

$$h \leq \int \sum_{i=1}^{k(x)} \chi_i(x) m_i(x) \mu(dx),$$

где  $m_i(x)$  — кратность показателя  $\chi_i(x)$  и  $k(x)$  — число положит. показателей (показатели считаются занумерованными в порядке убывания). Для нек-рых инвариантных мер  $\mu$  здесь достигается равенство, к-рое показывает, что энтропия характеризует степень неустойчивости траектории ДС. Оно служит важным инструментом оценки энтропии при численном исследовании ДС.

Кроме энтропии в Э.т. существует ещё одно понятие, близкое к ней по смыслу, но непосредственно не связанное с инвариантной мерой. Речь идёт о топологич. энтропии — числовой характеристике топологич. ДС. Такая система представляет собой группу или полугруппу непрерывных преобразований метрич. пространства  $X$ . Задача на  $X$  вероятностную меру  $\mu$ , инвариантную относительно рассматриваемого семейства преобразований, получим ДС в смысле Э.т. Эта система имеет энтропию  $h_\mu$ , зависящую, вообще говоря, от  $\mu$ . Если фазовое пространство  $X$  компактно, то  $\sup h_\mu$  по всем инвариантным мерам совпадает с топологич. энтропией  $h_{top}$ . Отсюда следует, что  $h_{top}$  является инвариантом непрерывного изоморфизма топологич. ДС: если между фазовыми пространствами двух таких систем имеется взаимно однозначное соответствие, при к-ром каждому борелевскому множеству в одном из них отвечает борелевское множество в другом, а преобразования, образующие ДС, переходят друг в друга, то эти системы имеют одинаковую топологич. энтропию. Мера  $\mu$ , для к-рой  $h_\mu = h_{top}$ , наз. мерой с макс. энтропией. Такова, напр., мера Лебега для автоморфизма тора. Но меры с макс. энтропией может и не быть. Задача об условиях существования и свойствах таких мер служит одним из звеньев, связывающих Э.т. со статистич. физикой. Под влиянием последней в Э.т. в 70-х гг. появилось обобщение топологич. энтропии, называемое топологич. давлением (см. ниже).

### Символическая динамика

Символической ДС наз. каскад  $\{S^n\}$ , образованный сдвигами в пространстве последовательностей. В простейшем случае фазовым пространством такой системы служит множество  $A^{\mathbb{Z}_\infty}$  всех последовательностей  $y = \{y_i, -\infty < i < \infty\}$ , элементы к-рых принадлежат некоторому конечному или счётному множеству  $A$  («алфавиту»), а преобразование  $S = S^1$  (сдвиг влево) переводит  $y$  в последовательность  $y' = \{y'_i, -\infty < i < \infty\}$ , где  $y'_i = y_{i+1}$ . В общем случае фазовым пространством символьич. системы может быть не всё пространство последовательностей  $A^{\mathbb{Z}_\infty}$ , а любое его подмножество  $Y$ , инвариантное относительно сдвига. Оно может иметь очень сложную структуру, но особенно важную роль играют относительно простые множества  $Y$ , наз. марковскими. Такое множество состоит из всех последовательностей, не содержащих ни одной пары стоящих рядом символов из заданного набора таких пар (напр.,  $Y$  может состоять из всех последовательностей нулей и единиц, в к-рых две единицы нигде не стоят рядом). Семейство сдвигов  $\{S^n\}$ , определённое на марковском множестве, наз. символической (чаще топологической) цепью Маркова. Как правило, символьич. система обладает бесконечным набором инвариантных вероятностных мер, но бывают множества  $Y$  (в т. ч. нетривиальные), для к-рых такая мера единственна. Всякая инвариантная вероятностная мера превращает последовательность координат  $y_i$ , рассматриваемых как ф-ции от  $i$ , в стационарную случайную последовательность со значениями в  $A$ .

