

Бирациональные инварианты из симплектической

24.10.19

лекция №5

геометрич

Когомологическая теория поля и полициклы.

① Аксиоматическое определение CoFT

$\forall g, n: 2g-2+n > 0$  по  $\overline{M}_{g,n}$  с  $\overline{M}_{g,n}$  - компактный орбиформ, существует хорошая теория пересечений над  $\mathbb{k}$  check=0

$p: \overline{M}_{g,n+1} \rightarrow \overline{M}_{g,n}$  - забывание последней отг. точки

$q: \overline{M}_{g-1, n+2} \rightarrow \overline{M}_{g,n}$  - сшивание последних отг. точек добавляет 1 порождающую цикла, т.е. увеличивает алгебраический род на 1.



$n: \overline{M}_{g_1, n_1+1} \times \overline{M}_{g_2, n_2+1} \rightarrow \overline{M}_{g,n}$   $g = g_1 + g_2$   
 $n = n_1 + n_2$

склеиваем последнюю точку отг. точек обрезаем для разных разрезаем  $(g,n)$  в плоскости покрывающей фактору  $\overline{M}_{g,n} - M_{g,n}$ .

Опр (Мэннин)  
CoFT с единицей

когомологическая теория поля  $\mathbb{k}$  с единицей это набор  $(V, \eta, \mathbb{1}, \Omega_{g,n}^{2g-2+n})$

- $V \in \text{Vect}^{fd}(\mathbb{k})$
- $\eta: V \otimes V \rightarrow \mathbb{k}$  - скалярное пр-ие  $\{e_1, \dots, e_n\}$ -базис в  $V$ ,  $\{e^i\}$ -двойственный базис  $\Delta = \sum e_i \otimes e^i \in V \otimes V$  - диаг. дивизор
- $\mathbb{1} \in V$  - выделенный элемент
- $\Omega_{g,n} \in H^*(\overline{M}_{g,n}, \mathbb{k}) \otimes (V^*)^{\otimes n}$

набор тензоров, инв относительно  $S_n$  удовлетворяющий следующим условиям

$$q^*(\Omega_{g,n}) = \sum_{\Delta} \Omega_{g-1, n+2} \in H^*(\overline{\mathcal{M}}_{g-1, n+2}, \mathbb{K}) \otimes (V^*)^{\otimes n}$$

$$r^*(\Omega_{g,n}) = \sum_{\Delta} (\Omega_{g_1, n_1} \otimes \Omega_{g_2, n_2}) \leftarrow \text{соотношения Кунца}$$

$$p^*(\Omega_{g,n}) = \sum_{\perp} \Omega_{g, n+1}; \quad \eta = \sum_{\perp} \Omega_{0,3}$$

[Т.к.  $H^*(\overline{\mathcal{M}}_{0,3}, \mathbb{K}) \cong \mathbb{K}$ , мы считаем, что  $\Omega_{0,3} \in S^3(V^*)$ ] □

Опр когомологической теорией поле в роде 0 (с единицей) называется набор  $(V, \eta, \perp, \rho_{0,n})$  удовлетворяющий тем же аксиомам. □

Конструкция Софт<sup>0</sup> (с единицей) определяет структуру фробениусовой алгебры  $(V, \eta, \circ)$  (с единицей).

Зададим  $\circ: V \otimes V \rightarrow V$  формулой

$$\forall v, u, w \in V \quad \eta(v \circ u, w) = \Omega_{0,3}(v, u, w) \quad \left| \begin{array}{l} \text{Ассоциативность} \\ \circ \text{ следует из} \\ \text{равенства} \\ r^* \Omega_{0,1} = \sum_{\Delta} \Omega_{0,1} \otimes \Omega_{0,1} \end{array} \right.$$

Напоминание

Напомним, что структура формального фробениусова многообразия ~~это~~  $(V, \eta, H_i)$  это набор данных

- $V$  - векторное нр-во /  $\mathbb{K}$
- $\eta$  - скалярное нр-ие на  $V$
- $H_i^{i \geq 3}$  - набор симметричных полиномиальных от-ий

$$H_i: \underbrace{V \otimes \dots \otimes V}_i \rightarrow \mathbb{K}$$

Таким, что потенциалу  $\Phi(v) := \sum \frac{1}{n!} H_n(v, \dots, v)$  удовлетворяет уравнению  $\omega \Delta V$ .

