

スパースモデリングを応用した 量子モンテカルロ虚時間データの実振動数への解析接続

東北大学大学院理学研究科
大槻純也

- 専門

- 強相関電子系（f電子系、d電子系）
- 量子多体系の数値計算

- 私とスパースモデリング

- 2016年10月に大関さんを招待 → 解析接続への応用を思いつく
- 2017年2月に2編の論文を投稿

今日からはじめました！

というわけで、データサイエンス初心者です。

初心者からの視点で講演いたします！



大関真之 (東北大情報)

情報統計力学
スパースモデリング



品岡寛 (埼大理)

計算物質学
量子モンテカルロ法

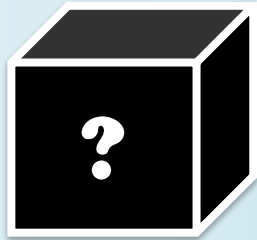


吉見一慶 (東大物性研)

プログラムの高度化
High Performance Comp.

スパースモデリングの応用

= 技術：圧縮センシング、ノイズ除去



新しい解析接続法

[JO, Ohzeki, Shinaoka, Yoshimi, arXiv:1702.03056](#)

本質を抜き出す 物理の醍醐味



新しい基底の発見

[Shinaoka, JO, Ohzeki, Yoshimi, arXiv:1702.03054](#)

INTRODUCTION:

*Two Problems
in Quantum Many-body Computations*

統計力学：多体系の有限温度の性質

古典系

$$Z = \sum_j e^{-\beta E_j}$$

$\beta = 1/T$: 逆温度

量子系

$$Z = \text{Tr} e^{-\beta \mathcal{H}}$$

\mathcal{H} : ハミルトニアン行列
次元 = $\mathcal{O}(e^N)$

対角化できない

c.f. 量子力学の時間発展演算子

$$U(t) = e^{-it\mathcal{H}}$$

虚時間

$$it \rightarrow \tau \quad \int_0^\beta d\tau$$

量子モンテカルロ法
ダイアグラム展開

なぜ解析接続が必要か

知りたい量：動的応答

$$\rho(\omega) = -\frac{1}{\pi} \text{Im} G^{\text{R}}(\omega)$$

例：一粒子励起スペクトル
磁気励起スペクトル

フーリエ
変換

解析接続

遅延グリーン関数

$$G^{\text{R}}(t) = -i\theta(t) \langle [A(t), B]_{\pm} \rangle$$

$$A(t) = e^{iHt} A e^{-iHt}$$

扱いにくい

“虚時間”

$$it \rightarrow \tau$$

虚時間グリーン関数

$$G(\tau) = -\langle T_{\tau} A(\tau) B \rangle$$

$$A(\tau) = e^{\tau H} A e^{-\tau H}$$

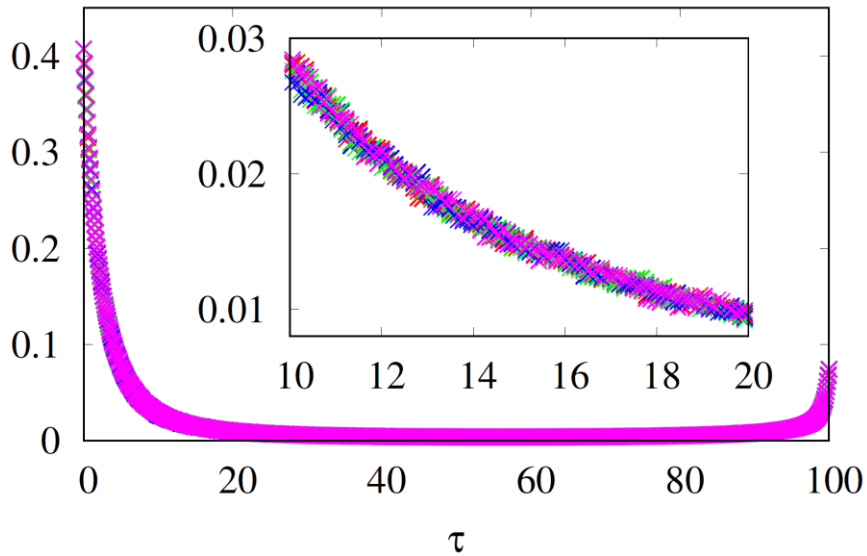
扱いやすい

(ダイアグラム展開
量子モンテカルロ法)

The standard method: Pade近似

Vidberg, Serene, 1977

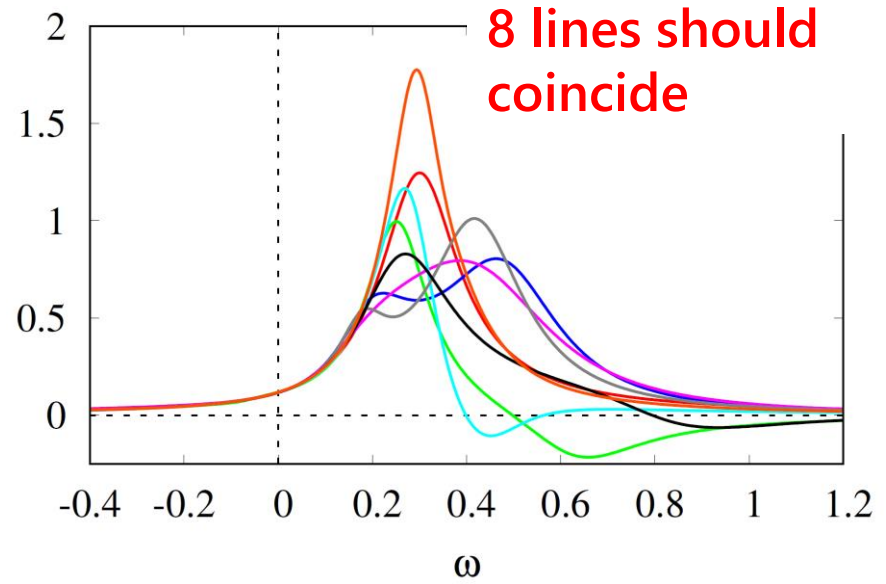
$G(\tau)$ 8-fold degenerate
impurity Anderson model



CT-QMC data



$\rho(\omega)$



$$G = K\rho$$

G から ρ を求める逆問題

←
離散化

Lehmann表示

$$G(\tau) = \int_{-\infty}^{\infty} d\omega K_{\pm}(\tau, \omega) \rho(\omega)$$

$$K_{\pm}(\tau, \omega) = \frac{e^{-\tau\omega}}{1 \pm e^{-\beta\omega}} \quad \begin{array}{l} \text{フェルミオン} \\ \text{ボゾン} \end{array}$$

difficulty: K は悪性な行列 (ill-conditioned matrix)

~~最小二乗解~~

~~$$\rho = (K^t K)^{-1} K^t G$$~~

不安定 (NaN)

~~誤差を考慮~~

~~$$\chi^2(\rho) \equiv \frac{1}{2} \|G - K\rho\|_2^2 < \eta$$~~

解が無数に存在 (ほとんどは非物理的)
→ ノイズに敏感に反応

Maximum entropy method

M. Jarrell, J. E. Gubernatis, Phys. Rep. 269, 133 (1996)

$$F(\boldsymbol{\rho}) = \frac{1}{2} \|\mathbf{G} - K\boldsymbol{\rho}\|_2^2 + \alpha \sum_i [\rho_i - m_i - \rho_i \log(\rho_i/m_i)]$$

m : "default model" = 事前情報
 m からのズレに対して罰金

Stochastic method

A. W. Sandvik, PRB 57, 10287 (1998)

S. Fuchs, T. Pruschke, and M. Jarrell, PRE 81, 056701 (2010)

K. S. D. Beach, arXiv:cond-mat/0403055

A. W. Sandvik, PRE 94, 063308 (2016)

Growing attempts

K. S. D. Beach, R. J. Gooding, and F. Marsiglio, PRB 61, 5147 (2000)

A. Dirks *et al.*, Phys. Rev. E 87, 023305 (2013).

F. Bao *et al.*, PRB 94, 125149 (2016)

O. Goulko *et al.*, PRB 95, 014102 (2017).

G. Bertainà, D. Galli, and E. Vitali, arXiv:1611.08502.

L.-F. Arsenault *et al.*, arXiv:1612.04895.

