

## О краевой задаче теории упругости в полярной системе координат

П.В. Дородов

Ижевская государственная сельскохозяйственная академия, Ижевск, Удмуртия

**Аннотация:** В статье изложена постановка краевой задачи деформируемого твердого тела в полярной системе координат. Задача приведена к особому интегральному уравнению, решение которого позволяет определить местные напряжения на линии сопряжения возле их концентрации.

**Ключевые слова:** концентратор напряжений, упругое тело, местные напряжения, краевая задача, интегральное уравнение.

В современных машинах широко применяются осесимметрично нагруженные детали сложной формы, ослабленные различными концентраторами напряжений, вблизи границ которых возникают значительные местные напряжения, поэтому возникает необходимость в отыскании решения краевой задачи в полярной системе координат [1, 2].

С точки зрения расчетной схемы любую деталь можно представить как упругое тело единичной толщины произвольной формы, подвергающееся воздействию внешних нагрузок  $P_n$  и находящееся в состоянии равновесия (рис. 1 а).

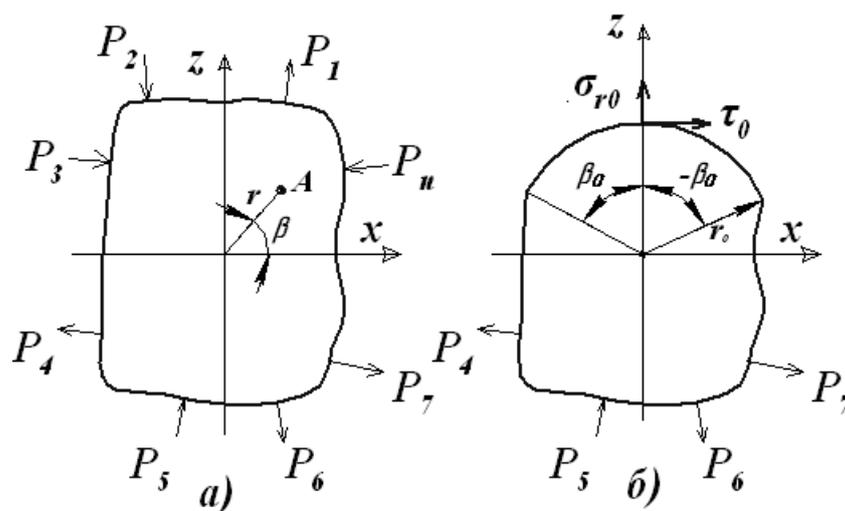


Рис. 1 – Плоское упругое тело:

а) расчетная схема; б) элемент тела с круговым сечением

Пусть координатами точки  $A$  будут полярный радиус  $r$ , отсчитываемый от центра тяжести, и угол  $\beta$ .

Для исследования напряженно-деформированного состояния воспользуемся уравнениями Ламе, описывающими равновесие бесконечно малого элемента сплошной среды в перемещениях без учета массовых сил, которые в полярной системе в условиях плоского деформированного состояния примут вид [3]:

$$\left. \begin{aligned} \left( 2(1-\nu) \frac{\partial^2}{\partial r^2} + 2(1-\nu) \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} - \frac{2(1-\nu)}{r^2} + \frac{(1-2\nu)}{r^2} \frac{\partial^2}{\partial \beta^2} \right) u + \frac{\partial}{\partial \beta} \left( \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} - \frac{k}{r^2} \right) w = 0, \\ \frac{\partial}{\partial \beta} \left( \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} + \frac{k}{r^2} \right) u + \left( (1-2\nu) \frac{\partial^2}{\partial r^2} + (1-2\nu) \frac{1}{r} \frac{\partial}{\partial r} - \frac{(1-2\nu)}{r^2} + \frac{2(1-\nu)}{r^2} \frac{\partial^2}{\partial \beta^2} \right) w = 0, \end{aligned} \right\} \quad (1)$$

где  $\nu$  – коэффициент Пуассона;  $u$  и  $w$  – перемещения точек в полярной системе координат  $\beta, r$ ;  $k = 3 - 4\nu$ .

