Тема научно-исследовательской работы:
«Физический смысл модели Пеннера-Концевича в полисимволическом расширении»

Подготовил: ученик 10 «В» класса
МБОУ СОШ № 1, г. Новочеркасск Гудков Евгений
Научный руководитель: учитель математики МБОУ СОШ №1
Пашковская Елена Ивановна

Цель работы

* Рассмотреть замкнутую аддитивную антиунитарную анизотропную бустстрапную систему отсчета при сбое фазы спин-орбитального взаимодействия, при тензор-тензорном взаимодействии, между спинором Майораны и спинором Вейля при аннигиляции для спинорной пары.

Задачи

* Рассматривается пятимерное аддитивное анизотропное антиунитарное духовое поле на ренормализованной группе для ренормализованного КХДП – потока с хирургией для квазитрехмерного майорановского гравискаляра чистого спинора для спонтанного нарушения симметрии и сбое спин – орбитальной симметрии.

Объект и предмет исследования

- Объект исследования: бустстрапные замкнутые антиунитарные аддитивные анизотропные системы отсчета в симплектическом виде во временах возвращения Пуанкаре.
- Предмет исследования: перемешивающие системы со сдвигом надоператора спинорной структуры.

Методы исследования

* 1. Математическое моделирование времён возвращения Пуанкаре
* 2. Инфинитиземальный нелинейный анализ
* 3. Конформногеометродинамические теории описания ΛCDM моделей ранней Вселенной

Актуальность, значимость и новизна

* В данной работе предлагается новый взгляд на пространство - время , в котором каждой точке присваивается квазитрехмерный аддитивный трансляционный трансляционно -инвариантный надоператор эволюции. Впервые в этой работе не предполагается эволюционного многочастичного надоператора для нерелятивисткой квантовой механики. Предлагается новый взгляд на пространственно - временной континуум. Модель Пеннера – Концевича для нормированного числа $s = 1\backslash 2$ расширена на полисимволический случай для диаддического счетчика. Потенциал Виттена – Концевича может быть псевдопотенциалом характеризующим общую энергию системы для всех инвариантов Васильева. Энергия, как эквивалент материи сохраняет векторную доминантность для нелинейной сигма модели.

Формулы духовых полей

$$\varphi(\dot{X})R_{aв} = \frac{1}{(2\tau)}\int dt_{\Delta}\varepsilon^{ijk} \to \varepsilon^{0}dk^{3}\left(k_{a\text{α}}\right)$$

и $$\int dt_{\Delta}\varepsilon^{ijk} \to \varepsilon^{0}dk^{3}\left(k_{a\text{α}}\right) = g(z)\omega 1\backslash z^{n}$$

$$T^{0i} = -\frac{\partial\varphi}{\partial X^{-\mu}}\frac{\partial\left[[\varphi]\right]}{X^{i}(A)\ f_{-ab}} = \ T^{0i} = \frac{1}{n!}X^{\sigma c}\ tr\Lambda M^{0}_{4\,comb} - tc^{2}\frac{N^{ab}X^{2}\backslash\tau\prod_{[i]=0}^{s}\frac{2}{In(1+2\epsilon)}}{\sqrt{g-_{0}\begin{cases}\delta_{ab}[g_{ab}]\\ N^{ab}\\ L^{2}\end{cases} - M^{2}defM_{qi}}}$$

$$g-_{0}\begin{cases}\delta_{ab}[g_{ab}]\\ N\tau^{ijkl}\\ L\end{cases} - M^{2}defM_{qi} + \frac{Y_{0X\dot{\tau}^{-24}}}{t^{-\Delta}}$$

$$\psi G_{(ab)}=g\ 0\begin{cases}\delta_{ab}[g_{ab}]\\ \frac{N\pi\backslash 4^{ijkl}}{d^{4}}\\ L\end{cases}$$

при взаимодействии Юкавы этот вклад можно рассматривать, как квазилокальную массивную матрицу однокомпонентного многообразия радикала по мнимой единице без учета квазичастичного пика в неоднозначностях Грибова т.е. левокиральное поле излучения фермиона .

