

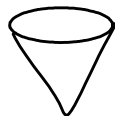
От предходната лекция :

Множеството на всички събития - пространство-времето - е едно частично наредено множество с наредба, която се нарича **причинна наредба** :

$x \geq y$  — събитието  $y$  може да причини следствия в  $x$  събитието  $x$

Тази релация се моделира от структура на псевдо-Евклидово пространство  $\mathbb{R}^{3,1}$  :

$$x \geq y \Leftrightarrow x - y \geq 0 \Leftrightarrow x - y \in V^+$$



$$V^+ = \left\{ x \in \mathbb{R}^{3,1} \mid x^2 \equiv x \cdot x \leq 0, x^0 \geq 0 \right\}$$

$$\parallel$$

$$\eta_{\mu\nu} x^\mu x^\nu = x_\mu x^\mu$$

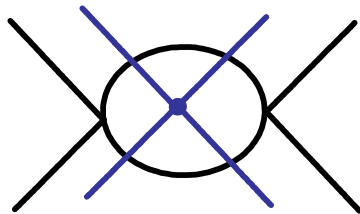
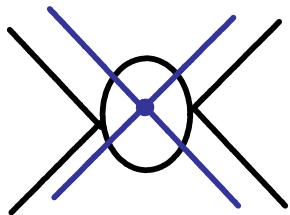
$$x \sim y \iff \text{не } x \geq y \text{ и не } y \geq x$$

- пространственно подобни / причинно несвързани

Причинно несвързани  
области

$$U_1, U_2 \subseteq \mathbb{R}^{3,1}$$

$$U_1 \sim U_2 \Leftrightarrow \forall x_1 \in U_1, x_2 \in U_2 : x_1 \sim x_2$$



Да се прескози:

$$\forall W \subseteq \mathbb{R}^{3,1} :$$

$$W' := \{ x \in \mathbb{R}^{3,1} \mid \exists y \in W : x \sim y \}$$

Свойства: 1.)  $W_1 \subseteq W_2 \Rightarrow W_1' \supseteq W_2'$

$$2) W \subseteq W''$$

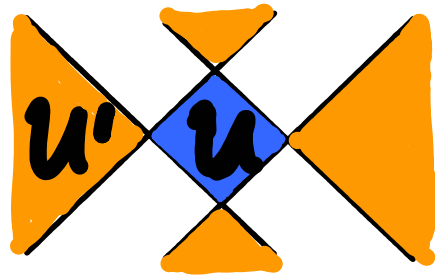
Да се прескози

$$\begin{aligned} \Rightarrow \quad W &\subseteq W'' = W^{(iv)} = \dots \\ &\quad \quad \quad \updownarrow \quad \quad \quad \updownarrow \\ W' &= W''' = W^{(v)} = \dots \end{aligned}$$

Прилично велики области  $\Leftrightarrow W = W''$   
def

Да се прескози

Пример :



Аксиоматична К.Т.П

= Математическа рамка на К.Т.П.

Основни подходи:

1) Алгебричен на Хааз-Кастлер  
Haag - Kastler

2) Полеви - на Уайтман / Wightman

## Общ принцип

Група на Поанкаре е унитарно представена в Хилбертовото пространство на състоянията.

Транслагациите по времето се генерират от самоспрегнат оператор - Хамилтониана - който е ограничен отдолу и минималната стойност на спектъра е собствена стойност с едномерно собствено подпространство - вакуумното състояние.

Уточнения. Группа на Пуанкаре

$$x \mapsto a + \Lambda x \quad \mapsto \quad a' + \Lambda'(a + \Lambda x)$$
$$(a, \Lambda) \qquad \qquad (a', \Lambda')$$

$$\hookrightarrow (a', \Lambda') (a, \Lambda) = (a' + \Lambda' a, \Lambda' \Lambda)$$

$$\mathbb{R}^{3,1} \rtimes O(3,1)$$

↖ нормален делител, абелева

$$(a, \Lambda) = (a, 1)(0, \Lambda)$$

$$\begin{aligned}(0, \Lambda)(a, 1)(0, \Lambda)^{-1} &= \\ &= (0, \Lambda)(a, 1)(0, \Lambda^{-1}) = (0, \Lambda)(a, \Lambda^{-1}) \\ &= (\Lambda a, 1)\end{aligned}$$

На готово:  $O(3,1)$  има 4 свързани компоненти

$SO(3,1)$  има 2 свързани компоненти

Минимално предположение:

Унитарно се представя свързаната компонента

на единицата.

Допълнително сведение: "стандартно"  
предположение за унитарни представления на  
групи на Ли ("Гладки групи"):

$$G \ni g \mapsto U(g): \mathcal{H} \rightarrow \mathcal{H} \text{ - унитарен}$$

така че

$$U(g_1)U(g_2) = U(g_1 g_2),$$
$$U(g)^* = U(g)^{-1} = U(g^{-1}).$$

Силна непрекъснатост :

$$\forall \Psi \in \mathcal{H} : G \ni g \mapsto U(g)\Psi \in \mathcal{H}$$

е непрекъсната (по норма).

