

# 益川さんの宿題： 宇宙定数問題

素粒子論のこの 50 年、そして未来  
—益川さんを偲んで—

March 12-13, 2022 @京大基研

九後 太一

# 益川さんとの研究上の関わり

- 益川さんは(幻の修士論文の)supervisor
- M1の終わり(1972.3)から,修士論文への指導として、個人ゼミ 't Hooftのくりこみの論文
  - $R_\xi$  ゲージの発見(藤川-Lee-三田preprintが先に出た)
- 小林-益川(1972)の議論が目の前で行われていた！
  - 未熟で議論に加われず 幻のKKM論文
- 益川さんとは共著論文がない。
- 折に触れて益川さんからの「宿題」と思った事に対する、回答できたこと、未だ出来てないこと、についてお話したい

# 益川-中島(1974)

Spontaneous Symmetry Breaking in Vector-Gluon Model,  
PTP 52 (1974) 1326-1354

- くり込み可能模型で

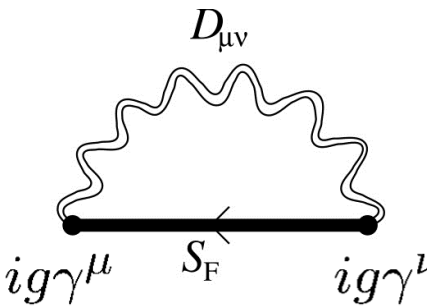
Dynamical Chiral Symmetry Breaking

- Chiral WT identity

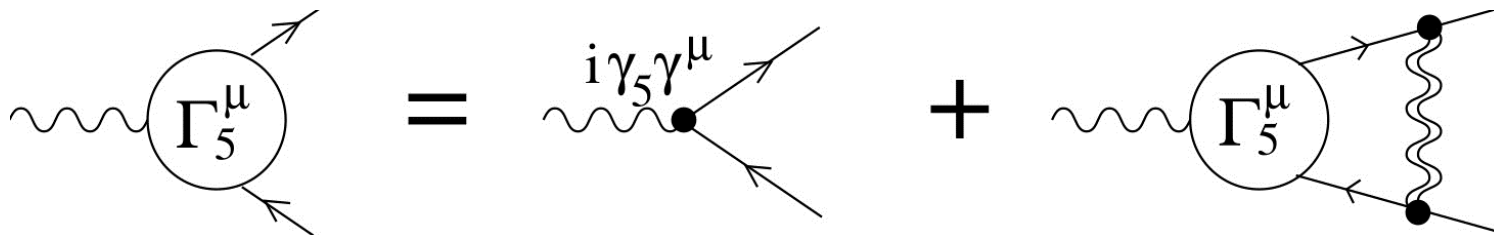
$$(p - q)^\mu \Gamma_{5\mu} = iS_F^{-1}(p)\gamma_5 + i\gamma_5 S_F^{-1}(q)$$

consistentな近似 for  $\Gamma_{5\mu}$  and  $S_F$

Schwinger-Dyson eq. for  $S_F$  :

$$iS_F^{-1} = i\not{\partial} + \not{A} - i \left[ \text{Diagram} \right] \Big|_{A_\mu=0}$$


Bethe-Salpeter eq. for  $\Gamma_{5\mu}$  :

$$\text{Diagram 1} = \text{Diagram 2} + \text{Diagram 3}$$


→ Mutually consistent : they satisfy chiral WT identity

## ■ Fukuda-Kugo

Schwinger-Dyson Equation for Massless Vector Theory and Absence of Fermion Pole," NPB117 (1976), 250-264.

■ Massless gluon, Landau gauge

■ 微分方程式

■ Critical coupling :  $\alpha_{cr} = \pi/3$

## ■ Bando-Harada-Kugo

``External gauge invariance and anomaly in BS vertices and bound states,``  
PTP 91 (1994) 927-948.