Фробениусово мн-зие  $(U, \rho, A)$  определяет структуру формального фробениусова мн-зие  $\text{Set}_x M$ .

Мы говорим, что  $(V, \eta, H_i)$  - формальная зэф-ция фробениусовой алгебры  $(V, \eta, H_3)$ .

Упражнение Рассмотрим  $\text{CoFT}^0(V, \eta, \mathbb{1}, \Omega_{0,n})$

Определим  $H_n := \int_{[M_{0,n}]} \Omega_{0,n} \in S^*(V^*)$

Проверьте, что аксиомы  $\text{CoFT}^0$  для  $\Omega_{0,n}$  (и тождество Киле в гомологиях  $M_{0,n}$ ) влекут аксиомы формального фробениусова мн-зие для набора операций  $H_n$ . Ит.о. определена фробениусова зеформация алгебры  $(V, \eta, \circ)$ .

Теорема (Менник) Рассмотрим фроб. алгебру  $(V, \eta, \circ)$

Отображение  $\Omega_{0,n} \mapsto H_n$  устанавливает диктото

$\left\{ \text{CoFT}^0 \text{ с ассоциированной фробениусовой алгеброй } (V, \eta, \circ) \right\}$

$\downarrow \cong$

$\left\{ \text{формальные зеформации фроб. алгебры } (V, \eta, \circ) \right\}$

## ② Полупростые CoFT и теорема Теллмана

Напоминание Рассмотрим формальное фробениусово многообразие  $(V, \eta, \theta_n)$

Продолжим  $\eta$  до постоянной метрики  $\rho \equiv \eta \in V$

Рассмотрим связность Леви-Чивиты  $\nabla \in TV$

[ в канонической тривиализации  $TV \cong V \times V$

связность  $\nabla$  очевидно имеет вид  $d = \nabla$  ]

Обозначим  $\circ$  умножение на векторных полях

$$v, w, u \in \mathcal{X}(V) \quad \rho(v, w \circ u) = A(v, w, u)$$

$$\begin{aligned} & \Gamma(TV) \\ & \cong \mathcal{X}(V) \otimes V \end{aligned}$$

$$A = \partial_{\partial v} \partial_{\partial w} \partial_{\partial u} \Phi$$

Рассмотрим семейство связностей на  $TV$

$$\nabla_{v^t}^t \omega := \nabla_v \omega + t^{-1} v \circ \omega$$

Получе  $(\nabla^t)^2 \equiv 0 \quad \forall t \in \mathbb{C}^*$ .  $\square$

Опр Фундаментальной системой решений  $\nabla^t$  называется отображение  $\mathbb{C}^* \rightarrow \Gamma(V, \text{End } TV)$ :

$$\bullet \forall t \quad \forall \bar{v} \in V \quad \nabla^t S^t(\bar{v}) \equiv 0, \text{ где } \bar{v} \in \Gamma(V, TV) \\ \text{— постоянное векторное поле}$$

$$\bullet \forall t \quad S^t|_{T_0 V} \equiv \text{Id}$$

то теореме существования и единственности, определение корректно.

