

# 物理点における格子QCD計算

浮田 尚哉 (筑波大学 計算科学研究センター)

素粒子・原子核・宇宙「京からポスト京に向けて」シンポジウム

2015年3月11日、紀尾井フォーラム

## もくじ

1 京での目標

2 計算手法

3 結果

4 まとめ

# 1. 京での目標

## 『格子QCDによる物理点でのバリオン間相互作用の決定』

- 1) 格子QCD計算の微細化 (本報告):  
QCDの基本パラメータであるクォーク質量  $m_{u,d,s}$  を決定する。
- 2) 軽い原子核の直接計算 (山崎さんの報告):  
核子の束縛状態である原子核をQCDを用いて直接計算する。  
これは、不定性の大きな原子核モデルを介さない理想的な計算法である。
- 3) バリオン間有効ポテンシャルの決定 (土井さんの報告)

## 2. 計算手法

# QCD : ハドロンスケールの有効理論

- 興味の対象はハドロン（陽子、中性子など） $\Rightarrow$  典型的なスケールは、 $\text{fm} = 10^{-15}\text{m}$ .
- ハドロンスケールでの4つの力の比 $\Rightarrow$  強い力が支配的.

強い力 : 電磁気力 : 弱い力 : 重力 =  $1 : 10^{-2} : 10^{-6} : 10^{-39}$ .

- 強い力を記述する QCD (=SU(3) ゲージ理論) が出発点 :

$$S_{\text{QCD}} = \int dx^4 \left[ \frac{1}{2} \text{tr} F_{\mu\nu}^2(x) + \sum_f \bar{q}_f(x) [i\gamma^\mu (\partial_\mu - igA_\mu) + m_f] q_f(x) \right].$$

力学的自由度は、グルーオン場  $A_\mu^a$  とクォーク場  $q_f^{i\alpha}$  ( $f = u, d, s, c, b, t$ ).

パラメータは、結合定数  $g$  とクォーク質量  $m_f$ .

観測可能な物理量  $\mathcal{O}$  は SU(3) singlet で、重み  $e^{-S_{\text{QCD}}}$  付き多重積分の期待値として計算される :

$$\langle \mathcal{O} \rangle = \frac{\int DA_\mu D\bar{q}_f Dq_f \mathcal{O} e^{-S_{\text{QCD}}}}{\int DA_\mu D\bar{q}_f Dq_f e^{-S_{\text{QCD}}}}.$$

## $m_f$ の決定の難しさ

(i) クォーク単体は観測不可能量 (SU(3)non-singlet).

⇒ ハドロン質量  $m_h$  を計算し実験値を再現する  $m_f$  を探す.

$$\langle \mathcal{O}_h(t) \mathcal{O}_h(0) \rangle = C e^{-m_h t} + O(e^{-m' t}), \quad (m' > m_h).$$

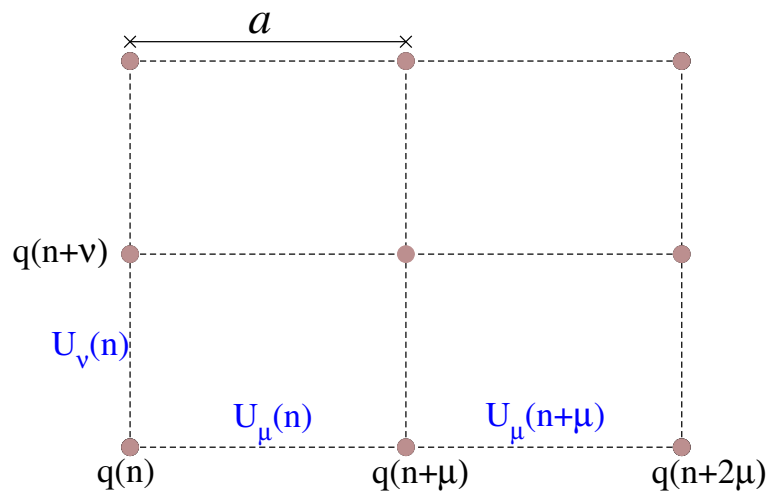
(ii)  $g = O(1)$  で摂動論が使えない.