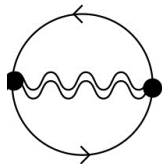
Mutually consistent SD and BS eqs for  $S_F$  and  $\Gamma_{5\mu}$

# 外場A中の $S_F$ のeffective Action

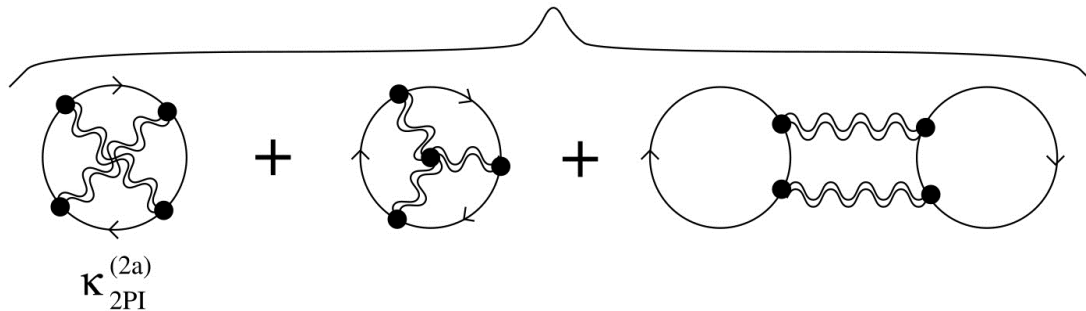
$$i\Gamma[S_F, A]$$

$$= -\text{Tr} \text{Ln} S_F + \text{Tr} (i(\not{\partial} - iA)S_F) + \mathcal{K}_{2\text{PI}}[S_F]$$

(a)  $\mathcal{K}_{2\text{PI}}^{(1)}$



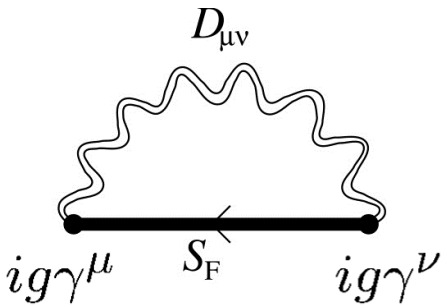
(b)  $\mathcal{K}_{2\text{PI}}^{(2)}$



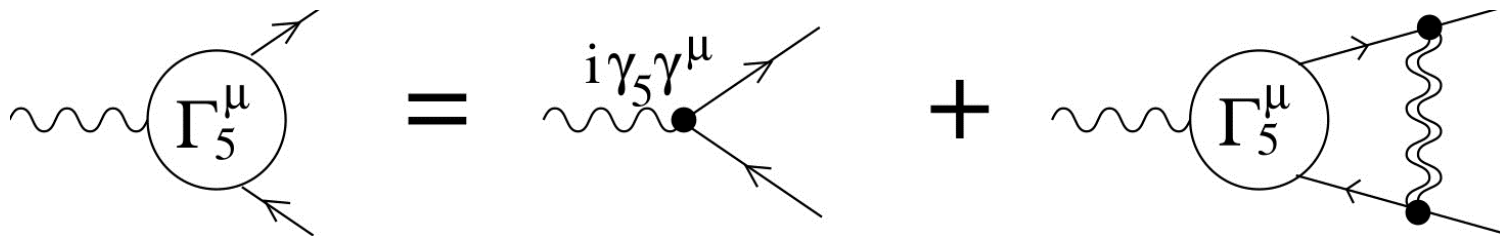
SD eq for  $S_F$  :  $\frac{\delta\Gamma}{\delta S_F} \Big|_{A=0}$

BS eq for current vertex  $\Gamma_{5\mu}$  :  $\frac{\delta\Gamma}{\delta S_F \delta A_{5\mu}} \Big|_{A=0}$

$$\frac{\delta\Gamma}{\delta S_F} : \quad \text{with } \mathcal{K}_{2\text{PI}} = \mathcal{K}_{2\text{PI}}^{(1)} \text{ の近似}$$