PROBLEM 1

解析接続

$$G(\tau) \rightarrow \rho(\omega)$$

虚時間

実振動数

一粒子グリーン関数 fermionic

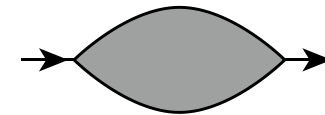
$$G(\tau - \tau') = -\langle T_\tau c(\tau) c^\dagger(\tau') \rangle$$



一粒子励起スペクトル

二粒子相関関数 bosonic

$$\chi(\tau) = \langle T_\tau c^\dagger(\tau) c(\tau) c^\dagger(\tau') c(\tau') \rangle$$

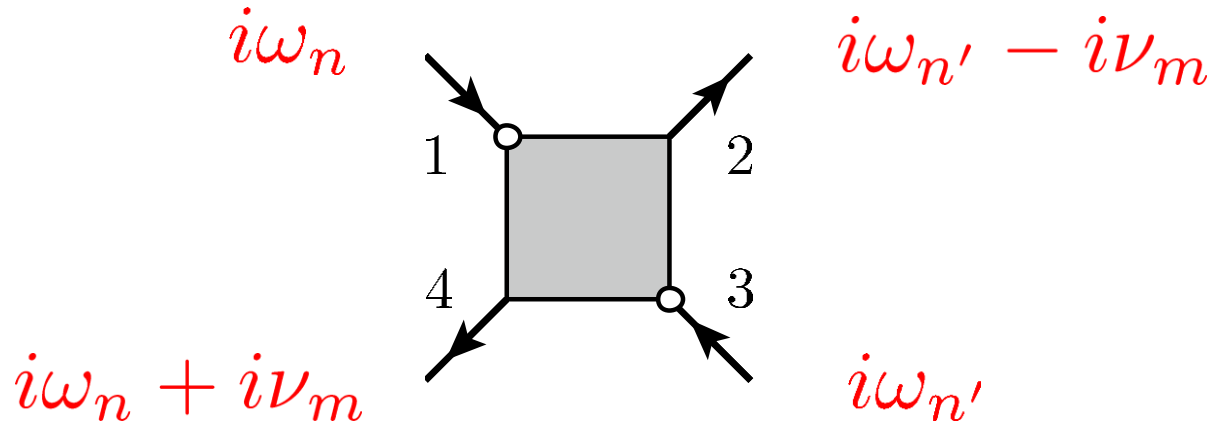


スピン励起
電荷励起

二粒子グリーン関数 More complicated object

$$\chi(\tau_1, \tau_2, \tau_3, \tau_4) = \langle T_\tau c^\dagger(\tau_1) c(\tau_2) c^\dagger(\tau_3) c(\tau_4) \rangle$$

有効相互作用



$$\Gamma_{1234}(i\omega_n, i\omega_n'; i\nu_m)$$

強相関電子系では
振動数依存性が重要

1, 2, 3, 4 内部自由度

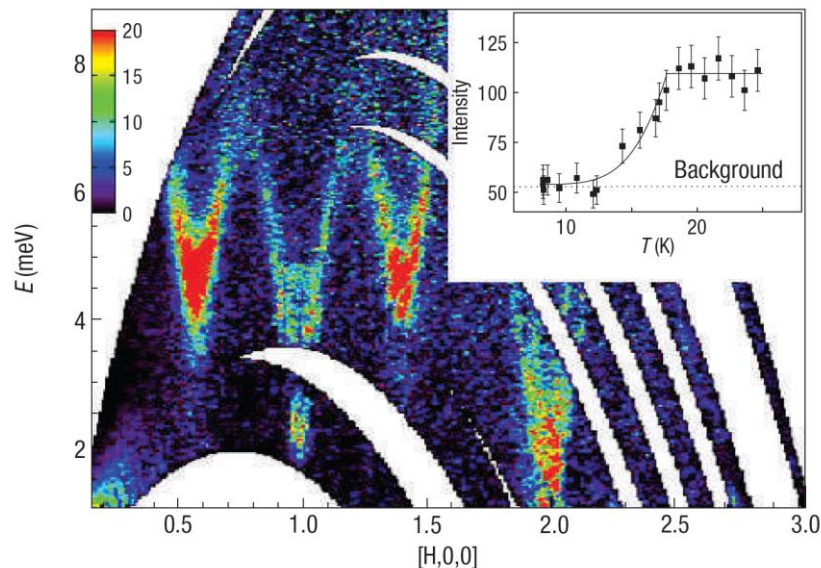
ω_n, ω_n' フェルミオン松原振動数

ν_m ボゾン松原振動数

有効相互作用が必要

$$\chi(\mathbf{q}, \omega)$$

例：
スピン波励起

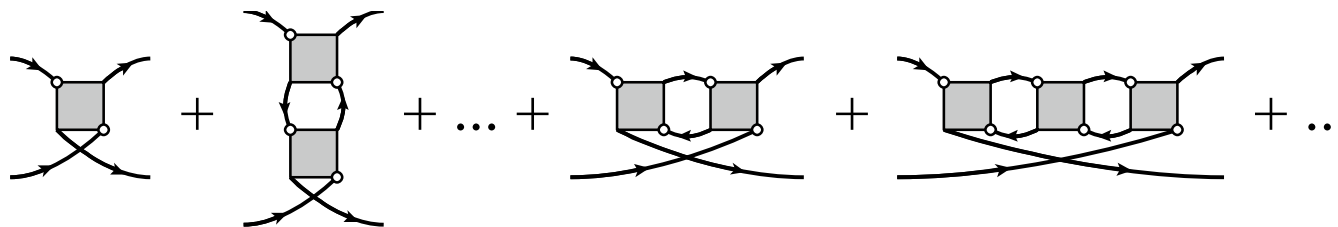


中性子非弾性散乱

URu_2Si_2
Wiebe et al. 2007

有効相互作用 \sim 有効相互作用

テンソル積



PROBLEM II

メモリ容量、計算時間

$$\Gamma(i\omega_n, i\omega_{n'}; i\nu_m)$$

We will show...

