

Stochastic Analytical Inference

References

Unpublished [arXiv:cond-mat/0403055]

PRE**81**, 056701 (2010) [arXiv:0912.5204]

大野浩史

文献紹介 2015年5月29日

概要

- スペクトル関数を stochastic に求める方法のひとつを提案
 - Stochastic Analytical Inference (SAI)
- SAIで導入する仮想的な物理系の平均場近似が最大エントロピー法 (MEM) と同一
- MEMとSAIを比較
 - SAI は少なくとも MEM と同じくらいよい
 - 鋭い特徴を持つスペクトルには SAI の方がよいかもしれない

問題設定

- 虚時間相関関数からスペクトル関数を求めたい

$$G(\tau) = \int A(\omega) K(\tau, \omega) d\omega \quad \longrightarrow \quad A(\omega)$$

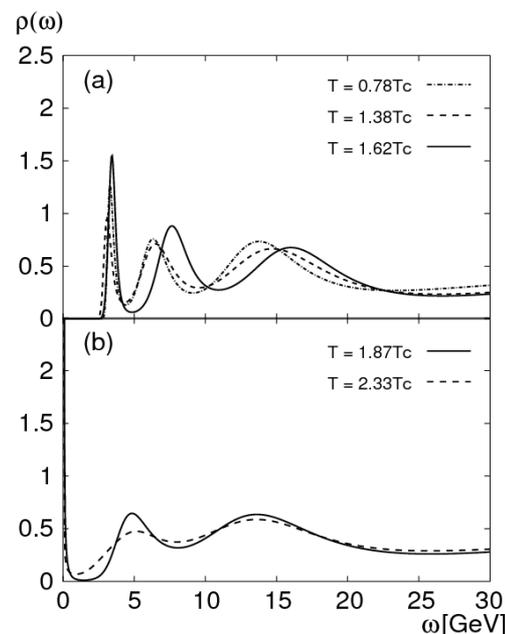
↑ ↑ ↑
相関関数 スペクトル関数 カーネル

e.g. 有限温度QCDの場合

$$K(\tau, \omega) = \frac{\cosh(\omega(1/2T - \tau))}{\sinh(\omega/2T)}$$

e.g. チャーモニウムスペクトル関数

M. Asakawa and T. Hatsuda (2004)

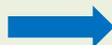


単純な方法

- 線型方程式を解く

$$A_j = A(\Delta\omega \cdot j)\Delta\omega$$

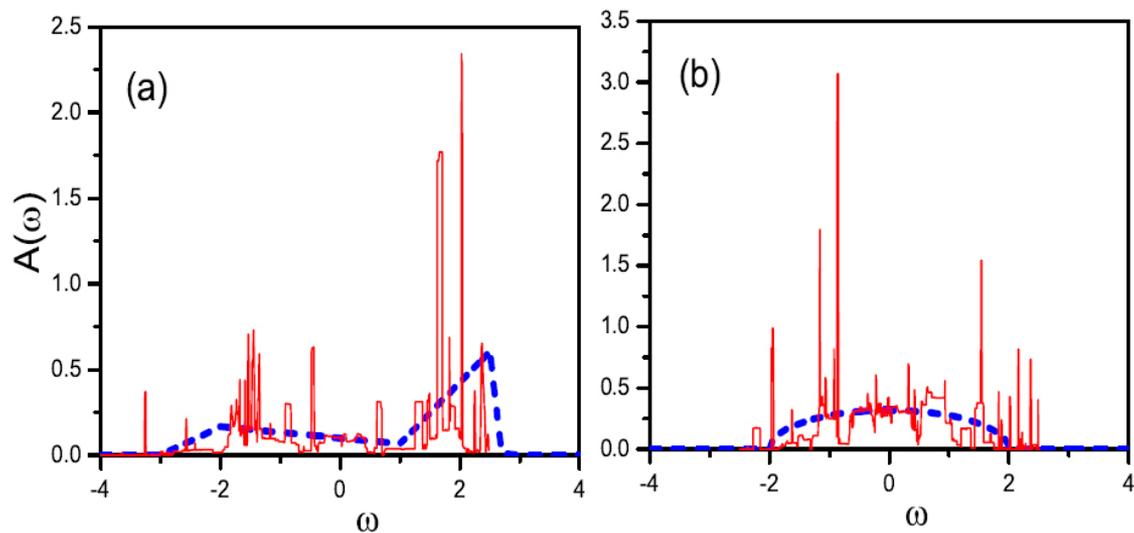
$$G_k = G(\Delta\tau \cdot k)$$



$$A_j = \sum_k K_{jk}^{-1} G_k \text{ を解く}$$

$$\text{または、} \chi^2 = \|K\vec{A} - \vec{G}\|^2 \text{ を最小化}$$

- K: 悪条件
- Ill-posed



最大エントロピー法 (MEM) : 1

- ベイズの定理

尤度関数: 証拠(データ) G をみて前提条件が A であったと推測する尤もらしさ

事前確率: 証拠(データ) G がいない場合の A が知られている確率

$$P[A|\bar{G}] = \frac{P[\bar{G}|A]P[A]}{P[G]}$$

証拠 = データ

事後確率: 証拠(データ) G を考慮した場合の A が知られている確率

最大エントロピー法 (MEM) : 2

- エントロピー

$$S[A] = - \int d\omega A(\omega) \ln \left(\frac{A(\omega)}{D(\omega)} \right) \longrightarrow Q[A] = \frac{1}{2} \chi^2[A] - \alpha S[A]$$

regularization parameter

default model: 事前に知りうる情報

$$P[\bar{G}|A] = \frac{1}{Z_1} \exp \left(-\frac{1}{2} \chi^2[A] \right) \quad Z_1 = \int \mathcal{D}\bar{G} e^{-\chi^2[A]/2}$$