Введем новую переменную  $t = \ln \frac{r}{\rho}$  ( $r = \rho e^t$ ),  $\rho = const$ , тогда систему (1)

можно привести к уравнениям с постоянными коэффициентами [1, 3]

$$\left. \begin{aligned} \left( 2(1-\nu) \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} - 1 \right) + (1-2\nu) \frac{\partial^2}{\partial \beta^2} \right) u + \frac{\partial}{\partial \beta} \left( \frac{\partial}{\partial t} - k \right) w = 0, \\ \frac{\partial}{\partial \beta} \left( \frac{\partial}{\partial t} + k \right) u + \left( (1-2\nu) \left( \frac{\partial^2}{\partial t^2} - 1 \right) + 2(1-\nu) \frac{\partial^2}{\partial \beta^2} \right) w = 0. \end{aligned} \right\} \quad (2)$$

Решение системы (2) ищем в виде интегрального преобразования Фурье [4]

$$\left. \begin{aligned} u = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} U(\alpha, t) \cdot e^{-i\alpha\beta} d\alpha, \\ w = \frac{1}{2\pi} \int_{-\infty}^{+\infty} W(\alpha, t) \cdot e^{-i\alpha\beta} d\alpha, \end{aligned} \right\} \quad (3)$$

где  $\alpha$  – произвольное вещественное число.

После подстановки (3) в (2) имеем систему уравнений:

$$\left. \begin{aligned} 2(1-\nu)\frac{\partial^2 U}{\partial t^2} - (2(1-\nu) + (1-2\nu)\alpha^2)U - i\alpha\frac{\partial W}{\partial t} - kW &= 0, \\ (1-2\nu)\frac{\partial^2 W}{\partial t^2} - ((1-2\nu) + 2(1-\nu)\alpha^2)W - i\alpha\frac{\partial U}{\partial t} + kU &= 0, \end{aligned} \right\}$$

решение которой может быть представлено в виде [1]:

$$\left. \begin{aligned} U &= A_1 \exp\left(-i\frac{\sqrt{a_1 a_2}}{a_3} t\right) + A_2 \exp\left(i\frac{\sqrt{a_1 a_2}}{a_3} t\right) + B_1 \exp\left(-\frac{\sqrt{a_1 a_2}}{a_3} t\right) + B_2 \exp\left(\frac{\sqrt{a_1 a_2}}{a_3} t\right), \\ W &= \left[ A_1 (\alpha\sqrt{a_1 a_2} i - 16a_4) \exp\left(-i\sqrt{\frac{a_2}{a_1}} t\right) - A_2 (\alpha\sqrt{a_1 a_2} i - 16a_4) \exp\left(i\sqrt{\frac{a_2}{a_1}} t\right) + \right. \\ &\left. B_1 (\alpha\sqrt{a_1 a_2} - 16a_4) \exp\left(-i\sqrt{\frac{a_2}{a_1}} t\right) + B_2 (\alpha\sqrt{a_1 a_2} - 16a_4) \exp\left(i\sqrt{\frac{a_2}{a_1}} t\right) \right] / a_5, \end{aligned} \right\} \quad (4)$$

где  $A_n, B_n$  ( $n=1, 2$ ) – постоянные, подлежащие определению из краевых условий;  $a_1 = 2(1-3\nu+2\nu^2)$ ;

$$a_2 = 6\nu - 4\alpha^2\nu^2 - 4\nu^2 + 6\alpha^2\nu - 2 - 2\alpha^2 + (-18 - 4\alpha^2\nu^2 - 180\nu^2 + 192\nu^3 + 6\alpha^2\nu + 48\nu - 34\alpha^2 - 64\nu^4)^{0,5};$$

$$a_3 = 2(1-\nu)(1-2\nu); \quad a_4 = (1-\nu)\left(\frac{3}{4} - \nu\right)\left(\nu - \frac{1}{2}\right);$$

$$a_5 = 8\left(\frac{1}{2} - \nu\right)(1-\nu)\left[\alpha^4 + \alpha^2 + 16\left(\nu - \frac{3}{4}\right)^2\right]\nu - \alpha^4 - \frac{\alpha^2}{2} - 8\left(\nu - \frac{3}{4}\right)^2.$$

Уравнения (4) можно привести к эквивалентным смешанным гиперболическим и тригонометрическим функциям [3].