$$iS_F^{-1} = i\not{\partial} + \not{A} - i \text{ (diagram) }$$


$$\left. \frac{\delta\Gamma}{\delta S_F \delta A_{5\mu}} \right|_{A=0} :$$

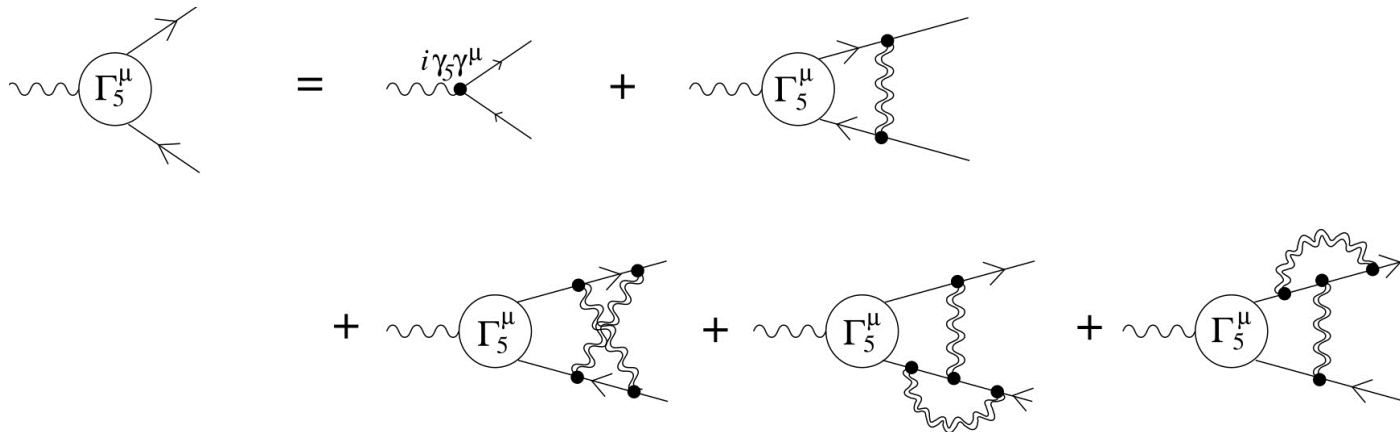
$$\text{(diagram)} = \text{(diagram)} + \text{(diagram)}$$


$$\frac{\delta\Gamma}{\delta S_F} :$$

$$\text{with } \mathcal{K}_{2PI} = \mathcal{K}_{2PI}^{(1)} + \mathcal{K}_{2PI}^{(2a)}$$

$$i S_F^{-1}[A] = i \not{\partial} + A - i \text{ (loop diagram) } - i \text{ (loop diagram)}$$

$$\left. \frac{\delta\Gamma}{\delta S_F \delta A_{5\mu}} \right|_{A=0} :$$





# 有限温度のゲージ理論

- Bernard rule (1974)

FP ghostの温度Green関数: periodic in  $0 \leq t \leq i\beta$

- 益川 suggests

This rule must be for quantity with  $P_0$ : projection onto physical subspace

$$Z(\beta) = \text{Tr} \left( P_0 e^{-\beta H} \right), \text{ or } \langle \mathcal{O} \rangle_\beta = \text{Tr} \left( P_0 e^{-\beta H} \mathcal{O} \right)$$

- → Hata-Kugo (1980)

“An Operator Formalism of Statistical Mechanics of Gauge Theory in Covariant Gauges,” PRD21 (1980), 3333

proved 
$$\text{Tr} \left( P_0 e^{-\beta H} \right) = \text{Tr} \left( (-1)^{N_{\text{FP}}} e^{-\beta H} \right)$$

$$\left. \begin{aligned} P_0 + P_{\geq 1} &= 1 \\ P_{\geq 1} &= \{Q_B, \exists R\} \end{aligned} \right\} \rightarrow P_0 = 1 - \{Q_B, R\}$$

(Fujikawa noticed this BRS-exact form first)

$$\begin{aligned} \text{Tr} (P_0 e^{-\beta H}) &= \text{Tr} (P_0 (-1)^{N_{\text{FP}}} e^{-\beta H}) \\ &= \text{Tr} ((-1)^{N_{\text{FP}}} e^{-\beta H}) - \underline{\text{Tr} (\{Q_B, R\} (-1)^{N_{\text{FP}}} e^{-\beta H})} \end{aligned}$$

■ But the second term vanishes:

$$\begin{aligned} \text{第2項} &= \text{Tr} (R (-1)^{N_{\text{FP}}} e^{-\beta H} Q_B) + \text{Tr} (R Q_B (-1)^{N_{\text{FP}}} e^{-\beta H}) \\ &= \text{Tr} (R \{(-1)^{N_{\text{FP}}}, Q_B\} e^{-\beta H} Q_B) = 0 \end{aligned}$$

since  $N_{\text{FP}} Q_B = Q_B (N_{\text{FP}} + 1)$ . Thus it is proved.

