© 2006 А.С. Столяров

Санкт-Петербургский Государственный морской технический университет

Разработана методика, учитывающая произвольные отклонения эпюры давлений кольца и формы цилиндра, смешанный режим трения и эффект масляного голодания.

Прилегание поршневого кольца к втулке цилиндра и распределение давления в реальности, как правило, значительно отличается от идеального представления.

Отклонения формы втулки цилиндра обуславливаются погрешностями при изготовлении, износом, деформациями втулки, возникающими при установке (особенно при запрессовке в моноблок) и при работе двигателя от температуры и от внутреннего давления.

Отклонения эпюры давлений кольца в цилиндре номинального диаметра обуславливаются погрешностями при изготовлении, неравномерностью модуля упругости материала, воздействием высокой температуры, изнашиванием кольца.

По этим причинам отклонения формы цилиндра и эпюры давлений поршневого кольца могут быть значительными и способны оказывать влияние на пропуск газов и расход масла, а также на износ и силу трения. Чтобы оценить эти влияния, была разработана программа, моделирующая работу поршневого кольца с учетом неравномерного распределения параметров по окружности.

Расчеты прилегания колец в цилиндрах с увеличенным или уменьшенным диаметром и овальностью, а также износа и приспособляемости колец подробно описаны Б.Я. Гинцбургом [1].

Расчет работы кольца в цилиндропоршневой группе в условиях гидродинамической смазки с совместным решением двумерного уравнения Рейнольдса и уравнения упругой линии кольца выполнил Э.М. Мохнаткин [3].

Целью данной работы является разработка методики, учитывающей произволь-

ные отклонения эпюры давлений кольца и формы цилиндра, смешанный режим трения и эффект масляного голодания.

Форма упругой линии кольца определяется решением дифференциального уравнения [1]

$$u + \frac{d^2 u}{d\varphi^2} = M \frac{r^2}{EJ},\tag{1}$$

где: u — радиальное перемещение упругой линии кольца, направленное внутрь, M - изгибающий момент, E - модуль упругости материала кольца, J - момент инерции сечения кольца, φ - угловая координата, r - радиус нейтральной линии сечения кольца:

$$r = D / 2 - h_c, \qquad (2)$$

где D – номинальный диаметр цилиндра, *h_c*-расстояние от центра тяжести сечения до наружной кромки кольца.

Уравнение (1) аппроксимируется конечно-разностной схемой

$$\frac{u_{i-I} - u_i \left(2 - \Delta \varphi^2\right) + u_{i+I}}{\Delta \varphi^2} = \frac{r^2}{EJ} M_i.$$
(3)

Изгибающий момент определяется по формуле [3] (рис. 1)

$$M(\phi) = Br(r+h_c) \int_{0}^{\varphi} p(\alpha) \sin(\varphi - \alpha) d\alpha, \qquad (4)$$

где *В* - высота кольца, *р* - приведенное давление на поверхность кольца.

Значения момента в узлах *M_i* определяются численным интегрированием:

$$M_{i} = Br(r+h_{c}) \cdot \left[\frac{p_{1}}{2} sin\left(\left(i - \frac{1}{4} \right) \Delta \varphi \right) + \frac{p_{i}}{2} sin\left(\frac{\Delta \varphi}{4} \right) + \sum_{k=1}^{i-2} p_{k} sin\left((i-k) \Delta \varphi \right) \right].$$
(5)

Дополнительно требуется установить граничные условия равновесия эпюры давлений

$$\int_{0}^{2\pi} p(\varphi) \sin(\varphi) d\varphi = 0 \quad \mathbf{M}$$

$$\int_{0}^{2\pi} p(\varphi) \cos(\varphi) d\varphi = 0 \quad . \tag{6}$$

Первое условие может быть также интерпретировано как равенство нулю моментов на концах кольца.



Рис.1. Эпюра давлений на кольцо

Система уравнений упругой линии кольца совместно с граничными условиями может быть записана в матричной форме

$$[a_{i,j} | | u_i \} = e[b_{i,j} | | p_i],$$
(7)

где:
$$d = \frac{\Delta \varphi^2 r^3 (r + h_c) B}{EJ}$$
, (8)

 $\{u_i\}$ - вектор-столбец перемещений в узлах i=0 .. n+2. Элементы u_0 и u_{n+2} - фиктивные.

