Напряженное состояние элементов конструкций в зоне концентраторов напряжений с трещинами при различных видах нагружения

С. В. Добровольский

Ижевский государственный технический университет, Ижевск, Россия

Предлагается метод определения полей местных напряжений и упругих деформаций в окрестности мелких, промежуточных и глубоких трещин при растяжении, изгибе или кручении призматических и цилиндрических брусьев с боковыми и кольцевыми надрезами. Получены соотношения, позволяющие определять значения коэффициентов интенсивности напряжений для таких трещин в зависимости от номинальных напряжений и размеров надреза и величину главных напряжений в зоне трещины в зависимости от коэффициента интенсивности и интенсивности и основных геометрических размеров для наиболее типичных концентраторов напряжений, характерных для реальных конструкций и условий нагружения.

Основы механики упругого деформирования и хрупкого разрушения материалов с трещинами развиты в работах [1–3]. Внутренняя поперечная трещина в растянутой бесконечной тонкой пластине моделируется предельно вытянутым элептическим отверстием, одна из осей которого и радиусы кривизны на второй оси стремятся к нулю. Для таких условий местное напряженно-деформированное состояние (НДС) в окрестности вершины трещины определяется одним параметром – коэффициентом интенсивности напряжений (КИН), зависящим от единственно возможных независимых характеристик – растягивающего напряжения и длины трещины. Для элементов конструкций величина КИН зависит также от их формы, размеров, видов нагружения и разрушения, ориентации трещины, а в ряде случаев и методов решения конкретной задачи [4–9 и др.].

Содержащиеся в элементах конструкций концентраторы напряжений (боковые и кольцевые надрезы, резьбы, отверстия и др.) и дефекты поверхностных слоев приводят при циклическом нагружении к зарождению ответственных за разрушение внешних трещин. При этом долговечность элемента конструкции до появления трещины зависит прежде всего от местного НДС в области концентратора или дефекта, а последующее число циклов до окончательного разрушения (живучесть) элемента конструкции определяется при прочих одинаковых условиях КИН. Для обеспечения сопоставимости получаемых результатов поля местных напряжений в области надрезов и окрестности трещин целесообразно определять на основе общих аналитических подходов. В частности, для элементов конструкций с мелкими, промежуточными и глубокими надрезами коэффициенты концентрации и местные напряжения при растяжении, изгибе и кручении бруса получают по решениям Нейбера [10]. Подобных комплексных исследований для аналогичных трещин, как своего рода предельных концентраторов, известно недостаточно.

© С. В. ДОБРОВОЛЬСКИЙ, 2001 ISSN 0556-171Х. Проблемы прочности, 2001, № 1

С. В. Добровольский

При проведении малоцикловых испытаний материалов и конструктивных элементов, анализе их результатов [11, 12], оценке НДС моделей и деталей [13, 14], изучении физических критериев малоцикловой усталости [15, 16] рассматривалось число циклов до образования трещины, хотя живучесть элемента конструкции составляет существенную часть его общей долговечности [17, 18]. В связи с этим в данной работе предлагается метод определения полей местных напряжений и упругих деформаций в окрестности мелких, промежуточных и глубоких трещин при растяжении, изгибе или кручении типовых элементов конструкций как необходимый этап моделирования живучести деталей [19].



Рис. 1. Коэффициенты интенсивности напряжений для мелких (1), глубоких (2) и промежуточных (3) двухсторонних трещин (a, b) и коэффициенты концентрации главных напряжений (b, c) при растяжении (a, b) и изгибе (b, c) бруса.

В соответствии с решениями [10], коэффициенты концентрации напряжений при растяжении, изгибе или кручении призматических и цилиндрических брусьев с мелкими односторонними, двухсторонними или кольцевыми надрезами равны

$$\alpha_{\sigma M} = 1 + 2\sqrt{l/\rho}; \quad \alpha_{\tau M} = 1 + \sqrt{l/\rho}, \tag{1}$$

где l, ρ – глубина и радиус кривизны в вершине надреза, которые трактуются как параметры эллипса, описывающего контур вершины надреза. С учетом этого КИН для аналогичных видов нагружения типовых элементов

