

Gradient flow を用いた 相関関数の計算

筑波大学 鈴木遊

For WHOT collaboration

キーワード

繰り込み, 繰り込みのスキーム

Gradient flow 法

繰り込みとは？



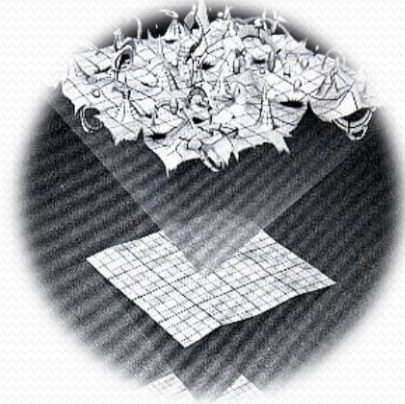
スケール

大

小

$$S(m_0, g_0)$$

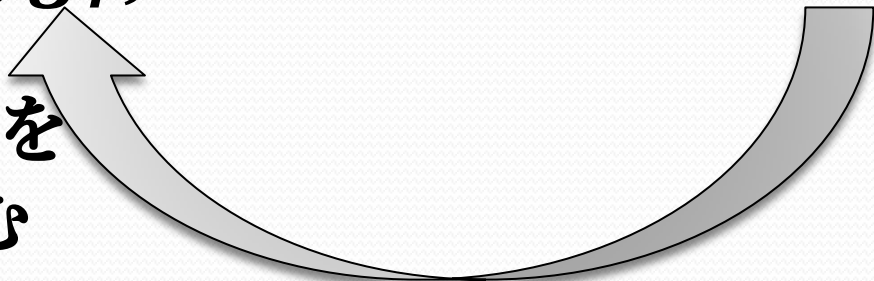
無限小のスケールから
出発する必要はない



$$S(m_r, g_r)$$



小さいスケールの効果を
パラメータに取り込む





繰り込み
ミクロな理論の効果を
取り入れる



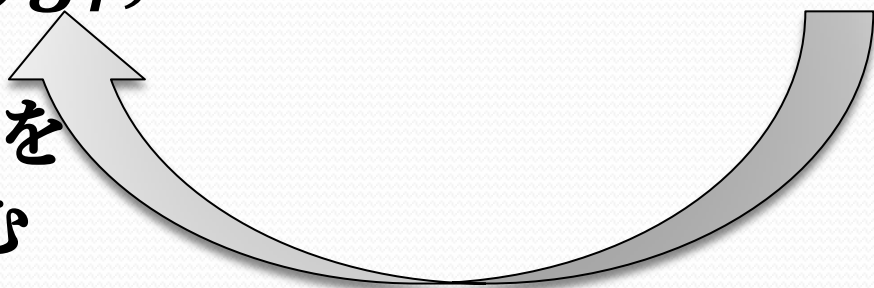
注意！

繰り込みは非自明な操作



$$S(m_r, g_r)$$

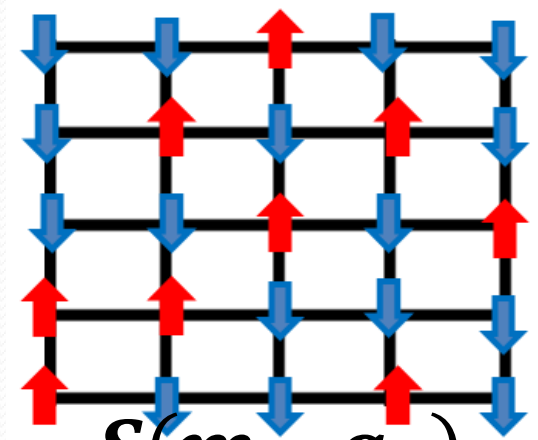
小さいスケールの効果を
パラメータに取り込む



$$S(m_r, g_r, \dots)$$

