

Е.А. Морозова

Субмарковские отображения ультраслабо замкнутых алгебр и структуры семейства стационарных состояний

Структура семейства стационарных распределений вероятностей для классической цепи Маркова Π с конечным или счетным числом состояний была установлена А.Н. Колмогоровым [1] и В. Дёблиным [2].

Для квантового аналога конечных цепей результат был получен нами [3, 4]. Строится обобщенное разложение для аналога счетной цепи Маркова в некоммутативной теории вероятностей.

Следуя принятому теперь изложению Невье [5], исследуется более широкий класс субмарковских отображений.

Пусть \mathcal{H} — сепарабельное гильбертово пространство, $B(\mathcal{H})$ — алгебра всех ограниченных линейных операторов на \mathcal{H} , $B^H(\mathcal{H})$ — йорданова алгебра всех ограниченных эрмитовых операторов с умножением

$a \circ b = (ab + ba)/2$, элементы a, b, c этой алгебры определяют случайные величины. Математическое ожидание случайной величины: R — линейный неотрицательный нормированный нормальный (т.е. ультраслабо непрерывный, или, что то же, монотонно непрерывный) функционал φ на $\mathcal{B}^H(\mathcal{H})$. Как известно, такой функционал задается формулой $\varphi(a) = \text{tr } Pa$, $\forall a \in \mathcal{B}^H(\mathcal{H})$, где P — эрмитов. P и будем называть распределением вероятностей или вероятностной мерой. Как и в классическом случае, вероятностные меры образуют выпуклое множество в линейном пространстве всех зарядов — эрмитовых операторов с конечной следовой нормой.

Определение. Эндоморфизм Π линейного упорядоченного пространства $\mathcal{B}^H(\mathcal{H})$ является субмарковским отображением, если

$$\text{а. } \Pi(\lambda a + \mu b) = \lambda \Pi a + \mu \Pi b; \quad \text{б. } a \geq 0 \Rightarrow \Pi a \geq 0;$$

$$\text{в. } \{a_n \nearrow a\} = \{\Pi a_n \nearrow \Pi a\}; \quad \text{г. } \Pi 1 \leq 1.$$

Определение. Распределение вероятностей P или заряд Q называется Π -стационарным, если $P\Pi = P$, соответственно $Q\Pi = Q$. Заметим, что субмарковское отображение переводит любую слабо сходящуюся последовательность $P_n \Rightarrow P$ в смысле $\text{tr } P_n a \rightarrow \text{tr } Pa$, $\forall a \in \mathcal{B}^H$ также в слабо сходящуюся.

Множество \mathcal{S}_Π всех Π -стационарных распределений вероятностей является выпуклым слабо замкнутым подмножеством слабо замкнутого линейного пространства всех стационарных зарядов.

Определение. Наблюдаемая f является инвариантной относительно субмарковского отображения Π , если $f = \Pi f$. Обобщая, назовем наблюдаемую f гармонической, если

$$fe = ef = (\Pi f)e = e(\Pi f),$$

где e — ортопроектор на общий носитель \mathcal{E} мажорирующих Π -стационарных распределений вероятностей.

Теорема 1. Ультраслабо замкнутое линейное пространство J_Π всех Π -гармонических наблюдаемых является йордановой алгеброй. Множество всех гармонических наблюдаемых Π -эквивалентных нулю по любой Π -стационарной мере, образует идеал этой алгебры.

Определение. Линейное отображение

$$\Lambda : b \rightarrow \Lambda b = e(\Pi b)e, \quad \forall b \in \mathcal{B}^H$$

где e — ортопроектор на носитель мажорирующих стационарных распределений вероятностей субмарковского отображения Π , назовем *редукцией* отображения Π .

Редукция Λ является субмарковским отображением $\mathcal{B}(\mathcal{H}) : \Lambda 1 = e \leq 1$, поглощающим $\Pi : \Lambda \Pi = \Lambda^2$.