конструкций (рис. 1–3) ограниченных размеров с мелкими трещинами глубиной *l* можно представить так [3]:

$$K_{1M} = \lim_{r \to 0} \left(0.5 \sigma_{H} \alpha_{\sigma M} \sqrt{\pi \rho} \right) = \sigma_{H} \sqrt{\pi l},$$

$$K_{3M} = \lim_{r \to 0} \left(0.5 \tau_{H} \alpha_{\tau M} \sqrt{\pi \rho} \right) = 0.5 \tau_{H} \sqrt{\pi l},$$
(2)

где K_{1M} – КИН нормального отрыва при растяжении или изгибе бруса (рис. 1, 2) с мелкими односторонними, двухсторонними или кольцевыми трещинами; K_{3M} – КИН несимметричного сдвига при кручении бруса (рис. 3) с мелкой кольцевой трещиной; σ_{II} , τ_{II} – номинальные напряжения в вершине трещины.



Рис. 2. Коэффициенты интенсивности напряжений для мелких (1), глубоких (2) и промежуточных (3) кольцевых трещин (a, b) и коэффициенты концентрации главных напряжений (δ , c) при растяжении (a, δ) и изгибе (b, c) цилиндрического бруса.

При центральном растяжении полосы с глубокими боковыми надрезами радиусом ρ в вершине местные главные напряжения в произвольной точке нетто-сечения представлены [10] следующим образом:

$$\sigma_{1v} = \frac{A}{\cos v} \left(1 + \frac{\cos^2 v_0}{\cos^2 v} \right); \quad \sigma_{2v} = \mu (\sigma_{1v} + \sigma_{2v} - \sigma_{\rm H});$$

$$\sigma_{3v} = \frac{A}{\cos v} (\cos^2 v - \cos^2 v_0),$$
(3)

ISSN 0556-171Х. Проблемы прочности, 2001, № 1

59

где
$$A = \sigma_{\rm H} \sin v_0 / (v_0 + \sin v_0 \cos v_0); v = \arcsin\left(\frac{x}{a} \sin v_0\right); v_0 = \arctan\sqrt{a/\rho};$$

 $\mu = 0,3$ – коэффициент Пуассона; *а* и ρ – соответственно действительная полуось и радиус кривизны гиперболы, описывающей профиль глубокого надреза. Две боковые трещины размером *l* рассматриваются как предельно острые надрезы радиусом $\rho \rightarrow 0$ и отношением $a / \rho \rightarrow \infty$. С учетом этого находим предельные значения параметров соотношений (3): $A_{\infty} = 2\sigma_{\rm H} / \pi = 0,6366\sigma_{\rm H}; v_0 = \pi / 2$. Из соотношений (3) получаем формулы для определения главных местных напряжений в произвольной точке, расположенной на продолжении трещин, в условиях местной плоской деформации:

$$\sigma_1 = A_{\infty} / \sqrt{1 - (x/a)^2}; \ \sigma_2 = \mu(\sigma_1 + \sigma_2 - \sigma_{\rm H}); \ \sigma_3 = A_{\infty} \sqrt{1 - (x/a)^2}.$$
(4)

Если расстояние от вершины трещины до рассматриваемой точки обозначить через r = (a - x) и трактовать значение $\lim(\sqrt{2\pi}\sigma_1\sqrt{r}) = K_{1r}$ при $r \to 0$ как КИН нормального отрыва для глубокой трещины, то с учетом (4) получим значение КИН при центральном растяжении полосы (рис. 1,*a*,*b*) с глубокими боковыми трещинами: $K_{1r} = A_{\infty}\sqrt{\pi a} = 0,6366\sigma_{\rm H}\sqrt{\pi a}$. Аналогично с использованием соответствующих решений Нейбера [10] получены значения КИН для призматических и цилиндрических брусьев с глубокими трещинами при других видах нагружения: при изгибе подобной полосы (рис. 1,*e*,*c*) – $K_{1r} = 0,4244\sigma_{\rm H}\sqrt{\pi a}$; при центральном растяжении или изгибе полосы с односторонней глубокой трещиной – $K_{1r} = 0,6059\sigma_{\rm H}\sqrt{\pi a}$, $K_{1r} = 0,4071\sigma_{\rm H}\sqrt{\pi a}$; при растяжении или изгибе цилиндрического стержня с глубокой кольцевой трещиной (рис. 2) – $K_{1r} = 0,5\sigma_{\rm H}\sqrt{\pi a}$, $K_{1r} = 0,3927\sigma_{\rm H}\sqrt{\pi a}$, а при его кручении (рис. 3) КИН несимметричного сдвига $K_{3r} = 0,375\tau_{\rm H}\sqrt{\pi a}$.

