

О неинтегрируемости и динамике дискретных моделей нитей

Иван Юрьевич Полехин

17 сентября 2020 г.

Математический институт имени В. А. Стеклова Российской академии наук

- Appell, P.: Traité de mécanique rationnelle (1904)

- Appell, P.: Traité de mécanique rationnelle (1904)
- Минаков, А.П.: Основы механики нити (1941)

- Appell, P.: Traité de mécanique rationnelle (1904)
- Минаков, А.П.: Основы механики нити (1941)
- Алексеев, Н.И.: Статика и установившееся движение гибкой нити (1970)

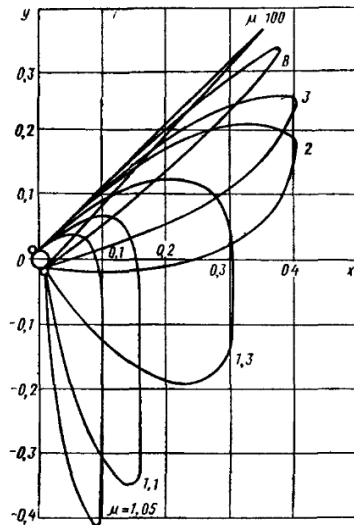
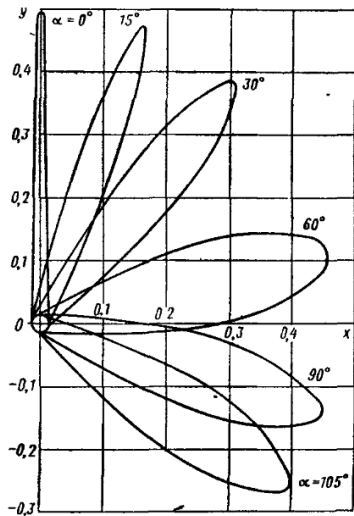
- Appell, P.: Traité de mécanique rationnelle (1904)
- Минаков, А.П.: Основы механики нити (1941)
- Алексеев, Н.И.: Статика и установившееся движение гибкой нити (1970)
- Якубовский Ю. В., Живов В. С., Коритынский Я. И., Мигушов И. И.: Основы механики нити (1973)

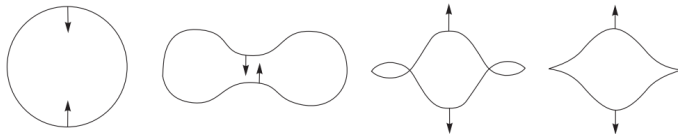
- Appell, P.: Traité de mécanique rationnelle (1904)
- Минаков, А.П.: Основы механики нити (1941)
- Алексеев, Н.И.: Статика и установившееся движение гибкой нити (1970)
- Якубовский Ю. В., Живов В. С., Коритынский Я. И., Мигушов И. И.: Основы механики нити (1973)
- Меркин Д.Р.: Введение в механику гибкой нити (1980)

- Appell, P.: Traité de mécanique rationnelle (1904)
- Минаков, А.П.: Основы механики нити (1941)
- Алексеев, Н.И.: Статика и установившееся движение гибкой нити (1970)
- Якубовский Ю. В., Живов В. С., Коритынский Я. И., Мигушов И. И.: Основы механики нити (1973)
- Меркин Д.Р.: Введение в механику гибкой нити (1980)
- Белецкий, В.В.: Динамика космических тросовых систем (1990)

- Appell, P.: Traité de mécanique rationnelle (1904)
- Минаков, А.П.: Основы механики нити (1941)
- Алексеев, Н.И.: Статика и установившееся движение гибкой нити (1970)
- Якубовский Ю. В., Живов В. С., Коритынский Я. И., Мигушов И. И.: Основы механики нити (1973)
- Меркин Д.Р.: Введение в механику гибкой нити (1980)
- Белецкий, В.В.: Динамика космических тросовых систем (1990)
- Biggins, J.S., Warner, M.: Understanding the chain fountain, Proceedings of the Royal Society A: Mathematical, Physical and Engineering Sciences (2014)







Кинематика:

- n отрезков с длинами $l_i > 0$

Кинематика:

- n отрезков с длинами $l_i > 0$
- отрезки расположены на плоскости

Кинематика:

- n отрезков с длинами $l_i > 0$
- отрезки расположены на плоскости
- отрезки попарно соединены друг с другом концами (каждый конец отрезка присоединяется не более, чем к одному другому отрезку)

Кинематика:

- n отрезков с длинами $l_i > 0$
- отрезки расположены на плоскости
- отрезки попарно соединены друг с другом концами (каждый конец отрезка присоединяется не более, чем к одному другому отрезку)
- у нашей «нити» могут быть неподвижные точки
- в процессе движения допускаются самопересечения

Динамика:

- система является гамильтоновой

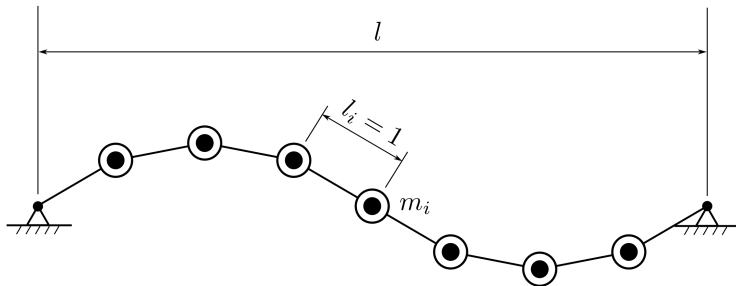
Динамика:

- система является гамильтоновой
- считаем, что вся масса нити сосредоточена в узлах ломаной, т.е. в каждой вершине расположена некоторая масса $m_i > 0$

Динамика:

- система является гамильтоновой
- считаем, что вся масса нити сосредоточена в узлах ломаной, т.е. в каждой вершине расположена некоторая масса $m_i > 0$
- на систему действуют только потенциальные силы, которые явно не зависят от времени

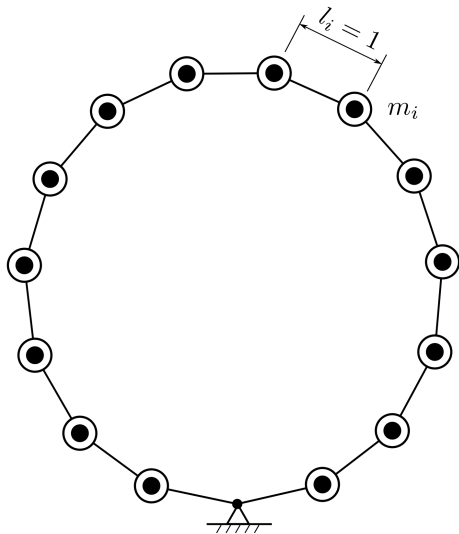
Дискретная модель нити



Некоторые возможные системы:

- (i) Нить с фиксированными концевыми точками,
- (ii) Замкнутая нить с одной неподвижной точкой (n -угольник с неподвижной точкой),
- (iii) Замкнутая нить (n -угольник на плоскости),
- (iv) Нить с одной неподвижной точкой (n -звенный маятник),
- (v) Свободная незамкнутая нить.

Дискретная модель нити



Пространство конфигураций дискретной нити

Пусть дан набор длин l_1, l_2, \dots, l_n . Будем предполагать, что l_i удовлетворяют условию

$$\sum_{i=1}^n l_i \nu_i \neq 0, \text{ для любых } \nu_i = \pm 1.$$

Пространство конфигураций дискретной нити

Пусть дан набор длин l_1, l_2, \dots, l_n . Будем предполагать, что l_i удовлетворяют условию

$$\sum_{i=1}^n l_i \nu_i \neq 0, \text{ для любых } \nu_i = \pm 1.$$

Будем рассматривать пространство возможных конфигураций соответствующего замкнутого n -угольника с точностью до изометрий евклидовой плоскости:

$$M = \{(u_1, \dots, u_n) \in \mathbb{S}^1 \times \dots \times \mathbb{S}^1 : \sum_{i=1}^n l_i u_i = 0\} / SO(2).$$

В общем случае M может не быть гладким многообразием.

В общем случае M может не быть гладким многообразием.

Теорема. Если выполнено условие

$$\sum_{i=1}^n l_i \nu_i \neq 0, \text{ для любых } \nu_i = \pm 1,$$

то M — аналитическое ориентируемое многообразие размерности $n - 3$.

В общем случае M может не быть гладким многообразием.

Теорема. Если выполнено условие

$$\sum_{i=1}^n l_i \nu_i \neq 0, \text{ для любых } \nu_i = \pm 1,$$

то M — аналитическое ориентируемое многообразие размерности $n - 3$.

Если это условие не выполнено, то коллинеарные конфигурации соответствуют конечному числу особенностей.

Определение. Для заданного набора длин l_1, l_2, \dots, l_n мы будем называть набор $J = \{i_1, i_2, \dots, i_k\}$ коротким, если

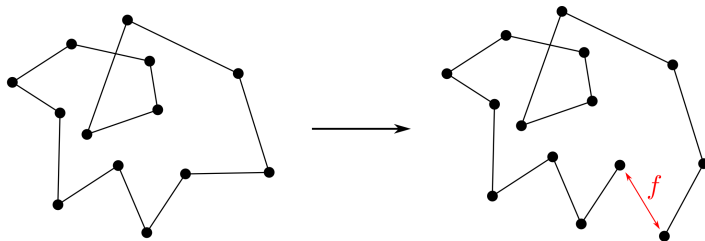
$$\sum_{i \in J} l_i < \sum_{i \notin J} l_i.$$

Определение. Для заданного набора длин l_1, l_2, \dots, l_n мы будем называть набор $J = \{i_1, i_2, \dots, i_k\}$ коротким, если

$$\sum_{i \in J} l_i < \sum_{i \notin J} l_i.$$

Теорема. (Farber, Schütz, 2007) Пусть дан плоский n -угольник с длинами сторон l_1, l_2, \dots, l_n . Пусть l_i — сторона максимальной длины (т.е., $l_i \geq l_j$ для любого j). Для каждого $k \in \{0, 1, \dots, n-3\}$ группа $H_k(M; \mathbb{Z})$ — свободная абелева группа ранга $a_k + a_{n-3-k}$, где a_k обозначает количество коротких подмножеств из $k+1$ элементов, содержащих l_i .