- Two problems are “*two sides of the same coin*”



- Solution to

- Problem I (analytical continuation)

スパースモデリング = ノイズ除去、情報抽出

- Problem II (two-particle objects)

実時間と虚時間の中間表現 = 情報圧縮

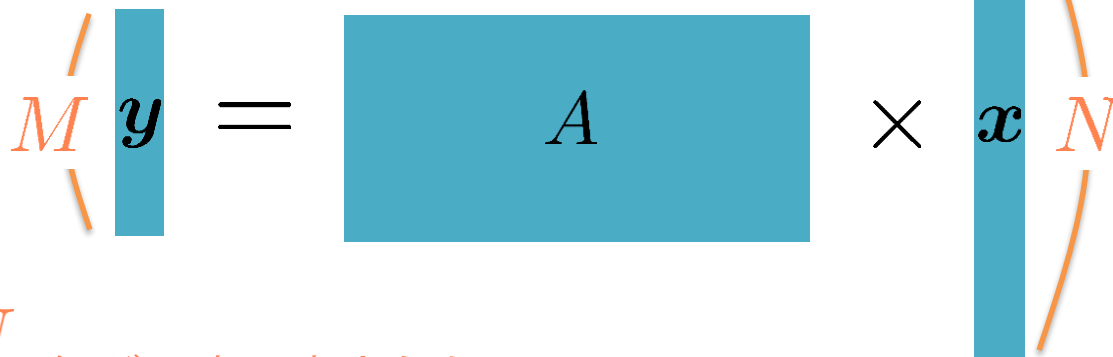
SOLUTION to problem 1

Sparse-Modeling (SpM) Analytical Continuation

JO, Ohzeki, Shinaoka, Yoshimi, arXiv:1702.03056

スパースモデリング (SpM)

$$y = Ax$$


$$M \mathbf{y} = A \times \mathbf{x} N$$

$M < N$
劣決定系

解が一意に定まらない



スパース性

「 x の N 個の成分の内、ほとんどはゼロ」



解析接続 $G = K\rho$

スパース性

||

「ノイズの影響を受けていない真の情報は少ない」

スパース性は基底依存

Q. ρ がスパースになる基底は何か？

A.

$$\rho' = V^t \rho \quad G' = U^t G$$

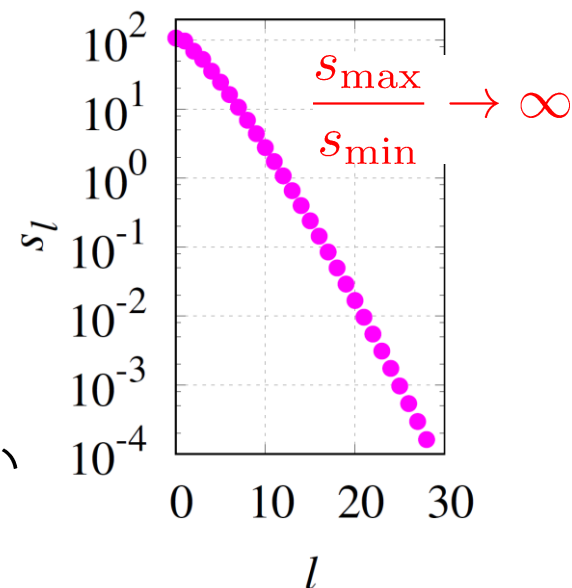
特異値分解

$$K = U S V^t$$

∴ K は悪性な行列 (ill-conditioned matrix)

$$\begin{aligned} \chi^2(\rho) &= \frac{1}{2} \|G - K\rho\|_2^2 \\ &= \frac{1}{2} \|G' - S\rho'\|_2^2 \end{aligned}$$

ρ' のうち、特異値の小さい基底は G' に影響しない



スパース性

$$F(\boldsymbol{\rho}') \equiv \frac{1}{2} \|\mathbf{G}' - S\boldsymbol{\rho}'\|_2^2 + \lambda \|\boldsymbol{\rho}'\|_1$$

L1ノルム

$$\|\boldsymbol{\rho}'\|_1 \equiv \sum_i |\rho'_i|$$

LASSO型最適化問題
(Least Absolute Shrinkage of Selection Operators)
R. Tibshirani, *J. R. Stat. Soc. B* 58, 267 (1996)

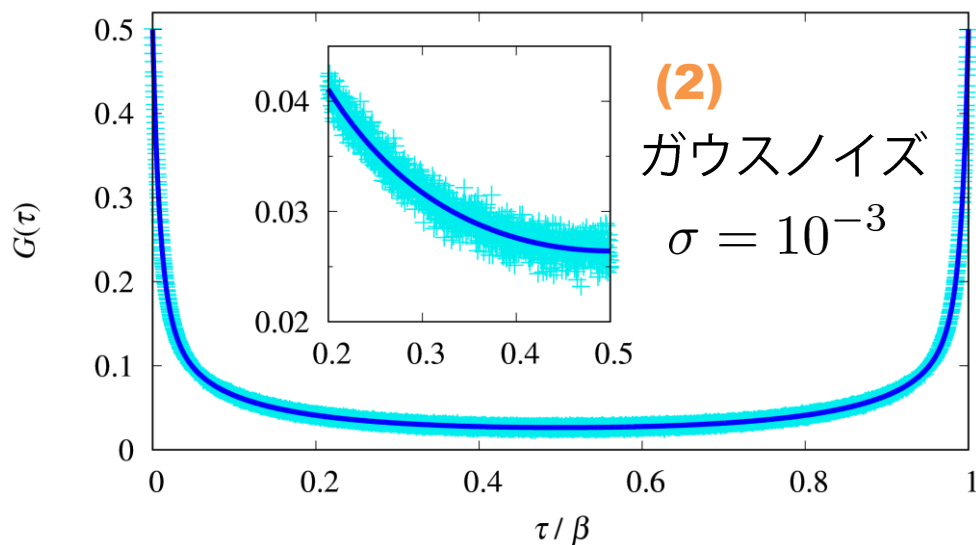
拘束条件の下で F を最小化

$$\begin{array}{ll} \text{非負性} & \text{総和則} \\ \rho_i \geq 0, & \sum_i \rho_i = 1 \end{array}$$

(注：元の基底)

ADMMアルゴリズム (alternating direction method of multipliers)
Boyd et al., *Foundations and Trends in Machine Learning* 3, 1 (2011)

$G(\tau)$



M=4000点

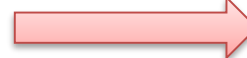
(通常はQMCで計算)

(1)