Определим характерные отношения l_* / a_* , при которых значения КИН, вычисленные по формулам для мелких и глубоких трещин, совпадают. Приравнивая указанные выше значения K_{1M} и $K_{1\Gamma}$, для полосы с двухсторонними трещинами при растяжении получаем $l_* / a_* = 0,4053$, при изгибе – $l_* / a_* = 0,1801$; для полосы с односторонней трещиной при центральном растяжении – $l_* / a_* = 0,3671$, при изгибе – $l_* / a_* = 0,1657$; для цилиндрического образца с кольцевой трещиной при растяжении – $l_* / a_* = 0,25$, при изгибе – $l_* / a_* = 0,1542$, при кручении – $l_* / a_* = 0,5625$.

Для надреза промежуточного размера коэффициент концентрации напряжений рекомендуется [10] вычислять через аналогичные величины для предельно мелкого $\alpha_{\rm M}$ и глубокого $\alpha_{\rm r}$ надрезов:

$$\alpha = 1 + \frac{(\alpha_{\rm M} - 1)(\alpha_{\rm F} - 1)}{\sqrt{(\alpha_{\rm M} - 1)^2 + (\alpha_{\rm F} - 1)^2}}.$$
(5)



Рис. 3. Коэффициенты интенсивности напряжений для мелких (1), глубоких (2) и промежуточных (3) кольцевых трещип (а) и коэффициенты концентрации касательных напряжений (б) при кручении цилиндрического бруса.

В окрестности вершин мелкой и глубокой трещин коэффициенты концентрации первых главных напряжений можно представить в виде

$$\alpha_{\rm M} = K_{\rm 1M} / \sigma_{\rm H} \sqrt{2\pi r}; \quad \alpha_{\rm \Gamma} = K_{\rm 1\Gamma} / \sigma_{\rm H} \sqrt{2\pi r}. \tag{6}$$

С учетом (5) и (6) получаем КИН нормального отрыва для трещины промежуточного размера:

$$K_{1} = \lim_{r \to 0} \left[\sqrt{2\pi} \sigma_{\rm H} \alpha \sqrt{r} \right] = \frac{K_{1\rm M} K_{1\rm r}}{\sqrt{K_{1\rm M}^{2} + K_{1\rm r}^{2}}}.$$
 (7)

При этом для рассматриваемых элементов конструкций КИН представляются в зависимости от длины трещины l с учетом размера a неттосечений и напряжений σ или τ по брутто-сечениям элементов конструкций. Так, для полосы с двухсторонними трещинами при растяжении получаем

$$K_{1M} = (1 + l / a)\sigma\sqrt{\pi l}, \quad K_{1\Gamma} = 0,6366\sqrt{a / l}(1 + l / a)\sigma\sqrt{\pi l};$$

при изгибе -

$$K_{1M} = (1 + l/a)^2 \sigma \sqrt{\pi l}, \quad K_{1\Gamma} = 0,4244 \sqrt{a/l} (1 + l/a)^2 \sigma \sqrt{\pi l}.$$

С. В. Добровольский

Для цилиндрического бруса с кольцевой трещиной при растяжении имеем

$$K_{1M} = (1 + l/a)^2 \sigma \sqrt{\pi l}, \quad K_{1\Gamma} = 0.5 \sqrt{a/l} (1 + l/a)^2 \sigma \sqrt{\pi l};$$

при изгибе -

$$K_{1\mathrm{M}} = \left(1 + l / a\right)^3 \sigma \sqrt{\pi l};$$

при кручении -

$$K_{3_{\rm M}} = 0.5(1+l/a)^3 \tau \sqrt{\pi l}, \quad K_{3_{\rm T}} = 0.375 \sqrt{a/l}(1+l/a)^3 \tau \sqrt{\pi l}.$$

