

**Карасаев И.К.**  
**КАРАСАЕВДИН ФОРМУЛАСЫ**  
**Карасаев И.К.**  
**ФОРМУЛА КАРАСАЕВА**  
**I.K. Karasaev**  
**FORMULA OF KARASAEV**

УДК: 517.956 (575.2)

*Локалдык формадагы чексиз аныктагычты так эсептөө формуласы. Бул аныктагычдын мааниси мүнөздүк теңдемени чыгарууга жардам берет.*

**Негизги сөздөр:** мүнөздүк теңдеме, Ляпуновдун кичи көрсөткүчү, мүнөздөөчү көрсөткүч.

*Дается точное вычисление бесконечного определителя локальной формы.*

**Ключевые слова:** характеристическое уравнение, младший показатель Ляпунова, характеристический показатель.

*It is given continued determinant's precise calculation of local form.*

**Key words:** characteristic equation, Lyapunov's younger index, characteristic index.

**Введение**

*Точное вычисление показателя Ляпунова требует точного значения бесконечного определителя локальной формы. Точность данного определителя позволяет определить спектр показателя Ляпунова.*

**ТЕОРЕМА 1.** Имеет место равенство

$$d(0) = \begin{vmatrix} \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots & \dots \\ \dots & 1 & \frac{-a_{-2+1}}{2^2} & \frac{-a_{-2-0}}{2^2} & \frac{-a_{-2-1}}{2^2} & \frac{-a_{-2-2}}{2^2} & \dots \\ \dots & \frac{-a_{-1+2}}{1^2} & 1 & \frac{-a_{-1-0}}{1^2} & \frac{-a_{-1-1}}{1^2} & \frac{-a_{-1-2}}{1^2} & \dots \\ \dots & a_{0+2} & a_{0+1} & 0 & a_{0-1} & a_{0-2} & \dots \\ \dots & \frac{-a_{1+2}}{1^2} & \frac{-a_{1+1}}{1^2} & \frac{-a_{1-0}}{1^2} & 1 & \frac{-a_{1-2}}{1^2} & \dots \\ \dots & \frac{-a_{2+2}}{2^2} & \frac{-a_{2+1}}{2^2} & \frac{-a_{2-0}}{2^2} & \frac{-a_{2-1}}{2^2} & 1 & \dots \end{vmatrix} = 2a_{-1}a_1. \quad (1)$$

Для доказательства рассмотрим усеченный определитель  $(2N+1)$  порядка определителя (1). Развернем данный определитель по определению. Пусть номер строки  $p$  пробежит последовательность значений

$$-N, -(N-1), \dots, -2, -1, 0, 1, 2, \dots, N-1, N, \quad (*)$$

а номер столбца  $q$  пробежит всевозможные перестановки.

$$q_{-N}, q_{-(N-1)}, \dots, q_{-1}, q_0, q_1, \dots, q_{N-1}, q_N$$

Множество таких перестановок равно  $(2N+1)!$ . Очевидно, что произведение диагональных элементов равна нулю.

Вначале покажем, что нет элементов, кроме

$$a_{0-1}, a_{1-0}, a_{-1-0}, a_{0+1},$$

которые в сочетании с диагональными элементами, т.е. давали бы соответствующие слагаемые (члены) определителя  $d(0)$ . Члены определителя, в образовании которых присутствуют 1, будут

$$\underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_{N-1} \cdots (-a_{-1+0}) \cdot (-a_{0+1}) \cdots \underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_N, \quad (*)$$

$$\underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_N \cdot (-a_{1-0}) \cdot (-a_{0-1}) \cdot \underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_{N-1} \quad (**)$$

где в (\*\*\*) число 1 всего  $(2N-1)$ , а вместе с  $a_{-1-0}, a_{0+1}$  произведение содержит всего  $(2N+1)$  элементов, т.е. законный член определителя. То же самое можно сказать и относительно второго произведения. Легко заметить, что первые индексы в порядке возрастания (\*), а вторые индексы образуют всевозможные перестановку из (\*) элементов по  $2N+1$  элементов, которых всего будут  $(2N+1)!$  Множество таких перестановок

$$q = q_{-N}, q_{-(N-1)}, \dots, q_{-2}, q_{-1}, q_0, q_1, q_2, \dots, q_{N-1}, q_N \quad (***)$$

обозначим  $\Omega_N$ .