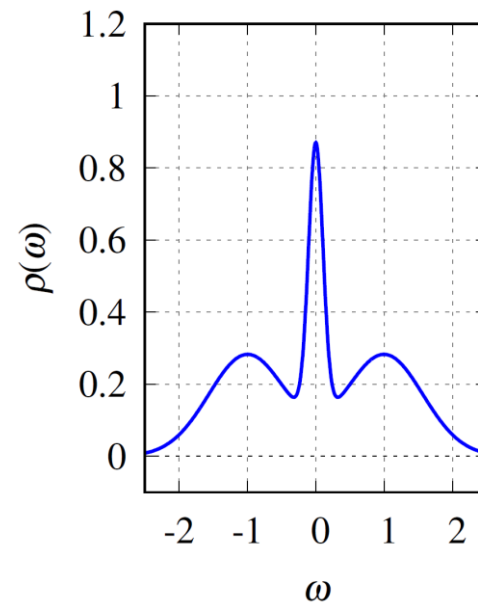
$$G = K\rho$$



解析接続



ρ



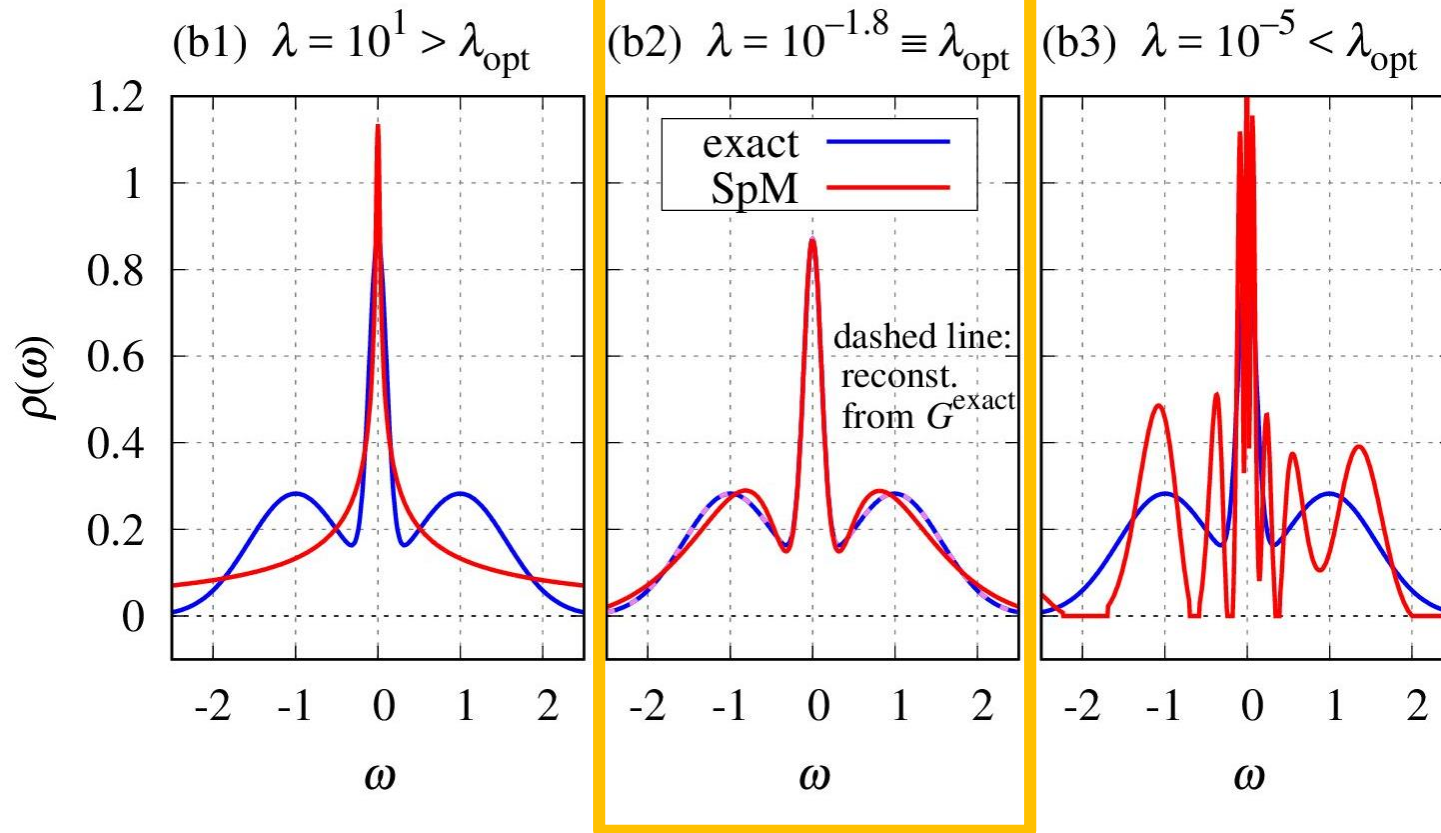
正則化パラメーター

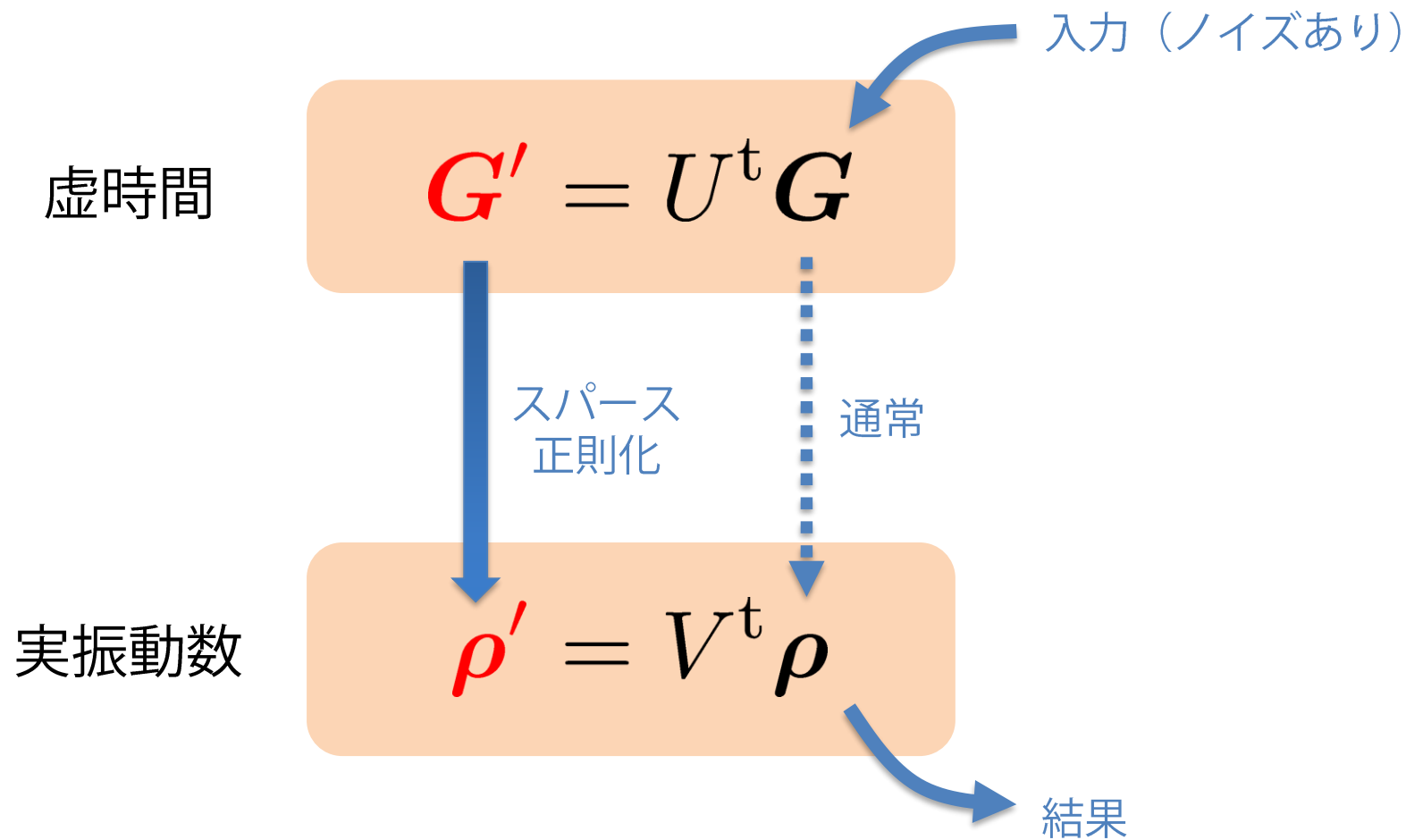
λ

強すぎ

最適

弱すぎ





$$G' = U^t G$$

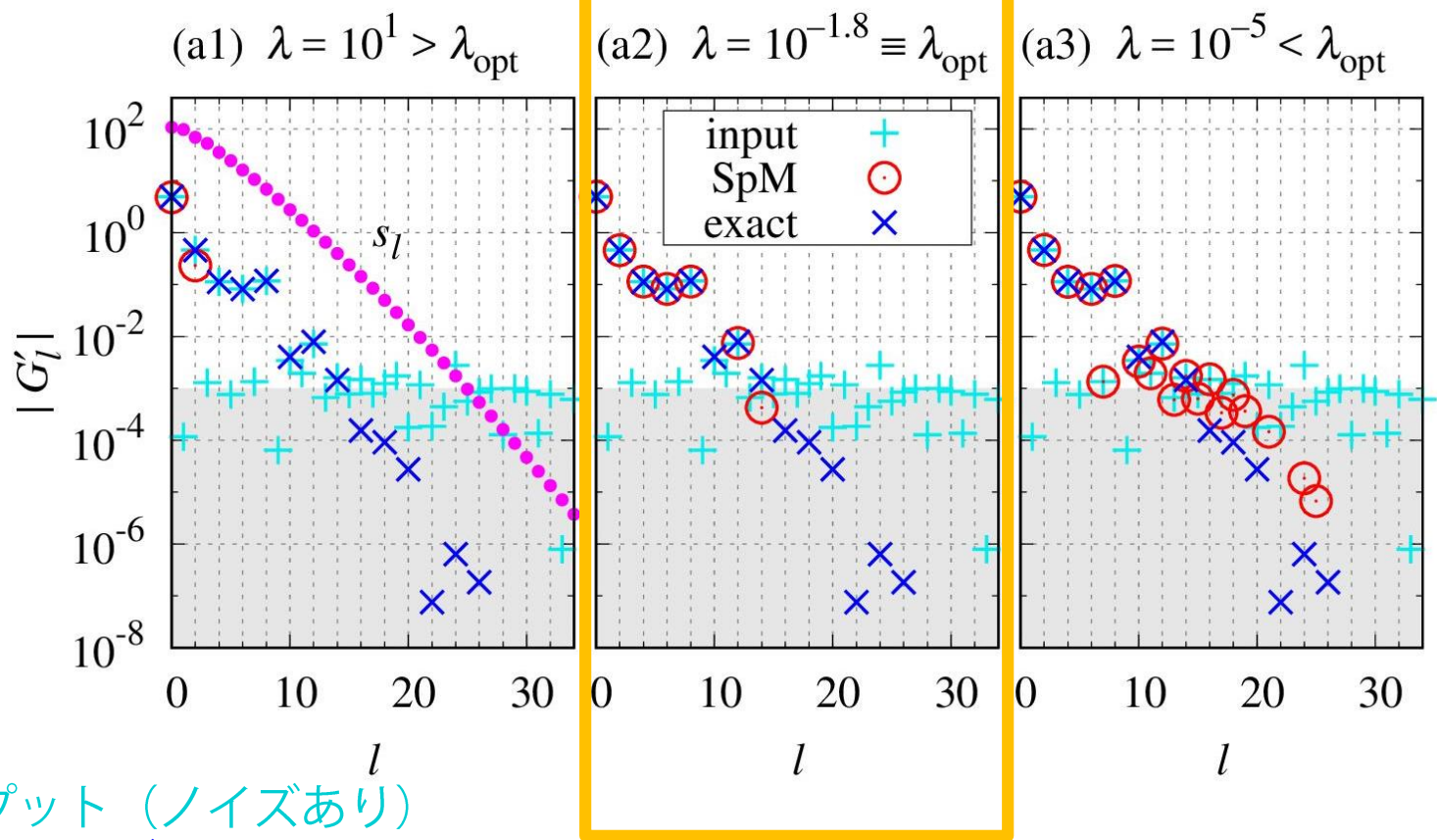
正則化パラメーター

λ

強すぎ

最適

弱すぎ

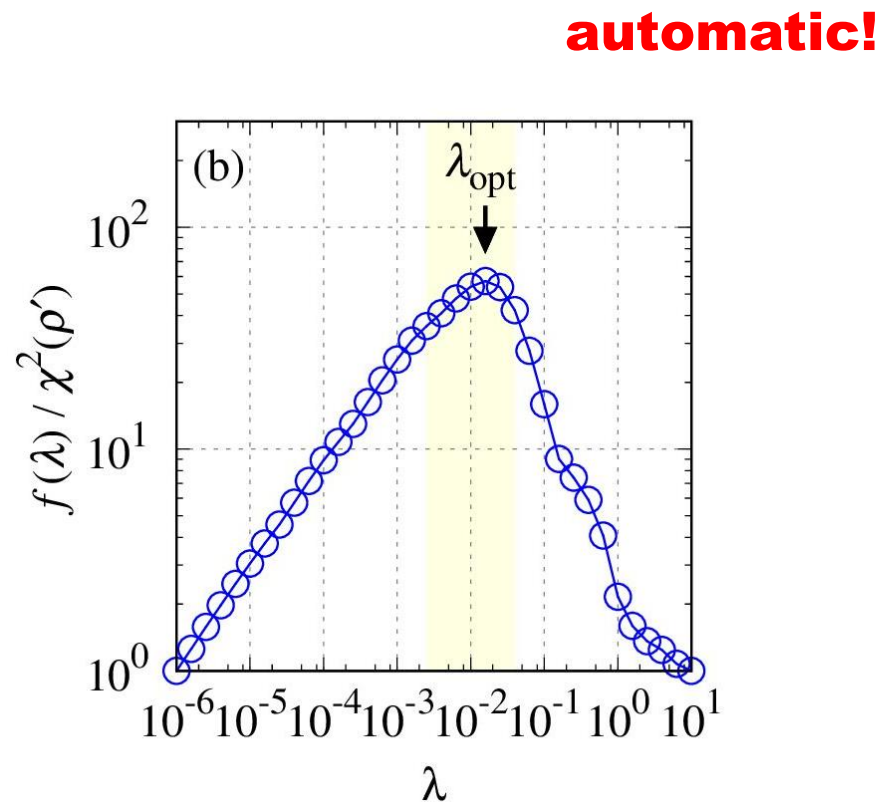
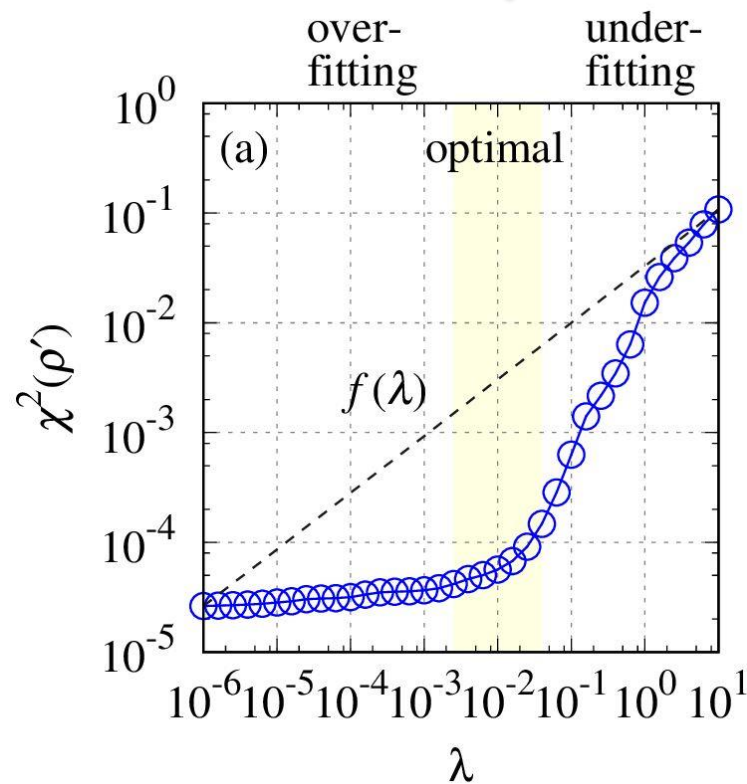


インプット (ノイズあり)
厳密 (ノイズなし)
結果

正則化パラメーター λ の決定

For a given λ

$$\min_{\rho'} \left\{ \frac{1}{2} \|G' - S\rho'\|_2^2 + \lambda \|\rho'\|_1 \right\} \quad \text{subj. to constraints}$$



✓ スパースモデリング (SpM) 解析接続法

1. 特異値分解：効率の良い基底へ変換
2. L1正則化：有意な情報を抽出（基底選択）

– 手法として

- ノイズに強い、パラメーターフリー
- 悪性の(ill-conditionedな)逆問題の一般的解法

– 根本的な視点

- 虚時間データがどれだけ情報を持っているか

Our code will be available soon on [GitHub](#)