Для трещин промежуточных размеров значения K_1 вычисляются по соотношению (7), а K_3 – по аналогичному ему. На рис. 1,*a*,*e*, 2,*a*,*e* показано изменение отношений $K_{1M} / \sigma \sqrt{\pi l}$ (кривые 1), $K_{1\Gamma} / \sigma \sqrt{\pi l}$ (кривые 2) и $K_1 / \sigma \sqrt{\pi l}$ (кривые 3) в зависимости от относительного размера трещины l/(a+l), на рис. 3,*a* – аналогичные результаты при кручении бруса с кольцевой трещиной: $K_{3M} / \tau \sqrt{\pi l}$ (кривые 1), $K_{3\Gamma} / \tau \sqrt{\pi l}$ (кривые 2) и $K_3 / \tau \sqrt{\pi l}$ (кривые 3).

Выполненный на единой математической основе анализ НДС для указанных выше условий нагружения типовых элементов конструкций с трещинами показал, что с учетом рекомендуемых (7) значений КИН полученные решения типа (4) для частных случаев можно представить в обобщенном виде:

$$\sigma_1 = K_1 f_{r1} / \sqrt{2\pi r}, \ \sigma_2 = \mu (\sigma_1 + \sigma_3 - \sigma_r), \ \sigma_3 = K_1 f_{r3} \sqrt{2\pi r} / \pi a, \quad (8)$$

где σ_r – номинальное напряжение в рассматриваемой точке неттосечения; значения K_1 представляются в зависимости от размера *a* нетто-сечения. При растяжении полосы с боковыми симметричными трещинами имеем $f_{r1} = 1/\sqrt{1-r/2a}$; $f_{r3} = \sqrt{1-r/2a}$, при ее изгибе – $f_{r1} = (1-r/a)/\sqrt{1-r/2a}$; $\sigma_r = \sigma_H(1-r/a)$; $f_{r3} = (1-r/a)\sqrt{1-r/2a}$. При центральном растяжении полосы с односторонней трещиной получаем $f_{r1} = 1/\sqrt{1-r/2a}$; $f_{r3} = \sqrt{1-r/2a}$, при ее изгибе – $f_{r1} = (1-r/a)/\sqrt{1-r/2a}$; $f_{r3} = \sqrt{1-r/2a}$, при ее изгибе – $f_{r1} = (1-r/a)/\sqrt{1-r/2a}$; $\sigma_r = \sigma_H(1-r/a)$; $f_{r3} = (1-r/a)\sqrt{1-r/2a}$. Напряженное состояние бруса с трещиной (рис. 1) в произвольной точке, характеризуемой полярными координатами (расстоянием *r* до вершины трещины и углом Θ между *r* и осью *x*), рекомендуется определять по аналогичным [3] формулам, учитывающим отличие главного напряжения σ_3 от σ_1 : Напряженное состояние элементов конструкций ...

$$\begin{cases} \sigma_x = \frac{K_1 f_{r3} \sqrt{2\pi r}}{\pi a} \cos \frac{\Theta}{2} \left(1 - \sin \frac{\Theta}{2} \sin \frac{3}{2} \Theta \right); \\ \sigma_y = \frac{K_1 f_{r1}}{\sqrt{2\pi r}} \cos \frac{\Theta}{2} \left(1 + \sin \frac{\Theta}{2} \sin \frac{3}{2} \Theta \right); \\ \tau_{xy} = \frac{0.25 K_1}{\sqrt{2\pi r}} \left(f_{r1} + \frac{2 f_{r3} r}{a} \right) \sin \frac{\Theta}{2} \cos \frac{\Theta}{2} \cos \frac{3}{2} \Theta; \\ \sigma_z = \mu (\sigma_x + \sigma_y - \sigma_r). \end{cases}$$

$$(9)$$

В случае местного плоского напряженного состояния, характерного для тонких полос с трещинами, напряжения $\sigma_2 = \sigma_z = 0$.

