## УДК 621.822.84 О МЕХАНИКЕ КОНТАКТА В ЦИЛ ИНДРИЧ ЕСКИХ РОЛИКОПОДШИПНИКАХ

© 2006 О.М. Беломытцев

#### Пермский госу дар ственный технический у нивер ситет

Технические характеристики подшипников качения во многом определяются механикой контакта тел качения с беговыми дорожками колец, в частности, напряжениями в контакте, которые зависят от многих факторов: конструкции подшипников, формы и точности сопрягаемых тел, жесткости корпуса, вала, скорости вращения и посторонних включений в смазке.

# 1. Распределение нагрузки по телам качения

Все эти вопросы в различной мере нашли отражение в работах Р. Штрибека, Б.В. Цыпкина, И.В. Слушкина, Н.В. Родзевича, Т. Харриса, А.В. Орлова, Б.А. Иванова, О.М. Беломытцева, Б.П. Свешникова, Б.Д. Мажова, Е.Н. Филатовой и др. Автором в работе [1] была предложена методика расчета распределения нагрузки по телам качения (в плоской постановке) для модели (рис. 1, *a*), характерной для межвальной опоры газотурбинного двигателя.



Рис. 1. Расчетная модель: а – схема действующих нагрузок; б – основные геометрические параметры

В расчетной модели кольца подшипников рассматриваются за одно целое с валом.

Задача решается путем составления системы уравнений перемещений на угловых координатах  $\phi_j$  и уравнения равновесия:  $W_i = \omega_0 \cos \phi_i$ ,

$$W_{j} = e_{j} + \delta_{\scriptscriptstyle Bj} + \delta_{\scriptscriptstyle Hj} + \sum_{\substack{i=-k\\i\neq j}}^{k} \delta_{\scriptscriptstyle Bji} + \sum_{\substack{i=-k\\i\neq j}}^{k} \delta_{\scriptscriptstyle Hji} ; \qquad (1)$$
$$q_{0} + \sum_{\substack{i=1\\i\neq j}}^{k} q_{i} \cos \varphi_{j} = Q'$$

где  $\omega_0$  – перемещение на координатах  $\phi_j$ , *j*=0, 1, 2, ..., *k* – индексы роликов в направлении  $\phi_j$ , *Q'* – погонная нагрузка на подшипник; *e<sub>j</sub>* – радиальный зазор на координате  $\phi_j$ , определяемый из  $\Delta O_1 O_2 B_j$  (см. рис. 1, *б*):

$$e_{i} = \left(e - \mathbf{M}_{i}\right) \left(1 - \cos \mathbf{\phi}_{i}\right), \qquad (2)$$

где и<sub>ц</sub> – изменение радиуса тела в результате воздействия центробежных сил; e – монтажный радиальный зазор в подшипнике, равный половине диаметра;  $\delta_{\rm Bj}$ ,  $\delta_{\rm Hj}$ ,  $\delta_{\rm Bji}$ ,  $\delta_{\rm Hji}$  – упругие сближения центров тела и ролика jпод действием сил  $q_i$ , действующих на ролики, определяемое с учетом контактных деформаций (по Б.С. Ковальскому), изгибных перемещений, упругого воздействия соседних тел качения (по И.Я. Штаерману), при этом суммарное перемещения определялись по принципу суперпозиции.

Функция зазора (2) может включать в себя разноразмерность тел качения, отклонения геометрической формы беговых дорожек, размеры частиц посторонних включений, в этом случае она будет иметь вид:

$$e_{j} = \left(e - \mathbf{M}_{u}\right) \left(1 - \cos \mathbf{\varphi}_{j}\right) + \Delta e_{j}, \qquad (3)$$

где  $\Delta e_j$  — параметр, учитывающий отклонение величины радиального зазора на координате  $\phi_j$  вследствие разноразмерности тел качения, погрешности формы беговых дорожек колец (овальности, округлости и др.), а также твердых включений в смазку, попадающих в контакт при работе подшипника.

Система уравнений (1) может трансформироваться в другие модели: полый вал – массивный корпус, сплошной вал – массивный корпус, сплошной вал – трубчатый корпус, сплошной (полый) вал – корпус сложной конструкции с неравномерным сечением по периметру. В каждом случае уравнение перемещений на координатах  $\phi_j$  определяются через податливость корпу са совместно с кольцом подшипника.

На рис. 2 даны примеры решения распределения нагрузки для подшипниковых узлов различной жесткости с различными радиальными зазорами в подшипниках, где  $\rho$  – радиус кривизны среднего сечения цилиндра;  $h_1$  – тол щина стенк и цилиндра;  $\beta_1$  – отношение  $\rho_1/h_1$ ;  $\beta_3$  – аналогично для наружного цилиндра.



