

# 確率解析的UVくりこみ理論

廣島 文生 (九大・数理)

M. Gubinelli(Univ. Paris-Dauphine)

J. Lőrinczi(Loughborough Univ.)

2013年12月20日 / 確率論シンポジウム / RIMS

- 1 Nelson model
- 2 関数解析的な UV くりこみ理論
- 3 確率解析的な UV くりこみ理論
- 4 弱結合極限 (weak coupling limit)
- 5 まとめ

## Nelson 模型

- ▶  $\mathcal{F} = \bigoplus_{n=0}^{\infty} \bigotimes_s^n L^2(\mathbb{R}^3)$
- ▶  $a(f)$ ,  $a^\dagger(f)$ , 生成消滅作用素,  $[a(f), a^\dagger(g)] = (\bar{f}, g)$
- ▶ 場の作用素

$$\phi_b(f) = \frac{1}{\sqrt{2}}(a^\dagger(\bar{f}) + a(f)), \quad f \in L^2(\mathbb{R}^3)$$

- ▶ UV 切断パラメター  $\varepsilon > 0$  を導入して UV 切断関数を次で定める:

$$\hat{h}_\varepsilon(k) = e^{-\varepsilon|k|^2/2} \mathbb{1}_{|k|>\lambda}(k) / \sqrt{|k|} \in L^2(\mathbb{R}^3) \quad \varepsilon > 0$$

- ▶  $\phi_b(\hat{h}_\varepsilon e^{i(\cdot, x)})$  は  $\varepsilon > 0$  で well-defined
- ▶ UV 切断関数を外す:

$$\lim_{\varepsilon \downarrow 0} \hat{h}_\varepsilon(k) = \mathbb{1}_{|k|>\lambda}(k) / \sqrt{|k|} \notin L^2(\mathbb{R}^3)$$

▶ ヒルベルト空間  $\mathcal{H} = L^2(\mathbb{R}^3) \otimes \mathcal{F}$

▶ Nelson ハミルトニアン:

$$H_\varepsilon = H_p \otimes \mathbb{1} + \mathbb{1} \otimes H_f + g\phi_b(\hat{h}_\varepsilon e^{i(\cdot, x)})$$

▶  $H_p = -\Delta_x/2 + V(x)$  は  $L^2(\mathbb{R}^3)$  上の Schrödinger 作用素.

▶  $H_f = \int |k| a^\dagger(k) a(k) dk$  は  $\mathcal{F}$  上の自由ハミルトニアン

## Nelson のくりこみ理論

- ▶ UV くりこみは  $H_\varepsilon$  で  $\varepsilon \rightarrow 0$  の極限の存在を示す問題.
- ▶ 1964 年に Edward Nelson によって既に解かれている.

## Theorem

- ▶ [E. Nelson, J.Math.Phys. 5(1964)] くりこみ項を

$$E_\varepsilon = -\frac{g^2}{2} \int_{|k|>\lambda} \frac{e^{-\varepsilon|k|^2}}{|k|} \beta(k) dk, \quad \beta(k) = \frac{1}{|k| + |k|^2/2},$$

と定める. このとき  $E_\varepsilon \rightarrow -\infty$  as  $\varepsilon \downarrow 0$  となり  $H_\varepsilon - E_\varepsilon$  の  $\varepsilon \downarrow 0$  の極限がレゾルベント強収束の意味で存在する:

$$\lim_{\varepsilon \downarrow 0} (H_\varepsilon - E_\varepsilon - z)^{-1} = U_G^{-1} (H_{ren} - z)^{-1} U_G$$

- ▶ くりこみ項  $E_\varepsilon$ ?, Gross 変換  $U_G$ ?

E. Nelson は経路積分による別証明を [E. Nelson, Schrödinger particles interacting with a quantized scalar field, in: *Proc. Conference on Analysis in Function Space*, W. T. Martin and I. Segal (eds.), p. 87, MIT Press, 1964] で試みたが上手くいかなかったようである。

## Theorem

[Gubinelli+FH+Lőrinczi] 自己共役作用素  $\exists H_\infty$  st 任意の  $F, G \in \mathcal{H}$  に対して

$$\lim_{\varepsilon \downarrow 0} (F, e^{-T(H_\varepsilon - E_\varepsilon)} G) = (F, e^{-TH_\infty} G)$$

