

## АНАЛИЗ СОСТОЯНИЯ РАВНОВЕСИЯ СИСТЕМЫ С ОДНОСТОРОННИМИ СВЯЗЯМИ ПРИ КОНЕЧНЫХ ПЕРЕМЕЩЕНИЯХ

ГОЛЬДШТЕЙН Ю. Б., *к-т техн. наук, профессор*  
*Петрозаводский государственный университет,*  
*185910, Петрозаводск, пр. Ленина, 33, кафедра механики*

*Решается задача устойчивости упругой конструкции с односторонними связями, находящейся под воздействием консервативных и активных сил, или имеющей начальные несовершенства. На примере системы с двумя степенями свободы показано, что анализ равновесных состояний таких конструкций требует в общем случае обращения к решению нелинеаризованной задачи устойчивости.*

КЛЮЧЕВЫЕ СЛОВА: рабочая система, нелинеаризованная задача, параметр нагружения, перескок.

Рассматривается задача устойчивости упругой конструкции с односторонними связями, к которой приложена консервативная параметрическая нагрузка. Кроме того, конструкция подвержена действию активных сил и/или имеет начальные несовершенства. Во многих случаях анализ равновесных состояний таких систем требует обращения к решению нелинеаризованной задачи устойчивости, что демонстрируется ниже на примере системы с двумя степенями свободы.

На рис. 1, *a* изображена конструкция с двумя жесткими односторонними связями, воспринимающими только сжатие. Нагрузки  $P$  и  $Q$  пропорциональны параметрам  $\lambda$  и  $\mu$  соответственно. Первую из них принято называть параметрической, а вторую – активной [1]; история приложения этих нагрузок весьма важна. Сказанное далее относится к случаю, когда сила  $Q$  прикладывается до потери устойчивости конструкции. Через  $r$  на рисунке обозначена жесткость линейно уп-

ругих пружин, равная реактивному моменту, который возникает при взаимном повороте на единицу соединяемых пружиной элементов. На рис. 1, *b* приведены возможные рабочие системы рассматриваемой конструкции.

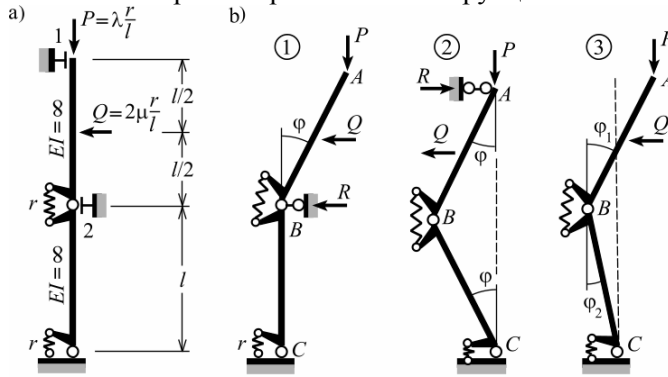


Рис. 1. Исследуемая конструкция и ее рабочие системы

При  $\mu = 0$  решение линеаризованной задачи устойчивости для данной конструкции было дано в статье [2]. Оказалось, что отклоненные состояния равновесия поддерживаются первой ( $\lambda \geq 1$ ) и второй ( $\lambda \geq 2,5$ ) рабочими системами, тогда как рабочая система 3 не имеет нетривиальных равновесных форм, согласованных с характером односторонних связей. Конструкция теряет устойчивость при  $\lambda = 1$  тогда, когда теряет устойчивость ее первая рабочая система.

Чтобы решить задачу при наличии активной нагрузки, придется от допущения о малости перемещений  $\varphi_1$  и  $\varphi_2$  отказаться. Поскольку рабочие системы 1 и 2 отличаются от рабочей системы 3 только наличием дополнительных связей, имеет смысл записать необходимые условия экстремума полной потенциальной энергии  $\Pi$  именно для рабочей системы 3 с тем, чтобы несложной корректировкой полученных для нее соотношений переходить к уравнениям состояния рабочих систем 1 и 2. Из рис. 2 видно, что

$$\Pi = 0,5r[(\varphi_1 + \varphi_2)^2 + \varphi^2] - \lambda r(2 - \cos\varphi_1 - \cos\varphi_2) - \mu r(2\sin\varphi_2 - \sin\varphi_1).$$