Рис. 2. Распределение нагрузки по телам качения в цилиндрическом роликоподшипнике: а – вал полый (β<sub>1</sub> = 6) – корпус массивный; б – вал полый (β<sub>1</sub> = 2) – корпус кольцевой (β<sub>3</sub> = 2); радиальный зазор: 1-0; 2-0,04; 3 – 0,12; 4 – 0,2

# 2. Распределение нагрузки по длине ролика

Предложенное выше решение относится к случаю плоского напряженного состояния, когда распределение нагрузки по длине ролика постоянно. Для учета распределения нагрузки по длине ролика разработана численная методика расчета [2], основанная на представлении ролика как балки, находящейся между двумя упругими основаниями (рис. 3), которыми являются наружные и внутренние кольца подшипников. Решение сводится к расчету статически неопределимой системы методом перемещений. Балка (линия контакта) разбивается на участки, в пределах каждого участка нагрузка считается равномерно распределенной; на каждом участке методом суперпозиции определяются контактные и изгибные перемещения (в случае изгиба ролика), на которые накладываются начальные зазоры в возможных точках контакта ролика с кольцами.

Уравнения перемещений для расчетной схемы составляются как для обычной статически неопределимой системы и совместно с уравнениями равновесия имеют вид:

$$\sum_{k=1}^{n} \Delta_{m\kappa}^{B} + \Delta_{m}^{B} - q_{m} = 0; \qquad \sum_{k=1}^{n} \Delta_{m\kappa}^{H} + \Delta_{m}^{H} - q_{m}^{H} = 0;$$

$$c\sum_{k=1}^{n} p_{k} = c\sum_{k=1}^{n} q_{k} = R; \qquad \sum_{k=1}^{n} p_{k} \cdot a_{k} - \sum_{k=1}^{n} q_{k} \cdot a_{k} = 0;$$

$$y_{1}^{B} + y_{1}^{H} - y_{2}^{B} - y_{2}^{H} = 0,$$

k=1, 2, ..., n; m=1, 2, ..., n.

Значения  $\Delta_{mk}^{\text{в}}$  и  $\Delta_{mk}^{\text{н}}$  выражают контактные и изгибные перемещения тел на *m*ом участке от действия силы на *k*-ом участке,  $\Delta_m^{b}$  и  $\Delta_m^{\text{н}}$  являются функциями осадок торцев ролика,  $y_1^{\text{в}}$ ,  $y_1^{\text{н}}$ ,  $y_2^{\text{в}}$ ,  $y_2^{\text{н}}$ ,  $q_m^{\text{в}}$  и  $q_m^{\text{н}}$  – начальные зазоры в возможных точках контакта ролика с наружным и внутренним кольцами.





Рис. 3. Расчетная модель: а – схема сил; б – возможное статическое положение ролика; н – наружное кольцо подшипника, в – внутреннее кольцо подшипника

Контактные перемещения  $\Delta_{m\kappa}$  могут определяться по различным формулам, в частности, автор первоначально использовал формулу Пальмгрена:

$$\Delta_{m\kappa}^{\rm B} = a \cdot p_{\kappa}^{0,9} \cdot c^{0,1} \quad \text{M} \quad \Delta_{m\kappa}^{\rm H} = a \cdot q/k^{0,9} \cdot c^{0,1}$$

где *а* – коэффициент, зависящий от размерностей величин *p*, *q* и *c*.

Затем результат сравнивался с более точным решением, основанным на формуле Буссинеска для упругого полупространства, при этом распределение нагрузки по ширине площадки, равно как и ширина площади контакта определялись по Герцу.

На рис. 4 представлены примеры расчетов распределения нагрузки по длине роликов в бомбинированном ролике, имеющем цилиндрический участок и в случае небомбированного ролика, когда в контакте оказалась частица размером в 1 мкм.

#### 3. Механика контакта частицы

Особый интерес представляет случай с частицей, которая может попасть в контакт с маслом (см. рис. 4, б).



Рис. 4. Распределение нагрузки по длине роликов: а – в случае бом бинированного ролика; б – при наличии посторонней частицы в контакте

## 3.1. Напряженное состояние частицы

Если взять тело произвольной формы, находящееся между двумя сжимаемыми цилиндрами, то оно будет испытывать объемное напряженное состояние, и на начальном этапе нагружения в нем возникают только упругие деформации. Появление пластических деформаций определяется только уровнем напряжений.

Критерий пластичности может быть принят в форме критерия Сен-Венана–Леви [3], который при  $\sigma_1 \ge \sigma_2 \ge \sigma_3$  имеет вид:

$$2|\boldsymbol{\tau}_{\max}| = |\boldsymbol{\sigma}_1 - \boldsymbol{\sigma}_3| = \boldsymbol{\sigma}_{\mathrm{T}}.$$
(4)

В нашем случае считаем направление для  $\sigma_1$  по линии вектора нагрузки (по оси *z*), для  $\sigma_2$  – вдоль линии контакта; для  $\sigma_3$  – в направлении движения частицы. Напряжения  $\sigma_2$  и  $\sigma_3$  зависят от трения на контактной поверхности.