# 超対称理論での非線形表現

対称性  $G \rightarrow H$  に破れた時の低エネルギー有効理論  
effective Lagrangian

## ■ BKMU: (坂東-蔵本-益川-上原)

“Nonlinear Realization in Supersymmetric Theories,”  
PTP72 (1984), 313 and 1207.

Kaehler potential の具体的構成法

## ■ → IKK: (伊藤-九後-国友)

“Supersymmetric Nonlinear Realization for Arbitrary Kahlerian Coset Space  $G/H$ ,” NP B263 (1986), 295-308.

$G/H$  が Kahler manifold の場合の、BKMU 構成法の完全性証明  
CCWZ 構成法 と BKMU 構成法 のあらかわな関係

# 宇宙定数問題 or 時空の理論

■ Maskawa once said:

「ミクロな時空は、Hawkingの言うspace-time foamのような、マクロな時空とはかなり違うものではないか」

- 湯川流解釈: 時空概念の根本的変革が必要
- 朝永流解釈: マクロ時空からミクロ時空への変化を調べれば良い。(特に宇宙定数)

# 宇宙定数の $\Lambda = V(\phi, \lambda)$ running

- 観測するエネルギースケール  $\mu$  に応じて、見える宇宙定数が変化？
- → くり込み群方程式(RGE) !
- $M=100\text{GeV} \rightarrow \Lambda = (100\text{GeV})^4$  :EWscale
- $M=100\text{MeV} \rightarrow \Lambda = (100\text{MeV})^4$  :Chiral SSB

Nonsense idea!, because RGE says

$$\frac{d}{d\mu} V(\phi, \lambda; \mu) = \left( \frac{\partial}{\partial \mu} + \beta(\lambda) \frac{\partial}{\partial \lambda} + \gamma(\lambda) \phi \frac{\partial}{\partial \phi} \right) V(\phi, \lambda; \mu) = 0$$

# N.B. Classical and Quantum Vacuum Energy

## Classical Potential Energy

$$V(\phi_c)$$

$\simeq$

## Quantum Vacuum Energy

$$\sum_{\mathbf{k},s} \frac{1}{2} \hbar \omega_{\mathbf{k}} - \sum_{\mathbf{k},s} \hbar E_{\mathbf{k}}$$

**Finite** , Vac. Cond. Energy  
Spont. Sym. Breaking

**Infinite** , No control

These are nearly the same, as is seen in the Nambu--Jona-Lasinio model;  
The potential energy  $V(\varphi)$  of composite boson comes from the 1-loop diagram of the fermion.  
くり込みにも注意。 →  $V$  だけ議論する

# 「 $\Lambda=0$ が選ばれる」二つの立場

## ■ Dynamical mechanism が存在する

宇宙定数の計算可能性  $\rightarrow$  scale invariance が必要  
しかし quantum scale inv. も十分ではない

## ■ 手で置く as

くり込み条件  
in GR (General Relativity)

宇宙定数項のくり込み

$\simeq$

初期値／境界条件  
in UG (unimodular Gravity)

平坦背景場上の重力理論

$\simeq$  人間原理 in String理論

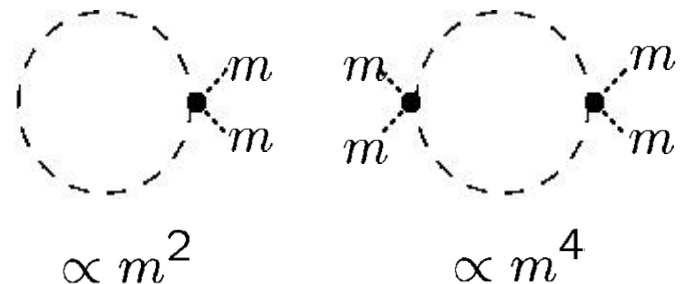
# Dynamical mechanism が存在する approach の困難

