10. Bathe K.-J., Wilson E.L. Numerical methods in finite element analysis. - New York: Prentice - Hall, 1976, 544p.

УДК 539.319:620. 17-43.1

И.В.Григорьева

## ОСТАТОЧНЫЕ НАПРЯЖЕНИЯ ВАЛА ИЗ СТАЛИ 45ХНМФА-Ш

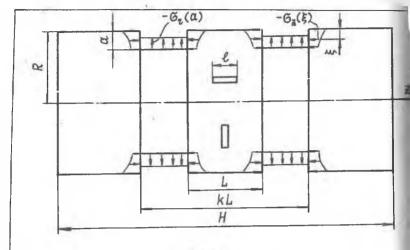
Вал из стали 45ХНМФА-Ш диаметром 48 мм и длиной 500 мм подрергался термообработке, шлифованию, раскатке, старению, зане-поливанию кручением, обкатке и вновь заневоливанию по заводской кохнологии.

Для определения остаточных напряжений в тонком поверхностном плое вала был использован метод мелких кольцевых канавок.

Удаление слоев вела проводили на токарном станке. Каждый плой, толщиной 0,2 мм, удаляли за несколько проходов. Канавки ммели следующие размеры: L = 30 мм,  $\kappa$  = 2 (рис.I).

Для измерения деформаций на перемычку между канавками наклениели в окружном и осевом направлениях по два фольговых тензоремистора с базой  $\ell=10$  мм, расположенных в диаметрально противоположных точках. Тензометры подключали к тензостанции BCT-4. Имерения проводили после полного остывания вала. Применяли пятифитную регистрацию, рассеивание пректически отсутствовало, разница показаний дублирующих тензометров была в пределах I деления шкаль, что свидетельствует о достоверности результатов измерений. Или измерения глубины канавки применяли индикаторную головку часового типа. На рис. 2 изображены результаты измерения деформаций.

Найдем зависимость между измеренными деформациями и остаточными напряжениями детали. На рис. I изображено нагружение, вквивалентное нанесению канавок. На дне канавок действует радипльное остаточное напряжение, на боковых сторонах — осевое остаточное напряжение, взятые с обратным знаком. На перемычке между квинавками показаны окружной и осевой тензорезисторы с базой & ...



Puc. I

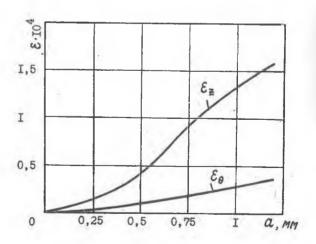


Рис. 2

При малой глубине канавок (  $\alpha \ll R$  ) в качестве расчетной схемы можно рассматривать цилиндр без канавок, нагруженный как показано по рис.3. В соответствии с силами, показанными на рис.I:

$$P = -\int_{0}^{\infty} G_{\pm}(\xi) d\xi,$$

$$q = -G_{z}(\alpha) \approx \frac{1}{R} \int_{0}^{\infty} G_{\theta}(\xi) d\xi.$$
(I)

Для дополнительных напряжений, вызванных эквивалентным нагружением (рис.3), воспользуемся общим решением осесимметричной водачи теории упругости для сплошного цилиндра /I/:

$$\mathcal{E}_{1d} = \sum_{n=1}^{\infty} \left[ -a_n \left( i_{no} - \frac{i_{ni}}{\rho x_n} \right) - b_n \left( (1-2\mu)i_{no} + \rho x_n i_{ni} \right) \right] \cos(2n-1) S, 
\mathcal{E}_{id} = \sum_{n=1}^{\infty} \left[ -a_n \frac{i_{ni}}{\rho x_n} - b_n \left( 1-2\mu \right) i_{no} \right] \cos(2n-1) S, 
\mathcal{E}_{id} = \sum_{n=1}^{\infty} \left[ a_n i_{no} + b_n \left( 2 \left( 2-\mu \right) i_{no} + \rho x_n i_{ni} \right) \right] \cos(2n-1) S, 
\mathcal{E}_{1dd} = \sum_{n=1}^{\infty} \left[ a_n i_{ni} + b_n \left( 2 \left( 1-\mu \right) i_{ni} + \rho x_n i_{no} \right) \right] \sin(2n-1) S.$$
(2)