## STEP(1) 経路積分表示と対角線

▶ Fock 真空  $\mathbb{1} \in \mathcal{F}$

▶  $(f \otimes \mathbb{1}, e^{-2TH_\varepsilon} h \otimes \mathbb{1}) = \int dx \mathbb{E}^x \left[ \overline{f(B_{-T})} h(B_T) e^{\frac{g^2}{2} S_\varepsilon} \right]$   
 (Lőrinczi-FH-Betz, De Gruyter Math Study 34, 2011)



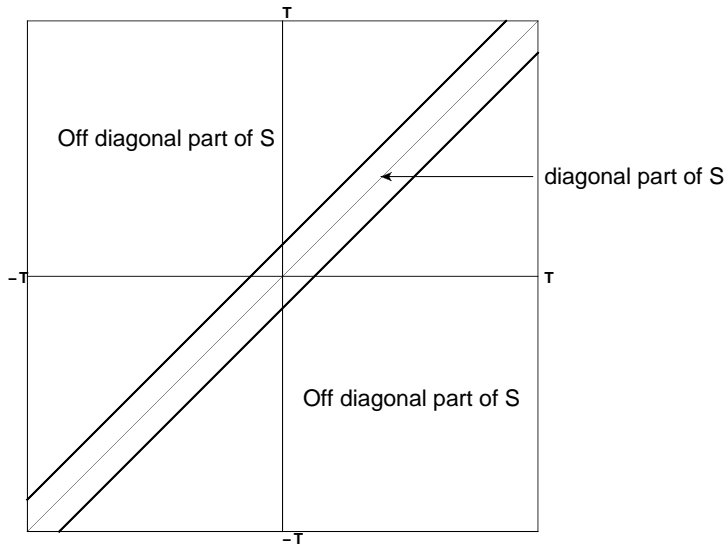
▶ ペア相互作用

$$S_\varepsilon = \int_{-T}^T ds \int_{-T}^T dt W_\varepsilon(B_t - B, t - s)$$

▶ ペアポテンシャル

$$W_\varepsilon(B_t - B, t - s) = \int_{|k| > \lambda} \frac{1}{2|k|} e^{-\varepsilon|k|^2} e^{-i(B_t - B_s) \cdot x} e^{-|k||t-s|} dk.$$

▶  $S_\varepsilon$  の 2 重積分の対角成分を引き去る.

Figure:  $S_\varepsilon$  の対角成分と非対角成分



$$\blacktriangleright \varphi_\varepsilon(x, t) = \int_{|k| > \lambda} \frac{e^{-\varepsilon|k|^2} e^{-ik \cdot x - |k||t|}}{2|k|} \beta(k) dk.$$

$$\blacktriangleright S_\varepsilon^{ren} = S_\varepsilon - 4T \varphi_\varepsilon(0, 0) \text{ (対角成分を引いたペア相互作用)}$$

$$\blacktriangleright S_\varepsilon^{ren} = S_\varepsilon^{od} + Y_\varepsilon + Z_\varepsilon \text{ と分解して}$$

$$Y_\varepsilon = 2 \int_{-T}^T ds \int_s^{[s+\tau]_T} \nabla \varphi_\varepsilon(B_t - B_s, t - s) \cdot dB_t,$$

$$Z_\varepsilon = -2 \int_{-T}^T \varphi_\varepsilon(B_{[s+\tau]_T} - B_s, [s+\tau]_T - s) ds.$$

$\tau > 0$  は任意,  $[s + \tau] = T \wedge (s + \tau) \vee -T$ ,  $S_\varepsilon^{od}$  は対角成分から遠い部分で一様な評価が出来る部分である.

$$\blacktriangleright (f \otimes \mathbb{1}, e^{-2T(H_\varepsilon + g^2 \varphi_\varepsilon(0, 0))} g \otimes \mathbb{1}) = \int dx \mathbb{E}^x \left[ \overline{f(B_{-T})} h(B_T) e^{\frac{g^2}{2} S_\varepsilon^{ren}} \right],$$

STEP(2)  $f \otimes \mathbb{1}$  に対する評価

補間公式, Girsanov の定理, Jensen の不等式, Kato class の理論...etc. により (0),(1),(2) を示すことが出来る.

