

РАЗМЫСЛОВИЧ И. Р.,  
РАПИНЧУК Л. К.,  
кандидаты технических наук

## О ПРЕДСТАВЛЕНИИ В ФУНКЦИЯХ БЕССЕЛЯ РЕШЕНИЯ УРАВНЕНИЯ СИНУСОВ ДЛЯ КАЧАЮЩИХСЯ ГРОХОТОВ

Качающийся грохот весьма широко применяется в качестве рабочего органа зерновых комбайнов, молотилок, зерноочистительных машин, картофелесуборочных машин. Материал на качающемся грохоте совершает под действием силы веса, трения и нормальной реакции сложное движение, состоящее из переносного движения грохота и относительного движения материала на грохоте. Характер этого движения определяется параметрами грохота: скоростью вращения приводного вала кривошипов, радиусом кривошипов, углом наклона грохота к горизонту и подвесок к вертикали. Материал находится на грохоте в относительном покое, пока выполняется условие равновесия:

$$Q_u \cos(\alpha - \beta) + mg \sin \alpha \mp F_{\text{тр}} = 0; \quad (1)$$

$$Q_u \sin(\alpha - \beta) - mg \cos \alpha + N = 0, \quad (2)$$

где  $Q_u$  — сила инерции;

$\alpha$  — угол наклона грохота к горизонту;

$\beta$  — угол наклона подвесок к вертикали;

$m$  — масса материала;

$N$  — нормальная реакция;

$F_{\text{тр}}$  — сила трения.

Определив из уравнения (2)  $N$  и учитывая, что

$$F_{\text{тр}} = fN \text{ и } f = \operatorname{tg} \mu,$$

где  $f$  — коэффициент трения и  $\mu$  — угол трения, получим после подстановки в уравнение (1)

$$\pm Q_u \cos[\mu \mp (\alpha - \beta)] - mg \sin(\mu \mp \alpha) = 0. \quad (3)$$

При синусоидальном законе движения грохота сила инерции

$$Q_u = -m \omega^2 r \cos \omega t, \quad (4)$$

где  $\omega$  — угловая скорость вращения вала кривошипов;

$r$  — радиус кривошипов.

Решив совместно уравнения (3) и (4), найдем

$$\cos \omega t = -\frac{g}{\omega^2 r} \frac{\sin(\mu \mp \alpha)}{\pm \cos[\mu \mp (\alpha - \beta)]}, \quad (5)$$

где  $\omega t$  — фазовый угол, при котором начинается скольжение. В формулах (1) — (5) знак минус соответствует прямому скольжению, знак плюс — обратному.

Обозначим угол начала скольжения через  $\varphi_k$ . Если скольжение начинается с фазы относительного покоя, назовем его свободным и обозначим

$$k_v = \frac{g}{\omega^2 r} \frac{\sin(\mu \mp \alpha)}{\pm \cos[\mu \mp (\alpha - \beta)]}. \quad (6)$$

Дифференциальное уравнение движения материала на качающемся грохоте имеет вид

$$m \frac{dU_x}{dt} = mg \sin \alpha \mp F_{\text{тр}}. \quad (7)$$

Здесь  $\frac{dU_x}{dt}$  — ускорение материала в абсолютном движении;

$mg \sin \alpha \mp F_{\text{тр}}$  — движущаяся сила (правило знаков то же, что и для равенств (1) — (6)).

Интегрируя уравнение (6) в пределах от начала прямого  $t_k$  и обратного  $t_q$  скольжений до конца прямого  $t_m$  и обратного  $t_e$  скольжений и учитывая, что в начале и в конце скольжения скорости материала и грохота равны, получим так называемые уравнения синусов:

$$\sin \varphi_m - \sin \varphi_k = -k_v (\varphi_m - \varphi_k); \quad (8)$$

$$\sin \varphi_e - \sin \varphi_q = q_v (2\pi + \varphi_e - \varphi_q). \quad (9)$$

Здесь  $\frac{\pi}{2} < \varphi_k < \frac{3}{2}\pi$  — угол начала прямого скольжения;

$\pi < \varphi_m < \frac{5}{2}\pi$  — угол конца прямого скольжения;

$\left. \begin{array}{l} \frac{3}{2}\pi < \varphi_q < 2\pi \\ 0 < \varphi_e < \frac{\pi}{2} \end{array} \right\}$  — угол начала обратного скольжения;

$0 < \varphi_e < \frac{3}{2}\pi$  — угол конца обратного скольжения.

Перепишем уравнение (8) в виде

$$\varphi_m = \varphi_k + \frac{\sin \varphi_k}{k_0} - \frac{\sin \varphi_m}{k_0}. \quad (10)$$

Введем обозначения:

$$\varphi_m = x; \quad -\frac{1}{k_0} = q;$$

$$\varphi_k + \frac{\sin \varphi_k}{k_0} = a.$$

Тогда

$$x = q \sin x + a. \quad (11)$$

Это уравнение Кеплера. Оно решается для любых  $x$  при условии, что

$$0 < q < 1.$$

В нашем же случае  $q = -\frac{1}{k_0}$ . Так как  $k_0$  всегда положителен и меньше 1, то  $q$  всегда отрицательно и по абсолютному значению больше 1.