В этих формулах приняты следующие обозначения:

$$\dot{L}_{n\rho} = \frac{I_{\rho}(\lambda_n \tau)}{I_{\sigma}(\lambda_n R)} = \frac{I_{\rho}(\rho x_n)}{I_{\sigma}(x_n)}, \qquad \rho = 0,1,$$

где Ір - модифицированная функция Бесселя:

$$\lambda_n = (2n-1)\frac{\pi}{H}, \quad \rho = \frac{\tau}{R}, \quad x_n = \lambda_n R = \frac{2n-1}{h},$$

$$h = \frac{H}{\pi R}, \quad S = \pi \frac{\Xi}{H}.$$

Условие отсутствия нагрузок на торцах цилиндра  $(z=\pm\frac{H}{2})$  для  $G_{2\partial}$  выполняется точно, для  $\mathcal{C}_{12\partial}$  — в духе Сен-Венана.

Окончательные формулы для искомых остаточных напряжений

$$G_{\theta}(\alpha) = \frac{ER}{A_{2}B_{1} - A_{1}B_{2}} \left( A_{2} \frac{d\tilde{\epsilon}_{\theta}}{d\alpha} - A_{1} \frac{d\tilde{\epsilon}_{z}}{d\alpha} \right),$$

$$G_{z}(\alpha) = \frac{E}{A_{2}B_{1} - A_{1}B_{z}} \left( B_{2} \frac{d\tilde{\epsilon}_{\theta}}{d\alpha} - B_{1} \frac{d\tilde{\epsilon}_{z}}{d\alpha} \right).$$
(3)

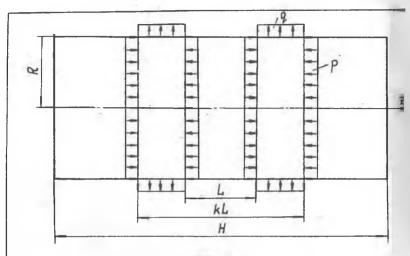


Рис. 3

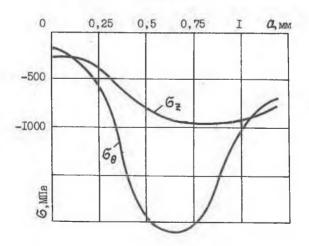


Рис. 4

Здесь коэффициенты  $A_i$  ,  $B_i$  определяются по формулам

$$\begin{split} A_{1} &= \frac{2\pi}{H} \left[ f_{+}^{"}(S_{2}) - f_{+}^{"}(S_{1}) - \mu \left( f_{2}^{"}(S_{2}) - f_{2}^{"}(S_{1}) \right) \right], \\ B_{2} &= 2 \left[ g_{1}^{\prime}(S_{1}) - g_{1}^{\prime}(S_{2}) - \mu \left( g_{2}^{\prime}(S_{1}) - g_{2}^{\prime}(S_{2}) \right) \right], \\ A_{2} &= \frac{2\pi}{\delta H} \left[ f_{2}^{\prime}(S_{1}) - g_{1}^{\prime}(S_{2}) - f_{2}^{\prime}(S_{1}) + f_{2}^{\prime}(S_{2}) + f_{2}^{\prime}(S_{2}) - f_{2}^{\prime}(S_{2}) \right], \\ -\mu \left( f_{1}^{\prime}(S_{1} - \frac{\delta}{2}) - f_{1}^{\prime}(S_{1} + \frac{\delta}{2}) + f_{1}^{\prime}(S_{2} + \frac{\delta}{2}) - f_{1}^{\prime}(S_{2} - \frac{\delta}{2}) - - \mu \left( f_{1}^{\prime}(S_{1} - \frac{\delta}{2}) - g_{2}(S_{1} - \frac{\delta}{2}) - g_{2}(S_{2} + \frac{\delta}{2}) + g_{2}(S_{2} - \frac{\delta}{2}) \right) \right], \\ B_{2} &= \frac{2}{\delta} \left[ g_{2}(S_{1} + \frac{\delta}{2}) - g_{2}(S_{1} - \frac{\delta}{2}) - g_{2}(S_{2} + \frac{\delta}{2}) + g_{2}(S_{2} - \frac{\delta}{2}) - - \mu \left( g_{1}(S_{1} + \frac{\delta}{2}) - g_{1}(S_{1} - \frac{\delta}{2}) - g_{1}(S_{2} + \frac{\delta}{2}) + g_{2}(S_{2} - \frac{\delta}{2}) \right) \right]. \end{aligned}$$