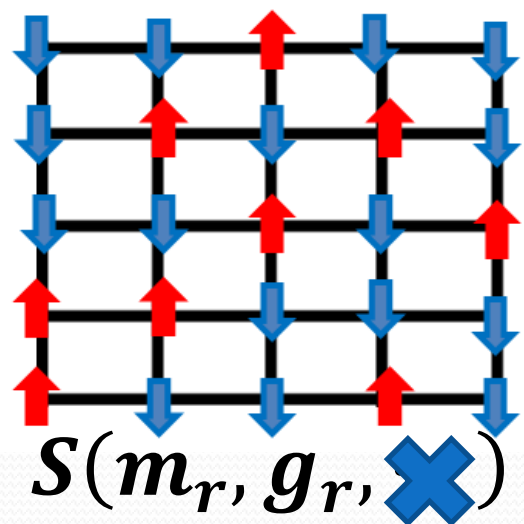
複雑

単純

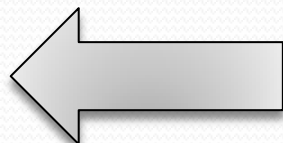


$$S(m_0, g_0)$$

スケール不変性がある系

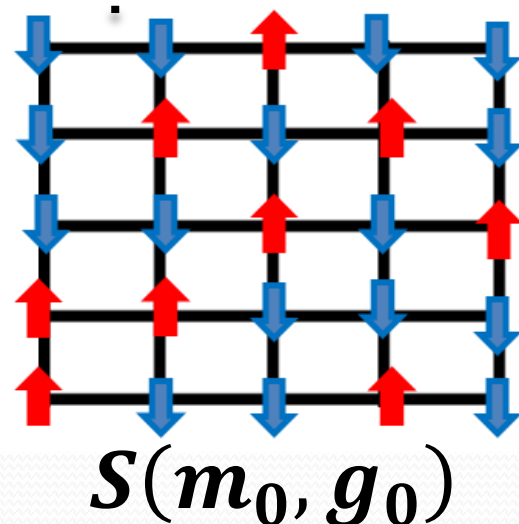


単純



単純

繰り込み群



ポスター発表(8月23日)

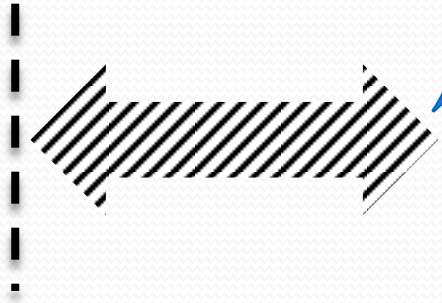
Wilson流の繰り込み群と場の理論への応用
秋山進一郎

場の理論の繰り込み

大

スケール

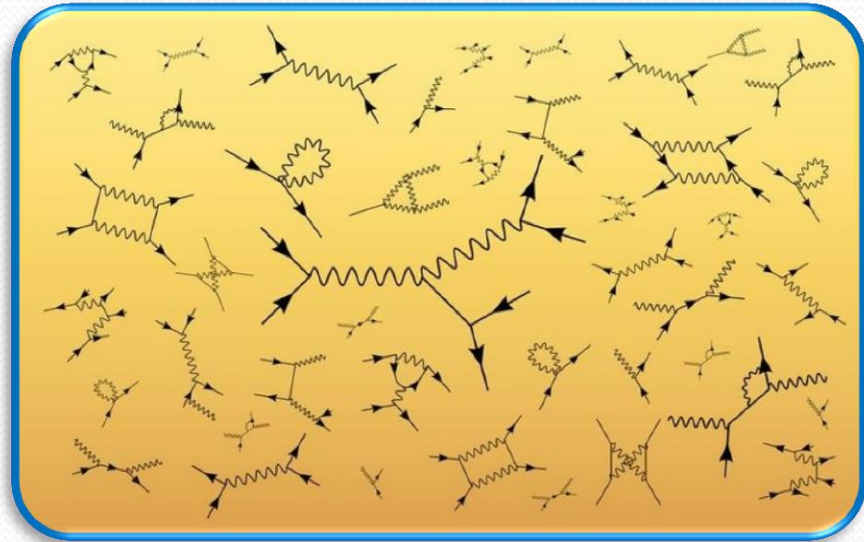
小



$$S(m_r, g_r)$$



小さいスケールの効果を
パラメータに取り込む



繰り込みのスキーム

MSスキーム

$\overline{\text{MS}}$ スキーム



だけ差っ引く



と定数を引く

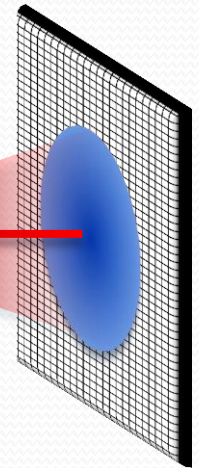
Gradient Flow スキーム ← New!