 $[a_{i,j}]$ - диагональная матрица размерностью $(n+1) \times (n+1)$:

$$a_{i,j} = \begin{bmatrix} 1 & \Delta \varphi^2 - 2 & 1 & 0 & | & 0 \\ 0 & 1 & \Delta \varphi^2 - 2 & 1 & | & 0 \\ 0 & 0 & 1 & \Delta \varphi^2 - 2 & | & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & | & 1 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & | & 0 \\ 0 & 0 & 0 & 0 & | & 0 \end{bmatrix},$$
(9)

 $[b_{i,j}]$ - матрица размерностью $(n+1) \times (n+1)$: $b_{i,j} =$

$$= \begin{bmatrix} 0 & 0 & 0 & 0 \\ \frac{1}{2}\sin\left(\frac{3\Delta\varphi}{4}\right) & \frac{1}{2}\sin\left(\frac{\Delta\varphi}{4}\right) & 0 \\ \frac{1}{2}\sin\left(\frac{7\Delta\varphi}{4}\right) & \sin(\Delta\varphi) & 0 \\ \frac{1}{2}\sin\left(\frac{11\Delta\varphi}{4}\right) & \sin(2\Delta\varphi) & 0 \\ \frac{1}{2}\sin\left(\left(i-\frac{1}{4}\right)\Delta\varphi\right) & \sin((i-j)\Delta\varphi) & \frac{1}{2}\sin\left(\frac{\Delta\varphi}{4}\right) \\ \frac{1}{2}\cos\left(\frac{\Delta\varphi}{4}\right) & \cos((j-1)\Delta\varphi) & \frac{1}{2}\cos\left(\frac{\Delta\varphi}{4}\right) \\ \frac{1}{2}\sin\left(\frac{\Delta\varphi}{4}\right) & \sin((j-1)\Delta\varphi) & -\frac{1}{2}\sin\left(\frac{\Delta\varphi}{4}\right) \end{bmatrix}$$
(10)

Давление в узле p_i является нелинейной функцией минимального зазора δmin_i между кольцом и поверхностью втулки цилиндра. Если форма цилиндра описывается массивом uO_i , то

$$\delta \min_{i} = u_{i} - u \theta_{i} \,. \tag{11}$$

Зависимость p_i от δmin_i рассматривается ниже. Поскольку система (7) является нелинейной, она решается методом Ньютона.

Приведенное радиальное давление p на элемент кольца является отношением равнодействующей сил, приложенных к элементу, к его наружной площади. На элемент в плоскости кольца действуют следующие силы (рис.1): давления газов над, под и за кольцом p_{21} , p_{22} , p_{23} , сила упругости кольца p_{ynp} , гидродинамическое давление масляного клина (соответствующее удельное усилие, отнесенное к окружности кольца, обозначается P_n) и сила контактного взаимодействия кольца с втулкой (удельная сила обозначается P_a).

В итоге суммарное удельное давление усилия, действующего на элемент кольца p_i , отнесенное к произведению длины окружности и высоты кольца π^*D^*B ,

$$p_{i} = \left[\left(p_{z3} + p_{ynp} \right) \left(B_{1} + B_{2} \right) - p_{z1} \left(B_{1} - x_{1} \right) - p_{z2} \left(B_{2} \right) - P_{n_{i}} - P_{a_{i}} \right] / B.$$
(12)

Профиль кольца описывается двумя параболами, которые задаются параметрами B_1, B_2, H_1, H_2 , (рис.2)

$$h(x) = x^2 \frac{H_k}{B_k^2}, \ k = 1, 2.$$
 (13)

Исходный профиль современных поршневых колец, как правило, имеет значительную бочкообразность. В процессе износа профиль спрямляется, по краям образуются скругления. Принятая зависимость соответствует неизношенному кольцу с несимметричным бочкообразным профилем. Кроме того, такая форма позволяет исаналитическое пользовать решение гидродинамической и аппроксимацию решения контактной задач.



Рис.2. Сечение кольца и усилия, действующие на элемент

Гидродинамическая реакция определяется из одномерного уравнения Рейнольдса. Точное решение уравнения Рейнольдса получено для параболического профиля кольца с условием обрыва масляного клина в точке минимального зазора. Координаты начала масляного клина x_1 , h определяются по условию масляного голодания и зависят от разности толщины масляного слоя h_m и минимального зазора кольца с втулкой δmin .