Уравнения Уиллера-Девитта

$$g\ 0\begin{cases}\delta_{ab}[g_{ab}] \\ \dfrac{N\pi\backslash 4^{ijkl}}{d^4}=g-{}_0\begin{cases}\delta_{ab}[g_{ab}] \\ N^{ab} \\ L^2\end{cases} \\ L\end{cases}$$

$$G_{ijkl}\left(\gamma_{ik}\gamma_{jl}+\gamma_{il}\gamma_{kl}\right)=G(2\,.\,4)$$

Первое,второе и третье представление уравнения Качазо- Йе -Юань в MHV

* $$A_{MHV} = \frac{\delta^{ij}\left(\sum_{i=4}^{-nab} \lambda_{ab} \left[\bar{\Lambda}\right] \right) h^{*} \to r}{\prod_{i=1}^{n} \langle \delta^{ji} \sqrt{e_{a^3}^{ijkl}} e_A^b = \delta_{a^o}^{-b^2} \rangle} = \frac{\delta^{ij}\left(\sum_{i=4}^{-nab} \lambda_{ab} \left[\bar{\Lambda}\right] \right) h^{*} \to r}{\prod_{i=1}^{n} \delta^{ij}[e]^{-e} = \delta_{a^0}{}^{-b^2}} = A_{MHV} = \frac{\delta^{ij}\left(\sum_{i=4}^{-nab} \lambda_{ab} \left[\bar{\Lambda}\right] \right) h^{*} \to r}{\prod_{i=1}^{n} \langle \delta^{ji} \sqrt{e_{a^3}^{ijkl}} e_A^b = \delta_{a^o}^{-b^2} \rangle} = \frac{\delta^{ij}\left(\sum_{i=4}^{-nab} \lambda_{ab} [\pm \Lambda] \right) h^{top} \to \left\{ r_{-l}\, r^{*} + \sigma_{ab}{}^{a^i} \sigma_{k-1\tilde{\varpi}}{}^{f_{[[a]]}{}^{1} \sin k^{a\dot{a}} [z \backslash n]} \sigma^{j}{}_{ac} \to\ r_{\downarrow 0} \right\} (\,*\,)}{\left(\begin{matrix} \bar{\delta} = \delta_{a^0}{}^{-b^2} \\ \prod \sum_{i \geq 0}^{\left[[s^i]\right]=n} \sum l^{1}{}_{(\acute{\infty})} a^{\dot{y}\bar{y}} \\ l^{\lambda^a \lambda^{a^{(2)(1)}} p^{ikaa}}{}_{(-\acute{\infty})} \end{matrix} \right)}$$

Эмпирическое представление уравнения Качазо-Йе Юань

* $$\frac{\delta^{ij}\left(\sum_{i=4}^{-nab}\lambda_{ab}\left[\bar{\Lambda}\right]\right)h^{*}\to r}{\prod_{i=1}^{n}\delta^{ij}[e]^{-e}={\delta_{a^0}}^{-b^2}}=\frac{\delta^{ij}\left(\sum_{i=4}^{-nab}p\lambda_{a}\lambda\backslash_{\acute{a}}.\left[\Lambda\right]\right)}{\int\prod_{i=1}^{n}\delta^{i}[e]^{-e}={\delta_{a^1}}^{-b^2}}$$
* $$Z_3=\int D_{\varphi\lambda^2}{X_i}^{N\backslash 1}exp\left(\delta_{x^y}\right)tr\left\{-\left[\frac{1}{4}\right]\Lambda\,{X_{a^1}}^{i}R_{\infty}+\alpha^2\left[\log{\Gamma_{k^\mu l_a}}^{M_0}+M_{iq}\right]-X_i^{N\backslash 1}=\;Z_3\int D_{\varphi\lambda^2}{X^{N\backslash 1}}_i\,exp\left(\delta_{x^y}\right)tr\left\{-\left[\frac{1}{4}\right]\Lambda\,X_{a^1}^{i}R_{\infty}+a^2\left[\log{\Gamma_{\Lambda^{-1}}}^{M^0}{}_{l_a}\right]\to {X^{\mu}}_{i\left(\mathrm{j}^2\left(\sqrt{X^\mu}\right)\right)}\right.\right.$$

$$F[\Lambda]=\int D\,X\,{e_{ijkl}}^{ab\,tr\left(\Lambda X+V_{ac}\left(X_i^{\mu}\right)\right)}$$