4+1次元の理論を考える

仮想時間 τ

元々の理論(例えばQCD)

τ



4次元の理論

$$\frac{\partial}{\partial \tau} \psi(x, \tau) \sim \nabla^2 \psi(x, \tau)$$

“時間”発展は
拡散方程式

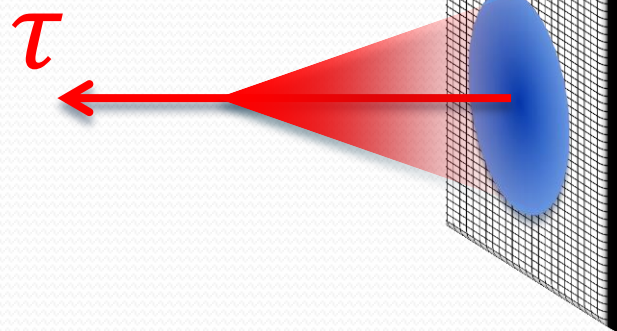
何故発散がなくなるのか？(ラフな説明)

4次元の理論

$$\frac{\partial}{\partial \tau} \psi(x, \tau) \sim \nabla^2 \psi(x, \tau)$$

$$\psi(x, \tau) \sim \int dy e^{-\frac{(x-y)^2}{4\tau}} \psi(y, 0)$$

$$\psi(p, \tau) \sim e^{-\tau p^2} \psi(p, 0)$$



UVの発散を軽減

重要な結果：演算子の繰り込みは不要

※但し結合定数等の繰り込みは必要

格子QCDへの応用

$$\mathcal{O}(a) \times \mathcal{O}(a^{-1}) \sim \mathcal{O}(1)$$

Gradient Flow を用いた計算

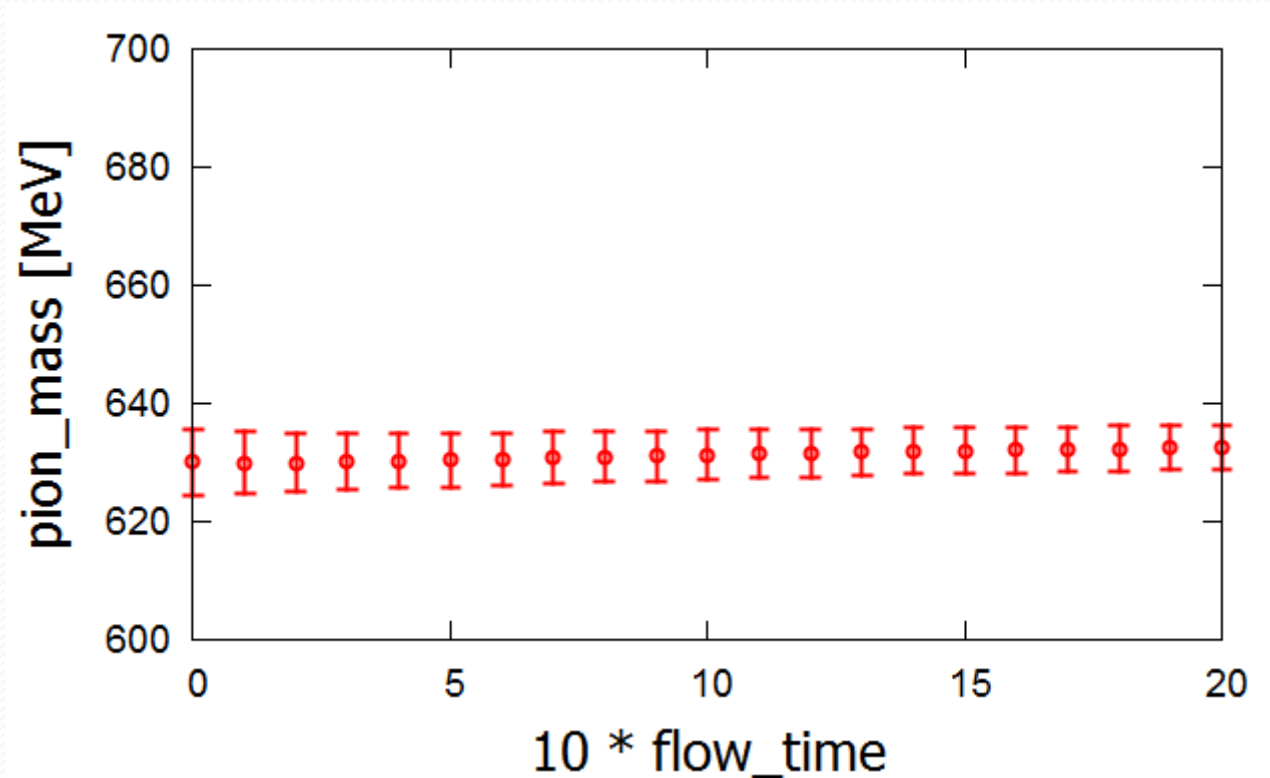
1点関数の計算

- エネルギー運動量テンソルの構成
ポスター(石川さん,KEK)
- トポロジー電荷の計算 etc.

