

## К УСТОЙЧИВОСТИ КРУГОВОЙ АРКИ ПОД ШТАМПОМ

Мовсисян Л. А.

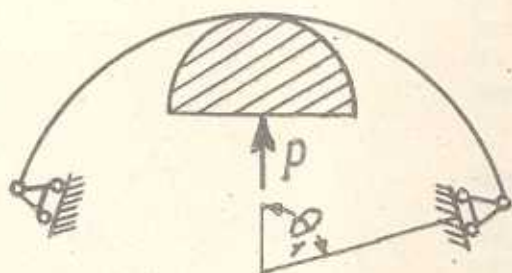
## Մովսիսյան Լ. Ա. Երջանային կամարի կայունության ճասին դրոշմի դեպքում

Ուսումնասիրվում է ազատ հեծված շրջանային կամարի կայունությունը, երբ դրոշմի միջոցով փոխանցվող կենտրոնացված ուժի տակ: Գաշվի է անսկզած ընդլայնական սահմանային կայունության հավասարումներում առկա է ճարձատան սահման ուժը: Կրիտիկական ուժը ստացված է կախված կամարի կորությունից և կամարի հասան անկյունից:

Movsisian L.A. On stability of round arch under a stamp

Изучается устойчивость свободно опертой круговой арки под сосредоточенной силой, передающейся на нее через жесткий штамп. Учитывается поперечный сдвиг. Получена критическая сила в зависимости от радиуса кривизны и угла контакта штампа.

В [1] показано, что шарнирно опертая арка (бесконечная панель) теряет устойчивость при внутренних нагрузках, если учесть, что начальное напряженно-



фиг. 1.

деформированное состояние моментное (что и есть на самом деле) и уравнения этого состояния решаются точно. В моментной постановке начального состояния исследуется и настоящая задача с учетом начальной перерезывающей силы в уравнениях устойчивости. Подобная задача для упругого и вязкоупругого колец рассмотрена в [2], но задача не доведена до числовых результатов.

По известной причине [3] учитывается поперечный сдвиг - принимается гипотеза недеформируемой прямой.

1. Пусть имеется круговая арка с шарнирно-опертыми краями. В центре ее с внутренней (вогнутой) стороны расположен симметричный штамп и сосредоточенная сила приложена по оси симметрии штампа (фиг. 1). Предполагается, что под штампом возникает только нормальное давление

(трение отсутствует).

Тогда продольная и поперечная силы, а также изгибающий момент определяются следующим образом [1]

$$\begin{aligned} T^0 &= C_1 \cos \theta + C_2 \sin \theta + R \int_0^{\theta} q(\varphi) \sin(\theta - \varphi) d\varphi \\ N^0 &= C_1 \sin \theta - C_2 \cos \theta - R \int_0^{\theta} q(\varphi) \cos(\theta - \varphi) d\varphi \\ M^0 &= -R [ C_1 \cos \theta + C_2 \sin \theta + R \int_0^{\theta} q(\varphi) \sin(\theta - \varphi) d\varphi ] + C_3 \end{aligned} \quad (1.1)$$

где  $C_1$  - постоянные интегрирования, а  $q$  - неизвестное нормальное давление под штампом.

Из условий  $N^0 = 0$  при  $\theta = 0$  (условие симметрии) и  $T^0 = 0, M^0 = 0$  при  $\theta = \theta_1$ , получаем:

$$C_2 = C_3 = 0, C_1 = -\frac{R}{\cos \theta_1} \int_0^{\theta_1} q(\varphi) \sin(\theta_1 - \varphi) d\varphi \quad (1.2)$$

Соотношения упругости, которые имеют вид

$$N^0 = k^2 G R (\psi_0 + \frac{dw}{R d\theta}), M^0 = E I \frac{d\psi_0}{R d\theta} \quad (1.3)$$

(здесь  $k^2$  - константа, характеризующий закон изменения сдвигающего напряжения по толщине арки), дают возможность определить  $\psi_0$  и  $w_0$ . Если через  $R_1(\theta)$  обозначить радиус кривизны штампа, то изменение кривизны арки под штампом выразится через  $R$  и  $R_1$  следующим образом:

$$\frac{1}{R^2} \frac{d^2 w_0}{d\theta^2} = \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R} \quad (1.4)$$

Давление  $q(\theta)$  определяется на основании (1.1)-(1.4) из следующего уравнения:

$$C_1 \cos \theta + R \int_0^{\theta} q(\varphi) \sin(\theta - \varphi) d\varphi \cdot \gamma q = Q(\theta) \quad (1.5)$$

$$\text{где } Q = \frac{E I}{R} \left( \frac{1}{R_1} - \frac{1}{R} \right), \gamma = \frac{R}{\alpha^2}, \alpha^2 = \frac{k^2 G F R^2}{E I}.$$

Решением уравнения (1.5) будет

$$\gamma q = C_1 \operatorname{ch}(\alpha \theta) - Q(\theta) - \frac{1 + \alpha^2}{\alpha} \int_0^{\theta} Q(\varphi) \operatorname{sh} \alpha(\theta - \varphi) d\varphi \quad (1.6)$$

При получении (1.7) принималось  $1 - \frac{1}{\alpha^2} = 1$ .