Теорема на Стоун  $\forall$  еднопараметр.

подгрупа  $U(g(t)) = e^{iXt}$

за единствен самоспрезнат  $X$  - нарича се генератор

Едно следствие :

$$g(t) = (te_{\mu}, 1) \mapsto U(g(t)) = e^{iP_{\mu}t}$$

$$U(\Lambda) = U(0, \Lambda)$$

$$U(\Lambda) e^{iP_{\mu}t} U(\Lambda)^{-1} =$$

$$= e^{i\Lambda^{\nu} P_{\nu} t}$$

$$\leftarrow \frac{d}{dt} \Big|_{t=0}$$

$$U(\Lambda) P_\mu U(\Lambda)^{-1} = \Lambda_\mu^\nu P_\nu$$

$$P(a) := P_\mu a^\mu$$

$$\Rightarrow U(\Lambda) P(a) U(\Lambda)^{-1} = P(\Lambda a)$$

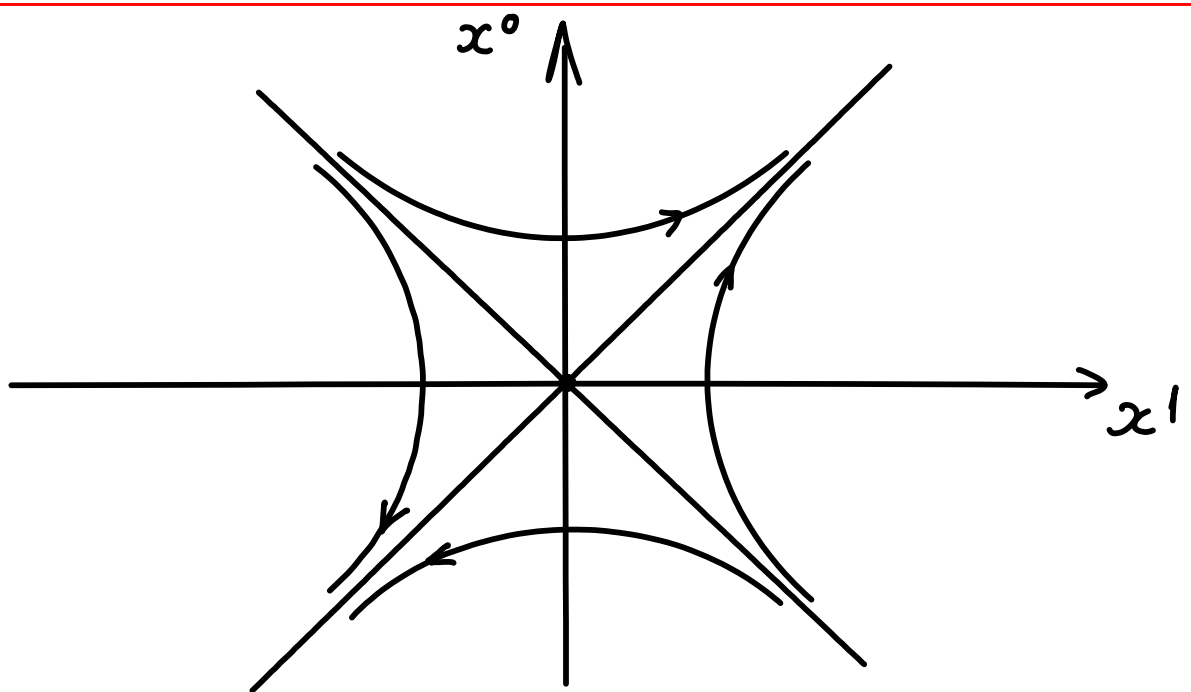
Да образуваме съвместния спектър

$$\text{Spec } \{P_\mu\}_{\mu=0}^3 \subseteq \mathbb{R}^{3,1}$$

– върху него действа  $\Lambda \in SO_0(3,1)$

и  $\text{Spec } \{P_\mu\}_{\mu=0}^3$  е инвариантно множество

което по  $P_0$  е ограничено отдолу



$$\Rightarrow \text{Spec} \{P_\mu\}_{\mu=0}^3 \subseteq V^+$$

$$\text{и } \min \text{Spec } P_0 \geq 0$$

Посопуираме: вакуумет  $\Omega$  е единственото  
Плоанкаре инвариантно състояние  $\{e^{i\alpha} \Omega\}_\alpha$

$$U(a, \Lambda) \Omega = 1 \cdot \Omega \quad \leftarrow \text{следва!}$$

Забележка Групите в квантовата физика

се представят проективно (по Th. на Вигнер):

$$U(g_1) U(g_2) \phi = e^{i\alpha(g_1, g_2)} U(g_1 g_2) \phi$$

↑  
2-коцикъл

и се третира с теория на кохомологията на групи

За  $SO_0(3,1)$  има не тривиален / неотсграничен  
с предефиниране коцикъл  $\pm 1$ .