Пространство конфигураций дискретной нити



Доказательство основано на рассмотрении функции Морса вида $-f^2: \mathbb{T}^{n-1} \rightarrow \mathbb{R}$.
Уровень $f = 0$ соответствует M . Особые точки $-f^2$ соответствуют коротким наборам длин.

Следствие. Пусть $n = 2r + 1$ и все $l_i = 1$, тогда

$$b_k(M) = \begin{cases} C_{n-1}^k, & \text{for } k < r - 1, \\ 2C_{n-1}^{r-1}, & \text{for } k = r - 1, \\ C_{n-1}^{k+2}, & \text{for } k > r - 1. \end{cases}$$

Следствие. Пусть рассматривается нить с двумя неподвижными точками и все $l_i = 1$. Пусть $l \notin \mathbb{N}$ — расстояние между неподвижными точками. Тогда если $0 < l < 1$, то

$$b_1(M) = \begin{cases} n + 4, & \text{if } n = 4, 5 \\ n, & \text{if } n > 5. \end{cases}$$

Если $1 < l < n - 2$, $l \notin \mathbb{N}$, то при $n > 4$ выполнено $b_1(M) = n$ и для $n = 4$ имеем $b_1(M) = 8$. Если $n - 2 < l < n$, то $b_1(M) = 0$.

Следствие. Пусть рассматривается нить с двумя неподвижными точками и все $l_i = 1$. Пусть $l \notin \mathbb{N}$ — расстояние между неподвижными точками. Тогда если $0 < l < 1$, то

$$b_1(M) = \begin{cases} n + 4, & \text{if } n = 4, 5 \\ n, & \text{if } n > 5. \end{cases}$$

Если $1 < l < n - 2$, $l \notin \mathbb{N}$, то при $n > 4$ выполнено $b_1(M) = n$ и для $n = 4$ имеем $b_1(M) = 8$. Если $n - 2 < l < n$, то $b_1(M) = 0$.

В частности, $b_1(M) \geq n$ при $n - 2 < l < n$.

Определение. Тройку (S, ω, H) , где S — $2n$ -мерное гладкое многообразие, ω — симплектическая структура на S и $H: S \rightarrow \mathbb{R}$ — гладкая функция, будем называть гамильтоновой системой.

Определение. Гладкая функция $F: S \rightarrow \mathbb{R}$ называется первым интегралом системы (S, ω, H) , если

$$\{F, H\} \equiv 0.$$

Здесь $\{\cdot, \cdot\}$ — скобка Пуассона, соответствующая симплектической структуре.

Определение. Будем говорить, что система (S, ω, H) интегрируема по Лиувиллю, если

1. Существуют n первых интегралов $F_1 = H, \dots, F_n: S \rightarrow \mathbb{R}$;
2. Эти функции независимы, т.е. почти всюду на S , 1-формы dF_1, \dots, dF_n линейно независимы;
3. $\{F_i, F_j\} \equiv 0$ для любых i и j .

Определение. Будем говорить, что система (S, ω, H) интегрируема по Лиувиллю, если

1. Существуют n первых интегралов $F_1 = H, \dots, F_n: S \rightarrow \mathbb{R}$;
2. Эти функции независимы, т.е. почти всюду на S , 1-формы dF_1, \dots, dF_n линейно независимы;
3. $\{F_i, F_j\} \equiv 0$ для любых i и j .

Система интегрируема в классе аналитических функций, если S — аналитическое многообразие, H — аналитическая функция и все первые интегралы — аналитические функции.

Теорема. (Тайманов, 1987) Если геодезический поток с аналитическим гамильтонианом на многообразии S размерности n интегрируем в классе аналитических функций, то выполнено неравенство

$$\dim H_1(S, \mathbb{Q}) \leq n.$$

Неинтегрируемость

Из неинтегрируемости геодезического потока можно вывести неинтегрируемость натуральных гамильтоновых систем.