Определение Рассмотрим  $\eta$ -во  $E = \chi(V) \otimes \mathbb{C}[[\hbar]]$

на  $E$  задано скрученное  $(\cdot, \cdot) : E \otimes E \rightarrow \mathbb{C}[[\hbar^{-1}]]$

$$v, \omega \in E \quad (v, \omega) := \rho(v(-\hbar), \omega(\hbar))$$

□

Замечание  $\forall v, \omega \in E \quad \forall \psi \in \chi(V)$  выполняется

$$\mathcal{L}_\psi(v, \omega) = (\nabla_\psi^\hbar v, \omega) + (v, \nabla_\psi^\hbar \omega).$$

Действительно, т.к.  $D$ -связки на лево-линейности, она  
удовлетворяет метрику  $\mathcal{L}_\psi(v, \omega) = (\nabla_\psi v, \omega) + (v, \nabla_\psi \omega)$ .

$$\begin{aligned} \text{Так как } (\nabla_\psi^\hbar v, \omega) + (v, \nabla_\psi^\hbar \omega) &= (\nabla_\psi v, \omega) + (\hbar^{-1} \xi v \circ \psi, \omega) + (v, \nabla_\psi \omega) + (v, \hbar^{-1} \omega \circ \psi) = \\ &= (\nabla_\psi v, \omega) + \rho(-\hbar^{-1} v(-\hbar) \circ \psi, \omega(\hbar)) + (v, \nabla_\psi \omega) + \rho(v(-\hbar), \hbar^{-1} \omega(\hbar) \circ \psi) = \\ &= \mathcal{L}_\psi(v, \omega) + (-\hbar^{-1} \rho(v(\hbar) \circ \psi, \omega(\hbar)) + \rho(v(-\hbar), \omega(\hbar) \circ \psi)) = \\ &= \mathcal{L}_\psi(v, \omega) + \hbar^{-1} (-\rho(v(-\hbar) \circ \psi, \omega(\hbar)) + \rho(v(-\hbar), \omega(\hbar) \circ \psi)) = \\ &= \mathcal{L}_\psi(v, \omega) + \hbar^{-1} (-A(v(-\hbar), \psi, \omega(\hbar)) + A(v(-\hbar), \omega(\hbar), \psi)) = \\ &= \mathcal{L}_\psi(v, \omega). \end{aligned}$$

Следовательно, для любых  $v, \omega \in \chi(V)$  выполняется

$$\begin{aligned} \mathcal{L}_\psi(S(v), S(\omega)) &= (\nabla_\psi^\hbar S(v), S(\omega)) + (S(v), \nabla_\psi^\hbar S(\omega)) \equiv 0 \\ \Rightarrow (S(v), S(\omega)) &\equiv (S(v), S(\omega))|_0 = \eta(v(0), \omega(0)) \end{aligned}$$

Т.е. для подалгебр  $\bar{v}(\rho) \equiv v$

$$(S(\bar{v}), S(\bar{\omega})) \equiv \eta(v, \omega).$$

Опр CoFT  $(V, \eta, \Omega_{g,n})$  поупреда, есть ассоциативная  
фредериксове алгебре  $(V, \circ, \eta)$  поупреда как алгебре  
 $(V, \circ) \cong \oplus (\mathbb{C}, x)$ .

УЛ (Гипотеза Гивенца/Теорема Телешмана)

Для полуэрмитовой фробениусовой алгебры  $(V, \circ, \eta)$

$(V, \circ) \cong \oplus (\mathbb{C}, \times)$  существует дискрет

$$\left\{ \begin{array}{l} \text{CoFT} \\ (V, \eta, \Omega_{g,n}) \end{array} \right\} \left\{ \begin{array}{l} \text{ассоциированная} \\ \text{фроб.-алгебра} \\ \cong (V, \circ) \end{array} \right\} \longleftrightarrow \left\{ \begin{array}{l} S \in \text{Id} + \hbar^{-1} \text{End}(TV) \otimes \mathbb{C}[[\hbar^{-1}]] \\ \forall v, w \in V \quad (S(\bar{v}), S(\bar{w})) = \eta(v, w) \end{array} \right\}$$

Замечание

Можно обрезать, ред  $S$ -основкой инварианта CoFT<sup>o</sup>

В полуэрмитовом случае можно выбрать канонические координаты на  $V$ , позволяющие говорить о  $\mathbb{S}^{ij}$

Если на ф-м мн-зии  $(V, \eta, H_i)$  задано эйлерово векторное поле, ред  $S$  можно воспринять рекуррентно как  $S^{\pm 1} = \text{Id}$ .

