

Proper Heavy $Q\bar{Q}$ Potential

in a Spectral Decomposition from the Thermal Wilson Loop

T. Hatsuda, A. Rothkopf, S. Sasaki
(Univ. of Tokyo)

熱場の量子論とその応用
京都大学 基礎物理学研究所 2009年09月03日



東京大学
THE UNIVERSITY OF TOKYO

重いクォークoniumの適切なポテンシャルをスペクトル分解を行って
熱ウィルソン・ループを用いた非摂動的な定義

- 先進相関関数とそのウィルソン・ライン部分

$$D_{>}(\tau, R) = \langle M_R(t) M_R^\dagger(0) \rangle \propto \overbrace{\text{Loop}}^{\text{ループ}} + \overbrace{\text{Staple}}^{\text{ステーブル}} + \overbrace{\text{Handle}}^{\text{ハンドル}}$$

- シュレーディンガー-方程式: $i\partial_t D_{>}^{\text{loop}}(t, R) = \left[2m + \mathbf{V}_0(R)? \right] D_{>}^{\text{loop}}(t, R)$

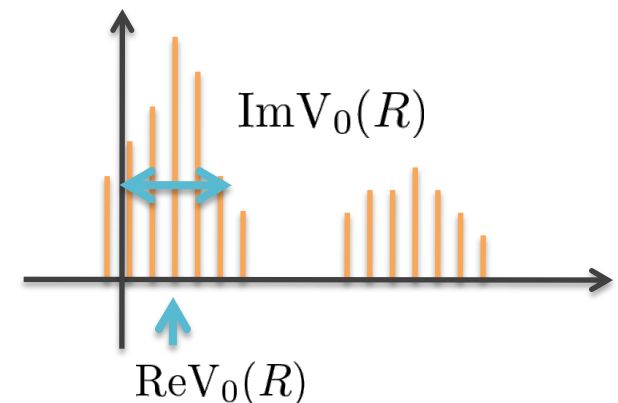
- スペクトル関数:

$$\frac{D_{>}^{\text{loop}}(\tau, R)}{e^{-2m\tau}} = \text{Tr} \left[\begin{array}{c} \beta \\ \left[\text{Loop} \right] \\ 0 \quad y \quad R \quad x \end{array} \right]$$

格子QCD

$$= \int_{-\infty}^{\infty} d\bar{\omega} e^{-\tau\bar{\omega}} \rho^{\text{loop}}(\bar{\omega}, R)$$

Maximum Entropy Method
指数関数フィッティング



重いクォークoniumの適切なポテンシャルをスペクトル分解を行って
熱ウィルソン・ループを用いた非摂動的な定義

- 先進相関関数とそのウィルソン・ライン部分

$$D_{>}(\tau, R) = \langle M_R(t) M_R^\dagger(0) \rangle \propto \overbrace{\text{Loop}}^{\text{ループ}} + \overbrace{\text{Staple}}^{\text{ステーブル}} + \overbrace{\text{Handle}}^{\text{ハンドル}}$$

- シュレディンガー-方程式: $i\partial_t D_{>}^{\text{loop}}(t, R) = \left[2m + \text{Re}V_0(R) - i\text{Im}V_0(R) \right] D_{>}^{\text{loop}}(t, R)$

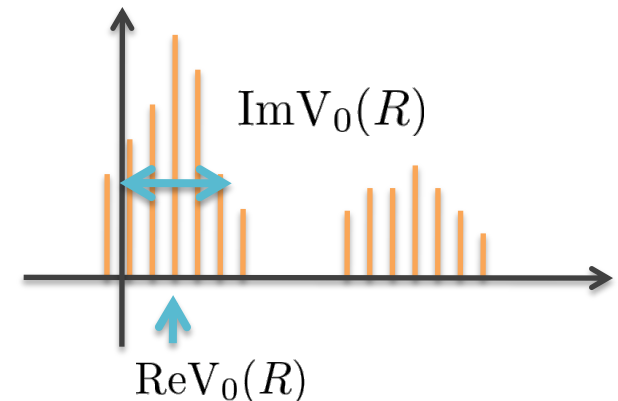
- スペクトル関数:

$$\frac{D_{>}^{\text{loop}}(\tau, R)}{e^{-2m\tau}} = \text{Tr} \left[\begin{array}{c} \beta \\ \text{Loop} \\ 0 \quad y \quad R \quad x \end{array} \right]$$