Неинтегрируемость

Из неинтегрируемости геодезического потока можно вывести неинтегрируемость натуральных гамильтоновых систем. Пусть гамильтониан имеет вид

$$H(p, q) = H_2(p, q) + H_0(q) = \sum_{i,j=1}^n g^{ij}(q) p_i p_j + H_0(q),$$

где H_2 — положительно определенная квадратичная форма по p (кинетическая энергия). Рассмотрим уровень энергии $H(p, q) = h$, где $h > \max H_0$. Траектории системы с гамильтонианом H на уровне $H = h$ совпадают с траекториями системы с гамильтонианом \tilde{H}

$$\tilde{H} = \sum_{i,j=1}^n \frac{g^{ij}(q)}{h - H_0(q)} p_i p_j$$

на уровне $\tilde{H} = 1$.

Если система с гамильтонианом H имеет первый интеграл F на уровне $H = h$, то соответствующий геодезический поток метрики Якоби имеет первый интеграл \tilde{F} на T^*S (возможно, за исключением уровня $\tilde{H} = 0$) и

$$\tilde{F}(p, q) = F \left(\frac{p}{\sqrt{\tilde{H}(p, p)}}, q \right).$$

Если система с гамильтонианом H имеет первый интеграл F на уровне $H = h$, то соответствующий геодезический поток метрики Якоби имеет первый интеграл \tilde{F} на T^*S (возможно, за исключением уровня $\tilde{H} = 0$) и

$$\tilde{F}(p, q) = F \left(\frac{p}{\sqrt{\tilde{H}(p, p)}}, q \right).$$

Следствие. Пусть дано аналитическое многообразие S такое, что

$$\dim H_1(S, \mathbb{Q}) > n.$$

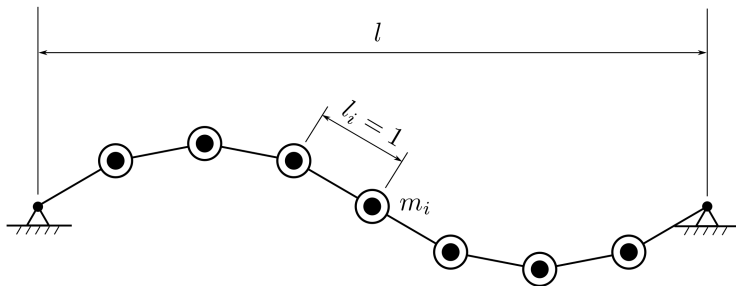
тогда натуральная гамильтонова система на T^*M не может быть интегрируемой в классе аналитических функций.

Неинтегрируемость

Следствие. Пусть дана дискретная нить из $n \notin \mathbb{N}$ звеньев единичной длины, концы которой неподвижны. Пусть система гамильтонова с аналитическим гамильтонианом. Тогда система не может быть аналитически интегрируемой при $n - 2 < l < n$, где l — расстояние между концевыми точками нити.

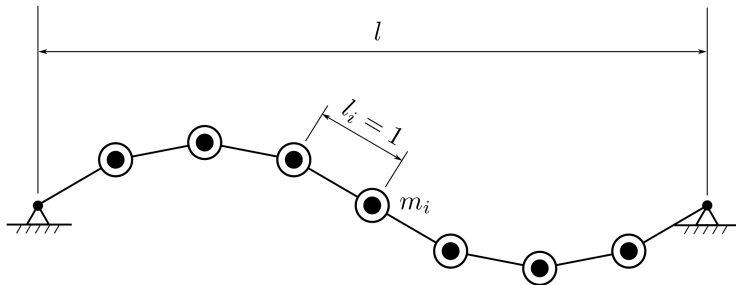
Неинтегрируемость

Следствие. Пусть дана дискретная нить из $n \notin \mathbb{N}$ звеньев единичной длины, концы которой неподвижны. Пусть система гамильтонова с аналитическим гамильтонианом. Тогда система не может быть аналитически интегрируемой при $n - 2 < l < n$, где l — расстояние между концевыми точками нити.



Неинтегрируемость

Следствие. Пусть дана дискретная нить из $n \notin \mathbb{N}$ звеньев единичной длины, концы которой неподвижны. Пусть система гамильтонова с аналитическим гамильтонианом. Тогда система не может быть аналитически интегрируемой при $n - 2 < l < n$, где l — расстояние между концевыми точками нити.



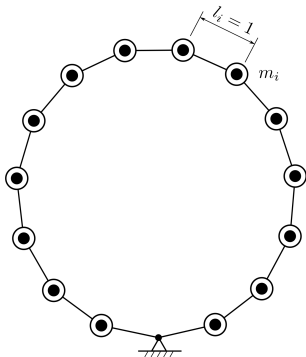
Доказательство: $\dim(M) = n - 2$, $b_1(M) \geq n$.

Неинтегрируемость

Следствие. Пусть дана дискретная нить из $n \notin \mathbb{N}$ звеньев единичной длины, одна точка которой неподвижна. Пусть система гамильтонова с аналитическим гамильтонианом. Тогда система не может быть аналитически интегрируемой.

Неинтегрируемость

Следствие. Пусть дана дискретная нить из $n \notin \mathbb{N}$ звеньев единичной длины, одна точка которой неподвижна. Пусть система гамильтонова с аналитическим гамильтонианом. Тогда система не может быть аналитически интегрируемой.