- ここで格子QCD登場：

- いくつか近似：(i)  $u$ 、 $d$ 、 $s$  クォークのみを考え、 $c$ 、 $b$ 、 $t$  クォークを無視する。

- (ii) アイソスピン対称性を課す。  $m_u = m_d \equiv m_{ud}$ .  $\Rightarrow N_f = 2 + 1$ QCD.

- QCDの非摂動的定式化：4次元時空の離散化（格子間隔  $a$ ）かつ有限体積  $V$ .  $\Rightarrow$  有限自由度.



$N_f = 2 + 1$  格子QCD作用：  $S_{\text{LQCD}}$ .

パラメータ：  $g, m_{ud}, m_s, V$ .

連続極限：  $a \rightarrow 0$  ( $g \rightarrow 0$ ).



- ここで格子QCD登場：
  - いくつか近似：(i)  $u$ 、 $d$ 、 $s$  クォークのみを考え、 $c$ 、 $b$ 、 $t$  クォークを無視する。  
 (ii) アイソスピン対称性を課す。  $m_u = m_d \equiv m_{ud}$ .  $\Rightarrow N_f = 2 + 1\text{QCD}$ .
  - QCDの非摂動的定式化：4次元時空の離散化（格子間隔  $a$ ）かつ有限体積  $V$ .  $\Rightarrow$  有限自由度.
  - 期待値計算の多重積分を直接実行せず、  
 統計分布  $e^{-S_{\text{LQCD}}}$  に従う配位を生成し、その統計平均を求める操作に置き換える.

$$\begin{aligned}
 \langle \mathcal{O} \rangle &= \frac{1}{Z} \int DU_\mu D\bar{q}_f Dq_f \mathcal{O} e^{-S_{\text{LQCD}}} \\
 &= \frac{1}{Z} \int DU_\mu \mathcal{O} \prod_{f=u,d,s} \det D_f e^{-S_{\text{gluon}}} \\
 &\quad \left( \{U^{(1)}\} \rightarrow \{U^{(2)}\} \rightarrow \{U^{(3)}\} \rightarrow \dots, \right) \\
 &= \lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{N} \sum_i \mathcal{O}(U^{(i)}).
 \end{aligned}$$

- ここで格子QCD登場：
  - いくつか近似：(i)  $u$ 、 $d$ 、 $s$  クォークのみを考え、 $c$ 、 $b$ 、 $t$  クォークを無視する。  
(ii) アイソスピン対称性を課す。  $m_u = m_d \equiv m_{ud}$ .  $\Rightarrow N_f = 2 + 1\text{QCD}$ .
  - QCDの非摂動的定式化：4次元時空の離散化（格子間隔  $a$ ）、かつ有限体積  $V$ .  $\Rightarrow$  有限自由度.
  - 期待値計算の多重積分を直接実行せず、統計分布  $e^{-S_{\text{LQCD}}}$  に従う配位を生成し、その統計平均を求める操作に置き換える.
  - 格子QCD  $\rightarrow$  QCD：  
 $N_f = 2 + 1$  格子QCDのパラメータ：  $g$ ,  $m_{ud}$ ,  $m_s$ ,  $V$ .
    - \* 体積無限大極限 ( $V \rightarrow \infty$ )  $\implies$  有限体積効果の無視できる大きな体積  $V = (10 \text{ fm})^4$ .
    - \* 連続極限 ( $a \rightarrow 0$ )  $\implies$  格子正則化による  $\mathcal{O}(a^2)$  効果のより小さな格子作用を採用.
    - \* 物理点計算 ( $m_{ud,s} \rightarrow m_{ud,s}^{\text{phys}}$ )  
 $\implies m_{ud,s}^{\text{phys}}$  近傍の配位生成後、reweighting法を用いて物理点に外挿.