Тогда

$$\begin{aligned} \frac{\partial \Pi}{\partial \varphi_1} &= r(\varphi_1 + \varphi_2 - \lambda \sin\varphi_1 + \mu \cos\varphi_1), & \frac{\partial \Pi}{\partial \varphi_2} &= r(\varphi_1 + 2\varphi_2 - \lambda \sin\varphi_2 - 2\mu \cos\varphi_2), \\ \frac{\partial^2 \Pi}{\partial \varphi_1^2} &= r(1 - \lambda \cos\varphi_1 - \mu \sin\varphi_1), & \frac{\partial^2 \Pi}{\partial \varphi_2^2} &= r(2 - \lambda \cos\varphi_2 + 2\mu \sin\varphi_2), & \frac{\partial^2 \Pi}{\partial \varphi_1 \partial \varphi_2} &= r. \end{aligned} \quad (1)$$

Необходимые условия экстремума функционала  $\Pi$  таковы:

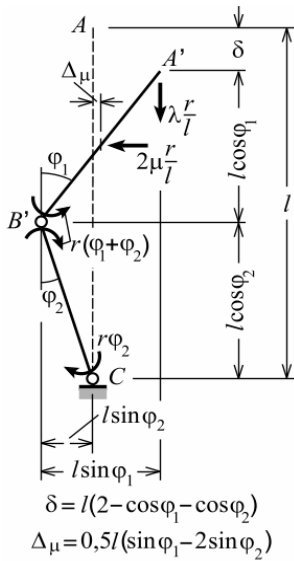
$$\left. \begin{aligned} \varphi_1 - \lambda \sin\varphi_1 + \mu \cos\varphi_1 + \varphi_2 &= 0, \\ \varphi_1 - \lambda \sin\varphi_2 - 2\mu \cos\varphi_2 + 2\varphi_2 &= 0. \end{aligned} \right\} \quad (2)$$

Уравнения, определяющие состояние рабочей системы 1, получаются при отбрасывании второго из уравнений (2), исключением двух последних соотношений из формул (1) и с учетом того, что  $\varphi_2 = 0$ :

$$\lambda \sin\varphi - \varphi = \mu \cos\varphi, \quad \frac{\partial^2 \Pi}{\partial \varphi^2} = r(1 - \lambda \cos\varphi - \mu \sin\varphi). \quad (3)$$

При  $\mu = 0$  и сколь угодно малом значении перемещения  $\varphi$  следует упомянутый выше результат:  $\lambda_{кр} = 1$ . Но если активная нагрузка присутствует, то при малом наклоне верхнего стержня равенство (3)<sub>1</sub> примет вид:

$$(\lambda - 1)\varphi = \mu.$$



Следовательно, первая рабочая система не может находиться в состоянии равновесия до тех пор, пока параметр нагружения  $\lambda$  меньше единицы. Возникает вопрос: об устойчивости какого положения равновесия следует вести речь? Хотя бы по этой причине целесообразно обратиться к постановке задачи, учитывающей большие (конечные) перемещения системы.

Необходимым условием равновесия рабочей системы 1 является не только соблюдение равенства (3)<sub>1</sub>, но и требование замыкания второй односторонней связи, т. е. неотрицательности реакции  $R$  (см. рис 1, b). Эта реакция определяется равенством, вытекающим из условия равновесия  $\Sigma M_C = 0$ :

$$R = r[\lambda \sin \varphi - \mu(2 + \cos \varphi)] / l.$$

Отсюда с учетом формулы (3)<sub>1</sub> следует

$$R = r(\varphi - 2\mu) / l.$$

Рис. 2. Рабочая система 3 Таким образом, нетривиальное положение равновесия рабочей системы 1 возможно лишь при  $\varphi \geq 2\mu$ .