Поле форм и модель Пеннера-Концевича

- Поле форм и одноразрезная модель Пеннера- Концевича s+1
- $$\sum_{d_s=X^j}^{\infty} < \tau^{-2\Delta} J_{a^2}{}^{n-3} \frac{[\tau]\partial_0^{\cdot} R\backslash 1}{\partial 4\pi^2 N} > d^4 c^2 \prod_{j}^{s} \left(2d_i - 1\right)!!\, \lambda^{\mu^2} \lambda^{[v]^0} + \lambda^{[\dot{v}]} + \lambda^{\mu} = \sum_{(\Gamma^{\sigma c})} \frac{2}{\# Aut\ \Gamma^{\sigma c}} + \prod_{[i]=s}^{s} \frac{2}{g-_{0\begin{cases} \delta_{ab}[g_{ab}] \\ N\tau^{ijkl} \\ L \end{cases}} - M^2 def M_{qi}} = \sum_{(\Gamma^{\sigma c})} \frac{2}{\# Aut\ \Gamma^{\sigma c}} + \prod_{[i]=0}^{s} \frac{2}{In(1+2\epsilon)} - M_0^2 + M_{p^4}{}^2$$
- При сохранении квадрупольного момента можно говорить о том, что на инфляционном фоновом пространстве фермионный твистор рефлексивен. Перепишем геометрический тензор для обобщенного мультифрактала на горизонте де Ситтера в пространстве (3 +1).

Результаты

* 1. Псевдоскалярный экранированный псевдоизовектор Ланшоца , является аддитивным изовектором пространства времени на дискретууме Буссо-Полчински являющийся тензором конторсии является псевдотензором инфляции при сжатии во времени возвращения Пуанкаре.

Результаты

* 2. Время в модели Пеннера-Концевича фундаментально имеет полиномиальную природу для гамильтонианиана, полинома Эрмита в частности, в преобразовании Мивы и Мебиуса.
* 3. Построен матричный вид инварианта энергии модели Пеннера-Концевича на обобщенной метастабильной структуре Каратеодори для MHV.

Матричный динамический инвариант энергии гамильтониана в симплектическом случае

$$F(A)\frac{\int dX\left(-\frac{1}{2}\,tr\Lambda X\sum a^{3}{}_{\sum essl_{a}}\right)}{\int d\left(-\frac{1}{2}\,tr\Lambda X^{-\Delta}X\right)}\;e^{-u\left(\varepsilon_{n\acute{\omega}}\right)}\frac{\int\sum DX_{\mu}\,DX^{\sigma c^{\left(\lambda_{v}\gg\lambda^{ac}\left[\lambda^{ac^{2}}\right]\right)}}DX^{\sigma c}K^{a\dot{a}}+\lambda\varphi^{3}+\;\lambda\varphi^{2}}{\int dXexp\left[-\frac{1}{4}\right]tr\Lambda X^{-\Delta^{5}}\left(trX^{2}\left[\Lambda\backslash\Lambda\right]\right)}$$

Список используемой литературы

* 1. Лекции по симплектической геометрии и топологии
* Элиашберг Я., Трейнор Л.
* 2.Фрактальные размерности для времен возвращения Пуанкаре Афраймович В., Угальде Э., Уриас Х.
* 3.Конформная геометродинамика Т.1 М.В, Горбатенко.
* 4. Многоразрезные решения матричной модели Пеннера–Концевича К. Л. Зарембо,   Л. О. Чехов