Опр Рассмотрим нр-во  $\mathcal{H} := \{s \in \mathcal{X}(V) \otimes \mathbb{C}[[\hbar^{-1}]] \mid \nabla^{\hbar} s \equiv 0\}$

Оператор  $S$  можно продолжить до отображения

$$S: \mathcal{H} \rightarrow \mathcal{E}$$

Рассмотрим его обращение  $\mathcal{J}: \mathcal{E} \rightarrow \mathcal{H}$ , переводящее плоские векторные поля в постоянные величины  $\mathcal{H}$ . Пусть CoFT имела единицу  $\mathbb{1}$ . Определим  $\mathcal{J}$ -функцию  $\mathcal{J}_V^{\hbar} := \mathcal{J}^{\hbar}(\hat{\mathbb{1}}) \in V$

Замечание Отображение  $\mathcal{J}$  представляет  $\partial_v$  в тривиальном

расслоении  $\mathcal{H}$  и  $\nabla_v^{\hbar}$  в расслоении  $\mathcal{E}$ :  $\partial_v \circ \mathcal{J} = \mathcal{J} \circ \nabla_v^{\hbar}$

Таким образом,  $\forall v \in \mathcal{X}(V)$  выполняется

$$\hbar \partial_v \mathcal{J}_V^{\hbar} = \hbar \partial_v \mathcal{J}_V^{\hbar}(\hat{\mathbb{1}}) = \mathcal{J}(\hbar \nabla_v^{\hbar} \hat{\mathbb{1}}) = \mathcal{J}(v \circ \hat{\mathbb{1}}) = \mathcal{J}(v)$$

Следовательно,  $\mathcal{J}_V^{\hbar}$  помнит всю информацию о векторном дифференциальном уравнении  $\nabla^{\hbar} s \equiv 0$ .

### ③ Теория Поля Громова - Виттена.

Рассмотрим многообразие  $X$ .  $(g, n)$ ,  $\beta \in H_2(X) \leadsto \overline{\mathcal{M}}_{g, n, \beta}(X)$

$$\begin{array}{c} \overline{\mathcal{M}}_{g, n, \beta}(X) \xrightarrow{ev} X^n \\ \downarrow \pi \\ \overline{\mathcal{M}}_{g, n} \end{array}$$

$X$  - проективное  $\leadsto [\overline{\mathcal{M}}_{g, n, \beta}(X)] \in H^{virt}(\overline{\mathcal{M}}_{g, n, \beta}, \mathbb{Q})$   
 $vdim_{(g, n, \beta)} = 2(n + (d \cdot m_X - 3)(1 - g) + \int_{\beta} c_1(X))$

Замечание  
 Условие проективности можно существенно ослабить. Достаточно, чтобы  $X$  было комплексным симплектическим мн-вом (Фукс - О-О-О-О-О подробно  $[\overline{\mathcal{M}}_{g, n, \beta}(X)]$  в этом случае). Для простоты мы используем конструкцию Коува-Ленгле CoFT, работающую для проективного случая.  $\square$

Опр Пусть  $V = H^{2*}(X, \mathbb{C})$ , тогда  $\forall \beta \in H_2(X)$  рассмотрим  $\mathcal{U}_{g, n}^{\beta} \in H^*(\overline{\mathcal{M}}_{g, n}, \mathbb{C}) \otimes (V^*)^n$

$$\mathcal{U}_{g, n}(\alpha_1, \dots, \alpha_n) = \pi_* (ev^*(\otimes \alpha_i) \cap [\overline{\mathcal{M}}_{g, n, \beta}(X)]^{virt}) \quad \square$$