Остается проверить, когда допустимые положения равновесия рассматриваемой рабочей системы устойчивы. Для этого формулы (3) удобнее представить в виде:

$$\lambda = \frac{\varphi + \mu \cos \varphi}{\sin \varphi}, \quad \frac{\partial^2 \Pi}{\partial \varphi^2} = \frac{r(\sin \varphi - \mu - \varphi \cos \varphi)}{\sin \varphi}, \quad (3a)$$

после чего найти на интервале  $2\mu \leq \varphi \leq \pi$  корень  $\varphi^*$  уравнения

$$\sin \varphi - \mu - \varphi \cos \varphi = 0.$$

(При  $\varphi = \pi$  система устойчива, ибо стержень  $AB$  растянут, а стержень  $BC$  неподвижен; состояния равновесия при  $\varphi > \pi$  неинтересны.)

Можно проверить, что первая производная от параметра (3a)<sub>1</sub> по аргументу  $\varphi$  обращается в нуль в той же точке  $\varphi^*$ , в которой становится равной нулю вторая производная от энергии  $\Pi$ . Следовательно, на интервале  $\varphi \in [2\mu, \pi]$  параметр нагружения  $\lambda$  минимален в точке  $\varphi = \varphi^*$ :  $\min \lambda = \lambda(\varphi^*) \equiv \lambda^*$ . Это означает, что указанный интервал изменения перемещения  $\varphi$  может быть разбит на зону  $[2\mu, \varphi^*]$  неустойчивых состояний равновесия и зону  $[\varphi^*, \pi]$  устойчивых состояний равновесия первой рабочей системы:

$$1) 2\mu \leq \varphi \leq \varphi^*, \quad \frac{\mu(2 + \cos 2\mu)}{\sin 2\mu} \geq \lambda \geq \lambda^*; \quad 2) \varphi^* < \varphi \leq \pi, \quad \lambda^* \leq \lambda < \infty. \quad (4)$$

Величины  $\varphi^*$  и  $\lambda^*$ , зависящие только от параметра  $\mu$ , могут быть найдены численно. Например, при  $\mu = 0,5$

$$1) 1 \leq \varphi \leq 1,20249, \quad 1,50944 \geq \lambda \geq 1,48189; \quad 2) 1,20249 < \varphi \leq \pi, \quad 1,48189 \leq \lambda < \infty. \quad (4a)$$

Таким образом, говорить о потере устойчивости рабочей системы 1 можно лишь в том аспекте, что каким-то образом удалось реализовать неустойчивое равновесное состояние, которому отвечает точка 1 на нисходящей ветви кривой  $\lambda(\varphi)$ , после чего происходит перескок в устойчивое состояние, характеризуемое точкой 2 на восходящей ветви той же кривой (рис. 3).

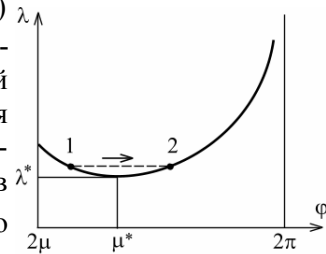


Рис. 3. Смена равновесных состояний при перескоке

Аналогично исследуются состояния второй рабочей системы. Теперь  $\varphi_1 = \varphi_2 = \varphi$  и активна только первая односторонняя связь, реакция  $R$  которой не может быть отрицательной (см. рис. 1 и 2). Единственное уравнение состояния рабочей системы 2 получается сложением равенств (2). Другими словами,

$$5\varphi - 2\lambda \sin\varphi - \mu \cos\varphi = 0, \quad \frac{\partial^2 \Pi}{\partial \varphi^2} = r(5 - 2\lambda \cos\varphi + \mu \sin\varphi). \quad (5)$$

Реакция  $R$ , определяемая условиями равновесия отсеченного стержня  $AB$ , такова:

$$R = \frac{r}{2l} \left( 3\mu - \frac{\varphi}{\cos\varphi} \right). \quad (6)$$

Видно, что эта реакция положительна лишь тогда, когда

$$3\mu \geq \frac{\varphi}{\cos\varphi}. \quad (7)$$

При  $\mu = 0$  из формулы (5)<sub>1</sub> немедленно следует решение линеаризованной задачи:  $\lambda_{кр} = 2,5$ . Для анализа равновесных состояний в случае  $\mu \neq 0$  и конечных перемещениях соотношения (5) удобнее записать иначе:

$$\lambda = \frac{5\varphi - \mu \cos\varphi}{2\sin\varphi}, \quad \frac{\partial^2 \Pi}{\partial \varphi^2} = \frac{5\sin\varphi - 5\varphi \cos\varphi + \mu}{\sin\varphi}. \quad (5a)$$