Выражение для поддерживающей гидродинамической силы

$$P_{n} = \frac{V \mu x_{1}^{2}}{\delta^{2}} A \left(\operatorname{arctg}(k) (k^{2} - 1) + k \right) + \\ + \frac{2}{3} A \frac{U \mu x_{1}^{3}}{\delta^{3}} \frac{1}{k^{3}} \left[(1 + k^{2})^{2} \operatorname{arctg}^{2}(k)^{2} + \\ + \left(2k^{3} + \frac{2}{3}k \right) \operatorname{arctg}(k) - \frac{4}{3}k^{4} - \frac{5}{3}k \right] + \\ + A x_{1} \left[p_{1} (1 + k^{2})^{2} \operatorname{arctg}(k) + \\ + \frac{k}{3} (k^{2} (2p_{2} + p_{1}) + 4p_{2} + p_{1}) \right],$$

$$(14)$$

где V – скорость поступательного движения поршня, U – «скорость сдавливания» масля-

ной пленки, µ - коэффициент динамической вязкости масла

$$U = -\frac{d\delta \min}{dt},\tag{15}$$

$$k = \sqrt{\frac{h}{\delta}},\tag{16}$$

$$A = \frac{l}{k^{3} + (l + k^{2})^{2} \operatorname{arctg}(k) + \frac{5}{3}k}.$$
 (17)

Выражение для гидродинамической составляющей силы трения

$$P_{t} = \frac{2V \mu x_{1}}{\delta} \frac{1}{k} A \cdot \left(\left(1 + k^{2} \right)^{2} \operatorname{arctg}^{2}(k) + \frac{4}{3} k \operatorname{arctg}(k) - k^{2} \right) - \frac{U \mu x_{1}^{2}}{\delta^{2}} A \left(\operatorname{arctg}(k) (k^{2} - 1) + k \right) - \frac{2}{3} A (p_{1} - p_{2}) \delta (1 + k^{2}) \cdot \left(\operatorname{arctg}(k) (1 + k^{2}) + k \right).$$
(18)

Усилие контактного взаимодействия кольца с втулкой P_a определяется в зависимости от *бт* и приведенной шероховатости σ по теории Гринвуда и Трипа, которая подразумевает гауссово распределение высот выступов шероховатости, постоянный радиус кривизны вершин симметричных выступов и их упругие деформации [5].

Согласно этой теории, удельное усилие, воспринимаемое шероховатостью, на единицу ширины поверхности с цилиндрическим номинальным профилем с длиной образующей *В*

$$P_{a} = \frac{16}{15} \sqrt{2}\pi \eta^{2} \beta_{R}^{2} \sigma^{2} E' \sqrt{\frac{\sigma}{\beta}} \int_{0}^{B} F_{5/2}\left(\frac{\delta}{\sigma}\right) dx, (19)$$

где: E' - приведенный модуль Юнга, β_R - радиус кривизны шероховатости, η - плотность шероховатости; $F_{5/2}$ - функция гауссова распределения шероховатости

$$F_{5/2}(H) = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{H}^{\infty} (s - H)^{\frac{5}{2}} e^{-\frac{s^2}{2}} ds.$$
(20)

$$P_{mp} = A_r \tau_0 + P_a \beta, \qquad (21)$$

где: β и τ_0 - характеризуют две составляющих касательных напряжений на фактической площади контакта: τ_0 - постоянную, а β - пропорциональную нагрузке, *A_r* – фактическая площадь касания микроненровностей.

В большинстве работ [5], [6] используют следующие значения параметров поверхности поршневых колец и кулачков: $\eta\beta$ $R\sigma$ =0,05; $\sigma/\beta_R E'=2,3*10^{11}$ Па; $\tau_0=2*10^6$ Па; β =0,08.

Ввиду малой величины касательных напряжений на фактической площади контакта $\tau_0 = 2*10^6$ Па при граничном трении (для сравнения при сухом контакте стали 45 твердостью HB 270 с синтетическим алмазом $\tau_0 = 204*10^6$ Па, $\beta = 0.044$ [2]), слагаемым $A_r \tau_0$ пренебрегаем, в результате пропадает необходимость определения A_r .

В случае параболического профиля интеграл

$$\int_{0}^{h} F_{5/2}\left(\frac{\delta}{\sigma}\right) dx = \int_{0}^{B_{i}} F_{5/2}\left(\frac{\delta_{min}}{\sigma} + x^{2} \frac{H_{i}}{\sigma B_{i}^{2}}\right) dx$$

с помощью подстановки

$$a = \frac{x}{B_i} \sqrt{\frac{H_i}{\sigma}}.$$
 (22)

может быть преобразован к виду

$$=B_{i}\sqrt{\frac{\sigma}{H_{i}}}\int_{0}^{\sqrt{\frac{n_{i}}{\sigma}}}F_{5/2}\left(\frac{\delta_{min}}{\sigma}+a^{2}\right)da.$$
 (23)