SOLUTION to problem 11

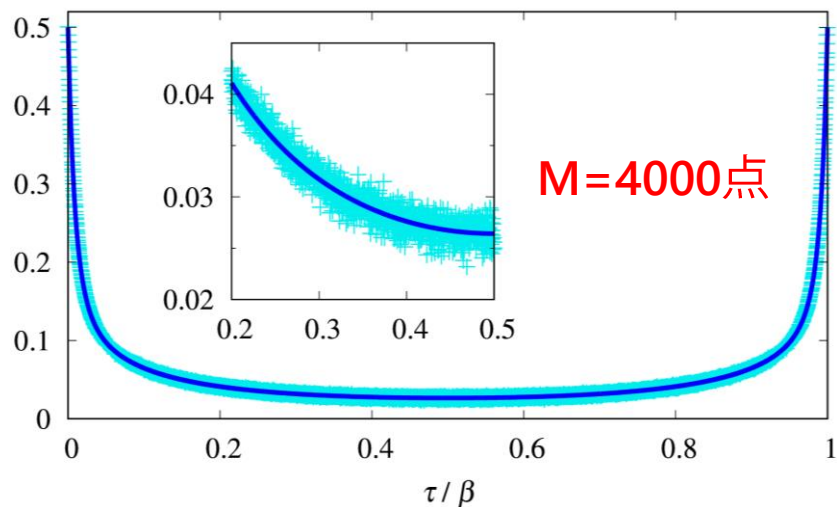
Intermediate Representation (IR)

Shinaoka, JO, Ohzeki, Yoshimi, arXiv:1702.03054

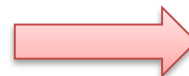
あらためてデータを見てみる

元の虚時間データ

$$G(\tau)$$

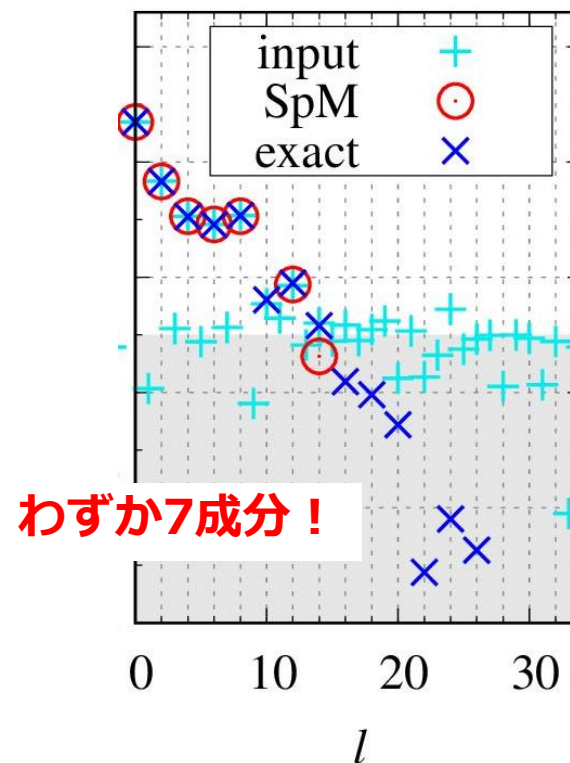


基底変換



変換後

$$G' = U^t G$$



$$G' = U^t G$$

「情報圧縮に使えるそう」

$$G(\tau) = \int_{-\omega_{\max}}^{\omega_{\max}} d\omega K_{\pm}(\tau, \omega) \rho(\omega)$$

$$K_{\pm}(\tau, \omega) = \frac{e^{-\tau\omega}}{1 \pm e^{-\beta\omega}}$$

$$K(\tau, \omega) = \sum_{l=0}^{\infty} s_l u_l(\tau) v_l(\omega)$$

$$\Lambda \equiv \beta\omega_{\max} \text{ 無次元パラメーター}$$

↓ 離散化

$$G = K\rho$$

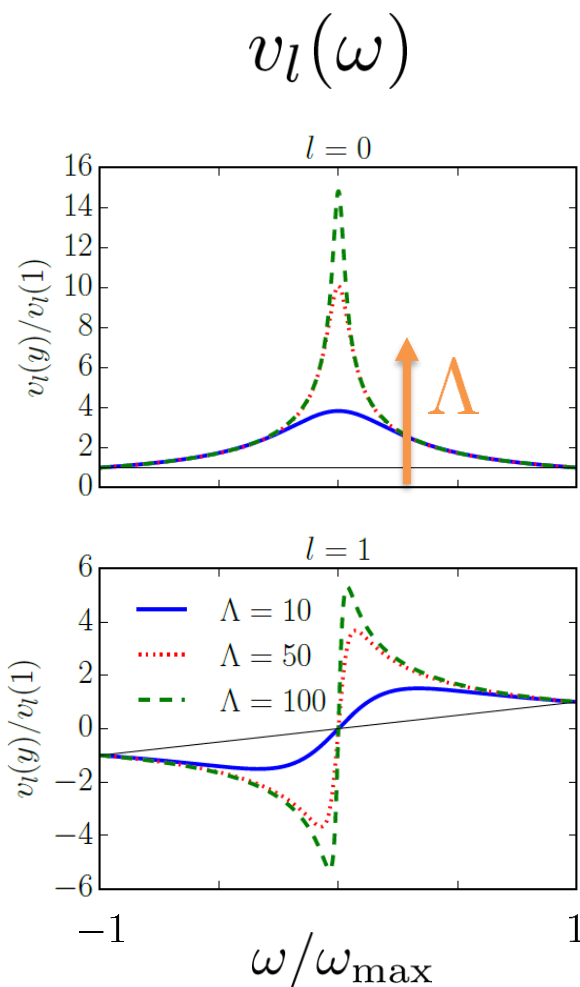
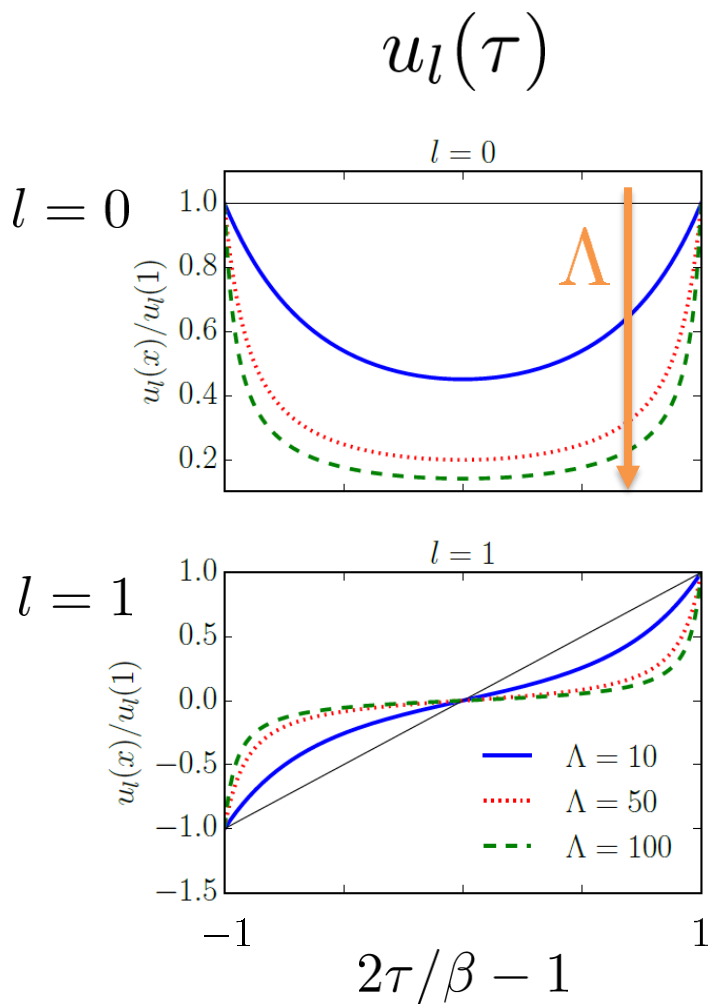
SVD