$$P[A] = \frac{1}{Z_2} \exp(\alpha S[A]) \quad Z_2 = \int \mathcal{D}A e^{\alpha S[A]}$$

$$P[A|\bar{G}] = \frac{P[\bar{G}|A]P[A]}{P[\bar{G}]} = \frac{e^{-Q[A]}}{Z_1 Z_2 P[\bar{G}]}$$

$$P[\bar{G}] = \int \mathcal{D}A P[\bar{G}|A]P[A] = \frac{\int \mathcal{D}A e^{-Q[A]}}{Z_1 Z_2}$$

Q 最小化
→ P[A|G] 最大化

最大エントロピー法 (MEM) : 3

- Regularization parameter α の消去

$$P[\alpha|\bar{G}] = P[\alpha] \int \mathcal{D}A P[\bar{G}|A, \alpha] P[A|\alpha] / P[\bar{G}]$$
$$= \frac{P[\alpha]}{Z_1 Z_2 P[\bar{G}]} \int \mathcal{D}A e^{-Q[A]}$$

$$P[\bar{G}] = \int d\alpha \frac{P[\alpha] \int \mathcal{D}A e^{-Q[A]}}{Z_1 Z_2} \quad P[\alpha] \sim \text{const. or } \frac{1}{\alpha}$$

$$(1) \quad \max_{\alpha} \{P[\alpha|\bar{G}]\} = P[\alpha^*|\bar{G}] \longrightarrow \alpha^*$$

$$(2) \quad \langle A \rangle = \int d\alpha P[\alpha|\bar{G}] \hat{A}_{\alpha}$$

Stochastic analytic continuation

- 基本的アイデア

- スペクトル関数 → デルタ関数の重ね合わせ

$$A(\omega) = \sum_i A_i \delta(\omega - \omega_i)$$

- A_i と ω_i を適当な確率分布に従って更新していく
- 最後に求めたすべての解について統計平均をとる

- 問題点

- 適切な解を選択する方針が不明確
- 平均値が最も尤もらしい解に収束する保障がない

Beach の方法

- 次の写像 $\phi : \mathbb{R} \mapsto [0, 1]$ を考える

$$\phi(\omega) = \frac{1}{\mathcal{N}} \int_{-\infty}^{\omega} D(\nu) d\nu \quad \text{正定値、スペクトル関数と同じ規格化}$$

- スペクトル関数の規格化条件 ($K(0, \omega) = 1$ を仮定)

$$1 = \frac{1}{\mathcal{N}} \int d\omega A(\omega) = \int d\phi(\omega) \frac{A(\omega)}{D(\omega)} = \int_0^1 dx n(x) \quad n(x) = \frac{A(\phi^{-1}(x))}{D(\phi^{-1}(x))}$$