Частица в масле может иметь форму полоски, шара или какую-либо неопределенную формую Для упрощения примем частицу в виде полосы, прокатываемой между валками (рис. 5) и механику контакта частицы рассмотрим на основе теории продольной прокатки [4].

В этом случае уравнение пластичности рассматривают в виде

$$\sigma_1 = \beta \sigma_{\rm T} + \sigma_3, \qquad (5)$$

где  $\beta$  – коэффициент, изменяющийся в пределах 1...1,155 и зависящий от напряжения  $\sigma_2$ , которое зависит от ширины полосы и трения вдоль оси у.

Если в первом приближении пренебречь напряжением  $\sigma_3$ , считая  $\sigma_3 << \sigma_1$ , то условие пластичности для полосы примет вид:

 $\sigma_1 = \beta \sigma_{\rm T}.$  (6)

## 3.2. Влияние на предел текучести скорости деформирования

Зависимость предела текучести от скорости деформирования исследовалась различными авторами, в частности, в работе [6] отмечается, что при скорости относительной деформации  $10^{-3}$  с<sup>-1</sup>, которая типична для малоскоростных испытательных прессов, имеет место статический предел текучести σ<sub>гс</sub>, а при ударных нагрузках, характерных при деформировании заготовки на молоте со скоростью 10<sup>3</sup> с<sup>-1</sup> – динамический предел текучести б<sub>гл</sub>; влияние скорости деформации при температуре ниже температуры рекривыражается неравенством сталлизации  $1 < \sigma_{TT} / \sigma_{TC} < 2$ , если выше, то это отношение для металлов может достигать 10 и более.

Средняя скорость относительной линейной деформации определяется из выражения:

$$\delta = \frac{dh/h_0}{dt} = -\frac{1dh}{h_0 dt} = -\frac{V_0}{h_0}, \ c^{-1},$$

где  $h_0$  – толщина частицы (полосы) до входа в контакт; h – текущая толщина; dt – время;  $V_0$  – начальная скорость полосы.

Принимая в качестве примера размеры частиц  $h_0=1...5$  мкм, диаметр валка (кольца подшипника) r=50 мм,  $\omega=1000$  с<sup>-1</sup>, находим, что скорость относительной линейной деформации будет равна (50-100)·10<sup>6</sup> с<sup>-1</sup>, то есть является достаточно высокой.

Остается неясным вопрос относительно температуры в контакте частицы, но первоначально считаем, что она ниже предела рекристаллизации и принимаем  $\sigma_{rn}/\sigma_{rc}=2$ .

### 3.3. Условие захвата частицы

На полосу (частицу) в контакте действуют силы (рис. 5): нормальные  $P_1$  и  $P_2$  со стороны катков, силы трения  $T_1$  и  $T_2$ , сила инерции U. Условие захвата частицы выражается уравнением:

![](_page_3_Figure_16.jpeg)

![](_page_3_Figure_17.jpeg)

![](_page_3_Figure_18.jpeg)

Рис. 6. Распределение скоростей и зоны трения в контакте

 $T_1 \cos \alpha_1 + T_2 \cos \alpha_2 - P_1 \sin \alpha_1 - P_2 \sin \alpha_2 - U \ge 0$ , (7) где  $\alpha_1$ ,  $\alpha_2$  – углы контакта (захвата), U – сила инерции.

Для простоты изложения считаем катки одинаковыми, силами инерции пренебрегаем и выражая T=Pf, где f – коэффициент трения, находим из (7)

 $f \geq tg\alpha$ .

Углы контакта определяются из рис. 4:

$$\cos \alpha_1 = \frac{R_1 - h_0/2}{R_1}, \ \cos \alpha_2 = \frac{R_2 - h_0/2}{R_2}$$

Для рассматриваемого примера:  $h_0=5\cdot10^{-3}$  мм,  $R_1=50$  мм,  $R_2=10$  мм.  $\alpha_1=0,573^{\circ}$ ,  $\alpha_2=1,281^{\circ}$ , tg $\alpha_1=0,010$ , tg $\alpha_2=0,022$ .

В момент захвата коэффициент трения по видимому будет больше 0,05, так как режим трения будет не жидкостным и частица должна поступить в зону контакта с валками.

Так как углы контакта очень малы, то нагрузку на полосу  $P_1 = P \cdot \cos \alpha_1$  и  $P_2 = P \cdot \cos \alpha_2$  принимаем  $P_1 = P_2 = P$ .