## Lemma

$$\blacktriangleright (0) \left| \int_{\mathbb{R}^3} \mathbb{E}^x \left[ \overline{f(B_{-T})} h(B_T) e^{\frac{g^2}{2} S_\varepsilon^{ren}} \right] dx \right| < \infty \quad (\forall \varepsilon > 0).$$

$$\blacktriangleright (1) \exists S_0^{ren} \text{ st}$$

$$\lim_{\varepsilon \downarrow 0} (f \otimes \mathbb{1}, e^{-2T(H_\varepsilon + g^2 \varphi_\varepsilon(0,0))} h \otimes \mathbb{1}) = \int_{\mathbb{R}^3} \mathbb{E}^x \left[ \overline{f(B_{-T})} h(B_T) e^{\frac{g^2}{2} S_0^{ren}} \right] dx$$

$$\blacktriangleright (2) \exists C \text{ st}$$

$$(f \otimes \mathbb{1}, e^{-2T(H_\varepsilon + g^2 \varphi_\varepsilon(0,0))} h \otimes \mathbb{1}) \leq \|f\| \|g\| e^{CT} \quad \varepsilon \geq 0.$$

## STEP(3) 稠密なベクトルへの拡張

▶  $\mathcal{H}$  で稠密な部分空間

$$D = LH\{f \otimes F(\phi_b(f_1), \dots, \phi_b(f_n)); f \in L^2(\mathbb{R}^3), F \in \mathcal{S}(\mathbb{R}^n), n \geq 1\}$$

▶ STEP(2) の  $f \otimes \mathbb{1}$ ,  $h \otimes \mathbb{1}$  は  $F, G \in D$  まで拡張できる.

▶ 特に  $F, G \in D$  に対して, 下の極限の存在を示すことができる.

$$\lim_{\varepsilon \downarrow 0} (F, e^{-2T(H_\varepsilon + g^2 \phi_\varepsilon(0,0))} G)$$

▶ さらに, 上の極限を経路積分表示できる.

$$\text{cf } F(\vec{\phi}_b(f)) = (2\pi)^{-n/2} \int \check{F}(k) e^{ik\vec{\phi}_b(f)} \mathbb{1} dk$$

## STEP(4) 最も困難なステップ

▶  $\exists \lim_{\varepsilon \downarrow 0} (F, e^{-2T(H_\varepsilon + g^2 \varphi_\varepsilon(0,0))} G)$  for  $F, G \in \mathcal{H}$ ?

▶ STEP (3) の  $D$  を全空間  $\mathcal{H}$  まで拡張するために一様な lower bound

$$H_\varepsilon + g^2 \varphi_\varepsilon(0,0) > C, \quad \varepsilon > 0$$

を示せばいい。  $\varphi_\varepsilon(0,0) \rightarrow +\infty$  だが  $\inf \sigma(H_\varepsilon) \rightarrow -\infty$ .

- ▶ 函数解析的には lower bound を示せる (Nelson の結果)
- ▶ 経路積分で示せるか？

## アイデアの概略

▶ ダミーなポテンシャル  $\delta|x|^2$  を加える:

$$H_\varepsilon(\delta) = H_\varepsilon + \delta|x|^2 + g^2\varphi_\varepsilon(0,0)$$

▶  $H_\varepsilon(\delta)$  は至るところ正の基底状態  $\varphi_g$  をもつことが経路積分を使って示すことができる. (H. Spohn, 1999)

▶  $(\varphi_g, f \otimes \mathbb{1}) \neq 0$  と  $(f \otimes \mathbb{1}, e^{-2T(H_\varepsilon + g^2\varphi_\varepsilon(0,0))} h \otimes \mathbb{1}) \leq \|f\| \|g\| e^{CT}$  から

$$\inf \sigma(H_\varepsilon(\delta)) = -\frac{1}{2T} \lim_{T \rightarrow \infty} \log(f \otimes \mathbb{1}, e^{-2TH_\varepsilon(\delta)} f \otimes \mathbb{1}) \geq -C,$$

ここで  $C$  は  $\delta$  に依っていない.