ハミルトニアン:

$$\frac{1}{2} \chi^2[A] = H[n(x)] = \int_0^{\beta} \frac{d\tau}{\sigma(\tau)^2} \left| \int_0^1 dx \hat{K}(\tau, x) n(x) - \bar{G}(\tau) \right|^2 \quad \hat{K}(\tau, x) = K(\tau, \omega)$$

$$\langle n(x) \rangle = \frac{1}{Z} \int \mathcal{D}n \, n(x) e^{-H[n]/\alpha}$$
$$\int \mathcal{D}n = \int_0^{\infty} \left(\prod_x dn(x) \right) \Theta(n) \delta \left(\int_0^1 dx n(x) - 1 \right) \quad \Rightarrow \quad \langle A(\omega) \rangle = \langle n(\phi(\omega)) \rangle D(\omega)$$

近似解

$$H[n(x)] = \int_0^1 dx \epsilon(x) n(x) + \frac{1}{2} \int_0^1 dx dy V(x, y) n(x) n(y)$$

$$\epsilon(x) = - \int_0^\beta \frac{d\tau}{\sigma(\tau)^2} \bar{G}(\tau) \hat{K}(\tau, x) \quad V(x, y) = V(y, x) = \int_0^\beta \frac{d\tau}{\sigma(\tau)^2} \hat{K}(\tau, x) \hat{K}(\tau, y)$$

- 自由場の場合

$$\bar{n}(x) = e^{-(\epsilon(x) - \mu)/\alpha} : \text{Boltzmann 分布}$$

- 平均場近似

$$H_{\text{MF}} = \int_0^1 dx E(x) n(x) + \text{const.} \quad E(x) = \epsilon(x) + \int_0^1 dy V(x, y) \bar{n}(y)$$



$$\bar{n}(x) = e^{\mu/\alpha} \exp \left[- \left(\epsilon(x) + \int_0^1 dy V(x, y) \bar{n}(y) \right) / \alpha \right]$$

MEMとの比較: 1

- MEM場合

- 規格化条件 $\mathcal{N} = \int d\omega A(\omega)$

→ $S[A, \Gamma] = - \int d\omega A \ln(A/D) + \Gamma \int d\omega (A - D)$ Lagrange multiplier $\Gamma = 1 + \mu/\alpha$

- $Q[A] = \frac{1}{2} \chi^2[A] - \alpha S[A]$ 最小化 $\psi(\tau) = \int d\omega K(\tau, \omega) A(\omega) - \bar{G}(\tau)$

→ $0 = \frac{\delta Q[A, \mu]}{\delta A(\omega)} = \int_0^\beta d\tau K(\tau, \omega) \psi(\tau) - \alpha \left[-\ln \left(\frac{A(\omega)}{D(\omega)} \right) + \mu/\alpha \right]$

→ $\bar{A}(\omega) = e^{\mu/\alpha} D(\omega) \exp \left[-\frac{1}{\alpha} \int_0^\beta \frac{d\tau}{\sigma(\tau)^2} \psi(\tau) K(\tau, \omega) \right]$

Stochastic アプローチの平均場解と一致!

MEMとの比較: 2

- エントロピー (平均場の場合)

$$S[\bar{n}] = - \int_0^1 dx \bar{n}(x) \ln \bar{n}(x) = - \int d\omega \bar{A}(\omega) \ln \left(\frac{\bar{A}(\omega)}{D(\omega)} \right) = S[\bar{A}]$$

- 自由エネルギー

$$FN = H[\bar{n}] - \alpha S[\bar{n}] - \mu \mathcal{N} = \frac{1}{\chi^2} [\bar{A}] - \alpha S[\bar{A}] - \mu \mathcal{N} = Q$$