格子QCD

$$= \int_{-\infty}^{\infty} d\bar{\omega} e^{-\tau\bar{\omega}} \rho^{\text{loop}}(\bar{\omega}, R)$$

Maximum Entropy Method
指数関数フィッティング



重いクォークoniumの適切なポテンシャルをスペクトル分解を行って
熱ウィルソン・ループを用いた非摂動的な定義

- 先進相関関数とそのウィルソン・ライン部分

$$D_{>}(\tau, R) = \langle M_R(t) M_R^\dagger(0) \rangle \propto \overbrace{\text{Loop}} + \overbrace{\text{Staple}} + \overbrace{\text{Handle}}$$

- シュレディンガー-方程式: $i\partial_t D_{>}^{\text{loop}}(t, R) = \left[2m + \text{Re}V_0(R) - i\text{Im}V_0(R) \right] D_{>}^{\text{loop}}(t, R)$

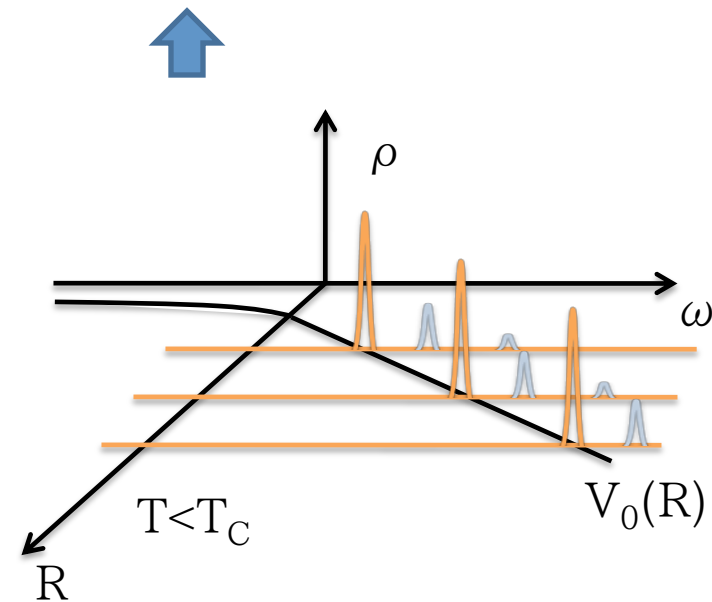
- スペクトル関数:

$$\frac{D_{>}^{\text{loop}}(\tau, R)}{e^{-2m\tau}} = \text{Tr} \left[\begin{array}{c} \beta \\ \left[\begin{array}{c} \leftarrow \\ \downarrow \tau \\ \rightarrow \\ \uparrow \end{array} \right] \\ 0 \quad y \quad R \quad x \end{array} \right]$$