Редукция субмарковского отображения Λ совпадает с самим Λ , поэтому будем называть его *редуктивным*. Эти свойства показывают, что изучение структуры семейства Π -стационарных состояний сводится к аналогичной задаче для редукции отображения Λ , в котором "отбракованы"

все несущественные и нулевые состояния. Последняя задача оказывается более простой алгебраически, так и Λ со стационарными распределениями связаны все инвариантные наблюдаемые, и нет необходимости вводить искусственно понятие гармоничности.

Теорема 2. *Всякий класс эквивалентных Π -гармонических (mod e) наблюдаемых f задает инвариантную наблюдаемую efe для редукции Λ и обратно, каждая Λ инвариантная наблюдаемая g задает класс эквивалентных Π -гармонических (mod e) наблюдаемых $g + (1 - e)h(1 - e)$, $\forall h \in B^H(\mathcal{H})$. В этом классе существует по крайней мере одна Π -инвариантная наблюдаемая.*

Определение. Условным квазиожиданием M на алгебре $B^H(\mathcal{H})$ называется идемпотентное (суб)марковское отображение $M^2 = M$.

Условные ожидания и квазиожидания изучались многими авторами (см. [6, 7, 9]). Мы включили их в более широкий класс редуцированных субмарковских отображений и показали, что многие их свойства вытекают лишь из субмарковости и редуцированности.

Теорема 3. *Если Λ — редуцированное субмарковское отображение, то для любого $a \in B^H(\mathcal{H})$ существует ультраслабый предел последовательности $a_n = \frac{1}{n} \sum_{k=0}^{n-1} \Lambda_a^k \rightarrow Ma$. Он является условным квазиожиданием.*

Строение множества неподвижных точек вполне положительного марковского отображения Π , при условии, что существует полное нормальное Π -стационарное состояние, изучалось Эвансом [7]. Здесь освободимся от этого дополнительного ограничения.

Теорема 4. \mathcal{C} — линейное пространство всех инвариантных относительно вполне положительного редуцированного субмарковского отображения Λ линейных операторов из $B(\mathcal{H})$ образуют алгебру фон Неймана, обладающую квазиожиданием.

Теорема 5. *С каждым субмарковским отображением Π алгебры $B^H(\mathcal{H})$ можно связать йорданову алгебру $J = eJe$ наблюдаемых, являющихся Π -гармоническими, и условное квазиожидание M , инвариантные наблюдаемые которого совпадают с J , а стационарные распределения вероятностей — с Π -стационарными распределениями вероятностей. Единичная e алгебры J определяется как ортопроектор на носитель мажорантующих Π -стационарных распределений. Если отображение Π мажорантно-положительно, то таково же и M , а J является самосопряженной частью некоторой алгебры фон Неймана.*

Теорема 6. *Утверждения теоремы 5 остаются справедливыми, если в качестве исходной алгебры наблюдаемых принять любую ультраслабо замкнутую йорданову подалгебру $A^H \subset B^H(\mathcal{H})$ с квазиожиданием E относительно B^H (соответственно, самосопряженную часть алгебры фон Неймана).*

Работа выполнена при финансовой поддержке Российского фонда фундаментальных исследований, грант N 96-01-01403.

Литература

- [1] КОЛМОГОРОВ А.Н. // Бюлл. МГУ(А), 1937. т. 1, № 3.
- [2] DOEBLIN W. // Bull. Math. Soc. Romn, Sci. 1937. V. 39, № 1, p. 57-115.
- [3] МОРОЗОВА Е.А., ЧЕНЦОВ Н.Н. // Препринт ин-та прикл. матем. АН СССР № 1 за 1981 г.
- [4] МОРОЗОВА Е.А. // УМН. т. 50 вып. 6 (306), 1995.
- [5] NEVEN J. // Bases mathematiques du calcul des probabilities, 1964.
- [6] ТОМИЯМА J. // Proc. Jap. Acad. Sci. 33, 1957, p. 608-612.
- [7] TAKESAKI M. // J. Funct. Anal, 99, № 3, 1967, p. 306-321.
- [8] ARVESON W.В. // Amer. J. Math., 99, № 3, 1967, p. 578-642.
- [9] EVANS D.E. // Comm. Math. Phys., 54, 1977, p. 293-297.