Доказательство: $\dim(M) = n - 3 + 1$, $b_1(M) = n - 1 + 1 = n$.

Доказательство: $\dim(M) = n - 3 + 1$, $b_1(M) = n - 1 + 1 = n$.

Неинтегрируемой будет также и система, содержащая в себе неинтегрируемую нить в качестве подсистемы:

Неинтегрируемость

Доказательство: $\dim(M) = n - 3 + 1$, $b_1(M) = n - 1 + 1 = n$.

Неинтегрируемой будет также и система, содержащая в себе неинтегрируемую нить в качестве подсистемы: пусть конфигурационное пространство есть прямое произведение M и K , где $\dim(K) = k$, $b_1(K) \geq k - 1$, тогда система, определенная на $M \times K$ не может быть аналитически интегрируемой.

Неинтегрируемость

Доказательство: $\dim(M) = n - 3 + 1$, $b_1(M) = n - 1 + 1 = n$.

Неинтегрируемой будет также и система, содержащая в себе неинтегрируемую нить в качестве подсистемы: пусть конфигурационное пространство есть прямое произведение M и K , где $\dim(K) = k$, $b_1(K) \geq k - 1$, тогда система, определенная на $M \times K$ не может быть аналитически интегрируемой.

$$b_1(M \times K) = b_1(M) + b_1(K) \geq n + k - 1.$$

В случае свободной замкнутой нити конфигурационное пространство не является компактным.

В случае свободной замкнутой нити конфигурационное пространство не является компактным. Пусть на нить не действуют никакие внешние силы, тогда в системе будет существовать два нетеровых интеграла:

$$\frac{\partial H}{\partial x} = c_x = \text{const}, \quad \frac{\partial H}{\partial y} = c_y = \text{const}.$$

В случае свободной замкнутой нити конфигурационное пространство не является компактным. Пусть на нить не действуют никакие внешние силы, тогда в системе будет существовать два нетеровых интеграла:

$$\frac{\partial H}{\partial x} = c_x = \text{const}, \quad \frac{\partial H}{\partial y} = c_y = \text{const}.$$

После понижения порядка по Раусу система будет натуральной в том случае, когда $c_x = c_y = 0$.

Неинтегрируемость

В случае свободной замкнутой нити конфигурационное пространство не является компактным. Пусть на нить не действуют никакие внешние силы, тогда в системе будет существовать два нетеровых интеграла:

$$\frac{\partial H}{\partial x} = c_x = \text{const}, \quad \frac{\partial H}{\partial y} = c_y = \text{const}.$$

После понижения порядка по Раусу система будет натуральной в том случае, когда $c_x = c_y = 0$.

Неинтегрируемость (по теореме Тайманова) может быть показана в том случае, когда $c_x = c_y = 0$.

Неинтегрируемость для случая, когда l_i различны:

Неинтегрируемость для случая, когда l_i различны:

- Для случая нити с двумя неподвижными точками. Пусть $l_i > 0$ — длины сторон, l — расстояние между неподвижными точками. Пусть l_j (или l) — максимальное расстояние. Если существует хотя бы $n - 1$ длин l_{i_k} , $1 \leq k \leq n - 1$ (отличных от максимальной длины) таких, что пары l_{i_k} и l_j (или, соответственно, l) образуют короткий набор, то система не может быть интегрируемой.

Неинтегрируемость для случая, когда l_i различны:

- Для случая нити с двумя неподвижными точками. Пусть $l_i > 0$ — длины сторон, l — расстояние между неподвижными точками. Пусть l_j (или l) — максимальное расстояние. Если существует хотя бы $n - 1$ длин l_{i_k} , $1 \leq k \leq n - 1$ (отличных от максимальной длины) таких, что пары l_{i_k} и l_j (или, соответственно, l) образуют короткий набор, то система не может быть интегрируемой.
- Для случая нити с одной неподвижной точкой. Пусть $l_i > 0$ — длины сторон. Пусть l_j — максимальное расстояние. Если существует хотя бы $n - 2$ длин l_{i_k} , $1 \leq k \leq n - 2$ (отличных от максимальной длины) таких, что пары l_{i_k} и l_j образуют короткий набор, то система не может быть интегрируемой.

При использовании принципа Мопертюи для связи неинтегрируемости геодезических потоков с неинтегрируемостью гамильтоновых систем мы доказываем неинтегрируемость только для части фазового пространства.

При использовании принципа Мопертюи для связи неинтегрируемости геодезических потоков с неинтегрируемостью гамильтоновых систем мы доказываем неинтегрируемость только для части фазового пространства.

Должно быть выполнено неравенство $h > \max H_0$.

