

УДК 621.391.14:621.396

**ВЕРОЯТНОСТНЫЕ ХАРАКТЕРИСТИКИ  
ПОЛУМАРКОВСКОЙ МОДЕЛИ СУПЕРПОЗИЦИИ  
СЛУЧАЙНЫХ ПОТОКОВ ПРЯМОУГОЛЬНЫХ ИМПУЛЬСОВ**

**Ф. В. Голик**

**Новгородский государственный университет им. Ярослава Мудрого**

Получена 29 декабря 2012 г.

**Аннотация.** В работе показано, что суперпозиция случайных потоков прямоугольных импульсов может быть представлена эргодической полумарковской моделью. Найдены вероятностные характеристики модели: одношаговые переходные вероятности и условная переходная функция распределения. Полученные результаты могут быть использованы при исследовании асинхронных систем передачи и обработки информации, радиолокационных систем и систем управления, а так же при анализе надежности сложных систем.

**Ключевые слова.** Случайный поток, полумарковский процесс, эргодическая цепь Маркова, суперпозиция потоков, переходная вероятность, условная функция распределения, радиолокация, информация, надежность.

**Abstract.** It is shown that the square pulse random streams superposition can be represented by an ergodic semi-Markov model. Model probabilistic characteristics are found: one-step transition probability and conditional transition distribution function. Obtained results could be applied to analysis of asynchronous communication systems, radar systems, control systems, complex systems reliability.

**Keywords.** Random stream, semi-Markov process, Markov ergodic chain, streams superposition, transition probability, conditional transition distribution function, radar systems, information, reliability.

### Постановка задачи. Условия и ограничения

Рассмотрим систему, состоящую из  $N$  элементов, каждый из которых может находиться в одном из двух состояний  $\{0; 1\}$ . Пусть состояния  $i$ -го элемента описывается случайным потоком прямоугольных импульсов  $\varphi_i(t)$ ,  $i = \overline{1, N}$ .

Представим суперпозицию потоков  $\varphi_i(t)$  вектором, компонентами которого являются парциальные потоки  $\varphi_i(t)$ :

$$\varphi_N(t) = (\varphi_1(t), \dots, \varphi_N(t)), \varphi_N(t) \in (\mathbf{B}^N, \mathbb{R}_+), \mathbf{B} = \{0, 1\}, \mathbb{R}_+ = [0, \infty).$$

Процесс  $\varphi_N(t)$  находится в момент  $t$  в  $\vec{s}$ -состоянии, если  $\varphi_N(t) = \vec{s}$ ,  $\vec{s} = (s_1, \dots, s_i, \dots, s_N)$ . Во времени эти состояния описываются потоком  $\vec{s}$ -состояний

$$\Phi_{\vec{s}}(t) = \begin{cases} 0, & \varphi_N(t) \notin \vec{s} \\ 1, & \varphi_N(t) \in \vec{s}. \end{cases}$$

Поток  $\Phi_{\vec{s}}(t)$  может быть представлен произведением соответствующих комбинаций парциальных потоков  $\varphi_i(t)$  и их инверсий  $\bar{\varphi}_i(t)$  [1]:

$$\Phi_{\vec{s}}(t) = \prod_{i=1}^N \varphi_i^{s_i}(t) \cdot \bar{\varphi}_i^{\bar{s}_i}, \quad (1)$$

где  $\bar{\varphi}_i(t) = 1 - \varphi_i(t)$ ,  $\bar{s}_i = 1 - s_i$ .