MEMでQを最小化



Stochastic アプローチの平均場解における自由エネルギーを最小化

Regularization parameter α の消去 : 1

- MEMの場合と同様に、

$$P[\bar{G}|n] = \frac{1}{Z'} e^{-H[n]/\alpha} \quad Z' = \int \mathcal{D}\bar{G} e^{-H[n]/\alpha}$$

$$P[n] = \Theta(n) \delta \left(\int_0^1 dx n(x) - 1 \right)$$

$$P[\bar{G}] = \int \mathcal{D}n \frac{1}{Z'} e^{-H[n]/\alpha} = \frac{Z}{Z'}$$


$$P[n|\bar{G}] = \frac{P[\bar{G}|n]P[n]}{P[\bar{G}]} = \Theta(n) \delta \left(\int_0^1 dx n(x) - 1 \right) \frac{1}{Z} e^{-H[n]/\alpha}$$

Regularization parameter α の消去 : 2

$$P[\alpha|\bar{G}] = P[\alpha] \int \mathcal{D}n P[\bar{G}|n, \alpha] P[n|\alpha] / P[G]$$
$$\sim P[\alpha] \alpha^{-N/2} \int \mathcal{D}n e^{-H[n]/\alpha} \propto Z$$

➡ 分配関数の計算が必要！

$$Z = \int dE \rho(E) e^{-E/\alpha}$$

← 状態密度

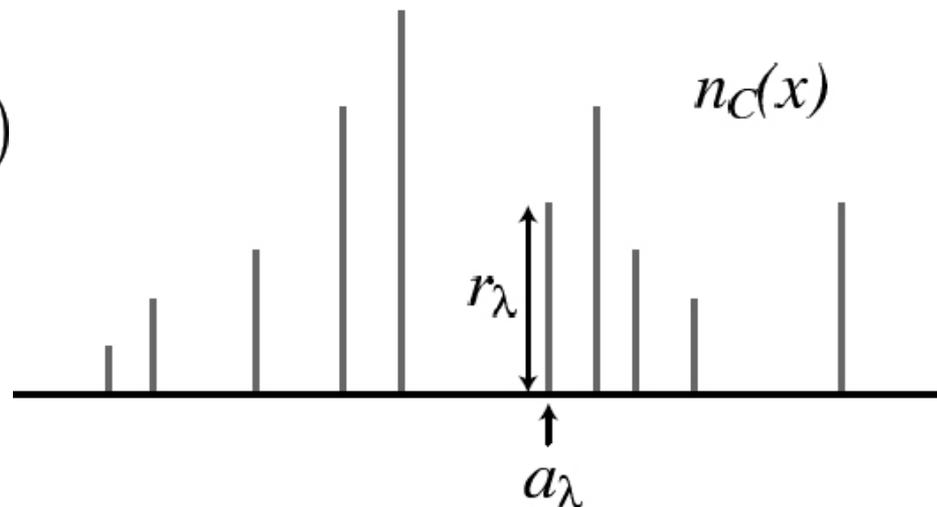
➡ 状態密度の計算が必要！

Wang-Landau法等

シミュレーションの方法

- 配位

$$n_C(x) = \sum_{\gamma} r_{\gamma} \delta(x - a_{\gamma})$$

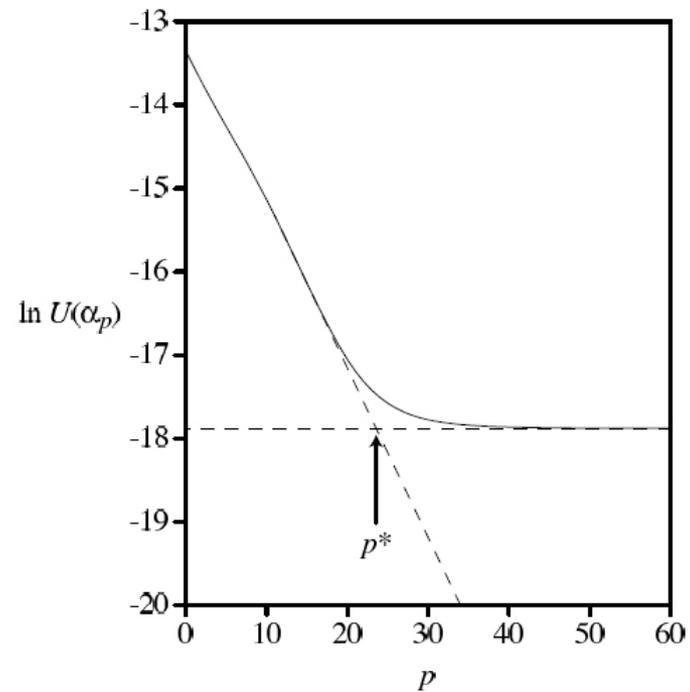
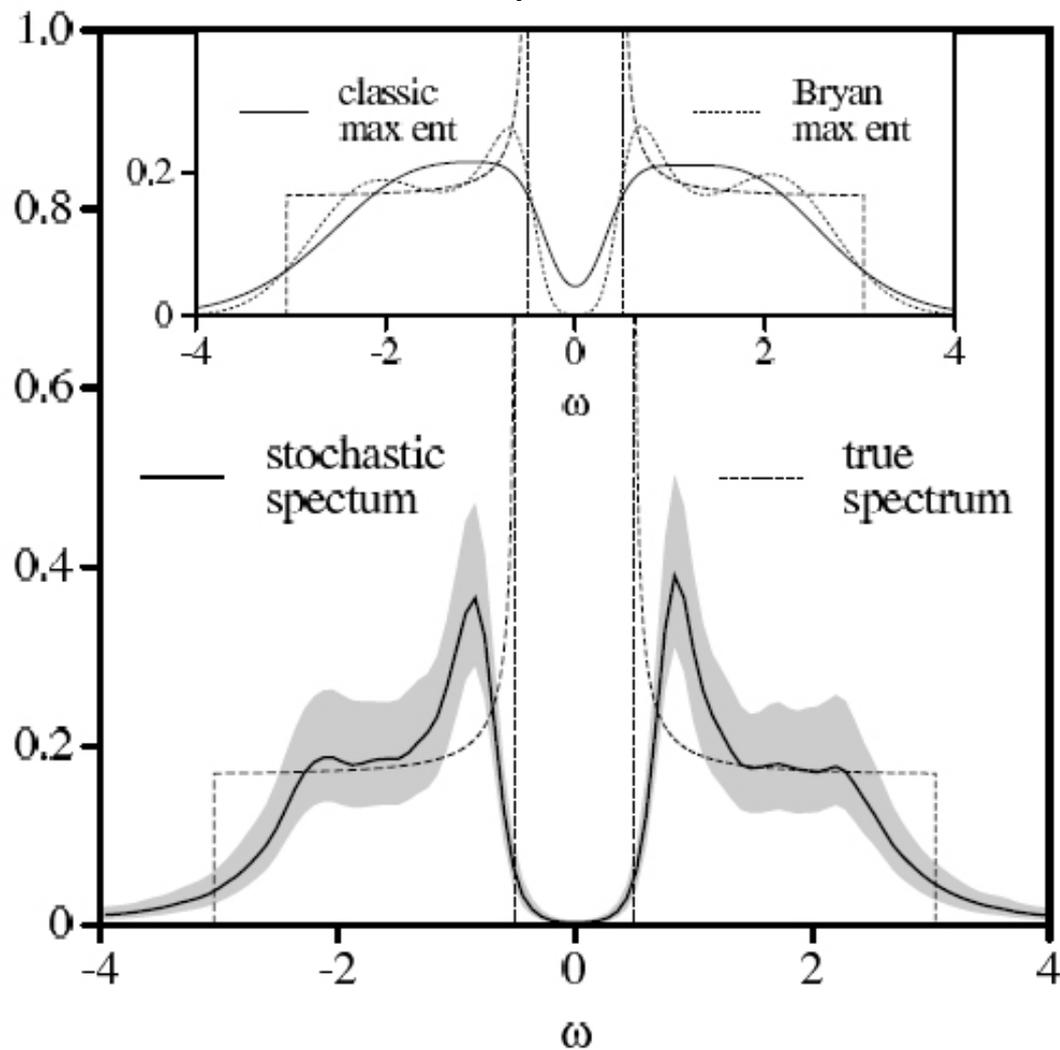


- 配位の更新方法

- デルタ関数のシフト
- $\sum_{\gamma} r_{\gamma} = 1$ を保ちつつ任意の2つの留数を変更
- 上の操作をn個の留数に拡張することも可
- $P = \min\{1, e^{-\Delta H[n]/\alpha}\}$ の確率で更新