### 3 . Preliminary 結果

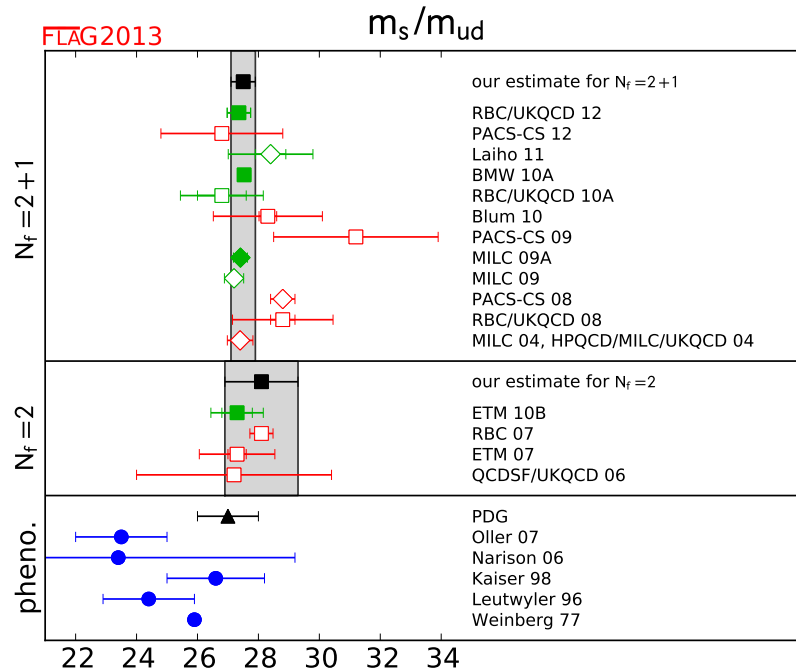
# クォーク質量の決定

$m_\pi, m_K, m_\Omega$  を物理インプットに使い、 $m_{ud}^{\text{phys}}, m_s^{\text{phys}}, a$  を決定する。

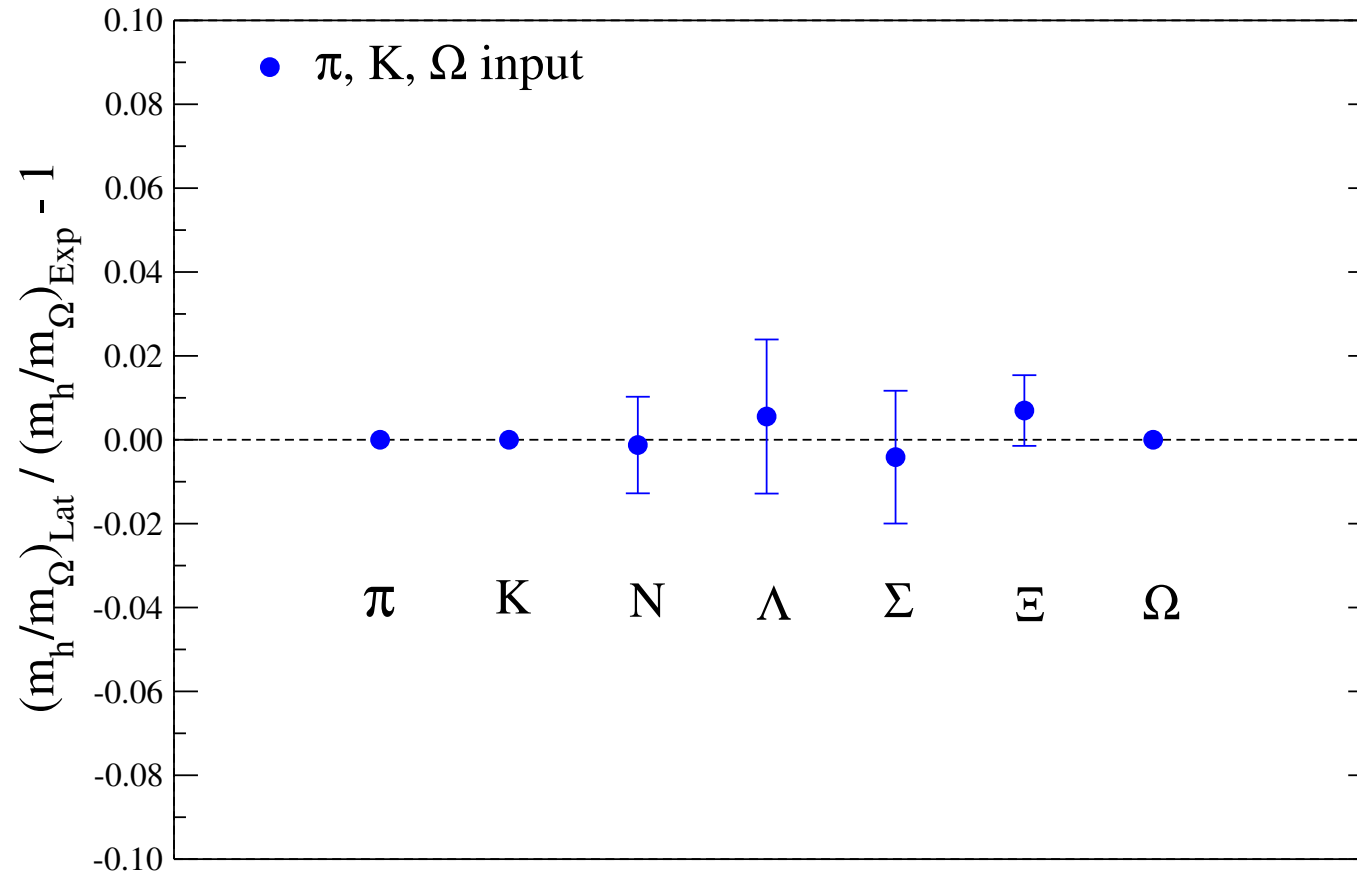
$$\Rightarrow m_{ud}^{\text{phys}} = 3.14(4)[\text{MeV}], \quad m_s^{\text{phys}} = 89.0(8)[\text{MeV}], \quad 1/a = 2.33(2)[\text{GeV}].$$