Символьич. системы играют в Э.т. двоякую роль. Во-первых, они используются для проверки тех или иных общих идей, во-вторых, составляют основу метода символьич. динамики, позволяющего успешно изучать нек-рые классы ДС путём построения их символьич. моделей. Суть этого метода, восходящего к Ж. Адамару (J. S. Hadamard), Биркгофу и М. Морсу (M. C. Morse), со-

стоит в следующем. Пусть  $\{T^n\}$  — каскад с фазовым пространством  $X$  и  $f$  — ф-ция на  $X$  со значениями в конечном или счётном множестве  $A$ . Тогда каждой точке  $x \in X$  можно поставить в соответствие последовательность  $y(x) = \{f(T^n x), -\infty < n < \infty\}$  элементов множества  $A$ . Очевидно, точке  $T^1 x$  отвечает последовательность  $S^1 y$ , где  $S^1$  — сдвиг на один символ влево, а множество  $Y_f$  всех полученных т. о. последовательностей инвариантно относительно  $S^1$ . Возникает симвлич. ДС, связанная с ф-цией  $f$ , точнее, с разбиением  $\alpha_f$  пространства  $X$  на множества, где  $f$  принимает фиксиров. значения (изменение самих этих значений приводит к простой замене символов). Если  $\mu$  — инвариантная мера системы  $\{T^n\}$ , то отображение, переводящее  $x$  в  $y(x)$ , индуцирует на  $Y_f$  меру  $\mu_f$  по ф-ле  $\mu_f(B) = \mu(\{x \in X : y(x) \in B\})$ , к-рая инвариантна относительно  $\{S^n\}$ . Иногда удается подобрать  $f$  так, что с точностью до множества нулевой меры каждому  $y \in Y_f$  отвечает только одно  $x$ , т. е.  $\mu$ - почти всякая точка  $x$  однозначно определяется тем, какие элементы разбиения  $\alpha_f$  она последовательно посещает под действием преобразований  $T^n$ . Тогда системы  $\{T^n\}$  и  $\{S^n\}$  оказываются изоморфными, а  $\alpha_f$  наз. образующим разбиением или просто образующей для  $\{T^n\}$ . Всякий эргодич. каскад обладает счётной образующей, а при условии конечности его энтропии даже конечной.

### Гиперболические системы

Понятие гиперболичности служит матем. выражением и конкретизацией свойства локальной неустойчивости траекторий. Обычно предполагается, что фазовым пространством системы служит нек-рое риманово многообразие (см. Риманово пространство)  $X$ , а динамика задаётся гладким отображением  $T^1 = T: X \rightarrow X$  (случай каскада) или гладким векторным полем на  $X$  (случай потока). Наличие римановой структуры позволяет измерять длины кривых и объёмы подмножеств, принадлежащих  $X$ , а также длины векторов в касательных пространствах к  $X$ . Гиперболичность — это свойство отд. траекторий  $O(x) = \{T^i x\}$ , формулируемое в терминах касательных отображений (решений ур-ний в вариациях — в случае потока), отвечающих ДС  $\{T^n\}$ . Его смысл в том, что при каждом  $i$  имеется три типа поведения точек, бесконечно близких к точке  $T^i x$ : при своём дальнейшем движении под действием ДС точки первого типа с экспоненциальной скоростью сближаются с траекторией точки  $x$ , точки второго типа с экспоненциальной скоростью удаляются от неё, а точки третьего (нейтрального) типа ведут себя промежуточным образом. Этим трем типам поведения отвечает представление касательного пространства к  $X$  в точке  $T^i x$  в виде прямой суммы подпространств, переходящих друг в друга вдоль траектории под действием касательных отображений. В случае каскада точек нейтрального типа может не быть совсем, а в случае потока они всегда есть — из таких точек состоит сама траектория  $O(x)$ . При изменении направления времени точки первого и второго типа меняются ролями, а точки третьего типа сохраняются.

Важнейшим инструментом исследования ДС гиперболич. типа служат устойчивые и неустойчивые многообразия. Устойчивое многообразие  $W^s(x)$  точки  $x$  состоит из всех точек  $y$ , для к-рых расстояние между  $T^i x$  и  $T^i y$  стремится к нулю при  $i \rightarrow \infty$ , а неустойчивое многообразие  $W^u(x)$  образовано точками  $y$ , к-рые ведут себя точно так же, но при  $i \rightarrow -\infty$ . Под действием  $T^i$  устойчивые многообразия переходят друг в друга:  $T^i W^s(x) = W^s(T^i x)$ , то же самое относится к неустойчивым многообразиям.

Наиб. полно свойство гиперболичности проявляется у систем Аносова, введённых Д. В. Аносовым в нач. 60-х гг. (первоначальное назв.—У-системы). У таких систем в случае дискретного времени отсутствуют точки нейтрального типа, а в случае непрерывного времени множество точек нейтрального типа для  $x$  исчерпывается траекторией  $O(x)$ . Кроме того, для систем Аносова константы, характеризующие экспоненциальное сближение траекто-