$$K = USV^t$$

↑ 連続極限

新しい直交基底



コントロール
パラメーター

$$\Lambda \equiv \beta\omega_{\max}$$

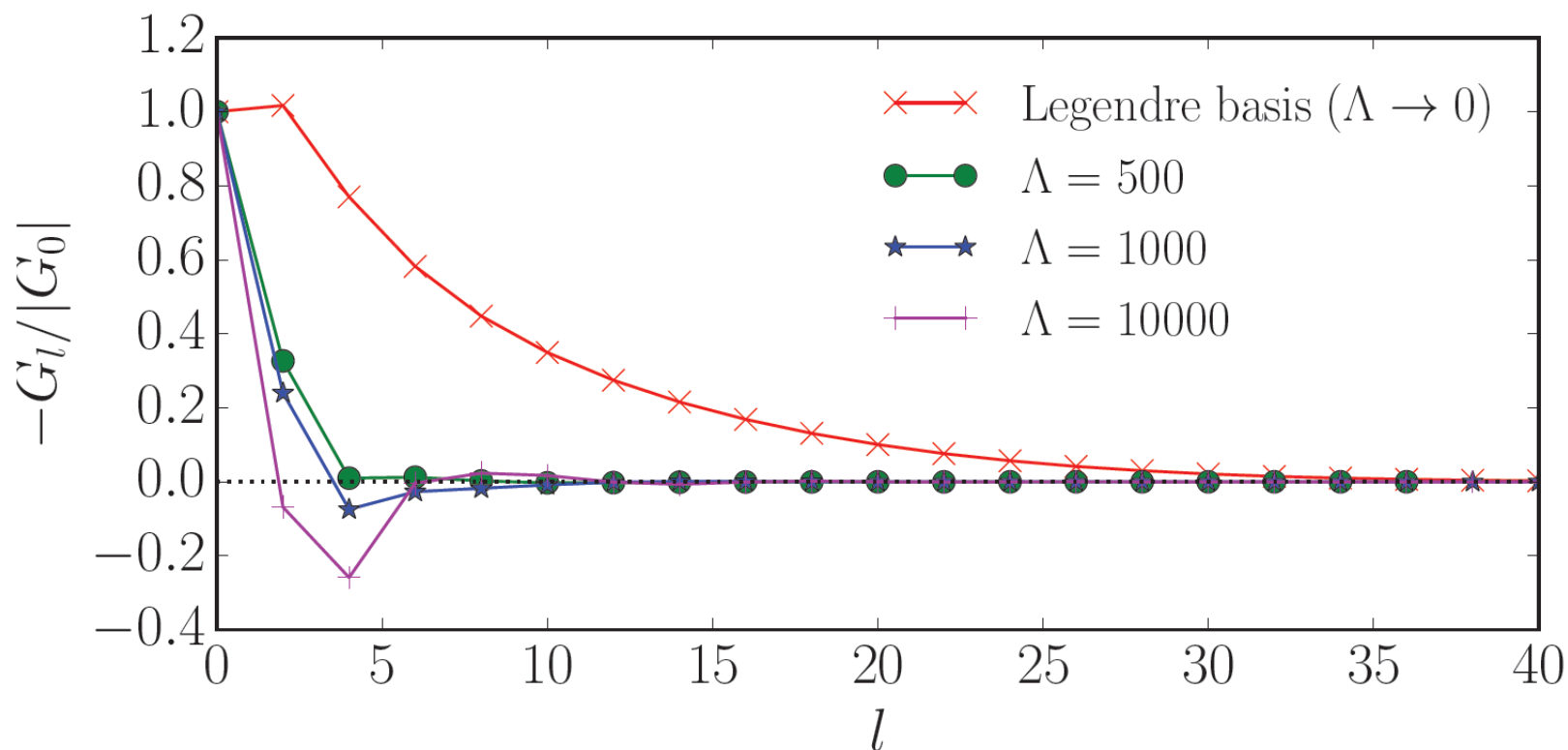
灰色：
ルジャンドル多項式

**$\Lambda \rightarrow 0$ で
ルジャンドル多項式
に一致！**

(高温極限)

$$G(\tau) \propto \sum_{l=0}^{\infty} G_l u_l(x)$$

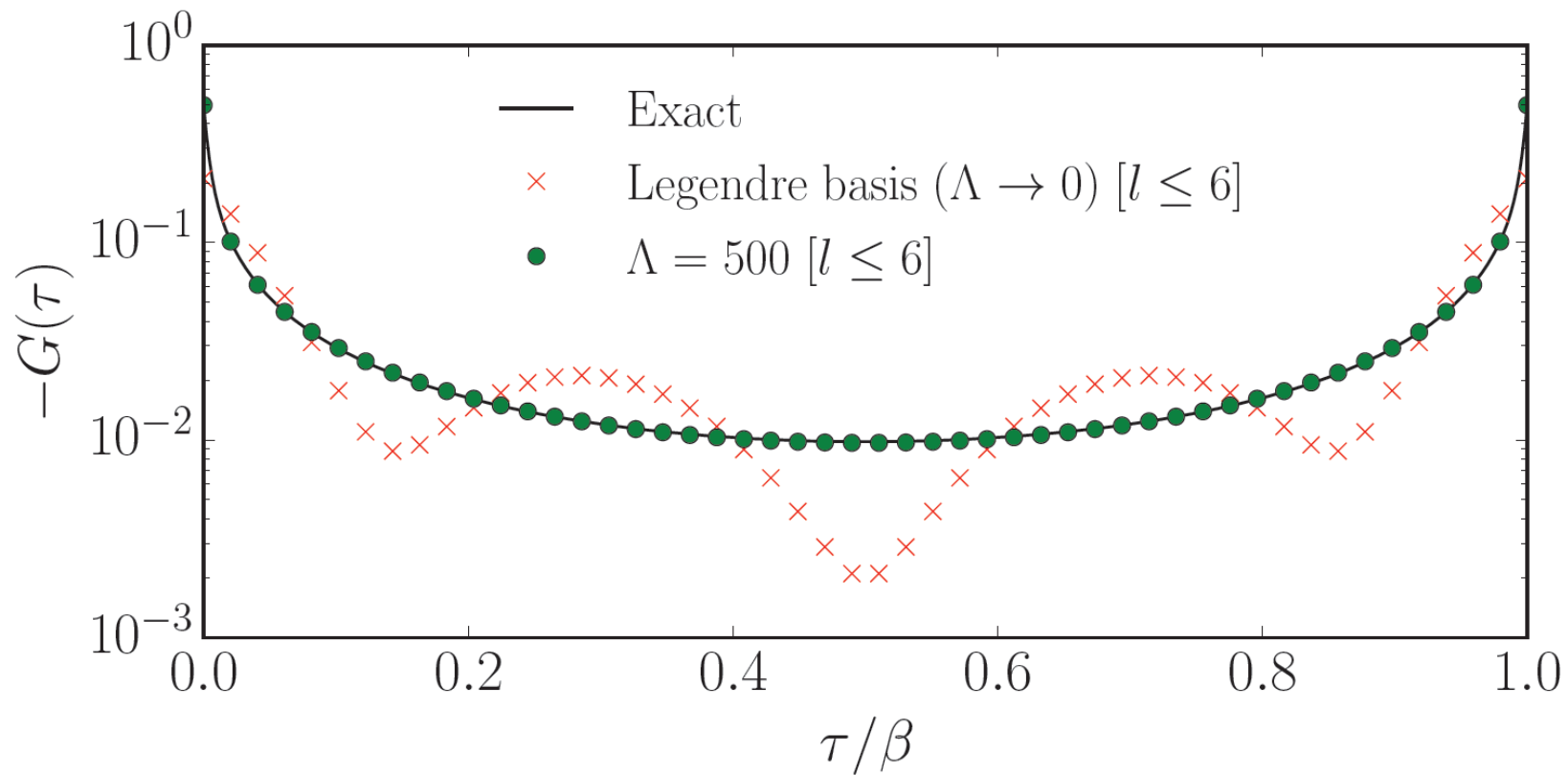
わずか5, 6要素で十分!