Сила  $P$  направлена вертикально вниз, т. е.  $\lambda \geq 0$ . По первой из формул (5a) видно, что это возможно лишь тогда, когда  $5\varphi - \mu \cos\varphi \geq 0$ . Знаку равенства в этом условии отвечает загрузка конструкции только активной силой  $Q$ , а потому корень  $\varphi_0$  уравнения  $5\varphi - \mu \cos\varphi = 0$  есть не что иное, как наименьший угол наклона жестких стержней второй рабочей системы, находящейся в состоянии равновесия. Верхнюю границу параметра  $\varphi$  определяет корень  $\varphi^{**}$  уравнения  $\varphi - 3\mu \cos\varphi = 0$ , диктуемого условием (7). На интервале  $\varphi \in [\varphi_0, \varphi^{**}]$  обе функции (5a) положительны, так что состояния равновесия системы на указанном интервале изменения перемещения  $\varphi$  устойчивы. Другими словами, устойчивые положения равновесия второй рабочей системы возможны при

$$\varphi_0 \leq \varphi \leq \varphi^{**}, \quad 0 \leq \lambda \leq \lambda^{**}, \quad (8)$$

где  $\lambda^{**} = \lambda(\varphi^{**})$ . В частности, при  $\mu = 0$

$$0,019996 \leq \varphi \leq 0,914856, \quad 0 \leq \lambda \leq 2,693668. \quad (8a)$$

Из формул (6) и (5a) видно, что при  $\varphi \geq \pi/2$  величины  $R$ ,  $\lambda$  и  $\Pi$  положительны при любом неотрицательном значении параметра  $\mu$ . Если же  $\varphi = \pi/2$ , то согласно зависимости (5a)<sub>1</sub>  $\lambda = 5\pi/4$ . Это означает существование устойчивых состояний равновесия рабочей системы 2 на интервале

$$\pi/2 \leq \varphi \leq \pi, \quad 5\pi/4 \leq \lambda \leq \infty.$$

Особого интереса эти состояния не вызывают.

Если, вернувшись к рассмотрению линеаризованной задачи, записать формулы (5)<sub>1</sub> и (6) в виде  $\varphi = \frac{\mu}{5 - 2\lambda}$ ,  $R = \frac{r}{2l}(3\mu - \varphi)$ , то тут же можно установить, что

$$R = \mu \frac{r(7 - 3\lambda)}{l(5 - 2\lambda)}.$$

Следовательно, при  $\lambda > 7/3$ , но  $\lambda < 5/2$ , реакция  $R$  отрицательна, а потому согласно решению линеаризованной задачи равновесные состояния на интервале  $2,333333 < \lambda < 2,5$  изменения параметра нагружения невозможны. Однако за

пределами указанного интервала рабочая система 2 дееспособна. Такого рода «мертвые зоны» обнаруживаются при решении не только этой, довольно простой задачи, выполненном в предположении о малости перемещений. Сам факт появления таких зон должен рассматриваться как свидетельство в необходимости отказа от линеаризации.

Итак, на верхних границах интервалов (8), т. е. при  $\varphi = \varphi^{**}$ ,  $\lambda = \lambda^{**}$ , реакция  $R$  обращается в нуль и обе односторонние связи становятся неактивными. Именно такие состояния конструкции поддерживает рабочая система 3. К рассмотрению ее равновесных состояний и следует теперь приступить.

