

УДК: 531.8

Зиялиев К.Ж., Такырбашев А.Б., Чинбаев О.К.

ИГУ им. К.Тыныстанова

УРАВНЕНИЕ ДВИЖЕНИЯ МЕХАНИЗМА ПРИВОДИМОГО ОТ АСИНХРОННОГО ЭЛЕКТРИЧЕСКОГО ДВИГАТЕЛЯ

В данной работе составлено уравнение движения в энергетической форме с использованием формулы Клосса, в котором механизм приводится в движение асинхронным двигателем.

Ключевые слова: механизм, уравнение движения, момент инерции, момент сил, динамика.

Берилген иште асинхрондук кыймылдаткыч менен кыймылга келищчи механизмге Клосстун формуласын колдонуу менен энергетикалык формада кыймыл төмөмөсү тиңцилгөн.

Негизги сөздөр: механизм, кыймыл төмөмөсү, инерция моменти, киңтүшүү моменти, динамика.

In this paper, the equation of motion in the energy form is compiled using the Kloss formula, in which the mechanism is driven by an induction motor.

Key words: mechanism, equation of motion, moment of inertia, moment of forces, dynamics.

Благодаря своим уникальным свойствам механизмы с особыми положениями все большее применение находят в качестве исполнительных механизмов в различных устройствах и машинах. На рис. 1 представлена схема пятизвенного механизма ударной машины. Удар в этой машине наносится массивным ползуном, совершающим возвратно-поступательное движение. Благодаря этому, в пятизвенных механизмах с особыми положениями по сравнению с четырехзвенными механизмами, в которых удар совершается качающимся коромыслом, значительно уменьшается вибрация машины в поперечном направлении.

При исследовании динамики таких машин необходимо учесть следующие факторы: 1) момент инерции механизма, приведенный к кривошипу (ведущему звену), является переменной величиной, зависящей от угла поворота звена приведения; 2) приведенный момент сил тяжестей подвижных звеньев также является переменным и по величине сравним с другими моментами, приложенными к звене приведения.

Рассмотрим тот случай, когда данный механизм приводится в движение асинхронным электродвигателем. При этом имеем одномассовую систему, момент инерции которой является функцией от угловой координаты (положения) звена приведения и нагруженную приведенным моментом, зависящим от скорости (крутящий момент ротора двигателя), и моментом, зависящим от положения механизма (приведенный момент сил тяжестей подвижных звеньев).

Для определения закона движения данного механизма можно применить уравнение Лагранжа второго рода или уравнение движения в энергетической форме. Выберем второй вариант и составим уравнение движения для небольшого интервала углового перемещения $\Delta\varphi$ звена приведения:

$$\frac{\sum_i^{np} \omega_i^2}{2} - \frac{\sum_0^{np} \omega_0^2}{2} = \sum A_{0i}, \quad (1)$$

где ω_0 – значение угловой скорости звена приведения в начале углового

интервала, т.е при φ_0 , ω_i – значение угловой скорости звена приведения при

$\varphi_i = \varphi_0 + \Delta\varphi$, J_{Σ}^{np} – приведенный момент инерции машины в начальном положении, $J_{\Sigma i}^{np}$ – приведенный момент инерции машины в i -м положении, $\sum A_{0i}$ – сумма работ приведенных моментов, зависящих от скорости и положения звена приведения в промежутке 0 - i .

Наметив ряд положений звена приведения 0, i , k , ..., отсчет угла φ будем вести от нулевого положения $\varphi_0 = 0$ (рис. 1).

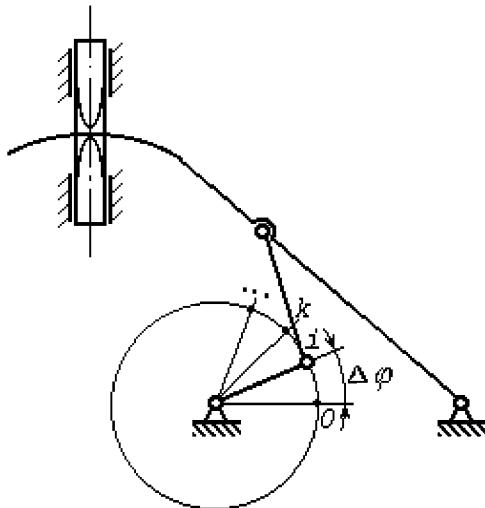


Рис. 1.

Сумма работ всех сил $\sum A_{0i}$ в интервале $\Delta\varphi$ определяется:

$$\sum A_{0i} = A_{\omega 0i} + A_{\varphi 0i},$$

где $A_{\omega 0i}$ – работа приведенного момента M_{ω}^{np} сил, зависящих от скорости звена приведения;

$A_{\varphi 0i}$ – работа приведенного момента M_{φ}^{np} сил, зависящих от положения звена приведения.

