

КРАТКОЕ СООБЩЕНИЕ

УДК 532.516, 532.582

**Вращательные колебания
твердого цилиндра и вязкой жидкости**

А.А. Гулидова¹, В.Л. Сенницкий²

¹Новосибирский государственный университет

²Институт гидродинамики им. М.А. Лаврентьева СО РАН,
Новосибирск

Найдено новое точное решение задачи для уравнений движения твердого тела и окружающей его вязкой жидкости.

ВВЕДЕНИЕ

Задачи о движении гидромеханических систем, состоящих из жидкости и твердого тела (или тел), могут быть причислены к относительно более простым, либо к относительно более сложным в зависимости от того, является ли движение тела (или тел) заданным, либо неизвестным, подлежащим определению.

В работах [1–3] представлены решения задач о течении вязкой жидкости вокруг бесконечно длинного кругового цилиндра, шара, вращающихся заданным образом.

В работе [4] дана постановка и получено решение задачи о движении бесконечно длинного кругового цилиндра и окружающей его вязкой жидкости, происходящем из состояния покоя ввиду того, что к каждой единичной части цилиндра относительно его оси приложен заданный не изменяющийся со временем момент внешних сил.

ПОСТАНОВКА ЗАДАЧИ

Настоящая работа посвящена изучению следующей задачи.

Имеется гидромеханическая система, состоящая из вязкой несжимаемой жидкости и абсолютно твердого тела — бесконечно длинного кругового цилиндра радиуса A , ось которого лежит на оси Z инерциальной прямоугольной системы координат X, Y, Z . Жидкость занимает область пространства O вне цилиндра:

$$A < R < \infty, \quad -\infty < Z < +\infty,$$

где $R = \sqrt{X^2 + Y^2}$. Гидромеханическая система подвергается колебательным воздействиям; к каждой единичной части цилиндра (части цилиндра, заключенной между перпендикулярными к оси Z плоскостями, отстоящими друг от друга на единичном расстоянии) относительно оси Z приложен заданный периодически с периодом T изменяющийся со временем t момент внешних сил

$$M_g = \text{Real} \sum_{n=1}^{\infty} M_n e^{2n\pi i \frac{t}{T}},$$

где M_n — постоянные. Вследствие этого цилиндр и жидкость движутся (совершают вынужденное движение). Цилиндр вращается вокруг оси Z . На бесконечности (от цилиндра) жидкость покоится; в области O течение жидкости является симметричным относительно оси Z , плоским (плоскости течения перпендикулярны к оси Z), не зависящим от начальных условий.^(*) Требуется установить, как движутся цилиндр и жидкость.

Пусть $\tau = t/T$, $x = X/A$, $y = Y/A$, $r = R/A$, θ — угол между векторами $\{1, 0, 0\}$ и $\{x, y, 0\}$, \mathbf{e}_θ — единичный вектор, направление которого совпадает с направлением возрастания θ , \mathbf{V} — скорость жидкости, $\mathbf{v} = T\mathbf{V}/A$, $v = \mathbf{v}\mathbf{e}_\theta$, ρ — плотность жидкости, P — давление в жидкости, $p = T^2 P/(\rho A^2)$, ν — кинематический коэффициент вязкости жидкости, $\text{Re} = A^2/(\nu T)$ — число Рейнольдса, I — момент инерции единичной части цилиндра относительно оси Z , Ω — угловая скорость вращения цилиндра вокруг оси Z , $\omega = \Omega T$, \hat{M} — наибольшее значение $|M_b|$, $\eta = I/(\hat{M}T^2)$, $\xi = \hat{M}T^2/(\rho A^4)$, $m_g = M_g/\hat{M}$, $M_{ж}$ — момент сил, действующий на единичную часть цилиндра относительно оси Z со стороны жидкости,

$$m_{ж} = \frac{M_{ж}}{\hat{M}} = \frac{2\pi}{\xi \text{Re}} \left(\frac{\partial v}{\partial r} - \frac{v}{r} \right) \Big|_{r=1}.$$

Уравнение движения цилиндра (единичной части цилиндра), уравнения Навье–Стокса и неразрывности и условия, которые должны выполняться при $r = 1$ и $r \rightarrow \infty$, имеют вид

$$\eta \frac{d\omega}{d\tau} = m_b + m_{ж}, \quad (1)$$

$$\frac{\partial \mathbf{v}}{\partial \tau} + (\mathbf{v} \cdot \nabla) \mathbf{v} = -\nabla p + \frac{1}{\text{Re}} \Delta \mathbf{v}, \quad (2)$$

$$\nabla \cdot \mathbf{v} = 0, \quad (3)$$

$$\mathbf{v} = \omega \mathbf{e}_\theta \quad \text{при } r = 1, \quad (4)$$

$$\mathbf{v} \rightarrow 0 \quad \text{при } r \rightarrow \infty. \quad (5)$$

РЕШЕНИЕ ЗАДАЧИ

Из (3), (4) следует, что

$$\mathbf{v} = v \mathbf{e}_\theta. \quad (6)$$

В соответствии с (2), (4)–(6),

$$\frac{\partial v}{\partial \tau} - \frac{1}{\text{Re}} \left(\frac{\partial^2 v}{\partial r^2} + \frac{1}{r} \frac{\partial v}{\partial r} - \frac{v}{r^2} \right) = 0, \quad (7)$$

