



Math-Net.Ru

Общероссийский математический портал

Д. В. Аносов, Грубость геодезических потоков на компактных римановых многообразиях отрицательной кривизны, *Докл. АН СССР*, 1962, том 145, номер 4, 707–709

Использование Общероссийского математического портала Math-Net.Ru подразумевает, что вы прочитали и согласны с пользовательским соглашением

<http://www.mathnet.ru/rus/agreement>

Параметры загрузки:

IP: 18.97.14.86

16 марта 2025 г., 03:27:21



Д. В. АНОСОВ

**ГРУБОСТЬ ГЕОДЕЗИЧЕСКИХ ПОТОКОВ НА КОМПАКТНЫХ
РИМАНОВЫХ МНОГООБРАЗИЯХ ОТРИЦАТЕЛЬНОЙ
КРИВИЗНЫ**

(Представлено академиком Л. С. Понтрягиным 19 III 1962)

1. Заданием на компактном многообразии W^m гладкого векторного поля $f(w)$ определяется динамическая система

$$\dot{w} = f(w). \quad (1)$$

Эта динамическая система называется грубой, если для любого векторного поля $g(w)$, достаточно близкого к $f(w)$ в смысле C^1 , найдется гомеоморфизм (вообще говоря, не гладкий) $\chi: W^m \rightarrow W^m$, близкий к тождественному в смысле C^0 и переводящий траектории системы (1) в траектории возмущенной системы

$$\dot{w} = g(w). \quad (2)$$

2. Пусть V^n — компактное риманово многообразие отрицательной кривизны (кривизна должна быть отрицательна в любой точке и в любом двумерном направлении), а W^{2n-1} — пространство линейных элементов V^n . Геодезические линии многообразия V^n определяют некоторую динамическую систему («геодезический поток») в W^{2n-1} . Я докажу высказанное Смейлом предположение, что эта динамическая система — грубая. (В связи с этим см. (3, 4).)

Доказательство состоит в том, что если кривизна отрицательна, то геодезический поток удовлетворяет некоторым «условиям» (У), которые формулируются ниже и которые оказываются достаточными для грубости. То, что условия (У) выполняются для геодезического потока, фактически доказано Адамаром и Э. Картаном (см. прибавление III к книге (1)); основная идея доказательства того, что эти условия достаточны для грубости, будет указана в п. 5.

3. Система (1) определяет группу преобразований $F_t: W^m \rightarrow W^m$ ($F_t(w)$ есть значение в момент t решения, проходящего через точку w при $t = 0$). F_t индуцируют соответствующие отображения касательного пучка:

$$\tilde{F}_t: T(W^m) \rightarrow T(W^m).$$

Система уравнений в вариациях для системы (1) описывает динамическую систему $\{\tilde{F}_t\}$ в $T(W^m)$ и имеет вид (в понятных обозначениях)

$$\dot{\omega} = f_w(F_t(w)) \omega. \quad (3_w)$$

Здесь $\omega(t) = \tilde{F}_t \omega(0) \in R_{F_t(w)}^m$. * ω — вектор, но ни $\dot{\omega}$, ни f_w не имеют тензорного характера.

* R_w^m обозначает касательное пространство к W^m в точке w .

Условия (У) гласят:

(У 1). $f(\omega) \neq 0$ при всех ω .

(У 2). Любое R_ω^m разлагается в прямую сумму

$$R_\omega^m = X_\omega^k \oplus Y_\omega^l \oplus R_\omega^1, \quad \dim X = k \neq 0, \quad \dim Y = l \neq 0,$$

где R_ω^1 порождается вектором $f(\omega)$, и, кроме того:

а) любое решение системы (3_ω) , для которого $\omega(0) \in X_\omega^k$, удовлетворяет неравенствам

$$|\omega(t)| \leq a |\omega(0)| e^{-ct} \quad \text{при } t \geq 0, \quad |\omega(t)| \geq b |\omega(0)| e^{-ct} \quad \text{при } t \leq 0;$$

б) любое решение системы (3_ω) , для которого $\omega(t) \in Y_\omega^l$, удовлетворяет неравенствам

$$|\omega(t)| \leq a |\omega(0)| e^{ct} \quad \text{при } t \leq 0, \quad |\omega(t)| \geq b |\omega(0)| e^{ct} \quad \text{при } t \geq 0.$$

Константы a, b, c положительны и одни и те же для всех ω и всех $\omega(t)$ с начальными значениями из $X_\omega^k \cup Y_\omega^l$.

Условие (У 1) означает, что система не имеет положений равновесия; так оно и есть для геодезических потоков. $f(F_t(\omega))$ всегда является одним из решений (3_ω) , и это решение, в силу компактности и (У 1), не стремится ни к 0, ни к ∞ .

(У 2) описывает поведение всех остальных решений. Легко показать, что подпространства X_ω^k и Y_ω^l определяются своими свойствами а) и б) однозначно, что k, l — одни и те же для всех ω и что X_ω^k, Y_ω^l непрерывно зависят от ω (причем очевидно, что если ω меняется вдоль траектории, то они меняются гладко).