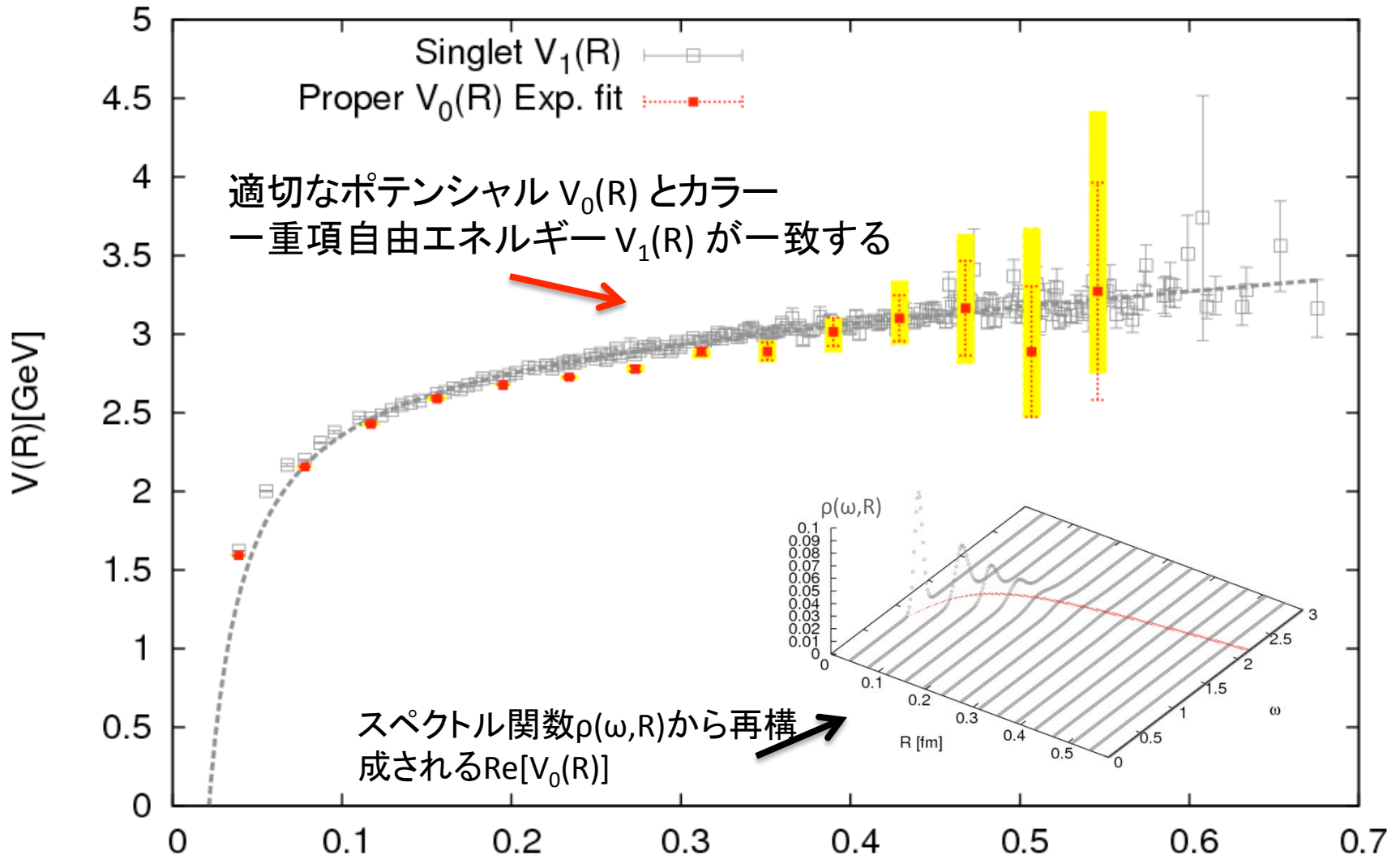
格子QCD

$$= \int_{-\infty}^{\infty} d\bar{\omega} e^{-\tau\bar{\omega}} \rho^{\text{loop}}(\bar{\omega}, R)$$