Соотношение (1) справедливо для любых типов парциальных потоков, в том числе и зависимых. Однако в настоящей работе введены ограничения на свойства потоков  $\varphi_i(t)$ , а именно полагаем что:

1) потоки стационарны, т.е. законы распределения длительностей импульсов  $\tau_j^*$  и пауз  $\nu_j^*$  не зависят от  $j = 1, 2, \dots$ ;

2) существуют и заданы плотности распределения вероятностей длительностей импульсов  $\alpha_i(x)$  и длительностей пауз  $\beta_i(x)$   $i = \overline{1, N}$ ;

3) импульсы, принадлежащие одному и тому же потоку, не перекрываются сами с собой, т.е. функция распределения длительности пауз  $B_i(x)$  не имеет скачка при  $x = 0$ :

$$B_i(0) = 0, i = \overline{1, N} \quad (2)$$

4) аналогичному условию удовлетворяет функция распределения  $A_i(x)$  длительности импульсов:

$$A(0) = 0, i = \overline{1, N} \quad (3)$$

5) существуют математические ожидания длительностей импульсов  $m_{1\tau_i}$  и пауз  $m_{1\vartheta_i}, i = \overline{1, N}$ ;

6) потоки  $\varphi_i(t), i = \overline{1, N}$  взаимно независимы в совокупности.

Каждому состоянию  $\vec{s} \in B^N$  можно приписать некоторое значение  $h_{\vec{s}}, h_{\vec{s}} \neq h_{\vec{k}}, \vec{s} \neq \vec{k}, \vec{s}, \vec{k} \in B^N$ . Тогда многомерному потоку  $\phi_N(t)$  соответствует процесс  $H(t) = \sum_{\vec{s} \in B^N} h_{\vec{s}} \Phi_{\vec{s}}(t)$ , имеющий, например, смысл эффективности функционирования системы.

Процессы  $\phi_N(t)$  и  $H(t)$  относятся к классу полумарковских. Действительно, переходы из фазовых состояний описываются эргодической цепью Маркова, поскольку интуитивно ясно<sup>1</sup>, что цепь возвратна и средние времена возвращений конечны [2], а распределения времени пребывания системы в фиксированном состоянии в общем случае отличается от экспоненциального.

Полумарковский процесс задан, если известны вероятности переходов и условные распределения длительности пребывания процесса в фиксированном состоянии.

Настоящая работа посвящена определению этих характеристик для процессов, описываемых суперпозицией  $\phi_N(t)$  случайных потоков прямоугольных импульсов.

### Характеристики потока $\vec{s}$ -состояний

Прежде чем перейти к определению вероятностных характеристик полумарковского процесса, найдем характеристики потока  $\Phi_{\vec{s}}(t)$ , заданного соотношением (1).

---

<sup>1</sup> Строгое обоснование эргодичности цепи приведено в конце настоящей статьи.

Отметим, что характеристики парциальных потоков получены Н. М. Седякиным [3]. В этом параграфе мы лишь обобщим известные результаты применительно к потокам  $\bar{s}$ -состояний.

Учитывая независимость потоков  $\varphi_i(t), i = \overline{1, N}$  и свойства потоков  $\Phi_{\bar{s}}(t)$ , вероятность  $P_{\bar{s}}(\delta)$  того, что произвольный момент времени  $t$  окажется в пределах основания укороченного на величину  $\delta$  импульса потока  $\Phi_{\bar{s}}(t)$  равна:

$$P_{\bar{s}}(\delta) = \prod_{i=1}^N p_i(\delta) \quad (4)$$

где  $p_i(\delta) = \mu_i \int_{\delta}^{\infty} (x - \delta) \alpha^{[s_i]}(x) dx$ , вероятность попадания произвольного момента времени  $t$  на основание укороченного на величину  $\delta$  импульса ( $s_i = 1$ ) или паузы ( $s_i = 0$ ) парциального потока  $\varphi_i(t)$ ;

$\mu_i = \frac{1}{m_{1\tau_i} + m_{1\vartheta_i}}$  - средняя частота следования импульсов потока  $\varphi_i(t)$ ;

$\alpha^{[s_i]}(x) = \alpha_i^{s_i}(x) \cdot \beta_i^{\bar{s}_i}(x)$  - плотность распределения импульсов ( $s_i = 1$ ) и пауз ( $s_i = 0$ ) потока  $\varphi_i(t)$ ;