2点関数の計算(This work !)

- 中間子相関関数の計算
中間子質量, 崩壊定数

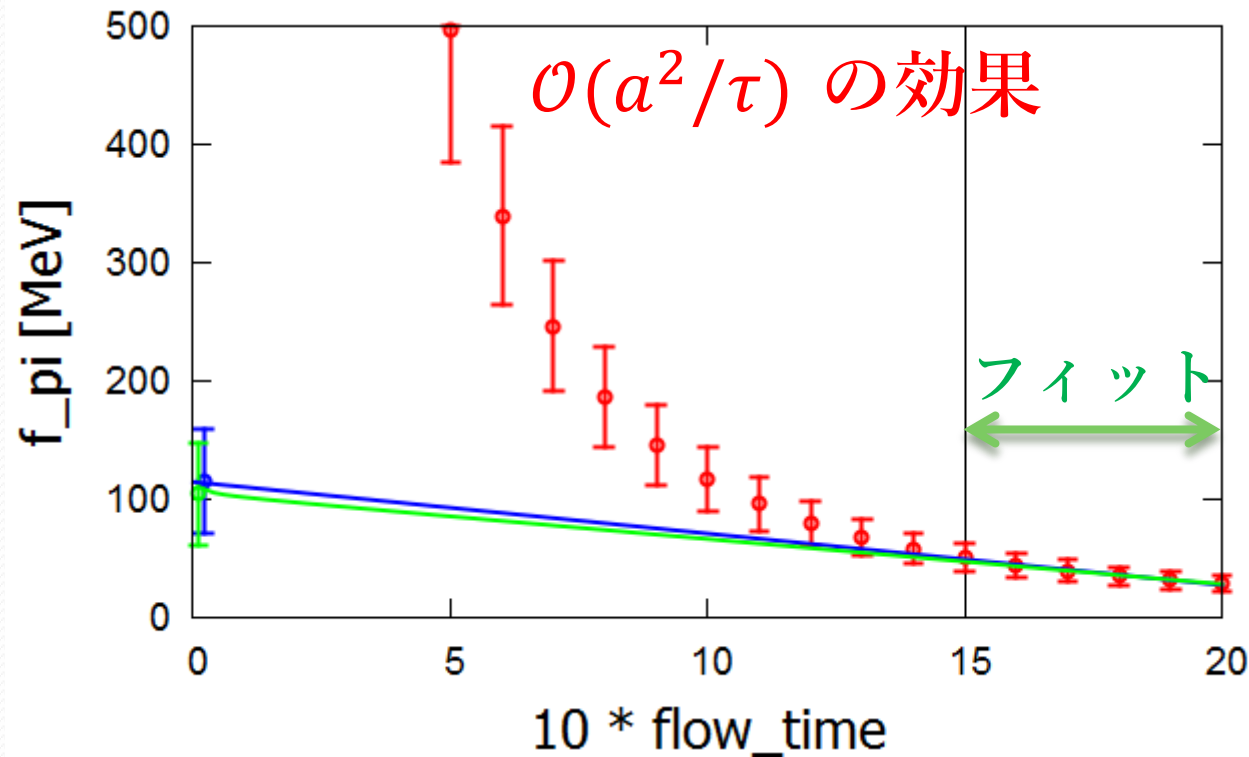
Pion 質量



$$m_{\pi} = 630.0 \pm 4.8 \text{ MeV}$$

これは繰り込みが不要な量→ τ によらない

Pion 崩壊定数



Blue : $A + Bt$, $f_\pi = 114.5 \pm 44.1$ MeV

Green : $A + Bt + C/t$, $f_\pi = 104.2 \pm 43.2$ MeV

繰り込みが必要な量

まとめ

- 繰り込み：小さいスケールの理論を取り入れること
 - 毎回、無限小のスケールまで考える必要はない
 - 実は非自明な操作をしている(c.f. 繰り込み群)
- スキーム：繰り込みをどこまで行うか？
 - 場の理論には発散の困難がある
 - スキームによる違いは有限
- Gradient flow 法
 - 場の拡散方程式を考える
 - 演算子の繰り込みが自動的に行われる
- 格子QCDへの応用
 - エネルギー運動量テンソル
 - 中間子相関関数の計算