(但し、 $Z_m = 1$ .  $Z_m$  の計算は現在進行中.)

$$m_s^{\text{phys}} / m_{ud}^{\text{phys}} = 28.3(2).$$



# ハドロンスペクトラムの実験値との比較

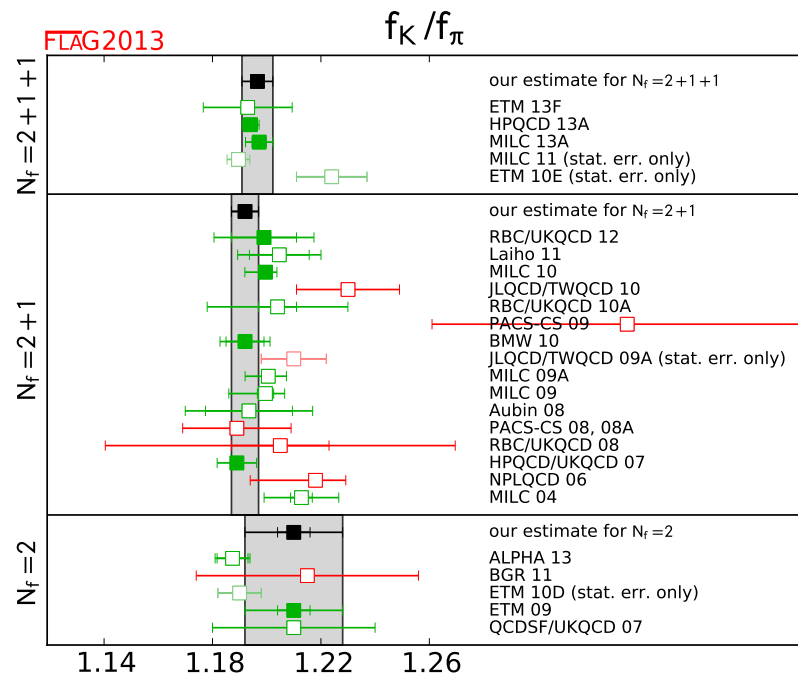


誤差の範囲内で、実験値を再現.

# $\pi, K$ 中間子の崩壊定数

$$\langle 0 | \bar{u} \gamma^\mu \gamma^5 d | \pi \rangle = i f_\pi p^\mu, \quad \langle 0 | \bar{u} \gamma^\mu \gamma^5 s | K \rangle = i f_K p^\mu,$$