- ▶  $(F, e^{-2T(H_\varepsilon + \delta|x|^2 + g^2\varphi_\varepsilon(0,0))} F) \geq e^{2TC} \|F\|^2, \forall F \in \mathcal{H}$
- ▶  $(F, e^{-2T(H_\varepsilon + g^2\varphi_\varepsilon(0,0))} F) \geq e^{2TC} \|F\|^2$
- ▶  $\inf \sigma(H_\varepsilon + g^2\varphi_\varepsilon(0,0)) \geq C.$
- ▶ 特に  $e^{-2TH_\varepsilon}$  の作用素ノルム  $\|e^{-2TH_\varepsilon}\|$  は一様に有界!
- ▶ 単純な近似理論で

$$\lim_{\varepsilon \downarrow 0} (F, e^{-2T(H_\varepsilon + g^2\varphi_\varepsilon(0,0))} G)$$

が任意の  $F, G \in \mathcal{H}$  で存在することが示せる.

## STEP(5)

▶ Riesz の表現定理から  $\exists T_t$  st

$$\lim_{\varepsilon \downarrow 0} (F, e^{-t(H_\varepsilon + g^2 \varphi_\varepsilon(0,0))} G) = (F, T_t G)$$

▶  $T_t$  は対称・強連続な一径数半群になる.

▶ Stone の定理から  $T_t = e^{-tH_\infty}$  となる  $H_\infty$  が存在する.

## 弱結合極限 (weak coupling limit)

## ▶ 多体 Nelson model

$$H_\varepsilon = h_p \otimes \mathbb{1} + \mathbb{1} \otimes \int \sqrt{|k|^2 + v^2} a^\dagger(k) a(k) dk + \sum_j^N \phi_b(h_\varepsilon e^{i(\cdot, x_j)}),$$

ここで,  $h_p = \sum_{j=1}^N (-\frac{1}{2} \Delta_j) + V(x_1, \dots, x_N)$

▶  $H_\varepsilon(\kappa) = h_p \otimes \mathbb{1} + \kappa^2 \mathbb{1} \otimes H_f + \kappa H_{\text{Int}}, \kappa > 0$

▶  $E_\varepsilon(\kappa) = -g^2 N \int_{\mathbb{R}^3} \frac{e^{-\varepsilon|k|^2}}{2(2\pi)^3 \omega_v(k)} \frac{\kappa^2}{\kappa^2 \omega_v(k) + |k|^2/2} dk.$

## Theorem

*Weak Coupling Limits:*

$$\lim_{\kappa \rightarrow \infty} (f \otimes \mathbb{1}, e^{-tH_\infty(\kappa)} h \otimes \mathbb{1}) = (f, e^{-th_{\text{eff}}} h)$$

$$h_{\text{eff}} = -\frac{1}{2} \sum_{j=1}^N \Delta_j + V(x^1, \dots, x^N) - \frac{g^2}{4\pi} \sum_{i < j} \frac{e^{-v|x_i - x_j|}}{|x_i - x_j|}.$$



## まとめ

- ▶ Nelson  $\implies$  くりこみ項  $E_\varepsilon =$  交換子, Gross 変換  $U_G$
- ▶ Gubinelli+H+Lórinzi  $\implies$  くりこみ項  $E_\varepsilon =$  ペア相互作用の対角成分, Gross 変換は不要
- ▶ Applications

0. 多体 Schrödinger 作用素

1. 多様体上の場の理論  $BM \rightarrow$  diffusion proc.

2. Non-local な Nelson model;  $BM \rightarrow$  Lévy proc.

$$\sqrt{p^2 + m^2} \otimes \mathbb{1} + \mathbb{1} \otimes H_f + \phi_b(h_\varepsilon e^{i(\cdot, x)}),$$

3. Translation invariant な場合

$$\frac{1}{2} \left( P - \int ka^\dagger(k)a(k) \right)^2 + H_f + \phi_b(h_\varepsilon), \quad P \in \mathbb{R}^3.$$

- Bach-Fröhlich-Sigal (Adv Math 97,CMP98) GS. for  $|g| \ll 1$
- Gérard (AHP 00), Spohn(LMP 00) GS.  $\forall g$
- Fefferman (Adv Math 00) Stability of matter
- FH (JMP99, CMP 01,JFA05) uniqueness and s.a.  $\forall g$
- Betz-FH-Lőrinczi-Minlos-Spohn (RMP01) Gibbs meas.
- Griesmer-Lieb-Loss (Inv. Math 01) GS  $\forall g$ .
- FH-Spohn(AHP 01) enhanced binding
- Hirokawa-FH-Spohn(Adv Math 05) GS with UV ren.
- FH-Lőrinczi (JFA 08) non-local model
- Gérard-FH-Panati-Suzuki (CMP12,JFA12,LMP12) model on mfd.