При растяжении или изгибе цилиндрического бруса с кольцевой трещиной главные местные напряжения σ_1 и σ_3 также определяются по обобщенным формулам (8), а промежуточное напряжение $\sigma_2 = \mu \sigma_{1r} f_{r2}$. При этом для растяжения цилиндрического бруса с кольцевой трещиной получаем

$$f_{r1} = 1 / \sqrt{1 - r / 2a},$$

$$f_{r2} = \{3 + 10\sqrt{(2 - r / a)r / a} + 3[(2 - r / a)r / a]\} / 3[1 + \sqrt{(2 - r / a)r / a}],$$
$$f_{r3} = \sqrt{1 - r / 2a} [1 + 0.6\sqrt{(2 - r / a)r / a}] / [1 + \sqrt{(2 - r / a)r / a}];$$

для изгиба –

~

$$f_{r1} = (1 - r / a) / \sqrt{1 - r / 2a},$$

$$f_{r2} = \{3[1 + \sqrt{(2 - r/a)r/a}]^2 + 4[(2 - r/a)r/a]\} / 3[1 + \sqrt{(2 - r/a)r/a}],$$

$$f_{r3} = (1 - r/a)(1 - r/2a)[1 + 0.6\sqrt{(2 - r/a)r/a}] / [1 + \sqrt{(2 - r/a)r/a}].$$

Для определения местных касательных и главных напряжений при кручении цилиндрического бруса с кольцевой трещиной рекомендуется формула

$$\tau_{\rm M} = \sigma_1 = -\sigma_3 = K_3 f_{r\rm K} / \sqrt{2\pi r}, \qquad \sigma_2 = 0, \tag{10}$$

где K_3 – КИН несимметричного сдвига, определяемый через K_{3M} и $K_{3\Gamma}$ по аналогичной (7) формуле; $f_{r\kappa} = (1 - r / a) / \sqrt{1 - r / 2a}$. Местные упругие деформации для бруса с трещинами вычисляются по соотношениям обобщенного закона Гука. Интенсивность местных напряжений

$$\sigma_{i} = \sqrt{0.5[(\sigma_{1} - \sigma_{2})^{2} + (\sigma_{2} - \sigma_{3})^{2} + (\sigma_{3} - \sigma_{1})^{2}]},$$
(11)

местная энергия упругой деформации

$$u = [\sigma_1^2 + \sigma_2^2 + \sigma_2^3 - 2\mu(\sigma_1\sigma_2 + \sigma_2\sigma_3 + \sigma_3\sigma_1)]/2E.$$
(12)

Коэффициенты концентрации главных нормальных и касательных напряжений в рассматриваемой точке представляются следующим образом:

$$\alpha_{j} = \sigma_{j} / \sigma_{i\mathrm{H}} \quad (j = 1; 2; 3), \quad \alpha_{\tau} = \tau / \tau_{\mathrm{H}} (1 - r / a), \tag{13}$$

где $\sigma_{i_{\rm H}}$, $u_{{}_{\rm Hr}} = \sigma_r^2 / 2E$ – интенсивность номинальных напряжений и номинальная энергия упругой деформации в рассматриваемой точке. В качестве примеров на рис. 1, *б*,*г*, 2, *б*,*г*, 3, *б* показано изменение коэффициентов концентрации напряжений по нетто-сечениям элементов конструкций при l / a = 0,25. При определении полей коэффициентов концентрации напряжений использовались значения K_1 и K_3 , полученные с учетом размера *a* нетто-сечения и номинальных напряжений $\sigma_{\rm H}$, $\tau_{\rm H}$. Зависимости (8) и (10) конкретизированы следующим образом. При растяжении полосы с двух-сторонними трещинами получаем

$$\begin{cases} K_{1p} = 0.3932\sigma_{\rm H}\sqrt{\pi a}, \\ \alpha_{1p} = 0.3932\sqrt{a/r} / \sqrt{2 - r/a}, \\ \alpha_{2p} = \mu(\alpha_{1p} + \alpha_{2p} - 1), \\ \alpha_{3p} = 0.3932^2 / \alpha_{1p}; \end{cases}$$
(14)