Средняя частота следования импульсов потока  $\Phi_{\bar{s}}(t)$ , укороченных на  $\delta \geq 0$  равна :

$$\mu_{\bar{s}}(\delta) = - \frac{d}{dx} P_{\bar{s}}(x) \Big|_{x=\delta} \quad (5)$$

или после преобразований

$$\mu_{\bar{s}}(\delta) = P_{\bar{s}}(\delta) \sum_{i=1}^N \left[ \frac{s_i}{m_{1\tau}(\delta)} + \frac{\bar{s}_i}{m_{1\vartheta}(\delta)} \right] \quad (6)$$

При  $\delta = 0$

$$\mu_{\bar{s}}(\delta) = \mu_{\bar{s}} = P_{\bar{s}} \sum_{i=1}^N \left[ \frac{s_i}{m_{1\tau}} + \frac{\bar{s}_i}{m_{1\vartheta}} \right] \quad (7)$$

где

$$P_{\vec{s}} = \prod_{i=1}^N \mu_i \cdot m_{1\tau}^{s_i} \cdot m_{1\vartheta}^{\bar{s}_i}; \quad (8)$$

Средняя длительность  $m_{1\tau_S}(\delta)$  импульсов потока  $\Phi_{\vec{s}}(t)$ , укороченных на величину  $\delta \geq 0$ :

$$m_{1\tau_S}(\delta) = \frac{P_{\vec{s}}(\delta)}{\mu_{\vec{s}}(\delta)} = \left\{ \sum_{i=1}^N \left[ \frac{s_i}{m_{1\tau_i}(\delta)} + \frac{\bar{s}_i}{m_{1\vartheta_i}(\delta)} \right] \right\}^{-1} \quad (9)$$

при  $\delta = 0$

$$m_{1\tau_S}(0) = m_{1\tau_S} = \left\{ \sum_{i=1}^N \left[ \frac{s_i}{m_{1\tau_i}} + \frac{\bar{s}_i}{m_{1\vartheta_i}} \right] \right\}^{-1} \quad (10)$$

Плотность распределения длительности импульса потока  $\Phi_{\vec{s}}(t)$ ;

$$\alpha_{\vec{s}}(x) = \mu_{\vec{s}}^{-1} \frac{d}{dx} P_{\vec{s}}(x). \quad (11)$$

Таким образом все основные характеристики потока  $\vec{s}$ -состояний определяются через соответствующие характеристики парциальных потоков  $\varphi_i(t)$ ,  $i = \overline{1, N}$ .

### Условная переходная функция распределения

Определим функцию распределения  $A_{\vec{s}\vec{k}}(x)$  времени пребывания процесса  $\phi_N(t)$  в  $\vec{s}$ -состоянии при условии, что выход из  $\vec{s}$ -состояния обусловлен переходом, возникающим в  $k$ -ом парциальном потоке  $\varphi_k(t)$ ,  $k = \overline{1, N}$ .

Пусть вектор  $\vec{s} = (s_1, \dots, s_k, \dots, s_N)$  фиксирует некоторое состояние процесса  $\phi_N(t)$ . Вектор  $\vec{s}^k = (s_1, \dots, \bar{s}_k, \dots, s_N)$ ,  $\bar{s}_k = 1 - s_k$  задает состояние, смежное с  $\vec{s}$ -состоянием по  $k$ -ой компоненте. Тогда индексы  $\vec{s}^k$  означают переход из  $\vec{s}$ -состояния в состояние  $\vec{s}^k$ .

Обозначим  ${}^k\vec{s}$  вектор, не содержащий  $k$ -ой компоненты, т.е.  ${}^k\vec{s} = (s_1, \dots, s_{k-1}, s_{k+1}, \dots, s_N)$ .

Пусть  $t^*$  - случайный момент времени, равномерно распределенный на полуинтервале  $[0, T)$ ,  $T \rightarrow \infty$ .