Пусть дана система с аналитической функцией Гамильтона H

$$H = H_2(p, q) + H_1(p, q) + H_0(q),$$

где в локальных координатах

$$H_1(p, q) = \sum_{i=1}^n b^i(q) p_i.$$

Определение. Будем говорить, что система интегрируема в классе полиномиальных по p первых интегралов с независимыми членами высшей степени, если существует n первых аналитических интегралов вида

$$F_i(p, q) = F_i^{m_i}(p, q) + F_i^{m_i-1}(p, q) + \dots F_i^0(q),$$

где $F_i^{m_i}, F_i^{m_i-1}, \dots, F_i^0$ — однородные по p полиномы степеней $m_i, m_i - 1, \dots, 0$, $\{F_i^{m_i}, F_j^{m_j}\} \equiv 0$ для любых i и j и $dF_1^{m_1}, \dots, dF_n^{m_n}$ линейно независимы п.в.

Утверждение. Пусть задана аналитическая гамильтонова система с гамильтонианом вида $H = H_2 + H_1 + H_0$ на T^*M и для многообразия M выполнено условие $b_1(M) > \dim M$. Тогда эта система не может быть интегрируема в классе полиномиальных по p аналитических первых интегралов с независимыми членами высшей степени.

Определение. Пусть X — компактное метрическое пространство с метрикой d и $f: X \rightarrow X$ — непрерывное отображение. Рассмотрим последовательность метрик

$$d_n(x, y) = \max_{0 \leq i \leq n-1} d(f^i(x), f^i(y)).$$

Рассмотрим открытый шар $B(x, \varepsilon, n) = \{y \in X : d_n(x, y) < \varepsilon\}$. Множество $U \subset X$ есть (n, ε) -покрытие, если $X \subset \bigcup_{x \in U} B(x, \varepsilon, n)$. Пусть $S(\varepsilon, n)$ — минимальное число элементов в (n, ε) -покрытии. Положим

$$h(f, \varepsilon) = \limsup_{n \rightarrow \infty} \frac{1}{n} \log S(f, \varepsilon, n).$$

Топологическая энтропия отображения f определяется так

$$h(f) = \lim_{\varepsilon \rightarrow 0} h(f, \varepsilon).$$

Определение. Для геодезического потока топологическая энтропия может быть определена следующим образом:

$$h = \lim_{L \rightarrow \infty} \frac{1}{L} \log \int_{M \times M} n_L(x, y) dx dy,$$

где $n_L(x, y)$ — число геодезических длины не более, чем L , соединяющих точки x и y многообразия M .

Теорема. (Динабург, 1971) Если на замкнутом многообразии существует метрика отрицательной кривизны, то геодезический поток на этом многообразии имеет положительную топологическую энтропию (для любой метрики).

Теорема. (Динабург, 1971) Если на замкнутом многообразии существует метрика отрицательной кривизны, то геодезический поток на этом многообразии имеет положительную топологическую энтропию (для любой метрики).

На любом двумерном замкнутом многообразии рода больше 1 можно ввести метрику отрицательной кривизны.

Теорема. (Динабург, 1971) Если на замкнутом многообразии существует метрика отрицательной кривизны, то геодезический поток на этом многообразии имеет положительную топологическую энтропию (для любой метрики).

На любом двумерном замкнутом многообразии рода больше 1 можно ввести метрику отрицательной кривизны.

Утверждение. Пусть рассматривается дискретная нить из четырех звеньев единичной длины с двумя неподвижными точками и расстояние между неподвижными точками меньше 2. Пусть коллинеарные конфигурации невозможны и система движется по инерции. Тогда топологическая энтропия положительна.
 $b_1 = 2g$.

Утверждение. Пусть рассматривается дискретная нить из пяти звеньев единичной длины. Пусть система движется по инерции и значения нетеровых интегралов равны нулю. Тогда топологическая энтропия положительна.

Аналогичное утверждение верно и для замкнутой нити с одной неподвижной точкой.

Теорема (Paternain, Petean, 2006). Если на четырехмерном замкнутом многообразии с бесконечной фундаментальной группой можно ввести метрику с нулевой топологической энтропией, то его эйлерова характеристика равна нулю.

Утверждение. Пусть рассматривается дискретная нить из шести звеньев единичной длины с двумя неподвижными точками и расстояние между неподвижными точками меньше 4. Пусть коллинеарные конфигурации невозможны и система движется по инерции. Тогда топологическая энтропия положительна.

Теорема (Schütz, 2010(?)). Пусть дан n -угольник на плоскости и выполнено либо $l_i = 1$ для всех i , либо $l_i = 1$ для $1 \leq i \leq n - 1$ и $l_n = l$, где $0 < l < n - 1$, $n \geq 7$.

Предположим, что невозможны коллинеарные конфигурации. Тогда

$$\pi_1(M) \cong \left\langle a_1, \dots, a_{n-1} \left| \begin{array}{l} a_k, \text{ если } \{k, n\} \text{ не является коротким набором} \\ [a_i, a_j], \text{ если } \{i, j, n\} \text{ короткий набор} \end{array} \right. \right\rangle \quad (1)$$

где $[a_i, a_j] = a_i^{-1} a_j^{-1} a_i a_j$.