Мы хотим приять смысл вырожденно  $\sum_{\beta \in H_2(X, \mathbb{Z})} \mathcal{U}_{g, n}^{\beta} e^{\beta}$

Скорость этой суммы не доказана, т.е. нужно перейти к другому полному, чтобы  $q^{\beta} = e^{\beta}$  были формальными переменными. В общем случае необходимо работать с коучем Фукса, в случае  $X$  - мн-вом Фано порождает полуинвариантное кольцо

$$R = \mathbb{Q}[q^{\beta} \mid \beta \in H_2(X, \mathbb{Z})]$$

Замечание Пусть  $X$  - фано. Тогда  $\forall d_i \in \mathbb{N}^{2*}(X, \mathbb{C})$   
 сумме  $\sum \Omega_{g,n}^{\beta}(d_1, \dots, d_n) q^{\beta}$  конечно  $\Rightarrow \Omega_{g,n}^{\beta}(d_i) \in H^*(M_{g,n}, \mathbb{R})$

Действительно,  $\Omega_{g,n}^{\beta}$  замкнулся как полином

$$\sum d_i \deg d_i \neq 2(n + (\dim_{\mathbb{C}} X - 3)(1-g)) + \int_{\beta} c_1(X)$$

$$\Rightarrow \int_{\beta} c_1(X) \neq \frac{\sum d_i \deg d_i}{2} - n - (\dim_{\mathbb{C}} X - 3)(1-g)$$

Покажем, что лишь конечное число  $\beta$  может удовлетворять  
 такому рав-ву.  $H_2^{\mathbb{Z}}(X, \mathbb{Z})$  имеет конечное кручение,  
 так что его можно изобразить классы  $\beta$ , представ-  
 ленные следствием кривой в  $H_2/H_2^{\text{tors}}$ , образуют  
 решетку, класс  $-c_1(X)$  лежит в конусе

$\Rightarrow$  функция  $\beta \mapsto -\int_{\beta} c_1(X)$  положительна на замыкании  
 конуса, порожденного эффективными  $\beta$ . Тогда  
 лишь конечное число классов  $\beta$  удовлетво-  
 рят  $\int_{\beta} c_1(X) < C$  для каждой конуса  $C \square$ .

Ул (конечит-механ)  $X$ -проективное фано,  $V = H^{2*}(X)$   
 $\forall g, n$  рассмотрим  $\Omega_{g,n}^{\beta} := \sum_{\beta} \Omega_{g,n}^{\beta} q^{\beta} \in H^*(M_{g,n}, \mathbb{R}) \otimes (V^*)^{\otimes n}$   
 Тогда  $(V, \mathbb{Z}, \mathbb{1}, \Omega_{g,n})$  - коммутативная теория поля /  $\mathbb{Z}$   
 где  $\mathbb{Z}$  - сюрвейинг Пуанкаре,  $\mathbb{1} \in H^0(X)$  - класс единицы  $\square$

Замечание Можно (и нужно!) разложить все н-во  
 $H^*(X, \mathbb{C})$ , для это надо определить  $\mathbb{Z}/2\mathbb{Z}$ -град  
 коммутативная теория поля и форм. фр. м-ид



Мы закончим формулировкой следующей Теоремы:

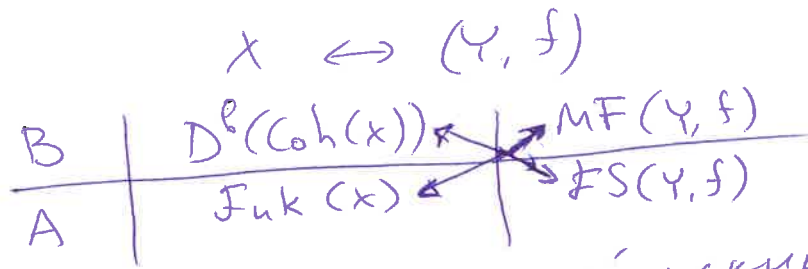
Теорема (Дубович)  $X$  - проективное мн-же.