Введем случайные величины:

$z_k$  - длина интервала, отсчитанного от точки  $t^*$  до ближайшего справа скачка в потоке  $\phi_N(t)$  (недоскок процесса  $\phi_N(t)$ );

$z_{k\vec{s}}$  - длина интервала, отсчитанного от  $t^*$  до ближайшего справа скачка суперпозиции потоков  ${}^k\phi_N(t) = (\varphi_1(t), \dots, \varphi_{k-1}(t), \varphi_{k+1}(t), \dots, \varphi_N(t))$  или недоскок указанного процесса;

$z_{\vec{s}k}$  - недоскок процесса  $\phi_N(t)$  при условии перехода из состояния  $\vec{s}$  в состояние  $\vec{s}k$ .

В соответствии с формулой Пальма запишем выражения для плотностей распределения вероятностей введенных величин:

- плотность распределения недоскока  $z_k$  :

$$e_k(x) = \frac{1}{m_k} \int_x^\infty \alpha^{[s_k]}(y) dy, \quad (12)$$

$$m_k = \int_0^\infty x \alpha_k^{[s_k]}(x) dx.$$

- плотность распределения недоскока  $z_{k\vec{s}}$  :

$$e_{k\vec{s}}(x) = \frac{1}{m_{k\vec{s}}} \int_x^\infty \alpha_{k\vec{s}}(y) dy \quad (13)$$

$$m_{k\vec{s}} = \int_0^\infty \alpha_{k\vec{s}}(x) dx$$

где  $\alpha_{k\vec{s}}(x)$  - плотность распределения времени пребывания процесса  ${}^k\phi_N(t)$  в состоянии  $\vec{s}$ ;

- плотность распределения недоскока  $z_{\vec{s}k}$  :

$$e_{\vec{s}^k}(x) = \frac{1}{m_{\vec{s}^k}} \int_x^\infty \alpha_{\vec{s}^k}(y) dy, \quad (14)$$

$$m_{\vec{s}^k} = \int_0^\infty x \alpha_{\vec{s}^k}(x) dx,$$

где  $\alpha_{\vec{s}^k}(x)$  - плотность распределения времени пребывания процесса  $\phi_N(t)$  в  $\vec{s}^k$ -состоянии, при условии последующего перехода в смежное состояние  $\vec{s}^k$ .

Определим вероятность одновременного выполнения неравенств:

$$z_{k\vec{s}} > z_k, z_k < x.$$

Вследствие независимости величин  $z_{k\vec{s}}$  и  $z_k$  получим

$$P[z_{k\vec{s}} > z_k < x] = \int_0^x [1 - E_{k\vec{s}}(y)] e_k(y) dy = \pi_{\vec{s}^k} \cdot E_{\vec{s}^k}(x). \quad (15)$$

Здесь

$$E_{k\vec{s}}(x) = \int_0^x e_{k\vec{s}}(y) dy,$$

$$E_{\vec{s}^k}(x) = \int_0^x e_{\vec{s}^k}(y) dy,$$

$\pi_{\vec{s}^k}$  - одношаговая вероятность перехода из состояния  $\vec{s}$  в состояние  $\vec{s}^k$ .

После дифференцирования обеих частей уравнения (15) с учетом выражения (12) получим

$$A_{\vec{s}^k}(x) = 1 - \frac{m_{\vec{s}^k}}{\pi_{\vec{s}^k} m_k} (1 - A_k(x)) \cdot (1 - E_{k\vec{s}}(x)). \quad (16)$$