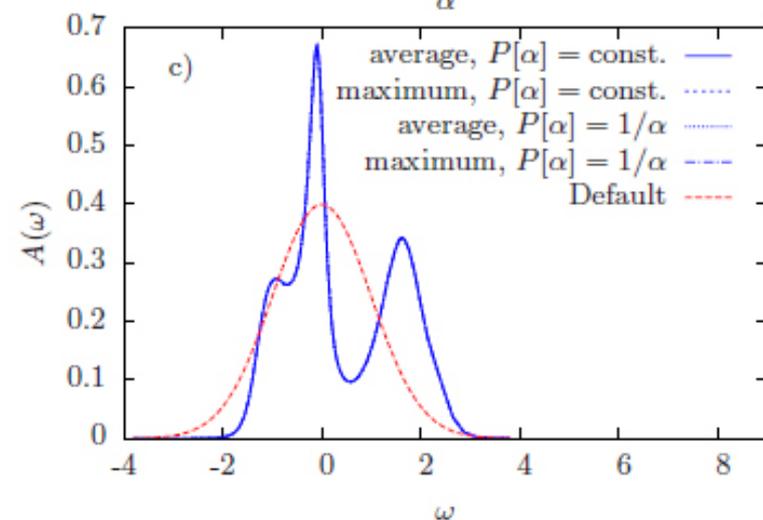
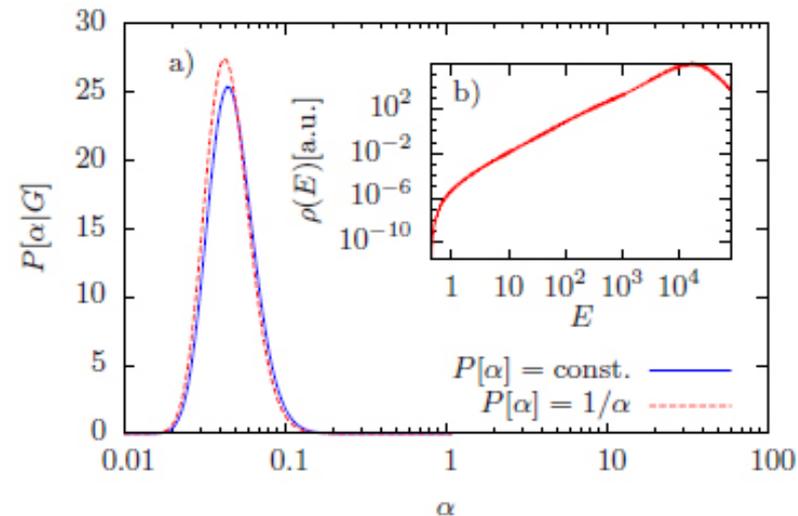
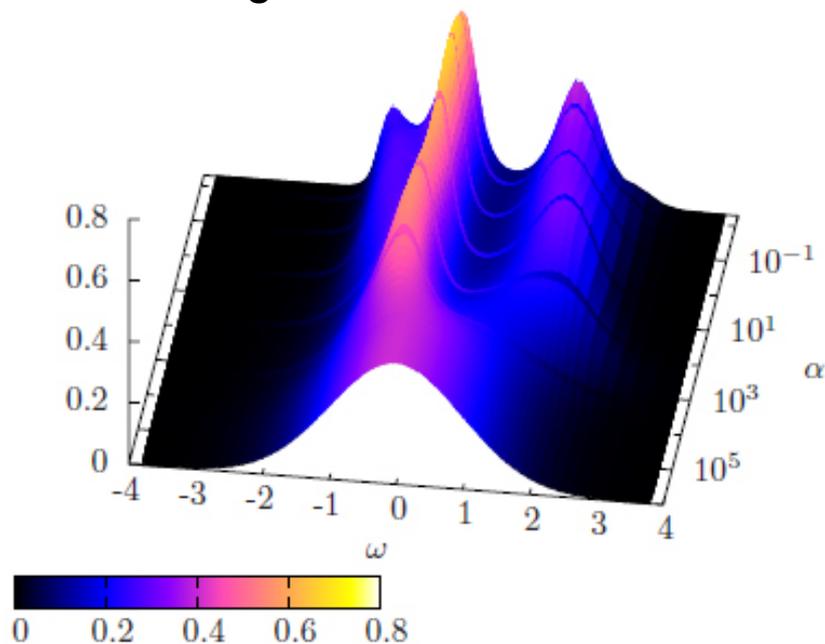
結果1