Покажем, что и в нашем случае, когда  $\pi < x < \frac{5}{2}\pi$ , уравнение (3) имеет единственное решение.

Функция вида  $F = x - q \sin x - a$  имеет экстремумы при  $F'_x = 1 - q \cos x = 0$ , т. е. при  $\cos x = \frac{1}{q} = -k_0$ , или  $x = \pi - \text{Arc cos } k_0$  и  $x = \pi + \text{Arc cos } k_0$ .

При  $x = \pi + \text{Arc cos } k_0$  функция имеет максимум, ибо  $F''_x = -q \sin x < 0$ .

При  $x = \pi - \text{Arc cos } k_0$  функция имеет минимум,  $F''_x = q \sin x > 0$ .

В промежутке

$$\pi - \text{Arc cos } k_0 < x < \pi + \text{Arc cos } k_0 \quad (12)$$

функция монотонно возрастающая и, следовательно, имеет единственное значение  $x$ , при котором  $F = 0$ , т. е. имеется единственный корень уравнения (11). Определим этот корень. Увеличение  $a$  на  $2\pi$  влечет за собой явным образом увеличение  $x$  на  $2\pi$ .

Таким образом функция  $x$  будет периодической с периодом  $2\pi$ .

Функция  $\sin x$  — периодическая с тем же периодом, к тому же она нечетная, ее можно разложить в ряд по синусам дуг, кратным  $a$

$$\sin x = \sum_{n=1}^{\infty} b_n \sin na. \quad (13)$$

Коэффициенты  $b_n$  определим, как коэффициенты ряда Фурье

$$\begin{aligned} \frac{\pi}{2} b_n &= \int_0^{\pi} \sin x \sin n a d a = -\sin x \left. \frac{\cos na}{n} \right|_0^{\pi} + \\ &+ \frac{1}{n} \int_0^{\pi} \cos na \frac{d \sin x}{d a} d a. \end{aligned} \quad (14)$$

Внеинтегральный член обратится в нуль, так как при  $a = \pi$   $x = \pi$ , при  $a = 0$   $x = 0$ .

Заменяя в последнем интеграле переменную  $a$  переменной  $x$ , для которой промежуток значения будет тот же, и учитывая само уравнение Кеплера, получим

$$\begin{aligned} \frac{\pi}{2} b_n &= \frac{1}{n} \int_0^{\pi} \cos na \cos x dx = \\ &= \frac{1}{n} \int_0^{\pi} \cos (nx - nq \sin x) \cos x dx = \\ &= \frac{1}{2n} \left[ \int_0^{\pi} \cos (n+1)x - nq \sin x dx + \right. \\ &\left. + \int_0^{\pi} \cos (n-1)x - nq \sin x dx \right]. \end{aligned} \quad (15)$$

Согласно известной интегральной формуле

$$\frac{1}{\pi} \int_0^{\pi} \cos (mx - \varepsilon \sin x) dx = I_m(\varepsilon), \quad (16)$$

где  $I_m(\varepsilon)$  — функция Бесселя 1-го рода  $m$ -го порядка аргумента  $\varepsilon$ .

Таким образом,

$$b_n = \frac{1}{n} [I_{n+1}(nq) + I_{n-1}(nq)]. \quad (17)$$

Но для функций Бесселя известно соотношение

$$\frac{\varepsilon}{2m} [I_{m+1}(\varepsilon) + I_{m-1}(\varepsilon)] = I_m(\varepsilon). \quad (18)$$

Тогда

$$b_n = \frac{2}{nq} I_n(nq). \quad (19)$$

Таким образом,

$$x = a + 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} I_n(nq) \sin na. \quad (20)$$

В нашем случае

$$\begin{aligned} \varphi_m = \varphi_k + \frac{\sin \varphi_{k_0}}{k_0} + \\ + 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{1}{n} I_n \left( -\frac{n}{k_0} \right) \sin \left( \varphi_k + \frac{\sin \varphi_k}{k_0} \right) n. \end{aligned} \quad (21)$$

Кроме того, не трудно заметить из самого вывода интегрального выражения функции Бесселя, что

$$I_n \left( -\frac{n}{k_0} \right) = I_{-n} \left( \frac{n}{k_0} \right) \quad (22)$$

или

$$I_n \left( -\frac{n}{k_0} \right) = (-1)^n I_n \left( \frac{n}{k_0} \right). \quad (23)$$

Тогда

$$\begin{aligned} \varphi_m = \varphi_k + \frac{\sin \varphi_k}{k_0} + \\ + 2 \sum_{n=1}^{\infty} \frac{(-1)^n}{n} I_n \left( \frac{n}{k_0} \right) \sin n \left( \varphi_k + \frac{\sin \varphi_k}{k_0} \right). \end{aligned} \quad (24)$$

#### ЛИТЕРАТУРА

1. Берг Б. А. Движение материальной точки по колеблющейся наклонной плоскости с трением. Теория, конструкция и производство сельскохозяйственных машин, т. 1. М.—Л., Сельхозгиз, 1935.

2. Кузнецов Д. С. Специальные функции. М., «Высшая школа», 1962.

3. Левенсон Л. Б. Машины для обогащения. Труды института МЕХАНОБР, вып. 1-й, Л., 1924.

4. Олевский В. А. Кинематика прохотов. Металлургиздат, 1941.