Здесь

$$A_k(x) = \int_0^x \alpha_k^{[s_k]}(y) dy.$$

Из условий (2) и (3) следует, что  $A_{\vec{s}^k}(0) = 0$ ,  $A_k(0) = 0$ ,  $E_{k\vec{s}}(0) = 0$ . Поэтому

$$\frac{m_{\vec{s}^k}}{\pi_{\vec{s}^k} m_k} = 1$$

7

Тогда формулу (16) можно переписать в следующем виде:

$$A_{\bar{s}k}(x) = 1 - \bar{A}_k(x) \cdot \bar{E}_{k\bar{s}}(x), \quad (17)$$

где

$$\bar{A}_k(x) = 1 - A_k(x), \quad \bar{E}_{k\bar{s}}(x) = 1 - E_{k\bar{s}}(x).$$

Найдем функцию распределения  $E_{k\bar{s}}(x)$ :

$$E_{k\bar{s}}(x) = \int_0^x e_{k\bar{s}}(y) dy = \frac{1}{m_{k\bar{s}}} \int_0^x dy \int_y^\infty \alpha_{k\bar{s}}(z) dz.$$

Обозначив  $\bar{A}_{k\bar{s}}(x) = \int_x^\infty \alpha_{k\bar{s}}(y) dy$ , получим

$$E_{k\bar{s}}(x) = \frac{1}{m_{k\bar{s}}} \int_0^x \bar{A}_{k\bar{s}}(y) dy.$$

Плотность распределения  $\alpha_{k\bar{s}}(x)$  времени пребывания процесса  ${}^k\phi_N(t)$  в состоянии  ${}^{k\bar{s}}$  равна плотности распределения длительности импульсов потока совпадения, заданного вектором  ${}^{k\bar{s}}$ . Согласно соотношению (11) плотность  $\alpha_{k\bar{s}}(x)$  равна:

$$\alpha_{k\bar{s}}(x) = \frac{P_{k\bar{s}}^{(2)}(x)}{\mu_{k\bar{s}}} \quad (18)$$

Здесь

$$P_{k\bar{s}}(x) = \prod_{\substack{i=1 \\ i \neq k}}^N p_i(x),$$

$$p_i(x) = \mu_i \int_x^\infty (y-x) \alpha_i^{[s_i]}(y) dy,$$

$$\mu_{k\bar{s}} = -P_{k\bar{s}}^{(1)}(0).$$

Тогда  $\alpha_{k\bar{s}}(x) = -P_{k\bar{s}}^{(2)}(x) / P_{k\bar{s}}^{(1)}(0)$  и



$$A_{k\bar{s}}(x) = \int_0^x \alpha_{k\bar{s}}(y) dy = 1 - P_{k\bar{s}}^{(1)}(x) / P_{k\bar{s}}^{(1)}(0). \quad (19)$$

Следовательно

$$E_{k\bar{s}}(x) = \frac{1}{m_{k\bar{s}} P_{k\bar{s}}^{(1)}(0)} \int_0^x P_{k\bar{s}}^{(1)}(y) dy = \frac{P_{k\bar{s}}(x) - P_{k\bar{s}}(0)}{m_{k\bar{s}} P_{k\bar{s}}^{(1)}(0)}. \quad (20)$$

Математическое ожидание  $m_{k\bar{s}}$  времени пребывания процесса  ${}^k\phi_N(t)$  в  $k\bar{s}$ -состоянии равно средней длительности  $m_{1k\bar{s}}$  импульса совпадения, которую можно найти по формуле (9) при  $\delta = 0$ :

$$m_{1k\bar{s}} = P_{k\bar{s}}(0) / \mu_{k\bar{s}} = -P_{k\bar{s}}(0) / P_{k\bar{s}}^{(1)}(0).$$

Подставив выражение для  $m_{1k\bar{s}}$  в формулу (20), получим:

$$E_{k\bar{s}}(x) = 1 - P_{k\bar{s}}(x) / P_{k\bar{s}}(0). \quad (21)$$

Выразим функцию распределения  $A_k(x)$  через вероятность  $p_k(x)$ , определяемую выражением (4). Для этого по аналогии с (18) запишем

$$\begin{aligned} \alpha_k^{[s_k]}(x) &= \mu_k^{-1} p_k^{(2)}(x), \\ A_k(x) &= \mu_k^{-1} \cdot (p_k^{(1)}(x) - p_k^{(1)}(0)), \\ \mu_k &= -p_k^{(1)}(0). \end{aligned}$$