при изгибе –

$$\begin{cases} K_{1\text{H}} = 0.3236\sigma_{\text{H}}\sqrt{\pi a}, \\ \alpha_{1\text{H}} = 0.3236\sqrt{a/r} / \sqrt{2 - r/a}, \\ \alpha_{2\text{H}} = \mu(\alpha_{1\text{H}} + \alpha_{3\text{H}} - 1), \\ \alpha_{3\text{H}} = 0.3236^2 / \alpha_{1\text{H}}. \end{cases}$$
(15)

При растяжении бруса круглого сечения с кольцевой трещиной имеем

$$\begin{cases} K_{1p} = 0.3535 \sigma_{\rm H} \sqrt{\pi a}, \\ \alpha_{1p} = 0.3535 \sqrt{a / r} / \sqrt{2 - r / a}, \\ \alpha_{2p} = \mu \alpha_{1p} f_{r2p}, \\ \alpha_{3p} = \frac{0.3535 \sqrt{2 - r / a} [1 + 0.6 \sqrt{(2 - r / a)r / a}]}{1 + \sqrt{(2 - r / a)r / a}} \sqrt{r / a}; \end{cases}$$
(16)

при изгибе -

$$\begin{cases} K_{1\mathrm{H}} = 0.3088 \sigma_{\mathrm{H}} \sqrt{\pi a}, \\ \alpha_{1\mathrm{H}} = 0.3088 \sqrt{a/r} / \sqrt{2 - r/a}, \\ \alpha_{2\mathrm{H}} = \mu \alpha_{1\mathrm{H}} \frac{3[1 + \sqrt{(2 - r/a)r/a}]^2 + 4\sqrt{(2 - r/a)r/a}}{3[1 + \sqrt{(2 - r/a)r/a}]}, \quad (17) \\ \alpha_{3\mathrm{H}} = \frac{0.3088 \sqrt{2 - r/a}[1 + 0.6\sqrt{(2 - r/a)r/a}]}{1 + \sqrt{(2 - r/a)r/a}} \sqrt{r/a}; \end{cases}$$

при кручении -

$$\begin{cases} K_3 = 0.2236\tau_{\rm H}\sqrt{\pi a}, \\ \alpha_{\tau} = 0.2236\sqrt{a/r} / \sqrt{2 - r/a}. \end{cases}$$
(18)

В окрестности вершины трещины значения корректирующих функций $f_{r1} \rightarrow 1$ и $f_{r\kappa} \rightarrow 1$. В соответствии с обобщенными соотношениями (8) главные напряжения $\sigma_1 = K_1 / \sqrt{2\pi r}$, $\sigma_3 = 0$. Последнее значение в отличие от рекомендуемого [3] является физически обоснованным. Для местной плоской деформации имеем $\sigma_2 \approx \mu \sigma_1$, для местного плоского напряженного состояния – $\sigma_2 = 0$. С учетом этого получаем интенсивности главных местных напряжений и удельные энергии в окрестности вершины трещины:

$$\sigma_{i} = \sqrt{1 - \mu + \mu^{2}} K_{1} / \sqrt{2\pi r}, \quad \sigma_{i} = K_{1} / \sqrt{2\pi r}; \quad (19)$$

$$u = (1 - \mu^2) K_{1_{\text{H}}} / 2\pi r, \quad u = K_{1_{\text{H}}} / 2\pi r.$$
 (20)

Величину $K_{1n} = K_1^2 / 2E$, характеризующую энергетическое и напряженно-деформированное состояние в окрестности вершины трещины, можно рассматривать как коэффициент интенсивности энергии упругой деформации для трещины нормального отрыва. Относительные градиенты изменения местных напряжений, их интенсивности и энергии в окрестности вершины трещины, определяемые с использованием соотношений (8), (18)– (20), численно равны

$$\overline{G}_{j} = \frac{1}{\sigma_{j}} \frac{d\sigma_{j}}{dr} = \frac{0.5}{r}, \quad \overline{G}_{\tau} = \frac{1}{\tau} \frac{dr}{dr} = \frac{0.5}{r},$$

$$\overline{G}_{i} = \frac{1}{\sigma_{j}} \frac{d\sigma_{i}}{dr} = \frac{0.5}{r}, \quad \overline{G}_{u} = \frac{1}{u} \frac{du}{dr} = \frac{1}{r}.$$
(21)

Настоящие результаты с учетом полученных ранее [20] используются для оценки НДС и живучести элементов конструкций с трещинами при местном упругопластическом деформировании.