4. Поскольку нас интересует только взаимное расположение траекторий, а не сдвиги вдоль них, то целесообразно ввести новую систему координат, в которой одна координата отсчитывалась бы вдоль траектории и была пропорциональна времени, а остальные координаты отсчитывались бы по маленьким площадкам $\Pi(\omega)$, трансверсальным к траектории. Такую систему надо ввести вдоль каждой траектории, причем это необходимо сделать в каком-то смысле «согласованно» и «равномерно». Вот более точное описание. В каждой точке $\omega \in W^m$ мы строим маленькую гладкую $(m-1)$ -мерную площадку $\Pi(\omega)$, имеющую в своем центре ω касательную плоскость $X_\omega^k \oplus Y_\omega^l$; при изменении ω площадка $\Pi(\omega)$ должна меняться непрерывно, а при изменении ω вдоль траекторий — даже гладко. Возьмем траекторию $F_t(\omega_0)$ и рассмотрим какую-нибудь точку ω_1 вблизи нее. Точка ω_1 лежит на какой-то из площадок $\Pi(F_t(\omega_0))$; пусть, скажем, $\omega_1 \in \Pi(F_{t_1}(\omega_0))$. Чтобы определить положение точки ω_1 , надо, таким образом, задать число t_1 и указать положение ω_1 на площадке $\Pi(F_{t_1}(\omega_0))$. Для описания поведения какой-нибудь траектории вблизи $F_t(\omega_0)$ нужно следить за тем, как меняется при изменении t точка пересечения рассматриваемой траектории с $\Pi(F_t(\omega_0))$, а для движения этой точки получается некоторая система дифференциальных уравнений. И все это надо проделать для всех $\omega_0 \in W^m$, так что указанная система дифференциальных уравнений содержит ω_0 в качестве параметра.

5. Основная идея доказательства достаточности условий (У) для грубости состоит в следующем. Попытаемся найти ту траекторию системы (2), в которую переходит при гомеоморфизме χ траектория $F_t(\omega)$ системы (1). Искомая траектория системы (2) должна при всех t — как при $t \geq 0$, так и при $t \leq 0$ — находиться вблизи исходной траектории $F_t(\omega)$. Оказывается, что если $g - f$ достаточно мало, то при любом ω те точки $\omega' \in \Pi(\omega)$, сквозь которые проходят траектории системы (2), остающиеся при всех $t \geq 0$ в некоторой малой окрестности исходной траектории системы (1), образуют гладкое k -мерное многообразие $M^\omega(\omega) \subset \Pi(\omega)$, а те точки $\omega'' \in \Pi(\omega)$, сквозь

которые проходят траектории системы (2), остающиеся при всех $t \leq 0$ в некоторой малой окрестности исходной траектории системы (1), образуют гладкое l -мерное многообразие $N^l(\omega) \subset \Pi(\omega)$. С изменением $\omega \in M^k(\omega)$ и $N^l(\omega)$ меняются непрерывно. Касательные плоскости к $M^k(\omega)$ близки к X_ω^k , а касательные плоскости к $N^l(\omega)$ близки к Y_ω^l ; таким образом, $M^k(\omega)$ и $N^l(\omega)$ пересекаются в одной и только одной точке $\omega' \in \Pi(\omega)$ и ω' непрерывно зависит от ω . Как легко видеть, отображение $\chi: \omega \rightarrow \omega'$ дает искомый гомеоморфизм.

Если перефразировать сформулированные в предыдущем абзаце утверждения в терминах тех систем, о которых говорилось в п. 4 (и которые описывают поведение траекторий системы (2) вблизи фиксированных траекторий $F_i(\omega)$ системы (1)), то получится теорема, которая аналогична известной теореме Адамара — Перрона об инвариантных многообразиях (доказанной также и многими другими авторами, но позднее) и которую можно охарактеризовать как «некоторую теорему об условной устойчивости при постоянно действующих возмущениях». Вероятно, любое доказательство теоремы Адамара — Перрона можно приспособить и для наших целей. Например, вполне пригодно (с соответствующими модификациями) доказательство, приведенное в (2).

Примечание при корректуре. Можно показать, что система, удовлетворяющая условиям (У) и имеющая интегральный инвариант, является эргодической и что ее периодические траектории образуют всюду плотное множество.

Математический институт им. В. А. Стеклова
Академии наук СССР

Поступило
1 III 1962

ЦИТИРОВАННАЯ ЛИТЕРАТУРА

¹ Э. К а р т а н, Геометрия римановых пространств, М.—Л., 1936. ² Д. В. А н о с о в, Научн. докл. высш. школы, физ.-матем. науки, № 1, 3 (1959). ³ С. С м е й л, Доклад на симпозиуме по нелинейным колебаниям, Киев, 1961. ⁴ В. И. А р н о л ь д, Я. Г. С и н а й, ДАН, 144, № 4, 695 (1962).