Тогда

$$A_k(x) = 1 - p_k^{(1)}(x) / p_k^{(1)}(0). \quad (22)$$

Подставив выражения (21) и (22) в (17) получим формулу для искомой условной переходной функции распределения

$$A_{\bar{s}k}(x) = 1 - \frac{p_k^{(1)}(x) \prod_{i=1, i \neq k}^N p_i(x)}{\mu_k \prod_{i=1, i \neq k}^N p_i(0)} \quad (23)$$

Обозначим

$$a_{\bar{s}k}(x) = -p_k^{(1)}(x) \prod_{i=1, i \neq k}^N p_i(x) > 0 \quad (24)$$

Учитывая, что  $p_k^{(1)}(0) = -\mu_k$ , получим

$$a_{\bar{s}k}(0) = \mu_k \prod_{i=1, i \neq k}^N p_i(0) > 0 \quad (25)$$

и окончательно

$$A_{\bar{s}k}(x) = 1 - \frac{a_{\bar{s}k}(x)}{a_{\bar{s}k}(0)}. \quad (23a)$$

### Одношаговые переходные вероятности

Найдем *вероятность перехода процесса  $\phi_N(t)$  за один шаг из состояния  $\vec{s}$  в смежное по  $k$ -ой компоненте состояние  $\vec{s}^k$* . Знание этих вероятностей достаточно для определения матрицы переходных вероятностей, поскольку вероятности переходов в несмежные состояния, отличающиеся более чем одной компонентой, равны нулю. Это следует из условия ординарности суммарного потока точек, образованного моментами появления импульсов парциальных потоков.

Прежде чем перейти к определению вероятности  $\pi_{\bar{s}k}$ , найдем *функцию распределения  $A_{\vec{s}}(x)$  времени пребывания процесса  $\phi_N(t)$  в состоянии, фиксируемом вектором  $\vec{s}$* . По аналогии с выражением (19) запишем:

$$A_{\vec{s}}(x) = 1 - P_{\vec{s}}^{(1)}(x) / P_{\vec{s}}^{(1)}(0). \quad (26)$$

Здесь

$$P_{\vec{s}}(x) = \prod_{i=1}^N p_i(x).$$

Найдем производную

$$P_{\vec{s}}^{(1)}(x) = \sum_{k=1}^N \left[ p_k^{(1)}(x) \sum_{i=1, i \neq k}^N p_i(x) \right],$$

или, с учетом (24)

$$P_{\bar{s}}^{(1)}(x) = -\sum_{k=1}^N a_{\bar{s}k}(x).$$

Очевидно, что

$$P_{\bar{s}}^{(1)}(0) = -\sum_{k=1}^N a_{\bar{s}k}(0).$$

Тогда

$$A_{\bar{s}}(x) = 1 - \frac{\sum_{k=1}^N a_{\bar{s}k}(x)}{\sum_{k=1}^N a_{\bar{s}k}(0)}. \quad (26a)$$

**Т е о р е м а .** *Одношаговая вероятность перехода процесса  $\phi_N(t)$  из состояния  $\bar{s}$  в смежное состояние  $\bar{s}k$  равна*

$$\pi_{\bar{s}k} = a_{\bar{s}k}(0) / \sum_{k=1}^N a_{\bar{s}k}(0). \quad (27)$$

Для доказательства покажем допустимость и единственность представления переходных вероятностей соотношением (27).

Функция распределения  $A_{\bar{s}}(x)$  времени пребывания процесса  $\phi_N(t)$  в  $\bar{s}$ -состоянии может быть выражена через условные переходные функции распределения  $A_{\bar{s}k}(x)$ :

$$A_{\bar{s}}(x) = \sum_{k=1}^N \pi_{\bar{s}k} A_{\bar{s}k}(x). \quad (28)$$

Подставив формулы (27) и (23а) в (28), убеждаемся, что выражение (28) тождественно равно (26а). Тем самым доказана допустимость представления переходных вероятностей соотношением (27).