Maximum Entropy Method
指数関数フィッティング

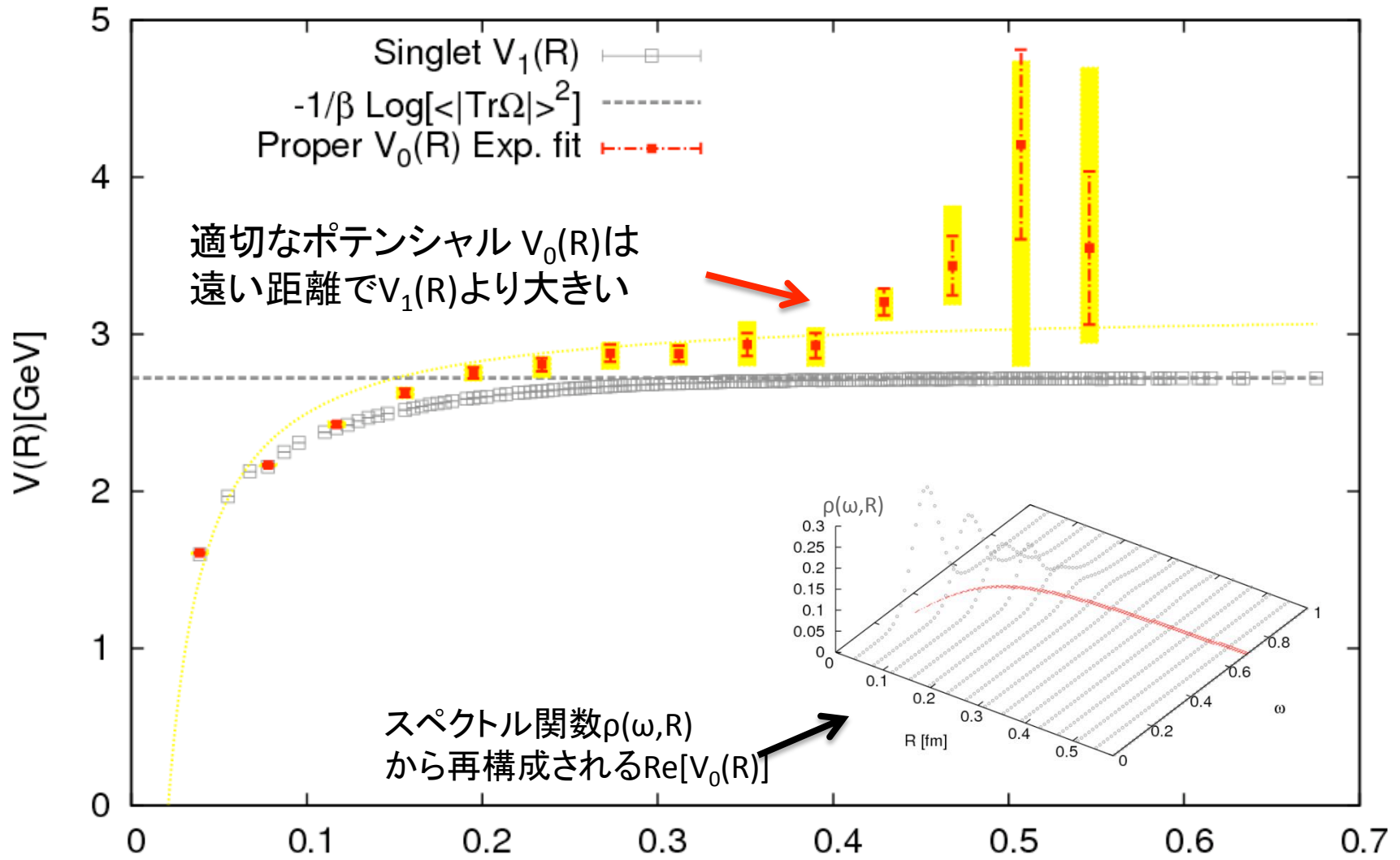


T_C 以下の $\text{Re}[V_0(R)]$



格子SU(3) : $V=20^3 \times 96$ $\beta=7$ $\xi_0=3.5$ $\xi=4$ $a_\tau=0.0975\text{fm}$ $R[\text{fm}]$

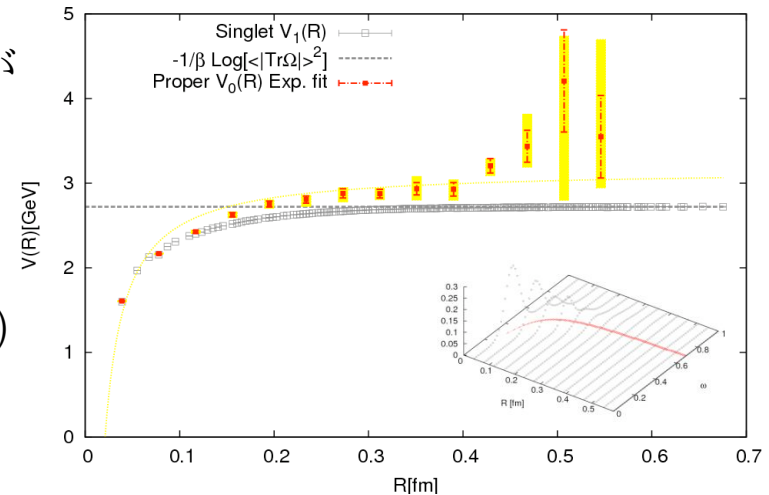
2.33T_C での Re[V₀(R)]



格子SU(3): $V=20^3 \times 32$ $\beta=7$ $\xi_0=3.5$ $\xi=4$ $a_\tau=0.0975\text{fm}$ $R[\text{fm}]$

■ 重いクォークoniumの適切なポテンシャル:

- $V_0(R)$ はスペクトル関数と熱ウィルソン・ループが非摂動的に結び付けられた
- シュレディンガ方程式がスペクトル関数の最低ピークから構成できる
- このピークの構造から適切なポテンシャル $V_0(R)$ の実数部分(位置)・虚数部分(幅)が得られる



- T_C 以上: 適切なポテンシャルの $\text{Re}[V_0(R)]$ は遠い距離でカラー一重項自由エネルギーのポテンシャルより大きい。
- T_C 以下: $\text{Re}[V_0(R)]$ はカラー一重項自由エネルギーのポテンシャルと一致する。
 $\text{Im}[V_0(R)]=0$

■ 将来の計画:

- MEMを用いて T_C 以上の適切なポテンシャルの虚数部分を計算する
- 軽いフェルミ粒子の影響を取り組むためにFull Lattice QCDのデータを用いる
- 適切なポテンシャルの定義を有限質量に拡張する