Теорема (Динабург, 1971). Если M — гладкое замкнутое риманово многообразие и $\pi_1(M)$ — группа экспоненциального роста. Тогда геодезический поток на M имеет положительную топологическую энтропию.

Утверждение. Пусть дана нить с закрепленными концами. Пусть $n = 2k$, $k > 2$ и $l_i = 1$ для всех i . Пусть расстояние между неподвижными точками равно l и выполнены неравенства $n - 4 < l < n - 2$. Тогда, если нить движется по инерции, то топологическая энтропия положительна.

Утверждение. Пусть дана нить с закрепленными концами. Пусть $n = 2k$, $k > 2$ и $l_i = 1$ для всех i . Пусть расстояние между неподвижными точками равно l и выполнены неравенства $n - 4 < l < n - 2$. Тогда, если нить движется по инерции, то топологическая энтропия положительна.

Доказательство: из теоремы получаем, что $\pi_1(M)$ — свободная группа с $n - 1$ образующими. $\{i, n + 1\}$ — всегда короткий набор и $\{i, j, n + 1\}$ — никогда не короткий набор.

Теорема (Schütz, 2010(?)). Пусть дан n -угольник на плоскости и выполнено либо $l_i = 1$ для всех i , либо $l_i = 1$ для $1 \leq i \leq n - 1$ и $l_n = l$, где $0 < l < n - 1$, $n \geq 7$.

Предположим, что невозможны коллинеарные конфигурации. Тогда

$$\pi_1(M) \cong \left\langle a_1, \dots, a_{n-1} \left| \begin{array}{l} a_k, \text{ если } \{k, n\} \text{ не является коротким набором} \\ [a_i, a_j], \text{ если } \{i, j, n\} \text{ короткий набор} \end{array} \right. \right\rangle \quad (2)$$

где $[a_i, a_j] = a_i^{-1} a_j^{-1} a_i a_j$.

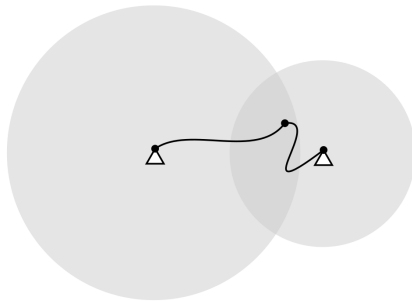
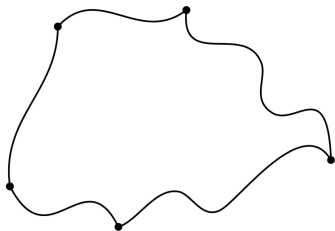
Получаем, что для случая, когда рассматривается замкнутая нить и все $l_i = 1$, $\pi_1(M)$ коммутативна.

Замечание. Известно, что геодезический поток на M аналитически интегрируем только при условии, что $\pi_1(M)$ содержит коммутативную подгруппу конечного индекса. В частности, если $\pi_1(M)$ — свободная группа, то система не может быть аналитически интегрируемой.

Еще одной моделью нити может служить система, составленная из массивных точек, соединенных невесомыми нерастяжимыми нитями.

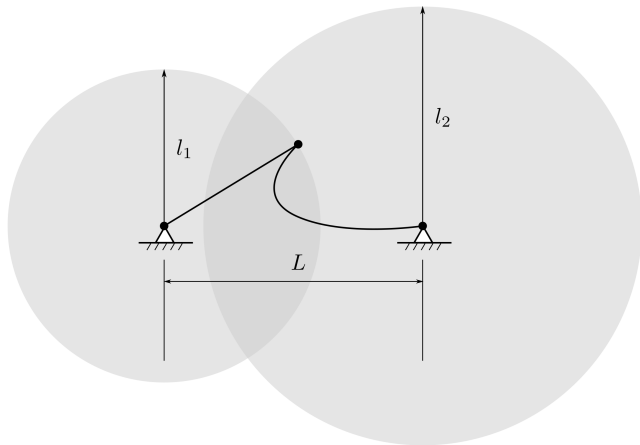
«Сжимаемые» нити

Еще одной моделью нити может служить система, составленная из массивных точек, соединенных невесомыми нерастяжимыми нитями.



Если считать, что на систему не действуют никакие внешние силы, а удар о границу связи происходит без потерь энергии по закону «угол падения равен углу отражения», то получаем математический бильярд в области с кусочно гладкой границей.

Например, простейшей системой такого вида является следующий бильярд



Параметры системы: $L, l_1/l_2$.

Параметры системы: $L, l_1/l_2$.

Численный результат: существует множество параметров $L, l_1/l_2$, соответствующих эргодическим системам.

Параметры системы: $L, l_1/l_2$.