## ■ Classical scale invariance (SI) が必要:

If a dimensionful parameter exists,

$\exists m \rightarrow m^4$  term appears in vacuum energy

$\rightarrow$  CC counterterm should exist  $\rightarrow$  CC :free parameter



## ■ Anomaly $\rightarrow$ Quantum SI renormalization



- Quantum SI renormalization (Englert et al)  
n次元時空で、全ての結合定数をdilaton場 $\sigma$ を用いて次元0にする。

$$\int d^n x \sqrt{-g} \sigma^2 R \quad [\sigma] = \frac{n-2}{2}$$

### SI prescription

$$\begin{aligned} \lambda (\phi^\dagger(x)\phi(x))^2 &\rightarrow \lambda [\sigma(x)^{\frac{2}{n-2}}]^{4-n} (\phi^\dagger(x)\phi(x))^2 \\ y \bar{\psi}(x)\psi(x)\phi(x) &\rightarrow y [\sigma(x)^{\frac{2}{n-2}}]^{\frac{4-n}{2}} \bar{\psi}(x)\psi(x)\phi(x). \end{aligned}$$

- くりこみ可能性は壊すが、量子論的にもscale不変
- Even in quantum SI renormalization, however,
- 量子補正が結合定数のsuperfine tuningを要求

The potential takes the form

$$V(\phi, \sigma) = \sigma^4 W(x), \quad x := \phi^2 / \sigma^2$$

停留性条件:  $O(\varepsilon^2) \simeq O(10^{-64})$

$$\frac{\partial}{\partial \phi} \propto W'(x) = 0 \quad \rightarrow \text{determines the direction } \langle x \rangle$$

$$\frac{\partial}{\partial \sigma} \propto 4W(x) - 2xW'(x) = 0 \quad \rightarrow \text{constraint on coupling constants}$$


- Hierarchy  $\varepsilon = \frac{\langle \phi^2 \rangle}{\langle \sigma^2 \rangle} = \left( \frac{10^2 \text{ GeV}}{10^{18} \text{ GeV}} \right)^2 = 10^{-32}$

- Stability of hierarchy : OK

- $W(x)=0$  は  $O(\varepsilon^2) \simeq O(10^{-64})$  の精度で満たせる。

- しかし、これはVの値としては、 $\sim (100 \text{ GeV})^4$

- $\Lambda_0 \sim (1 \text{ meV})^4 \sim 10^{-56} \times (100 \text{ GeV})^4$  を満たすには、結合定数を56桁の精度でのsuperfine tuningが必要

- 
- 結局、scale invarianceだけでは、potentialのflatnessが保証されない。ので、無理にそれを実現するために、結合定数のsuperfine tuningが必要になった。
  - Flat directionの存在を保証する更なる対称性ないし機構が必要。

# 手で置く approach

くり込み条件  $\simeq$  初期値／境界条件  
in GR (General Relativity)  $\simeq$  in UG (unimodular Gravity)

宇宙定数項のくり込み

平坦背景場上の重力理論

$$\mathcal{L} = \sqrt{-g}(R - 2\Lambda)$$

$$\sqrt{-g} R + \lambda(\sqrt{-g} - 1)$$

- GRでは、CC項  $\Lambda$  のsuperfine tuning
- UGでは、multiplier場 $\lambda(x)$ のsuperfine tuning
- しかし、Psychologicalには、UGの方が  
「EMテンソルのTrace 部分、 $T_{\mu\nu} \propto g_{\mu\nu}$  に比例する様になった部分、は重力場とdecoupleする」  
と言えて、自然な感じではある。

# Unimodular gauge固定したGRと Unimodular Gravity

Kugo, Nakayama, Ohta ``BRST quantization of general relativity in unimodular gauge and unimodular gravity," PR D104 (2021) no.12, 126021

- GRとUGは、量子論的にも、おそらく、物理的内容は同じ。
- ただ、UGの方は、  
「重力は、potentialの停留値 (vacuum energy)に結合しない」
- という定式化なので、平坦時空を選ぶことに対する心理的負担は軽い。

→ 益川さん、未だ宿題に満足すべき回答が出来ていません。