$$f_K / f_\pi = 1.188(7). \quad \text{cf. 実験値 : } f_K / f_\pi = 1.198(2)(5)(1)$$



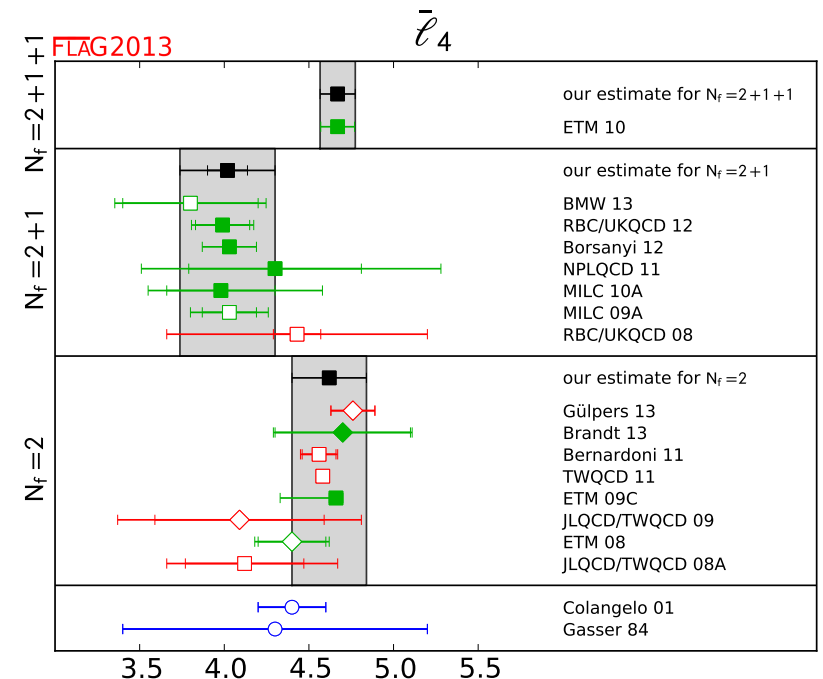
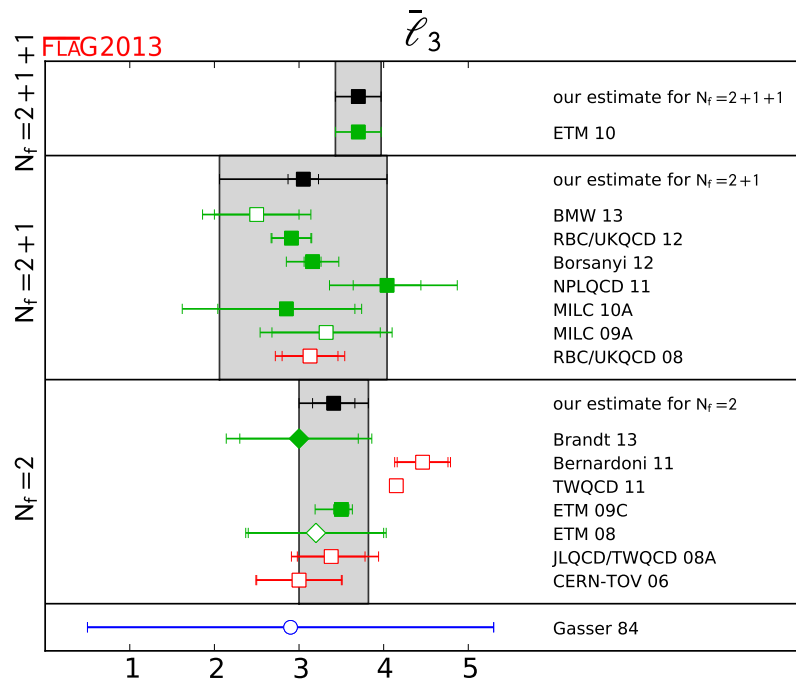
# 低エネルギー有効理論の定数