Неизвестный интервал контакта  $[-\theta_0, \theta_0]$  определяется из условия

$$P = 2R \int_0^{\theta_0} q(\varphi) \cos \varphi d\varphi \quad (1.7)$$

2. Для рассмотрения задачи устойчивости удобнее вместо  $\theta$  выбрать новую координату  $\tau = \theta_1 - \theta$ . Уравнениями устойчивости в перемещениях будут:

$$\begin{aligned} \frac{d^2 v}{dt^2} + \frac{dw}{dt} + c^2 \frac{d^2 \psi}{dt^2} + \frac{R}{EF} N^0 \frac{d\psi}{dt} &= 0 \\ \frac{dv}{dt} + w + c^2 \frac{d^3 \psi}{dt^3} + \frac{R}{EF} T^0 \frac{d\psi}{dt} &= 0 \\ \frac{d^2 \psi}{dt^2} = \alpha^2 \left( \psi + \frac{1}{R} \frac{dw}{dt} \right), \quad c^2 = \frac{J}{FR^2} \end{aligned} \quad (2.1)$$

На основании предыдущего начальные силы  $T^0$  и  $N^0$  определяются:

$$N^0 = -\frac{dT^0}{d\theta}, \quad T^0 = \begin{cases} C_1 \cos \theta + R \int_0^\theta q \sin(\theta - \varphi) d\varphi & 0 \leq \theta \leq \theta_0 \\ C_1 \cos \theta, & \theta_0 \leq \theta \leq \theta_1 \end{cases} \quad (2.2)$$

Перейдя в (2.2) от  $\theta$  к  $\tau$  представим их к виду рядов:

$$T^0 = \sum_{m=0}^{\infty} a_m \cos(\lambda_m \tau), \quad N^0 = \sum_{m=0}^{\infty} b_m \sin(\lambda_m \tau), \quad \lambda_m = \frac{m\pi}{2l_1} \quad (2.3)$$

Решение (2.1) также ищем в виде рядов:

$$w = \sum_{k=1}^{\infty} f_k^{(1)} \sin(\lambda_k \tau), \quad v = \sum_{k=0}^{\infty} f_k^{(2)} \cos(\lambda_k \tau), \quad \psi = \sum_{k=0}^{\infty} f_k^{(3)} \cos(\lambda_k \tau) \quad (2.4)$$

удовлетворяющим граничным условиям шарнирного опирания. Тогда для  $f_k^{(i)}$  получим алгебраическую однородную систему [1]. Из условия разрешимости этой системы получим значение критической силы (минимальное собственное значение матрицы системы).

Для выяснения изменения критической силы от радиуса кривизны штампа и интервала его контакта, в качестве примера рассмотрена арка углом раствора  $\pi/2$  ( $\theta_1 = \pi/4$ ) под круговым штампом ( $R_1 = \text{const}$ ).

Ниже приведена таблица для относительной критической силы с указанием относительного радиуса ( $R/R_1$ ) и угла контакта, при которых достигается данная критическая сила ( $\bar{P}_{kp} = P_{kp} R^2 / EJ$ )

ТАБЛИЦА

$\bar{P}_{kp}$	20.82	26.05	26.89	27.81
$R/R_1$	11.5	7.5	5.0	4.0
$\theta_0$	$5^\circ$	$10^\circ$	$15^\circ$	$20^\circ$

Как видно из таблицы, с уменьшением радиуса штампа критическая сила уменьшается и в пределе должна быть получена задача устойчивости при сосредоточенной силе [1].

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Мовсисян Л. А. К устойчивости цилиндрической круговой панели. - Изв. АН Арм. ССР, Механика, 1984, т. 37, N1, с. 16-22.

2. Мовсисян Л. А. Упругая и вязкоупругая устойчивость кругового кольца под штампами. - *Механика (междуз. сб. науч. тр.)*, Ереван, 1986, вып. 4, с. 36-42.
3. Григорюк Э. М., Толкачев В. Н. Контактные задачи теории пластин и оболочек. - М.: Машиностроение, 1980, 415 с.

Институт механики АН Армении  
Поступила в редакцию 7.07.1992