При малых перемещениях  $\varphi_1$  и  $\varphi_2$  уравнения состояния (2) становятся линейными (см. рис. 1 и 2):

$$\left. \begin{aligned} (1-\lambda)\varphi_1 + \varphi_2 &= -\mu, \\ \varphi_1 + (2-\lambda)\varphi_2 &= 2\mu. \end{aligned} \right\} \quad (2a)$$

Решение этой системы единственно:

$$\varphi_1 = \mu \frac{\lambda - 4}{\lambda^2 - 3\lambda + 2}, \quad \varphi_2 = \mu \frac{3 - 2\lambda}{\lambda^2 - 3\lambda + 2}. \quad (9)$$

Найденные перемещения неограниченно возрастают при

$$\lambda_{1,2} = \frac{1}{2}(3 \mp \sqrt{5}), \quad \lambda_1 < \lambda_2,$$

поэтому  $\lambda_{кр} = \lambda_1$ . Такой же результат был получен и в статье [2], в которой рассматривалась та же самая конструкция при отсутствии активной нагрузки и при малых перемещениях. Было также отмечено, что собственные векторы, отвечающие собственным значениям  $\lambda_{1,2}$ , в рабочей системе 3 реализоваться не могут (противоречат характеру односторонних связей), а потому данное решение отбрасывалось. Однако наличие активной нагрузки меняет дело. При помощи формул (9) можно убедиться, что требования  $\varphi_2 \geq 0$  и  $\varphi_1 - \varphi_2 \geq 0$  функционирования рабочей системы 3 выполняются в диапазоне  $1,5 \leq \lambda \leq 0,5(3 + \sqrt{5})$  изменения параметра нагружения и любом положительном  $\mu$ . На верхней границе указанного интервала перемещения  $\varphi_1$  и  $\varphi_2$  становятся бесконечно большими, поэтому следует положить, что  $\lambda_{кр} = \lambda_2$ .

Описанные результаты в ходе решения нелинеаризованной задачи подтверждаются только частично. Точнее, подтверждается только тот факт, что при  $\mu = 0$  нетривиальные положения равновесия рабочей системы отсутствуют: нелинейные уравнения (2) в этом случае имеют лишь нулевое решение.

Если же  $\mu \neq 0$ , то простой подстановкой можно проверить, что системе (2) удовлетворяют два следующих решения:

$$(a) \quad \varphi_1 = 2\mu, \quad \varphi_2 = 0, \quad \lambda_a = \frac{\mu(2 + \cos 2\mu)}{\sin 2\mu};$$

$$(b) \quad \varphi_1 = \varphi_2 \equiv \varphi = 3\mu \cos \varphi, \quad \lambda_b = \frac{5\varphi - \mu \cos \varphi}{2 \sin \varphi},$$

возвращающих нас к решениям (4), (7), (5a), полученным при анализе равновесных состояний рабочих систем 1 и 2. Кроме этих решений имеется множество решений

$$2\mu \geq \varphi_1 \geq \varphi^{**}, \quad 0 \leq \varphi_2 \leq \varphi^{**}, \quad \lambda_a \leq \lambda \leq \lambda^{**}, \quad (10)$$

которые можно найти численно. Границы интервалов (10) зависят от значения параметра  $\mu$ . Например, при  $\mu = 0,5$ :

$$1 \geq \varphi_1 \geq 0,914856, \quad 0 \leq \varphi_2 \leq 0,914856, \quad 1,509441 \leq \lambda \leq 2,693688. \quad (10a)$$

Видно, что истолкованное при решении линеаризованной задачи устойчивости значение  $\lambda = \lambda_2 = 2,618034$  как критическое на самом деле является рядовым. Но более важно, что на всем интервале (10) вторая производная от энергии  $\Pi$  по переменной  $\varphi_1$  отрицательна (см. формулу (1)<sub>1</sub>), что говорит о неустойчивости любых равновесных состояний рабочей системы 3.

После всего сказанного выше механизм потери устойчивости рассматриваемой конструкции становится ясным. Ниже он комментируется для случая  $\mu = 0,5$ . Если после приложения силы  $Q$  нагрузка  $P$  наращивается плавно, то рабочая система 2, воспринимающая такое воздействие, будет столь же плавно деформироваться вплоть до достижения параметром  $\lambda$  значения 2,693688. По достижению этого значения обе односторонние связи станут пассивными, т. е. конфигурация конструкции станет исходной для рабочей системы 3. Но так как рабочая система 3 устойчивых равновесных состояний не поддерживает, произойдет перескок к конфигурации рабочей системы 1. Перемещение  $\varphi_2$  остается равным нулю, а перемещение  $\varphi_1$  скачкообразно меняет свое значение 0,914856 на 2,317132, ибо именно при таком угле поворота стержня  $AB$  рабочая система 1 находится в состоянии устойчивого равновесия при  $\mu = 0,5$  и  $\lambda = 2,693688$ .