物理点への外挿に、QCDの低エネルギー有効理論を用いた。

そこに含まれるパラメータは、 $f$ ,  $B$ ,  $\bar{l}_3$ ,  $\bar{l}_4$ ,  $\dots$

$\bar{l}_3$ ,  $\bar{l}_4$  は、 $\pi\pi$ 系のS波の散乱長に関係しているが、現象論から決定することが難しい。

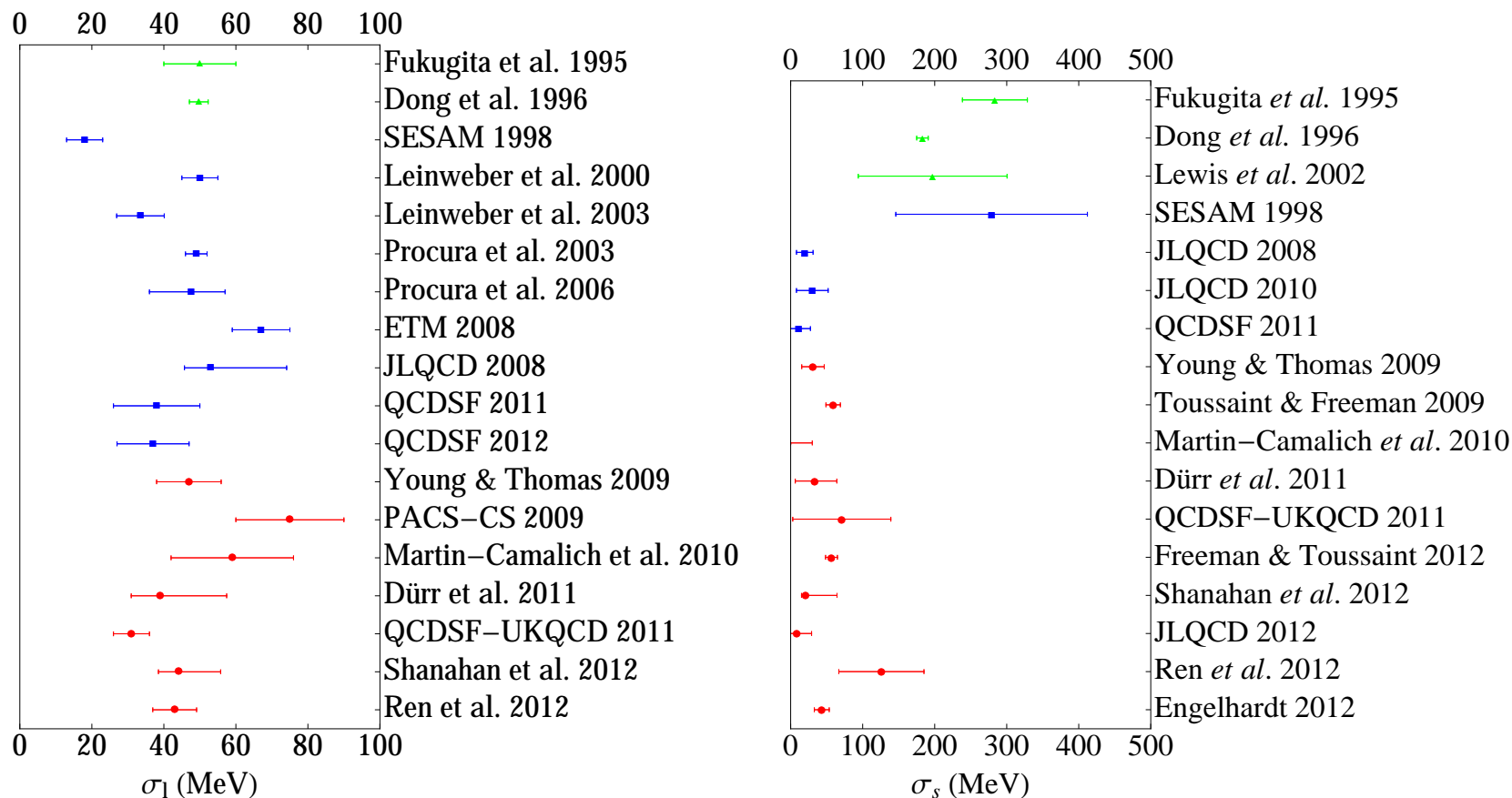
$$\bar{l}_3 = 2.4(3.0), \quad \bar{l}_4 = 4.6(1.0).$$



# 核子の $\sigma$ 項

$$\sigma_l = m_{ud} \langle N | \bar{u}u + \bar{d}d | N \rangle, \quad \sigma_s = m_s \langle N | \bar{s}s | N \rangle$$

$\sigma_s$  は、ダークマター探索実験の解析に必要なインプットの中で最も不定性の大きな量。



R. D. Young @ LATTICE2013

$$\sigma_l = 67(36)[\text{MeV}], \quad \sigma_s = 57(123)[\text{MeV}].$$



## 4.まとめ

- $N_f = 2 + 1$ QCDのクォーク質量の決定を行った.
- ハドロンスペクトラム、崩壊定数が、実験値を再現していること確かめた.
- $\bar{l}_3, \bar{l}_4$ , 核子の $\sigma$ 項の評価を行った.
  
- 次のステップは、より現実的な  $m_u \neq m_d$ , かつ  $Q_u, Q_d \neq 0$  :  $N_f = 1 + 1 + 1$ QCD+QED.