Подставляя (4) в (3) определяем перемещения  $u$  и  $w$ . По формулам Коши находим деформации

$$\varepsilon_r = \frac{\partial u}{\partial r} = \frac{e^{-t}}{\rho} \frac{\partial u}{\partial t}, \quad \varepsilon_\beta = \frac{u}{r} + \frac{1}{r} \frac{\partial w}{\partial \beta} = \frac{e^{-t}}{\rho} \left(u + \frac{\partial w}{\partial \beta}\right),$$

$$\gamma_{r\beta} = \frac{1}{r} \frac{\partial u}{\partial \beta} + \frac{\partial w}{\partial r} - \frac{w}{r} = \frac{e^{-t}}{\rho} \left(\frac{\partial u}{\partial \beta} + \frac{\partial w}{\partial t} - w\right),$$

а по закону Гука – напряжения:

$$\left. \begin{aligned} \sigma_r &= \frac{2G}{1-2\nu} [(1-\nu)\epsilon_r + \nu\epsilon_\beta] \\ \sigma_\beta &= \frac{2G}{1-2\nu} [(1-\nu)\epsilon_\beta + \nu\epsilon_r] \\ \tau_{r\beta} &= G\gamma_{r\beta} \end{aligned} \right\}$$

Задаемся следующими краевыми условиями:

- 1) Из условий симметрии, без жесткого перемещения тела и при отсутствии полости в начале координат  $u(0;0) = w(0;0) = 0$ ;
- 2)  $\sigma_r(t_0; \beta) = \sigma_{r0}$ ,  $|\beta| \leq \beta_0$ ;
- 3)  $\tau(t_0; \beta) = \tau_0$ ,  $|\beta| \leq \beta_0$ ,

где  $t_0$ -му соответствует радиус сектора  $r_0$ , с углом полураствора  $\beta_0$  (рис. 1 б).

Если  $\sigma_{r0}$  и  $\tau_0$  рассматривать в качестве местных напряжений, то они в основном должны зависеть от перемещений на дуге сектора  $|\beta| \leq \beta_0$  и мало зависеть от  $r_0$ , поэтому необходимо устремить его к бесконечности. Здесь координаты  $\beta_0$  и  $r_0$  определяют границы концентратора напряжений. Решить задачу удастся только численными методами, однако при  $\beta_0 \ll \frac{\pi}{2}$  приходим к выражению [1, 4-7]:

$$a\varphi(s) + \frac{b}{\pi i} \int_{-l}^{+l} \frac{\varphi(\xi)}{\xi - s} d\xi = f(s), \quad (5)$$

где  $a$ ,  $b$  – постоянные, зависящие от упругих свойств материала;  $s$  – дуговая абсцисса линии интегрирования (сопряжения), соответствующая углу  $\beta_0$ ;  $l$  – полуширина линии сопряжения;  $f(s) = u_1'(s) - iw_1'(s)$ ;  $\varphi(s) = \sigma_{1r}(s) + i\tau_1(s)$ . Индекс 1 означает местный характер напряженно-деформированного состояния.

Частные решения интегрального уравнения (5) представлены в [4-10].

Итак, интегральное уравнение (5) может быть использовано для решения краевых задач в полярных координатах при определении местных напряжений на какой-либо дуге интегрирования, в качестве которой может



служить как внешний контур тела, так и какая-либо дуговая линия сопряжения возле концентратора напряжений внутри плоского тела.