c.f. フーリエ表現ではベキ減衰
ルジャンドル展開 [Boehnke et al. 2011](#)

元の関数を再現できるか確認

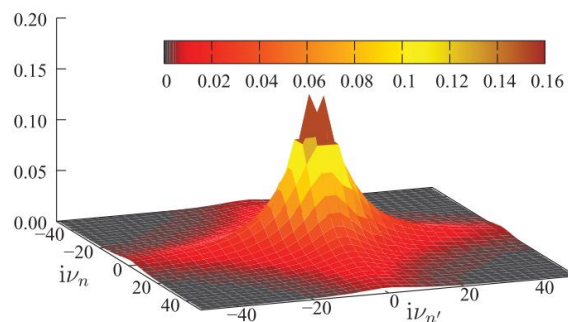
$$G(\tau) \stackrel{?}{=} \sum_{l=0}^{l_{\text{cutoff}}} G_l u_l(x)$$



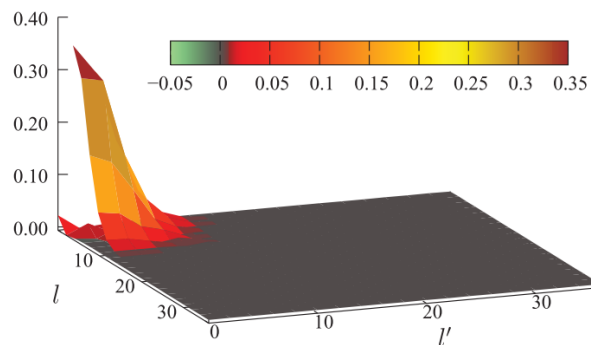
$$\chi(i\nu_n, i\nu_{n'}; i\omega_m) \rightarrow \chi_{ll'}(i\omega_m)$$

過去の研究 (Boehnke et al. 2011)

振動数



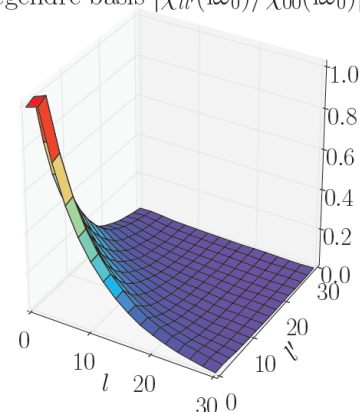
Legendre



SVD基底

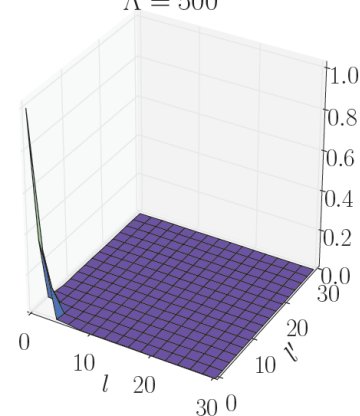
$\Lambda = 0$
(Legendre)

Legendre basis $|\tilde{\chi}_{ll'}(i\omega_0)/\tilde{\chi}_{00}(i\omega_0)|$



$\Lambda = 500$

$\Lambda = 500$



Lehmann表示 (basic equation)

$$G(i\omega_n) = \int_{-\infty}^{\infty} d\omega \frac{1}{i\omega_n - \omega} \rho(\omega) \xrightarrow{\text{フーリエ変換}} G(\tau)$$



ここ

SVD

$$K = USV^t$$

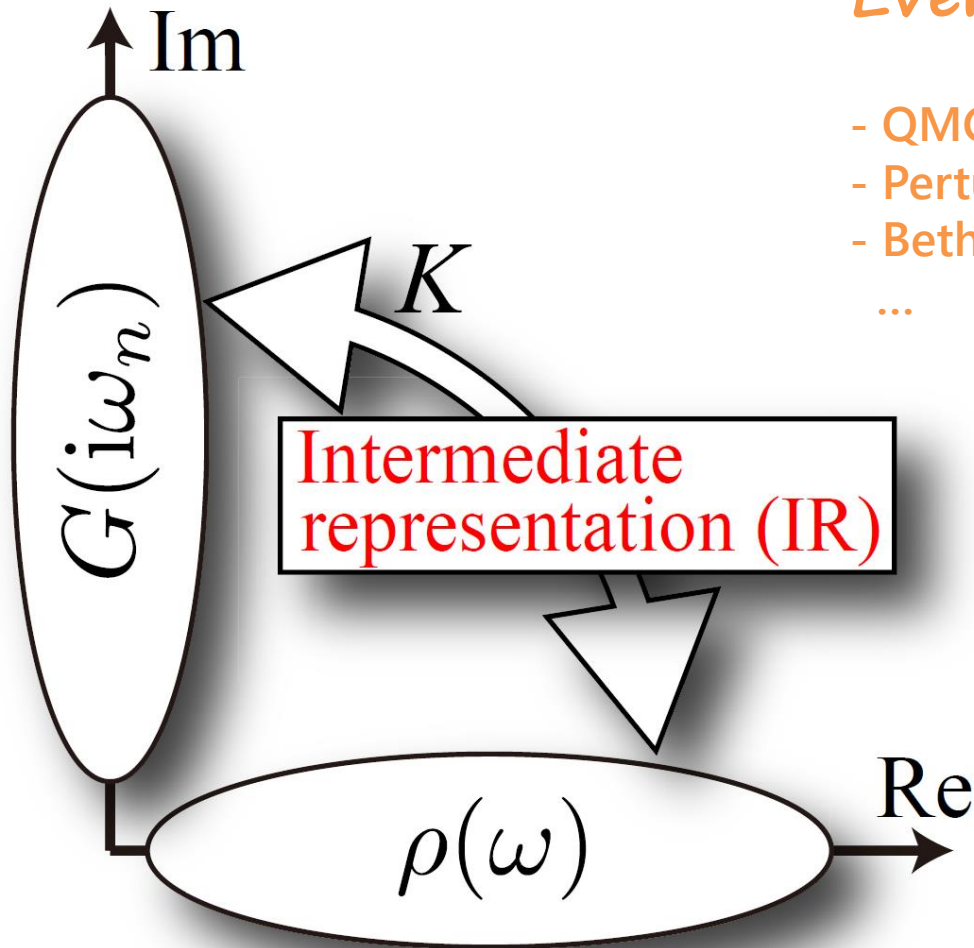
c.f. SV truncation [Creffield et al. 1995](#)
Bryan method in MaxEnt [Bryan 1990](#)



スパースモデリング
= 本質を抜き出す

Everything in IR basis!

- QMC measurement
- Perturbative expansion
- Bethe-Salpeter equation
- ...



- *Two problems in quantum many-body calculations*
 - I. 解析接続
 - II. 多体動的相関
- *Our solution*
 - カーネルのSVD
 - L1正則化による基底選択



スパースモデリングで本質を見抜く