashima, “Analysis of CDMA systems that are characterized by eigenvalue spectrum,” *Europhys. Lett.*, vol. 76, no. 6, pp. 1193–1199, 2006.

# 主定理[3-4]

大システム極限で、以下が成り立つ。

$$(a) \quad \mathbf{b}_t \sim \mathbf{B}_t \boldsymbol{\beta}_t + \boldsymbol{\xi}_t, \quad \boldsymbol{\xi}_t \sim \mathcal{N}(\mathbf{0}, M^{-1} \|\mathbf{q}_t^\perp\|^2 \mathbf{I}_M).$$

$$(b) \quad \mathbf{h}_t \sim \mathbf{H}_t \boldsymbol{\alpha}_t + \boldsymbol{\zeta}_t, \quad \boldsymbol{\zeta}_t \sim \mathcal{N}(\mathbf{0}, M^{-1} \|\mathbf{m}_t^\perp\|^2 \mathbf{I}_N).$$

$$(c) \quad \frac{1}{N} \mathbf{h}_t^\top \mathbf{h}_{t'} - \frac{1}{M} \mathbf{m}_t^\top \mathbf{m}_{t'} \rightarrow 0, \quad \frac{1}{M} \mathbf{b}_t^\top \mathbf{b}_{t'} - \frac{1}{\delta N} \mathbf{q}_t^\top \mathbf{q}_{t'} \rightarrow 0.$$

$$(d) \quad \frac{1}{N} \mathbf{h}_t^\top \mathbf{q}_{t'} - \frac{\delta \lambda_{t'-1}}{N} \mathbf{h}_t^\top \mathbf{h}_{t'-1} \rightarrow 0.$$

$$(e) \quad \frac{1}{N} \mathbf{b}_t^\top \mathbf{w} \rightarrow 0, \quad \frac{1}{N} \mathbf{h}_t^\top \mathbf{x} \rightarrow 0.$$

$$\boldsymbol{\alpha}_t = \mathbf{M}_t^\dagger \mathbf{m}_t, \quad \boldsymbol{\beta}_t = \mathbf{Q}_t^\dagger \mathbf{q}_t = (\beta_0, \dots, \beta_{t-1})^\top,$$

$$\mathbf{m}_t^\perp = \mathbf{P}_{\mathbf{M}_t}^\perp \mathbf{m}_t, \quad \mathbf{q}_t^\perp = \mathbf{P}_{\mathbf{Q}_t}^\perp \mathbf{q}_t.$$

# 状態発展方程式の導出

性質(b)から、誤差 $\mathbf{h}_t$ はガウス分布に従うi.i.d.成分からなることが言える。

以下を仮定して、 $N^{-1}\mathbf{q}_{t+1}^T\mathbf{q}_{t+1}$ を評価する。

$$\frac{1}{N}\mathbf{q}_t^T\mathbf{q}_t \rightarrow \Psi_t(v^{t-1}), \quad v^t = \frac{1}{N}\mathbf{h}_t^T\mathbf{h}_t.$$

性質(c)(e)、定義 $\mathbf{m}_t = \mathbf{w} - \mathbf{b}_t$ 、大数の強法則を使って、

$$v^t \rightarrow \frac{1}{M}\mathbf{m}_t^T\mathbf{m}_t \rightarrow \sigma^2 + \frac{1}{M}\mathbf{b}_t^T\mathbf{b}_t \rightarrow \sigma^2 + \frac{1}{\delta}\Psi_t(v^{t-1}).$$

$$\frac{1}{N}\mathbf{q}_{t+1}^T\mathbf{q}_{t+1} = \frac{1}{N}\sum_{n=1}^N \{\eta_t(x_n + [\mathbf{h}_t]_n) - x_n\}^2 \rightarrow \Psi_{t+1}(v^t).$$