За неговото разрешаване

$$SO_0(3,1) \xleftarrow{\pi} Spin(3,1)$$

Спінорна група на Пуанкаре:

$$(a, \Lambda) (a', \Lambda') = (a + \Lambda a', \Lambda \Lambda')$$

- тя се представя унитарно.

До тук предположенията и изводите  
са общи за двата аксиоматични  
подхода.

Допълнителни основни обекти в подхода на Хааз - Касцлер :

За максимална строгост и общност се работи с алгебри от ограничени оператори (образване на наблюдаемите).

Мрежа от алгебри :

$$\forall W \underset{\text{отр.}}{\subseteq} \mathbb{R}^{3,1} \mapsto \mathcal{Q}(W)$$

:= алгебра на (породена от)  
наблюдаемите локализирани в  $W$ .

Ако  $W_1 \subseteq W_2 \Rightarrow \mathcal{Q}(W_1) \subseteq \mathcal{Q}(W_2)$

- изотония.

Локалност / причинност  
Locality / Causality

$W_1 \sim W_2 \Rightarrow [\mathcal{Q}(W_1), \mathcal{Q}(W_2)] = 0.$

Ковариантность:

$\forall g$  - Пуанкаре :  $A \in \mathcal{Q}(W)$

$\Rightarrow U(g) A U(g)^{-1} \in \mathcal{Q}(g(W))$

Тип на алгебрите: "слабо затворени"

$$\langle \phi | A_i \phi \rangle \rightarrow \langle \phi | A \phi \rangle \quad \forall \phi$$

- сходимост по средни стойности

$\Leftrightarrow$  Алгебри на фон Нойман

При подхода на Уайтман:

аксиоматизираме квантовите полета

$$\{\varphi_A(x)\}_{A=1}^M, \quad x \in \mathbb{R}^{3,1}$$

Преди всичко искаме ковариантност:

$$U(a, \Lambda) \varphi_A(x) U(a, \Lambda)^{-1} \left. \begin{array}{l} \\ \\ \end{array} \right\} \begin{array}{l} \text{Мульти-} \\ \text{плет.} \end{array}$$
$$= \mathcal{D}_A^B(\Lambda^{-1}) \varphi_B(a + \Lambda x)$$

- това е закон върху стойност, а  
не функция!

Дясната страна се взема от класическата теория

Например

$$\begin{aligned} U(a, \Lambda) F_{\mu\nu}(x) U(a, \Lambda)^{-1} &= \\ &= \Lambda_{\mu}^{\mu_1} \Lambda_{\nu}^{\nu_1} F_{\mu_1\nu_1}(a + \Lambda x) \end{aligned}$$

- симметрия на решенията на Ур. на Макс.

$$\partial_{x^{\mu}} F^{\mu\nu} = 0, \quad \partial_{x^{\mu}} F_{\nu\rho} + \text{цикл.} = 0$$

Групово представяне:

$$\begin{aligned} & U(a_1, \Lambda_1) U(a_2, \Lambda_2) \varphi(x) (-|-)^{-1} \\ &= U(a_1 + \Lambda_1 a_2, \Lambda_1, \Lambda_2) \varphi(x) (-||-)^{-1} \end{aligned}$$

ако  $\sigma_A^B(\Lambda_1) \sigma_B^C(\Lambda_2) = \sigma_A^C(\Lambda_1, \Lambda_2)$

# Локальность / Причинность

$$x \sim y \Rightarrow$$

$$\varphi_A(x) \varphi_B(y) - (-1)^{\xi_{A,B}} \varphi_B(y) \varphi_A(x) = 0$$

$\swarrow$  0,1

## Технически предположения.

а) Полетага  $\mathcal{P}_A(x)$  може да са неограничени оператори, ние обаче искаме те затварят алгебра. Достатъчно условие за това

$\exists \mathcal{H}^0 \subseteq \mathcal{H}$ , т.е.  $\mathcal{D}$  е инвариантно

за  $\forall \mathcal{P}_A(x)$  и за  $\forall U(y)$

т.е.  $\varphi_A(x) : \mathcal{H}^0 \rightarrow \mathcal{H}^0$  !?

$U(y) : \mathcal{H}^0 \rightarrow \mathcal{H}^0$

Възможно ли е обаче  $\varphi_A(x)$  да е  
обикновена функция

Теорема : Не !

Исход:  $\varphi_A(x)$  е операторно  
знака обобщена функция:

$$\mathcal{D}(\mathbb{R}^{3,1}) \ni f \longmapsto (\varphi_A(f) : \mathcal{H}^0 \rightarrow \mathcal{H}^0)$$

$$\text{т.е. } (f \mapsto \langle \phi | \varphi_A(f) \psi \rangle) \in \mathcal{D}'(\mathbb{R}^{3,1})$$

Забележка: Полета могат да се породят  
и в подхода на Хааз:

A - оператор:

$$A(x) = U(x) A U(x)^{-1}, \quad x \in \mathbb{R}^{3,1}$$

"разнасяме оператора"

Но  $A(x)$  нито е локален нито ковариантен  
с крайно-мери мултиплет