(\*\*) принимает вид

$$\begin{aligned} \underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_N \cdot a_{-1} a_{-1} \cdot \underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_{N-1} &= a_{-1} a_{-1} \\ \underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_{N-1} \cdot (-a_{-1-0}) \cdot (-a_{0+1}) \cdots \underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_N &= a_{-1} a_{-1} \end{aligned}$$

где всего  $(2N+1)$  элементов. Сумма распространяется на  $(2N+1)!$  слагаемых и, заметим, что

$$a_n = O\left(\frac{1}{n}\right), n \neq 0.$$

Пусть,  $a_{i-j} = a_{ij}$  элемент, отличный от  $a_{0-1}, a_{1-0}, a_{-1-0}, a_{0+1}$ . Тогда  $i$ -я строка, пересекаясь с диагональю и «замечает» одну 1, в то же время  $j$ -й столбец, на другом конце пересекаясь с той же диагональю «замечает» еще одну 1. Таким образом, данный элемент,  $a_{ij}$  находясь на пересечении  $i$ -ой строки и  $j$ -ого столбца «замечает» две 1. Всего 1 на диагонали будут  $2N-2$ , с  $a_{i-j} = a_{ij}$  образуют произведение

$$\underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_{N-1} \cdot a_{ij} \cdot \underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_{N-1},$$

состоящее из  $2N-1$  элементов, которое не дает члена определителя, так как число элементов, взятых по одному и только по одному элементу из каждой строки и из каждого столбца должно равняться  $2N+1$ -порядку определителя.

Далее, если мы возьмем два элемента, отличных от  $a_{ij}$  то они будут «замечать» четыре 1. Тогда эти два элемента вместе с оставшимися единицами дает произведение, состоящее из  $2N-2$  элемента, которые не равно порядку определителя и т. д.

Тогда по определению определителя порядка  $2N+1$ , имеем

$$\begin{aligned} d^{2N+1}(0) &= \underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1 \cdot 0 \cdot 1 \cdot 1 \cdots 1}_{2N+1} + \underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_{N-1} \cdot (-a_{1+0}) \cdot (-a_{0+1}) \cdot \underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_N \\ &+ \underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_N \cdot (-a_{0-1}) \cdot (-a_{1-0}) \cdot \underbrace{1 \cdot 1 \cdots 1}_{N-1} + \frac{1}{(N!)^4} \sum_{q \in \Omega_N} \prod_{\substack{p=-N \\ q \neq p}}^N a_{p-q} \end{aligned}$$

Кроме того легко заметить, что

$$\lim_{N \rightarrow \infty} \frac{1}{(N!)^4} \prod_{\substack{p, q=-N \\ p \neq q}}^N a_{p-q} = 0. \quad (*)$$

Таким образом, переходя к пределу при  $N \rightarrow \infty$ , с учетом (\*), получаем

$$d(0) = 2a_{-1}a_1.$$

где  $\omega_N = (q_{-N}, \dots, q_{-2}, q_{-1}, q_0, q_1, q_2, \dots, q_N)$  - есть множество всех перестановок из  $2N+1$  чисел по  $2N+1$ . Сумма распространяется на все перестановки (\*\*\*)

Данный метод [1] позволяет, определить показатели Ляпунова с точностью до  $10^{-10}$  и точно построить фундаментальную систему неполной динамической системы, описываемой линейными дифференциальными уравнениями 2-го порядка с периодическими коэффициентами.

Формула (1) называется **формулой Карасаева**.

Английский астроном и математик Хилл (1877г.), исследуя движения Луны вокруг Земли, в своем мемуаре получил уравнение, которое содержит бесконечный определитель [2]. Он не мог вычислить и в качестве приближенного значения этого определителя берет