$$\Phi_{YHKILIM} f_{1}(x), \quad g_{1}(x), \quad g_{1}(x) \quad \text{определяются в следующем виде:}$$

$$\left[ f_{1}^{\prime}(x) \right] = \frac{2}{\pi} \left[ \frac{2\mu}{2} \frac{1}{2} \ln c \frac{1}{2} \frac{1}{2} \ln$$

$$\begin{bmatrix} g'_{1}(x) \\ g'_{2}(x) \end{bmatrix} = \frac{2}{\pi} \left\{ - \begin{bmatrix} 2\mu \\ 1 \end{bmatrix} \frac{\pi}{4} - \sum_{n=1}^{\infty} \left( P_{n2} P_{n1}^{-1} \begin{bmatrix} 0 \\ 1 \end{bmatrix} - \begin{bmatrix} 2\mu \\ 1 \end{bmatrix} \right) \frac{\sin(2n-1)x}{2n-1} \right\}.$$
(5)

По формулам (4), (5) при H=160 мм были вычислены на ЭВМ коэффициенты  $A_i$  ,  $B_i$  . Они оказались следующими:  $A_1=-0.01004$  ,

 $B_1$  = 0,01903,  $A_2$  = -0,01872,  $B_2$  = -0,24863. Остаточные напряжения в поверхностном слое торсионного вала, подсчитанные по формулам (3), показаны на рис.4. Как и следовало ожидать, напряжения в поверхностном слое являются сжимающими. Спад напряжений к поверхности объясняется релаксацией в результате заневоливания кручения

## Литература

І. Лурье А.И. Теория упругости. - М.: Наука, 1970.

УДК 620.1.08

Р.А.Михеев

ПОГРЕШНОСТИ ЭКСПЕРИМЕНТАЛЬНОГО ОПРЕДЕЛЕНИЯ ДЕФОРМАЦИЙ И НАПРЯЖЕНИЙ ВСЛЕДСТВИЕ НЕТОЧНОЙ ОРИЕНТАЦИИ ТЕНЗОРЕЗИСТОРОВ

Величины компонентов напряжений и деформаций поверхностного слоя испытываемого объекта, определенные в эксперименте по показаниям тензорезисторов, содержат погрешности различной природы /2/. Одним из их источников является измерительная система. Возникают тэкже погрешности вследствие неточного определения упругих постоянных материала исследуемой конструкции. Целью данной статьи является рассмотрение еще одной разновидности погрешностей вызванных неточной ориентировкой тензорезисторов.

Как известно, например /2/, искомые компоненты деформации (  $\mathcal{E}_{x}$  ,  $\mathcal{E}_{y}$  ,  $\mathcal{E}_{xy}$  ) или напряжений ( $\mathcal{G}_{x}$  ,  $\mathcal{G}_{y}$  ,  $\mathcal{T}_{xy}$  ) на заданных площадках определяются по деформациям, измеренным тензорезисторами, из соотношений, имеющих вид:

$$\mathcal{E} = \sum_{i} K_{i} \, \mathcal{E}_{i} \, , \tag{I}$$

где  $\xi$  — искомый компонент (  $\xi$  или G );  $\xi_{\dot{\iota}}$  — результат измерений одним из тензорезисторов.

Коэффициенты  $K_i$  определяются углами  $\psi_i$  между осью тензорезистора и некоторой осью, выбранной на объекте в зависимости от конкретной задачи эксперимента. Так, например, для определения