Докажем, что выражение (27) задает вероятность  $\pi_{\bar{s}k}$  единственным образом. Допустим, что это не так и существуют вероятности  $p_{\bar{s}k}$ , обеспечивающие выполнение равенства

$$A_{\bar{s}}(x) = \sum_{k=1}^N p_{\bar{s}k} A_{\bar{s}k}(x). \quad (29)$$

Предположим, что  $\pi_{\bar{s}k} \neq p_{\bar{s}k}$ ,  $k = \overline{1, N}$ . Вычитая (29) из (28), получим

$$\sum_{k=1}^N (\pi_{\bar{s}k} - p_{\bar{s}k}) = 0$$

Запишем систему уравнений

$$\pi_{\bar{s}k} = p_{\bar{s}k} - \sum_{j=1, j \neq k}^N (\pi_{\bar{s}j} - p_{\bar{s}j}) \cdot A_{\bar{s}j}(x) / A_{\bar{s}k}(x), k = \overline{1, N}.$$

Величины  $\pi_{\bar{s}k}, p_{\bar{s}k}$  не зависят от переменной  $x$ . Следовательно

$$\frac{d}{dx} \sum_{j=1, j \neq k}^N (\pi_{\bar{s}j} - p_{\bar{s}j}) \cdot A_{\bar{s}j}(x) / A_{\bar{s}k}(x) = 0, k = \overline{1, N}. \quad (30)$$

Обозначим

$$\eta_{jk}(x) = \frac{d}{dx} \frac{A_{\bar{s}j}(x)}{A_{\bar{s}k}(x)}, c_j = \pi_{\bar{s}j} - p_{\bar{s}j}.$$

Тогда систему (30) можно привести к виду

$$\sum_{j=1, j \neq k}^N c_j \eta_{jk}(x) = 0, k = \overline{1, N}, x \in \mathbb{R}_+ \quad (31)$$

или в матричной форме

$$\mathbb{Z}\mathbb{C} = 0, \mathbb{Z} = \|\eta_{jk}\|_{N \times N}, \mathbb{C} = (c_1, \dots, c_N)^T. \quad (32)$$

Известно, что однородная система линейных уравнений имеет тривиальное решение  $\mathbb{C} = 0$ . Для того, чтобы система имела нетривиальное решение, необходима и достаточно, чтобы ее определитель был тождественно равен нулю. Но элементы определителя - функции переменной  $x \in \mathbb{R}_+$ . Равенство определителя нулю может выполняться лишь случайным образом при некоторых  $x$  из полуинтервала  $[0, \infty)$ . Поэтому можно считать, что система (32) имеет гарантированное тривиальное решение и

$$c_j = \pi_{\bar{s}j} - p_{\bar{s}j} = 0, j = \overline{1, N}.$$

Тем самым доказана единственность переходных вероятностей  $\pi_{\bar{s}k}$  и теорема в целом.

Заметим, что согласно (24) и (25)  $a_{\bar{s}k}(0) > 0$  и переходные вероятности (27) гарантировано ненулевые. Следовательно, цепь Маркова эргодическая, что подтверждает сделанные ранее предположения.

## Литература

1. Голик Ф. В. Вопросы теории случайных многомерных импульсных потоков. // Труды Второй Международной научно-технической конференции «Актуальные проблемы фундаментальных наук». Том 1, часть 2 «Техносфера». М. 1994.
2. Сильвестров Д. С. Полумарковские процессы с дискретным множеством состояний (основы расчета функциональных и надежностных характеристик стохастических систем). М.: Сов. радио, 1980.- 272 с.
3. Седякин Н.М. Элементы теории случайных импульсных потоков. М.: Сов. радио, - 1965.