$$\begin{aligned}
 D(0) = & 1 + \frac{\pi \operatorname{ctg}\left(\frac{\pi}{2}\sqrt{\theta_0}\right)}{4\sqrt{\theta_0}} \left[ \frac{\theta_1 2}{1-\theta_0} + \frac{\theta_2 2}{4-\theta_0} + \frac{\theta_n 2}{\theta-\theta_0} \right] + \frac{\pi \operatorname{ctg}\left(\frac{\pi}{2}\sqrt{\theta_0}\right)}{82\sqrt{\theta_0}(1-\theta_0)^2} \times \\
 & \times \left[ \frac{\pi \operatorname{ctg}\left(\frac{\pi}{2}\sqrt{\theta_0}\right)}{\sqrt{\theta_0}} - \frac{1}{\theta_0} + \frac{2}{1-\theta_0} + \frac{9}{2(4-\theta_0)} \right] \theta_1^4 + \frac{8\pi \operatorname{ctg}\left(\frac{\pi}{2}\sqrt{\theta_0}\right)}{8\sqrt{\theta_0}(1-\theta_0)(4-\theta_0)} \theta_1^2 \theta_2 + \\
 & + \frac{\pi \operatorname{ctg}\left(\frac{\pi}{2}\sqrt{\theta_0}\right)}{128\sqrt{\theta_0}(1-\theta_0)^3} \left\{ \left[ -\frac{1}{\theta_0} + \frac{2}{1-\theta_0} + \frac{9}{2(4-\theta_0)} \right] \frac{\pi \operatorname{ctg}\left(\frac{\pi}{2}\sqrt{\theta_0}\right)}{\sqrt{\theta_0}} \frac{25}{80} - \frac{1}{\theta_0} + \frac{2}{1-\theta_0} + \right. \\
 & \left. + \frac{4}{(1-\theta_0)^2} - \frac{9}{8(4-\theta_0)} + \frac{9}{(4-\theta_0)^2} - \frac{4}{9-\theta_0} - \frac{\pi^2}{8\theta_0} \right\} \theta_1^6 + \\
 & + \frac{3\pi \operatorname{ctg}\left(\frac{\pi}{2}\sqrt{\theta_0}\right)}{82\sqrt{\theta_0}(1-\theta_0)^2(4-\theta_0)} \left[ \frac{\pi \operatorname{ctg}\left(\frac{\pi}{2}\sqrt{\theta_0}\right)}{\sqrt{\theta_0}} - \frac{1}{\theta_0} + \frac{2}{1-\theta_0} + \frac{2}{4-\theta_0} + \frac{20}{3(9-\theta_0)} \right] \theta_1^4 \theta_2 + \\
 & + \frac{\pi \operatorname{ctg}\left(\frac{\pi}{2}\sqrt{\theta_0}\right)}{16\sqrt{\theta_0}(1-\theta_0)(4-\theta_0)} \left[ \frac{\pi \operatorname{ctg}\left(\frac{\pi}{2}\sqrt{\theta_0}\right)}{\sqrt{\theta_0}} - \frac{1}{\theta_0} + \frac{2}{1-\theta_0} + \frac{2}{4-\theta_0} + \frac{10}{9-\theta_0} \right] \theta_1^2 \theta_2^2 + \\
 & + \frac{(7-3\theta_0)\pi \operatorname{ctg}\left(\frac{\pi}{2}\sqrt{\theta_0}\right)}{4\sqrt{\theta_0}(1-\theta_0)(4-\theta_0)(9-\theta_0)} \theta_1 \theta_2 \theta_3 + \frac{5\pi \operatorname{ctg}\left(\frac{\pi}{2}\sqrt{\theta_0}\right)}{16\sqrt{\theta_0}(1-\theta_0)(4-\theta_0)(9-\theta_0)} \theta_1^2 \theta_2.
 \end{aligned}$$

Этот результат в свое время казался значительным, благодаря искусству Хилла, но был далек от решения проблемы Хилла. В своей задаче вместо бесконечного определителя он брал лишь три центральные строки и три центральные столбцы

$$\begin{vmatrix} 1 & \frac{-a_{-1-0}}{1^2} & \frac{-a_{-1-1}}{1^2} \\ a_{0+1} & 0 & a_{0-1} \\ \frac{-a_{1+1}}{1^2} & \frac{-a_{1-0}}{1^2} & 1 \end{vmatrix} = (a_{-1}^2 a_{-2} + a_2 a_{-1}^2) + 2a_{-1} a_1 \quad (2)$$

При вычислении своего бесконечного определителя Хилл, поступая так, допустил погрешность на величину

$$a_{-1}^2 a_{-2} + a_2 a_{-1}^2.$$

Он вместо истинного значения определителя имел дело с избытком или с недостатком для данного бесконечного определителя.

Метод поляризации позволяет точно вычислять показатели Ляпунова и построить фундаментальную систему решений в представлении Флоке и положить конец всевозможным приближенным оценкам, громоздким критериям устойчивости.

**Литература:**

1. Карасаев И. К. Сравнение метода Ляпунова и метода поляризации // Естественные и математические науки в современном мире. Изд-во: НП СИБАК. - Новосибирск, 2014. №16.С.16-25.
2. Hill G.W. On the part of the motion of the Lunar perigee which is a function of the mean motions of the sun and the moon // Acta Math.VIII. - 1886. 36 p.

**Рецензент: профессор Керимбеков А.**