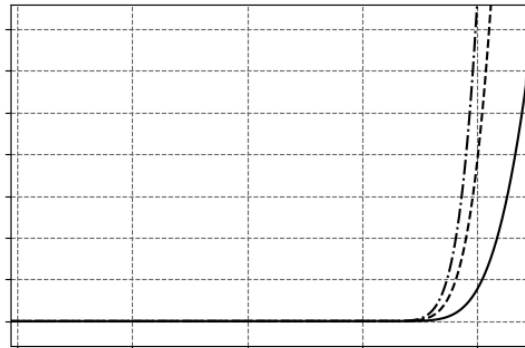
Численный результат: существует множество параметров $L, l_1/l_2$, соответствующих эргодическим системам. Это множество является подмножеством значений параметров, при которых «горизонтальная» периодическая траектория является гиперболической.

Можно рассматривать «слабо растяжимые» нити. Т.е. заменить условие

$$\|r_i - r_{i+1}\| < d_i$$

на потенциальное взаимодействие с потенциалом, который равен нулю, когда выполнено условие, отмеченное выше, и быстро возрастает, когда

$$\|r_i - r_{i+1}\| > d_i$$



В случае, если на систему действуют только потенциальные силы и движение происходит без трения, то система является гамильтоновой с гамильтонианом вида

$$H = H_2 + H_0.$$

В случае, если на систему действуют только потенциальные силы и движение происходит без трения, то система является гамильтоновой с гамильтонианом вида

$$H = H_2 + H_0.$$

Пусть фиксирована полная энергия системы h , тогда область возможного движения W_h задается неравенством

$$H_0 \leq h.$$

потенциал взаимодействия растет достаточно быстро, то W_h близко к области возможных положений системы для случая абсолютно нерастяжимых нитей.

В случае, если на систему действуют только потенциальные силы и движение происходит без трения, то система является гамильтоновой с гамильтонианом вида

$$H = H_2 + H_0.$$

Пусть фиксирована полная энергия системы h , тогда область возможного движения W_h задается неравенством

$$H_0 \leq h.$$

потенциал взаимодействия растет достаточно быстро, то W_h близко к области возможных положений системы для случая абсолютно нерастяжимых нитей.

Утверждение. Пусть область W_h компактна и на ее границе нет особых точек функции H_0 . Тогда любую точку границы ∂W_h можно соединить с любой точкой области W_h экстремалью действия по Мопертюи.

Естественным обобщением рассмотренной задачи является рассмотрение пространственных моделей нитей.

Естественным обобщением рассмотренной задачи является рассмотрение пространственных моделей нитей.

Группы гомологий были вычислены в 1994 (А.А. Клячко).

Естественным обобщением рассмотренной задачи является рассмотрение пространственных моделей нитей.

Группы гомологий были вычислены в 1994 (А.А. Клячко).

В случае, когда все звенья одной длины, все нечетные группы гомологий зануляются.

Естественным обобщением рассмотренной задачи является рассмотрение пространственных моделей нитей.

Группы гомологий были вычислены в 1994 (А.А. Клячко).

В случае, когда все звенья одной длины, все нечетные группы гомологий зануляются.

Условие теоремы Тайманова всегда выполняется: $b_1(M) < \dim(M)$.

Гипотеза. Если геодезический поток с аналитическим гамильтонианом на многообразии S размерности n интегрируем в классе аналитических функций, то для любого k выполнено неравенство

$$\dim H_k(S, \mathbb{Q}) \leq C_n^k.$$

Гипотеза. Если геодезический поток с аналитическим гамильтонианом на многообразии S размерности n интегрируем в классе аналитических функций, то для любого k выполнено неравенство

$$\dim H_k(S, \mathbb{Q}) \leq C_n^k.$$

Если гипотеза верна, то можно показать, что и системы, описывающие пространственные нити, также неинтегрируемы.

Также можно рассматривать движение нитей в пространствах постоянной кривизны. Простейший случай — движение нити, состоящей из дуг по двумерной сфере.

Также можно рассматривать движение нитей в пространствах постоянной кривизны. Простейший случай — движение нити, состоящей из дуг по двумерной сфере. Можно рассматривать обобщения на высшие размерности.

Также можно рассматривать движение нитей в пространствах постоянной кривизны. Простейший случай — движение нити, состоящей из дуг по двумерной сфере. Можно рассматривать обобщения на высшие размерности. Вероятно, эти системы неинтегрируемы, как и нити в моделях

- (iv) Нить с одной неподвижной точкой (n -звенный маятник),
- (v) Свободная незамкнутая нить.

Также можно рассматривать движение нитей в пространствах постоянной кривизны. Простейший случай — движение нити, состоящей из дуг по двумерной сфере. Можно рассматривать обобщения на высшие размерности. Вероятно, эти системы неинтегрируемы, как и нити в моделях

(iv) Нить с одной неподвижной точкой (n -звенный маятник),

(v) Свободная незамкнутая нить.

Также интересно сравнить неинтегрируемость нити с двумя закрепленными концами при наличии внутреннего взаимодействия с классическим уравнением колебания струны.

Спасибо