Для достаточно «выпуклых» профилей функция $F_{5/2}$ у краев кольца обращается в 0 и предел интегрирования не имеет значения. Функция $F_{5/2}$ становится пренебрежимо мала, уже когда расстояние между поверхностями превышает шероховатость в три раза, а высота профиля современных бочкообразных колец, как правило, более чем в 10 раз превышает шероховатость. Это позволяет заменить предел интегрирования *B* на бесконечность

$$\int_{0}^{h} F_{5/2}\left(\frac{\delta}{\sigma}\right) dx = B_{i} \sqrt{\frac{\sigma}{H_{i}}} \int_{0}^{\infty} F_{5/2}\left(\frac{\delta_{\min}}{\sigma} + a^{2}\right) da =$$
$$= B_{i} \sqrt{\frac{\sigma}{H_{i}}} f_{p}\left(\frac{\delta_{\min}}{\sigma}\right), \qquad (24)$$

где

$$f_{p} = \frac{1}{\sqrt{2\pi}} \int_{0}^{\infty} \int_{\frac{\delta_{\min}}{\sigma} + a^{2}}^{\infty} \left(s - \frac{\delta_{\min}}{\sigma} - a^{2} \right)^{\frac{1}{2}} e^{-\frac{s^{2}}{2}} ds da \cdot$$
(25)

Функция f_p для увеличения скорости счета аппроксимируется зависимостью

$$f_{p}(x) = \begin{cases} e^{-88.484 + 62.402 \ln(9-x) - 10.265 \ln^{2}(9-x)} & 0 \le x < 2\\ e^{-42.65 + 21.634 \ln(8-x) - 0.63506 \ln^{2}(8-x)} & 2 \le x < 4 \\ 0 & x > 4 \end{cases}$$
(26)

Наибольшая погрешность аппроксимации 1,4 %, средняя – 0,7 %.



Рис.3. Результаты тестового расчета для первого поршневого кольца двигателя 12ЧН18/20 в цилиндре с отклонениями формы. Масштаб деформаций 1=400 мкм,

масштаб усилий 1=0,5 МПа. Перемещения откладываются от окружности радиусом 2, давления от линии кольца

На рис.3 изображена расчетная эпюра давлений первого поршневого кольца двигателя 12ЧН18/20 в цилиндре с овальностью 0,1 мм и локальным дефектом - впадиной глубиной 0,04 мм и протяженностью 45°. Основные исходные данные: угол поворота коленчатого вала α =30°, коэффициент динамической вязкости масла μ = 0.00247 H*c/m², толщина слоя масла = 15 мкм, давления газов: над кольцом 5,5 МПа, за кольцом 5,5 МПа, под кольцом 5,4 МПа, приведенная шероховатость кольца и втулки 1 мкм.

Выполненные предварительные расчеты для компрессионных и маслосъемных колец двигателя 12ЧН18/20 показали, что овальность цилиндра не оказывает значительного влияния на режим и силу трения кольца, если не образуется зона просвета. В случае появления просвета на его краях наблюдаются пики давлений (рис.3), которые обуславливают граничное трение, увеличение износа и сил трения.

Наиболее значительные просветы в деформированном цилиндре образуются в районе замка кольца, при этом просветы значительно увеличиваются при пониженном давлении упругости кольца в районе замка.

Наличие в решении локальных пиков давления согласуется с представлениями работы [1], но свидетельствует о том, что в уточненных расчетах необходимо гидродинамическую задачу решать в двумерной постановке и применять модифицированное уравнение Рейнольдса, учитывающее влияние выступов шероховатости на течение масла.

Список литературы

1. Гинцбург Б.Я. Теория поршневого кольца. М.: Машиностроение, 1972. – 271с.

2. Крагельский И.В., Михин Н.М. Узлы трения машин. Справочник. М.: Машиностроение, 1984. – 280 с.

3. Мохнаткин Э.М. Расчетное определение толщины масляного слоя в районе замкового стыка поршневого кольца // Двигателестроение, 1999. №3. - с.21-24.

4. Albin Mierbach Radialdruckverteilung und Spannbandform eines Kolbenringes, Motortechnische Zeitschrift (MTZ) 1994, Vol. 55, № 2, p.116-119.

5. Dowson D. et al. Mixed lubrication of a cam and flat faced follower. Proc. The 13th Leeds-Lyon Symposium on Tribology, 1986, Elesevier Science, p.599-609.

6. Toshiro Hamatake et al. Studies on the Mixed Lubrication of Piston Rings. Bulletin of the marine engineering society of Japan, Vol. 28, No. 2, October 2000, p. 9-18.

INTERACTION BETWEEN A PISTON RING AND A DEFORMED CYLINDER LINER OF THE INTERNAL COMBUSTION ENGINE

© 2006 A.S. Stolyarov

The pressure distribution of piston rings against the liner wall is significant for their performance in the running engine. Hence, a program has been developed for numerical calculation of the pressure distribution and the gaps between a piston ring and a cylinder liner. The model takes into account: the shape of the cylinder liner and the piston ring, both the hydrodynamic and asperity interaction and the oil starvation.