С учетом этого уравнение движения в энергетической форме (1) для интервала 0-I запишем в следующем виде:

$$\frac{J_{\Sigma i}^{np} \omega_i^2}{2} - \frac{J_{\Sigma 0}^{np} \omega_0^2}{2} = A_{\omega 0i} + A_{\varphi 0i}.$$

Моменты сил и их работы считаются положительными, если их направления совпадают с направлением движения звена приведения, в противном случае они считаются отрицательными. В рассматриваемом примере звено приведения, т.е. кривошип, вращается по часовой стрелке.

Считаем, что в пределах небольшого интервала 0- i моменты M_{ω}^{np} и M_{φ}^{np} при увеличении угла φ изменяются линейно и в конце интервала получат некоторые значения $M_{\omega i}^{np}$ и $M_{\varphi i}^{np}$, поэтому в уравнении (1) приближенно можно принять соответственно:

$$A_{\omega 0i} = \frac{M_{\omega 0}^{np} + M_{\omega i}^{np}}{2} \Delta\varphi \quad \text{и} \quad A_{\varphi 0i} = \frac{M_{\varphi 0}^{np} + M_{\varphi i}^{np}}{2} \Delta\varphi.$$

С учетом этого, формулу (4.8) преобразуем в следующий вид:

$$\frac{J_{\Sigma i}^{np} \omega_i^2}{2} - \frac{J_{\Sigma 0}^{np} \omega_0^2}{2} = \frac{M_{\omega 0}^{np} + M_{\omega i}^{np}}{2} \Delta\varphi + A_{\varphi 0i}.$$

В этой формуле $J_{\Sigma 0}^{np}$, $J_{\Sigma i}^{np}$, $M_{\omega 0}^{np}$, $A_{\varphi 0i}$ становятся известными, если будут заданы начальные условия, т.е. значения φ_0 , ω_0 , и $\Delta\varphi$. Задача сводится к определению скорости звена приведения ω_i и приведенного момента $M_{\omega i}^{np}$, зависящего от этой скорости по известной зависимости Клосса (для асинхронных двигателей).

Отсюда

$$\frac{J_{\Sigma i}^{np} \omega_i^2}{\Delta\varphi} + \left[\frac{2A_{\varphi 0i}}{\Delta\varphi} - \frac{J_{\Sigma 0}^{np} \omega_0^2}{\Delta\varphi} - M_{\partial 0}^{np} \right] = M_{\partial i}^{np}. \quad (2)$$

Обозначив сумму, содержащуюся в скобках, буквой В:

$$\left[\frac{2A_{\varphi 0i}}{\Delta\varphi} - \frac{J_{\Sigma 0}^{np} \omega_0^2}{\Delta\varphi} - M_{\partial 0}^{np} \right] = B_{0i}. \quad (3)$$

Тогда уравнение (2) приобретает следующий расчетный вид:

$$\frac{J_{\Sigma i}^{np} \omega_i^2}{\Delta\varphi} + B_{0i} = M_{\partial i}^{np}. \quad (4)$$

Ошибка от сделанного приближения будет тем меньше, чем меньше выбранный интервал $\Delta\varphi$. Величину $J_{\Sigma i}^{np}$ для i -го положения можно определить по углу $\varphi_i = \varphi_0 + \Delta\varphi$ из зависимости $M_{\varphi}^{np} = M_{\varphi}(\varphi)$ (рис. 3).

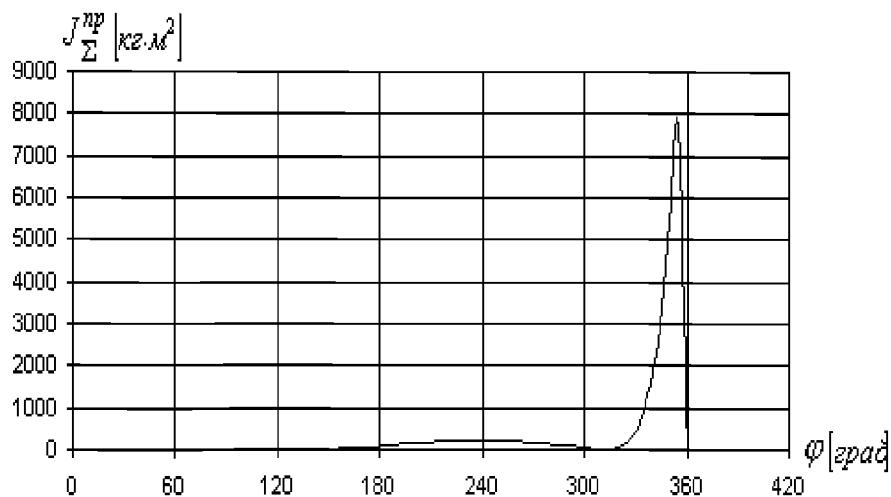


Рис. 2. График приведенного момента инерции $J_{\Sigma i}^{np}$, зависящего от угла поворота φ .