BCS superconductor

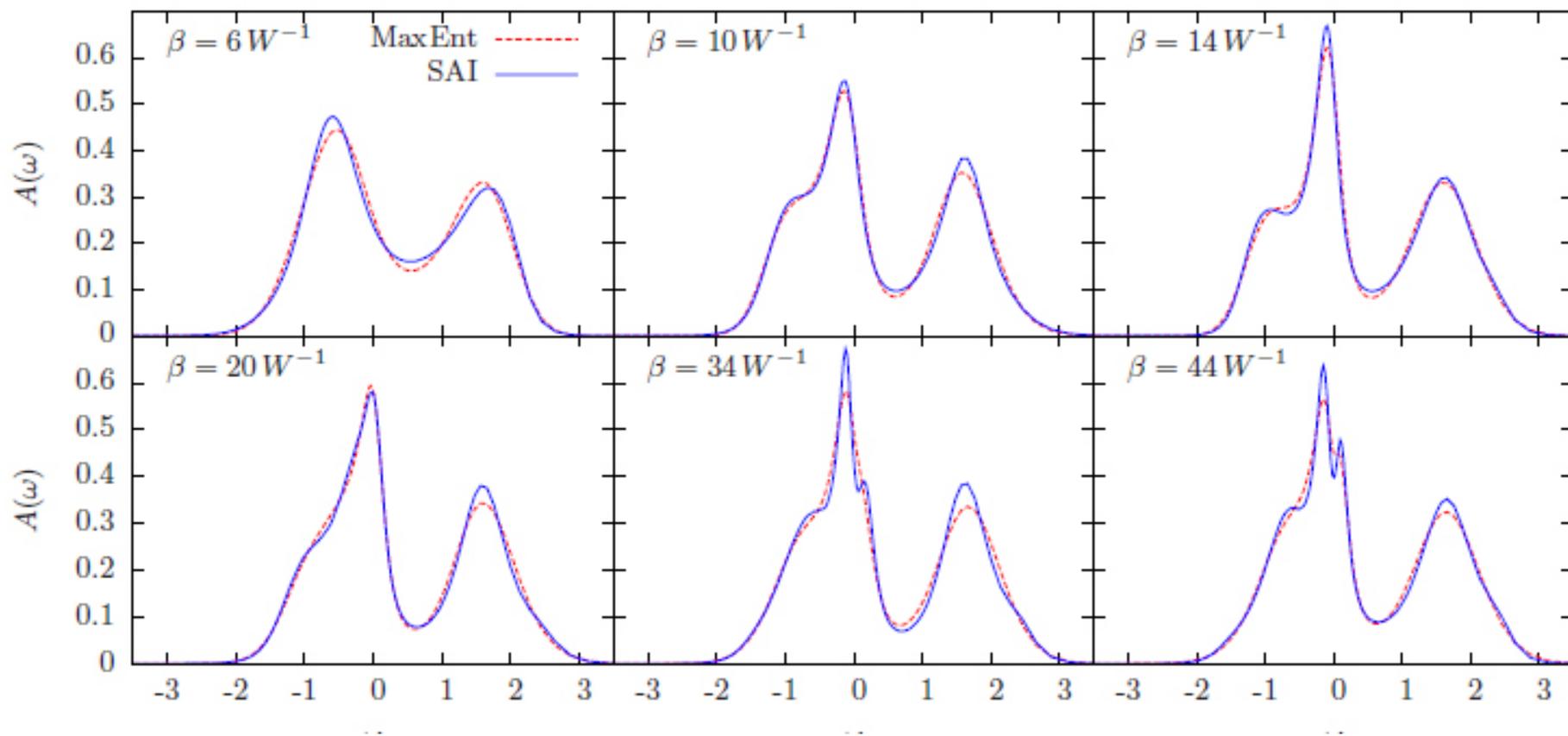


結果2

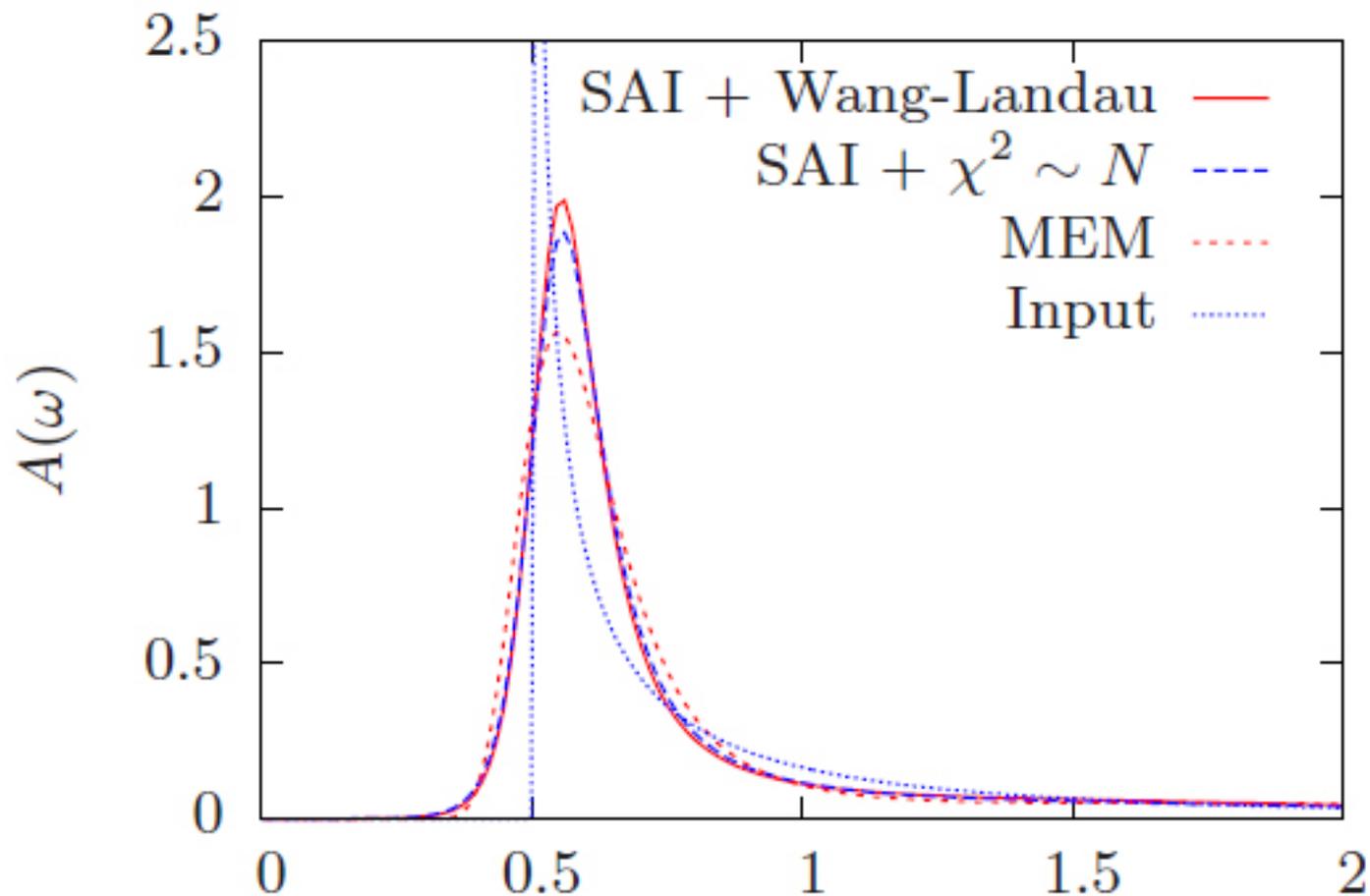
2D single-band Hubbard model



結果3



結果4



$$A(\omega) = \frac{|x|}{\sqrt{x^2 - 1/4}} - 1 \quad \text{if } |x| > 1/2, \quad \text{otherwise } 0$$

End