### Литература

1. Дородов П.В. Комплексный метод расчета и оптимального проектирования деталей машин с концентраторами напряжений: монография. – Ижевск: ФГБОУ ВПО Ижевская ГСХА, 2014. 316 с.
  2. Ерохин М.Н., Дородов П.В. Метод оптимального проектирования деталей в зоне контакта // Вестник Федерального государственного образовательного учреждения высшего профессионального образования «Московский государственный агроинженерный университет им. В.П. Горячкина». 2014. № 3. С. 5-8.
  3. Mixed boundary value problems of potential theory and their applications in engineering / by V.I. Fabrikant. Boston : Kluwer Academic Publishers, c1991. 451 p.
  4. Александров В.М., Чебаков М.И. Введение в механику контактных взаимодействий. – Ростов-на-Дону: Изд-во ООО «ЦВВР», 2007. 114 с.
  5. Мухелишвили Н.И. Сингулярные интегральные уравнения. – М.: Изд-во «Наука», 1968. 512 с.
  6. Trjitzinsky W.J. Singular integral equations with Cauchy kernels // Trans. Amer. Math. Soc.– 1946. –V.60.– №2.– pp.167-214.
  7. Дородов П.В. Приведение краевой задачи для плоского упругого тела к одному особому интегральному уравнению // Политематический сетевой электронный научный журнал Кубанского государственного аграрного университета, 2012, № 80. С. 1–10 URL: [ej.kubagro.ru/2012/06/pdf/14.pdf](http://ej.kubagro.ru/2012/06/pdf/14.pdf).
  8. Дородов П.В. Исследование напряжений на линии сопряжения ступенчатой пластины // Инженерный вестник Дона, 2013, №2. URL: [ivdon.ru/ru/magazine/archive/n2y2013/1636](http://ivdon.ru/ru/magazine/archive/n2y2013/1636).
-

9. Дородов П.В., Кулагин А.В. Исследование напряжений в окрестности плоского горизонтального выреза // Инженерный вестник Дона, 2012, № 2 URL: [ivdon.ru/ru/magazine/archive/n2y2012/813](http://ivdon.ru/ru/magazine/archive/n2y2012/813).

10. Ерохин М.Н., Дородов П.В. Уточненный расчет и определение коэффициента концентрации напряжений в деталях машин, ослабленных боковыми вырезами // Международный технико-экономический журнал. 2014. № 4. С. 77-83.

### References

1. Dorodov P.V. Kompleksnyy metod rascheta i optimal'nogo proektirovaniya detaley mashin s kontsentratorami napryazheniy: monografiya [Complex method of analysis and optimal projecting of machine components with stress concentrators: monograph]. P.V. Dorodov. Izhevsk: IzhGSHA, 2014. 316 p.

2. Erokhin M.N., Dorodov P.V. Vestnik MGAU V.P. Goryachkina», 2014. № 3. pp. 5-8.

3. Mixed boundary value problems of potential theory and their applications in engineering / by V.I. Fabrikant. Boston: Kluwer Academic Publishers, c1991. 451 p.

4. Aleksandrov V.M., Chebakov M.I. Vvedenie v mekhaniku kontaknykh vzaimodeystviy [Introduction to contact mechanics]. Rostov-na-Donu: Izd-vo OOO «TsVVR», 2007. 114 p.

5. Muskhelishvili N.I. Singulyarnye integral'nye uravneniya [Singular integral equations]. M.: Izd-vo «Nauka», 1968. 512 p.

6. Trjitzinsky W.J. Trans. Amer. Math. Soc. 1946. V.60. №2. pp.167-214.

7. Dorodov P.V. Politematicheskij setevoy elektronnyy nauchnyy zhurnal Kubanskogo gosudarstvennogo agrarnogo universiteta, 2012, № 80. pp. 1–10. URL: [ej.kubagro.ru/2012/06/pdf/14.pdf](http://ej.kubagro.ru/2012/06/pdf/14.pdf).

8. Dorodov P.V. Inženernyj vestnik Dona (Rus), 2013, №2. URL: [ivdon.ru/ru/magazine/archive/n2y2013/1636](http://ivdon.ru/ru/magazine/archive/n2y2013/1636).

---



9. Dorodov P.V., Kulagin A.V. Inženernyj vestnik Dona (Rus), 2012, № 2.  
URL: [ivdon.ru/ru/magazine/archive/n2y2012/813](http://ivdon.ru/ru/magazine/archive/n2y2012/813).

10. Erokhin M.N., Dorodov P.V. Mezhdunarodnyy tekhniko-ekonomicheskiy zhurnal, 2014. № 4. pp. 77-83.