Однако перескок из любого устойчивого состояния равновесия рабочей системы 2 в устойчивое состояние равновесия рабочей системы 1 может случиться в любой момент времени, как только параметр нагружения достигнет значения  $\lambda^*$ . Это произойдет при условии, что появится приток энергии извне (вследствие случайного импульса, например) или сыграют свою роль начальные несовершенства. Стало быть, силу  $P^* = \lambda^* r / l$  можно квалифицировать как нижнюю критическую силу рассматриваемой конструкции, а силу  $P^{**} = \lambda^{**} r / l$  – как верхнюю критическую силу (при  $\mu = 0,5$  будет  $\lambda^* = 1,481885$ ,  $\lambda^{**} = 2,693688$ ).

Обращает на себя внимание тот факт, что воздействия  $P^*$  и  $P^{**}$  не являются критическими силами ни для одной из рабочих систем. Более того, ни одна рабочая система сама по себе устойчивости не теряет вообще, хотя перескок и произошел именно в ту рабочую систему, которая теряет устойчивость при отсутствии активной нагрузки. Следует отметить, что о принципиальной возможности потери устойчивости конструкции с односторонними связями при силе, не являющейся критической для любой из рабочих систем, говорилось еще в работе [3].

Итак, в общем случае решение линеаризованной задачи устойчивости для конструкции с односторонними связями может оказаться неудовлетворительным. Но ясно и то, что даже при довольно невысоком числе степеней свободы решение нелинеаризованной задачи весьма громоздко, строить его приходится численно, как правило, шаговыми методами, сходимость которых в случае конструктивной нелинейности, на которую накладывается геометрическая нелинейность, исследована недостаточно. Поэтому там, где это возможно, решать надо линеаризованную задачу. Если же в ходе ее решения обнаружится отсутствие невозмущенных форм равновесия или наличие зон, названных выше мертвыми, то переход к решению нелинеаризованной задачи неизбежен.

Имеется еще один чисто внешний признак, указывающий на возможность решения задачи устойчивости конструкции с односторонними связями в самой простой постановке. В рассмотренном выше примере активная нагрузка играет стабилизирующую роль: она препятствует отклонению конструкции в допускаемых односторонними связями направлениях (см. рис. 1). Будь эта нагрузка направлена иначе (например, если бы решалась задача при  $\mu < 0$ ), то роль нагрузки изменилась бы на дестабилизирующую. Задача устойчивости конструкции с

односторонними связями при дестабилизирующей активной нагрузке может быть решена в линеаризованной постановке.

Л и т е р а т у р а

1. *Ржаницын А. Р.* Устойчивость равновесия упругих систем / А. Р. Ржаницын. – М.: Гостехиздат, 1955. – 248 с.

2. *Шулькин Ю. Б.* Об устойчивости систем с односторонними связями / Ю. Б. Шулькин // Исслед. по теорет. основам расчета строит. конструкций: Межвуз. темат. сб. тр. ЛИСИ. – Л.: Изд-во ЛИСИ, 1983. – С. 28-31.

3. *Ляхович Л. С.* Метод отделения критических сил и собственных частот упругих систем / Л. С. Ляхович. – Томск: ТГУ, 1970. – 192 с.

**EQUILIBRIUM STATE ANALYSIS OF A SYSTEM  
WITH UNILATERAL CONSTRAINTS BY FINITE DISPLACEMENTS**

Yu. B. Goldshtein

A stability problem for an elastic structure subjected to conservative and active forces is considered. The structure has unilateral constraints and initial imperfections. An example of a system with two degrees of freedom shows that in general case, the analysis of stable states of such structures may be performed only on the basis of a non-linearized problem of stability.

**KEYWORDS:** Working system, Non-linearized problem of stability, Loading parameter, Bifurcation.