### 3.4. Давление в контакте

Очевидно, что давление в контакте изменяется в пределах дуги контакта, наибольшим оно будет в момент захвата, так как в этот момент площадка контакта очень мала и на выходе полосы из контакта.

Среднее давление в контакте:

$$p_{\rm cp} = \frac{p}{b \cdot l},\tag{8}$$

где *b* – ширина полосы в контакта; *l* – длина дуги захвата (контакта), которая может быть определена по приближенной формуле

 $l \sqrt{R\Delta h}$ 

где  $\Delta h = h_0 - h_1 -$ абсолютное сжатие.

В рассматриваемом примере при  $\Delta h=4\cdot 10^{-3}$  мм,  $R_1=5$  мм, l=0,14 мм.

Из (8) находим среднее давление  $p_c=1420$  МПа, которое будет значительно больше предела теку чести.

Из этого следует, что в начальный момент контакта напряжения будут очень большими, затем быстро упадут до динамического предела текучести  $\sigma_{rg}$  и останутся постоянными в течение всего времени деформации. В рассматриваемом примере (V=50 м/с,  $\omega$ =1000 с<sup>-1</sup>,  $R_2$ =50 мм, l=0,14 мм) время деформации составит

$$T = \frac{\Delta l}{V} = \frac{0.14 \cdot 10^{-6}}{50} = 0.28 \cdot 10^{-8} \text{ c.}$$

## 3.5. Течение металла в зоне деформации

В пределах дуги захвата возникают зоны отставания, прилипания и опережения (рис. 6) [4]. В зоне прилипания отсутствует взаимное проскальзывание сопрягаемых тел и цилиндров.

До зоны нейтрального сечения (HC) будет отставание металла (см. рис. 6,  $\delta$ ) и силы трения  $\tau_x$  способствуют движению частицы, а за HC силы трения препятствуют этому движению.

Опережение характеризуют коэффициентов скольжения

$$S = \frac{V_1 - V_{\scriptscriptstyle B}}{V_{\scriptscriptstyle -}},$$

где  $V_1$  – скорость металла на выходе из валков;  $V_{\rm B}$  – окружная скорость валков.

Скорость частицы (полосы) на выходе определяется из условия постоянства секундного объема частицы до и после прокатки (считая материал несжимаемым). Для рассматриваемого случая при  $h_0=5$  мкм,  $h_1=1$ мкм коэффициент скольжения получается равным 4%. Т.е. наличие частиц в контакте приводит к взаимному скольжению ролика и материала частицы.

Очевидно, что частицы металла или абразива могут раскататься и до размеров гораздо меньших, чем 1 мкм, могут получиться очень тонкие пластины, которые будут внедряться в микронеровности поверхностей и при последующем контакта отслаиваться, шелушиться.

Кроме этого, по критерию пластичности Сен-Венана–Леви мак симальные касательные напряжения в пластическом состоянии имеют постоянное значение, определяемое по формуле (4), т.е. касательные напряжения могут быть очень большими и под их воздействием происходит разрушение поверхностных слоев материала.

Упрощенный анализ, сделанный в настоящем сообщении, а также практика эксплуатации показывают, что вопрос загрязнения смазки и ее очистки является актуальной задачей на пути повышения долговечности подшипников.

## Список литературы

1. Иванов Б.А., Беломытцев О.М. Влияние жесткости сопряженных элементов на распределение нагрузки между телами качения в быстроходных радиальных роликоподшипниках. В сб. «Повышение прочности и эксплуатационной надежности деталей». – Пермь: ППИ, 1968, с. 162-168.

2. Беломытцев О.М. Численная методика расчета распределения давлений по длине площадки контакта цилиндров различных форм. В сб. «Динамика и прочность механи-

ческих систем. Межвузовский сборник» – Пермь: ППИ, 1981, с. 121-125.

3. Александров А.В, Потапов В.Д. Основы теории упругости и пластичности: Учеб. для строит. спец. вузов. М.: Высш. шк., 1990. 400 с.

4. Шевакин Ю.Ф., Чернышев В.Н., Шаталов Р.Л., Мочалов И.А. Обработка металлов давлением / Под науч. ред. Ю.Ф.Шевакина. М.: Интермет Инжиниринг, 2005. 496 с.

5. Джонсон У., Меллор П.Б. Теория пластичности для инженеров. Пер. с англ. / Пер. А.Г.Овчинников. М.: Машиностроение, 1979. 567 с.

# ABOUT THE MECHANICS OF THE CONTACT IN A CYLINDRICAL ROLLER BEARING

#### © 2006 O.M. Belomyttsev

The fallowing matters will be covered: load distribution between solids of revolution in a cylindrical roller bearing and contact taking into consideration: the actual geometric forms of the contacting solids; rigidity of the shaft and the body; admixture in the kubricant and reciprocal skewing of the races.