Резюме

Занрононовано метод визначення нолів місцевих нанружень і нружних деформацій в околі неглибоких, нроміжних і глибоких тріщин нри розтязі, згині або крученні нризматичного й циліндричного брусів із боковими і кільцевими надрізами. Одержано сніввідношення, за дономогою яких можна визначити коефіцієнти інтенсивності нанружень для цих тріщин у залежності від номінальних нанружень і розмірів надрізу і величину головних нанружень у зоні тріщини в залежності від коефіцієнта інтенсивності нанружень і основних геометричних розмірів для найбільш тинових концентраторів нанружень, характерних для реальних конструкцій та умов навантаження.

- 1. Inglis C. E. Stresses in a plate due to the presence of cracks and sharp corners // Trans. Naval Arch. 1913. 60. P. 219 230.
- Griffith A. A. The phenomena of rupture and flow in solids // Phil. Trans. Roy. Soc. - 1920. - Ser. A, 221. - P. 163 - 198.
- Irwin G. R. Analysis of stress and strains near end of a crack // J. Appl. Mech. - 1950. - 24. - P. 361 - 364.
- 4. *Мусхелишвили Н. И.* Некоторые основные задачи математической теории унругости. М.: Наука, 1966. 707 с.
- 5. Панасюк В. В. Предельное равновесие хрунких тел с трещинами. Киев: Наук. думка, 1968. – 246 с.
- 6. *Махутов Н. А.* Сонротивление элементов конструкций хрункому разрушению. – М.: Машиностроение, 1973. – 200 с.
- 7. *Черепанов Г. И.* Механика хрункого разрушения. М.: Наука, 1974. 640 с.
- 8. Партон В. В., Морозов Е. М. Механика унругонластического разрушения. – М.: Наука, 1974. – 416 с.
- 9. *Разрушение*: В 7 т. / Под ред. Г. Либовица. М.: Мир; Машиностроение, 1973–1976. – 3216 с.
- 10. *Нейбер Г.* Концентрация нанряжений. М.; Л.: Гостехиздат, 1947. 204 с.
- Добровольский С. В. Методика и результаты малоцикловых иснытаний материалов и конструктивных элементов нри энергетическом нодходе // Завод. лаб. – 1996. – № 12. – С. 39 – 42.
- 12. Добровольский С. В. Малоцикловые иснытания материала нри изгибе с вращением // Там же. 2000. № 1. С. 46 49.
- Абрамов И. В., Добровольский С. В. Анализ концентрации циклических нанряжений, унругопластических деформаций и энергий в корпусе гидродомкрата // Пробл. машиностроения и надежности машин. – 1996. – № 5. – С. 63 – 70.

- 14. Добровольский С. В. Анализ напряжений, деформаций, энергий и их градиентов в зонах концентрации при однократном и малоцикловом нагружениях // Изв. вуз. Машиностроение. 1998. № 4–6. С. 14 22.
- 15. Добровольский С. В. Анализ энергетических критериев разрушения при малоцикловом нагружении // Пробл. прочности. 1993. № 3. С. 10 16.
- 16. Добровольский С. В. Исследование силовых, деформационных и энергетических критериев малоцикловой прочности стали 5ХНМ при наличии концентраторов напряжений // Там же. – 1996. – № 5. – С. 5 – 16.
- 17. Стрижало В. А. Циклическая прочность и ползучесть металлов при малоцикловом нагружении в условиях низких и высоких температур. Киев: Наук. думка, 1978. 238 с.
- Добровольский С. В., Пряхин В. В., Добровольский В. И. Факторный анализ малоцикловой долговечности элементов конструкций по трещинообразованию и разрушению // Физ.-хим. механика материалов. – 1998. – № 6. – С. 121 – 123.
- 19. Добровольский С. В. Энергетическая модель подобия малоциклового разрушения образца и элемента конструкции // Пробл. прочности. 1999. № 6. С. 23 34.
- 20. Добровольский С. В. Энергетический метод оценки концентрации напряжений и упругопластических деформаций // Там же. – № 3. – С. 29 – 35.

Поступила 26. 04. 2000