^(*) Подход к изучению задач о движении гидромеханических систем, в которых присутствует вязкая жидкость, основанный на рассмотрении не зависящих от начальных условий течений вязкой жидкости, реализован, в частности, в работах [5, 6], где теоретически найдены эффекты среднего движения включения в колеблющейся жидкости, существование которых установлено экспериментально в [7, 8].

$$v = \omega \quad \text{при } r = 1, \quad (8)$$

$$v \rightarrow 0 \quad \text{при } r \rightarrow \infty, \quad (9)$$

$$\frac{\partial p}{\partial r} - \frac{v^2}{r} = 0. \quad (10)$$

Уравнение (7) имеет решение

$$v = \text{Real} \sum_{n=1}^{\infty} [a_n I_1(q_n r) + b_n K_1(q_n r)] e^{2n\pi i \tau}, \quad (11)$$

где a_n, b_n — постоянные, $q_n = (1+i)\sqrt{n\pi \text{Re}}$, $I_1(q_n r), K_1(q_n r)$ — модифицированные функции Бесселя.

Согласно (1), (6), (8)–(11),

$$\omega = -\frac{\xi \text{Re}}{2\pi} \text{Real} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{m_n K_1(q_n)}{Q_n} e^{2n\pi i \tau}, \quad (12)$$

$$\mathbf{v} = -\frac{\xi \text{Re}}{2\pi} \text{Real} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{m_n K_1(q_n r)}{Q_n} e^{2n\pi i \tau} \mathbf{e}_\theta, \quad (13)$$

$$p = -\int_r^{\infty} \frac{\mathbf{v}^2}{r} dr + p_\infty. \quad (14)$$

Здесь p_∞ — функция τ ,

$$Q_n = q_n K_1'(q_n) - \left(1 + \frac{\eta \xi q_n^2}{2\pi}\right) K_1(q_n)$$

($Q_n \neq 0$ при $0 < \text{Re} < \infty$, см. [9]).

Соотношениями (12)–(14) определяется точное решение задачи (1)–(5).

АСИМПТОТИЧЕСКИЕ ФОРМУЛЫ

Из (12), в частности, следует, что

а) при $\text{Re} \rightarrow 0$ и постоянных η, ξ

$$\omega \sim \frac{\xi \text{Re} m_{\text{в}}}{4\pi},$$

б) при $\text{Re} \rightarrow \infty$ и постоянных η, ξ

$$\omega \sim \frac{\xi}{4} \sqrt{\frac{\text{Re}}{\pi^3}} \text{Imag} \sum_{n=1}^{\infty} (1+i) \frac{m_n}{\sqrt{n}} e^{2n\pi i \tau}, \quad \text{если } \eta = 0,$$

$$\omega \sim \frac{1}{2\pi\eta} \text{Imag} \sum_{n=1}^{\infty} \frac{m_n}{n} e^{2n\pi i \tau}, \quad \text{если } \eta \neq 0.$$

ЗАКЛЮЧЕНИЕ

В рассмотренной задаче жидкость совершает вращательные колебания, является неоднородно колеблющейся [10]. Известно (см., например, [10] и упоминаемые там работы), что движение включений (твердых тел, газовых пузырей)

в колеблющейся жидкости способно носить весьма необычный характер, быть парадоксальным. Изучение движения включений в жидкости, совершающей вращательные колебания (такие, как те, что даются найденным решением или аналогичные им), ранее не производилось; его осуществление может привести к обнаружению новых гидромеханических эффектов, в том числе представляющих интерес в связи с проблемой управления гидромеханическими системами.

СПИСОК ЛИТЕРАТУРЫ

1. Слезкин Н.А. Динамика вязкой несжимаемой жидкости. — М.: ГИТТЛ, 1955. — 519 с.
2. Mallick D. D. Nonuniform rotation of an infinite circular cylinder in an infinite viscous liquid // ZAMM. — 1957. — Bd 37, No. 9/10.
3. Кочин Н.Е., Кибель И.А., Розе Н.В. Теоретическая гидромеханика. Ч. 2. — М.: ГИФ-МЛ, 1963. — 727 с.
4. Сенницкий В.Л. Нестационарное вращение цилиндра в вязкой жидкости // ПМТФ. — 1980. — № 3. — С. 66–69.
5. Сенницкий В.Л. О движении газового пузыря в вязкой вибрирующей жидкости // ПМТФ. — 1988. — № 6. — С. 107–113.
6. Сенницкий В.Л. О движении пульсирующего твердого тела в вязкой колеблющейся жидкости // ПМТФ. — 2001. — Т. 42, № 1. — С. 82–86.
7. Сенницкий В.Л. Преимущественно однонаправленное движение газового пузыря в вибрирующей жидкости // Докл. АН СССР. — 1991. — Т. 319, № 1. — С. 117–119.
8. Сенницкий В.Л. Преимущественно однонаправленное движение сжимаемого твердого тела в вибрирующей жидкости // ПМТФ. — 1993. — № 1. — С. 100–101.
9. Erdélyi A., Kermack W.O. Note on the equation $f(z)K'_n - g(z)K_n(z) = 0$ // Proc. Camb. Phil. Soc. — 1945. — Vol. 41, pt. 1.
10. Сенницкий В.Л. О движении включения в однородно и неоднородно колеблющейся жидкости // ПМТФ. — 2007. — Т. 48, № 1. — С. 79–85.

Статья поступила в редакцию 9 ноября 2007 г.