$QH^*(X)$  полупросто в любой точке  $\tau \in K^*(X)$

тоже и только тогда, когда

категория  $D^b(\text{Coh } X)$  имеет полный исключительный набор

Замечание Теорема Дубовича имеет следующую зеркальную интерпретацию, пусть  $X$  имеет зеркало  $(Y, f)$  в смысле гомологической 3.с.



тогда  $MF$  и  $FS$  имеют полный исключительный набор одновременно (тогда  $f$  имеет изомор. критические точки)  
 $\Rightarrow D^b \text{Coh}(X)$  и  $Fuk(X)$  имеют полный исключ. набор одновременно. с другой стороны, гомологически

$$H^*(Fuk(X)) \cong QH^*(X)$$

и существование полног. искл. набора всегда полупросто  
 Это полностью эквивалентное замечание - решаем не самой сложнейшей задачей.

Замечание Полупросто  $QH^*$  в любой точке  $H^*(X)$  известно для след. примеров:

- \* Проективное  $\mathbb{P}^n$ , твисторы, мн-же флагов
  - \* Проективное торическое мн-же
  - \* Мн-же с действием  $S^1$ , включая изоморфные
- уточнение: вычисление  $QH^*(X)$  в полупростой ф. алгебре
- (Байер) Полупросто  $QH^*$  сохраняется при раздутии в точке

Определение Рассмотрим нр.в.о  $E = \Gamma(TV) \otimes \mathbb{C}[[\hbar]]$

На  $E$  определено скрученное  $(\cdot, \cdot): E \otimes E \rightarrow \mathbb{C}[[\hbar]]$

$$v, w \in E \quad (v, w) := \int (v(-t), w(t)) \quad \square$$

Замечание  $\forall v, w \in E \quad \forall \psi \in \chi(V)$  выполняется

$$\mathcal{L}_\psi(v, w) = (\nabla_\psi^\hbar v, w) + (v, \nabla_\psi^\hbar w)$$

Действительно, так.  $\nabla$  - связное деду-Левитови, оно

убеждает метрику  $\mathcal{L}_\psi(v, w) = (\nabla_\psi v, w) + (v, \nabla_\psi w)$

По определению

$$(\nabla_\psi^\hbar v, w) + (v, \nabla_\psi^\hbar w) = (\nabla_\psi v, w) + (\hbar^{-1} v \circ \psi, w) +$$

$$+ (v, \nabla_\psi w) + (v, \hbar^{-1} w \circ \psi)$$

и последнее равенство следует из

$$(\hbar^{-1} v \circ \psi, w) = \int (-\hbar^{-1} v(-t) \circ \psi, w(t)) =$$

$$= -\hbar^{-1} \int (v(-t) \circ \psi, w(t)) = -\hbar^{-1} A(\psi, v(-t), w(t)) =$$

$$\in \hbar^{-1} \mathbb{C}[[\hbar]] = (v, \hbar^{-1} w \circ \psi). \quad \square$$

Следовательно, для любых  $v, w \in \mathfrak{g} \otimes \mathbb{C}[[\hbar]]$  выполняется

$$\mathcal{L}_\psi(S(v), S(w)) = (\nabla_\psi^\hbar S(v), S(w)) + (S(v), \nabla_\psi^\hbar S(w)) \equiv 0$$

$$\Rightarrow (S(v), S(w)) \in \mathbb{C}[[\hbar]]_0$$

Итак, для подпространств векторных полей  $\mathfrak{g} \otimes \mathbb{C}[[\hbar]]_0$  имеем

$$(S(v), S(w)) \equiv (S(v), S(w))|_0 = \int(v, w)$$