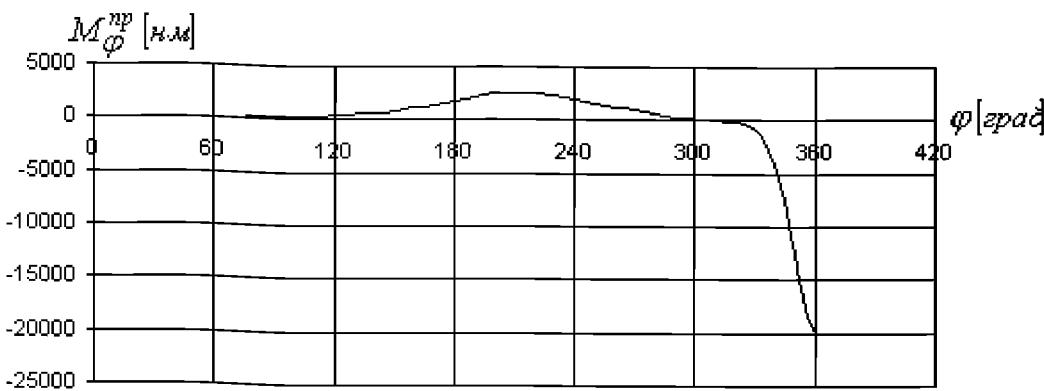


Рис. 3. График приведенного момента M_{φ}^{np} , зависящего от угла поворота φ звена приведения.

График функции $M_{\omega}^{np} = M_{\omega}(\omega)$ приведен на рис. 4.

В каждом новом положении угловая скорость ω начального звена и приведенный момент M_{ω}^{np} приобретает новые значения, какие – пока неизвестно кроме M_{φ}^{np} .

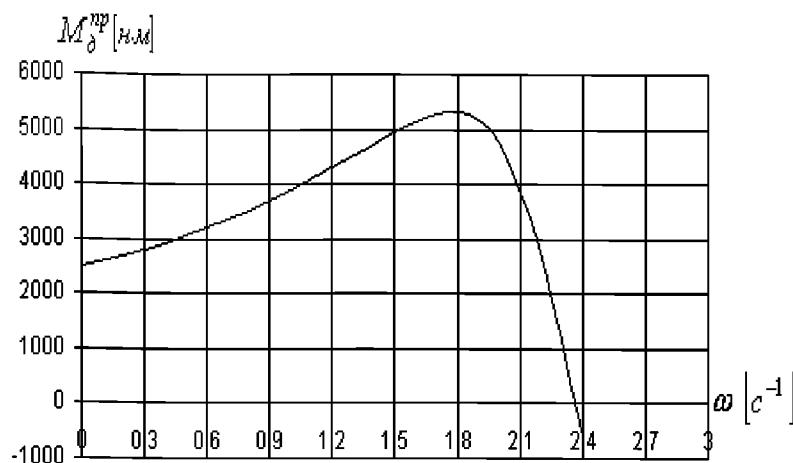


Рис. 4. График зависимости приведенного момента от скорости звена приведения.

Необходимо отметить, что в уравнении (3) нужно учитывать знак величины A_{c0i} .

Следовательно, в уравнении (4) неизвестными будут только величины ω_i и $M_{\omega i}^{np}$. При этом $M_{\omega i}^{np}$ строго связан с ω_i зависимостью $M_{\omega}(\omega)$. Если характеристика $M_{\omega} = f(\omega)$ представлена в виде формулы, то уравнение можно решить аналитическим путем.

Приведенные данные позволяют рассчитать параметры механической характеристики асинхронного двигателя, т.е. по формуле Класса описать зависимость

крутящего момента M_δ на роторе двигателя от его угловой скорости ω_{pom} :

$$M_\delta = \frac{2M_\kappa S_\kappa \left(1 - \frac{\omega_{pom}}{\omega_c}\right)}{S_\kappa^2 + \left(1 - \frac{\omega_{pom}}{\omega_c}\right)^2}; \quad S_\kappa = \left(1 - \frac{\omega_\kappa}{\omega_c}\right);$$

где M_δ , M_κ - моменты двигателя, соответственно текущий и критический;
 S_κ - критическое скольжение двигателя;

ω_{pom} , ω_c - угловая скорость ротора, соответственно текущая и холостого хода.

Если движущий момент M_δ передается к звену приведения через редуктор, то приведенный движущий момент M_δ^{np} пишется следующим образом:

$$M_\delta^{np} = \frac{2M_\kappa S_\kappa U_{ped} \left(1 - \frac{\omega}{\left(\omega_c/U_{ped}\right)}\right)}{S_\kappa^2 + \left(1 - \frac{\omega_{pom}}{\left(\omega_c/U_{ped}\right)}\right)^2}; \quad (5)$$

где U_{ped} - передаточное отношение редуктора.

Теперь, используя уравнение (5) перепишем уравнение (4) так:

$$\frac{J_{\Sigma_i}^{np} \omega_i^2}{\Delta\varphi} + B_{0i} = \frac{2M_\kappa S_\kappa U_{ped} \left(1 - \frac{\omega}{\left(\omega_c/U_{ped}\right)}\right)}{S_\kappa^2 + \left(1 - \frac{\omega_{pom}}{\left(\omega_c/U_{ped}\right)}\right)^2}; \quad (6)$$

Полученное уравнение (6) пригодно для расчета уравнения движения механизма в одномассовой системе.

Литература:

1. Артоболевский И.И. Теория механизмов и машин. -М.: Наука, 1988.- 638 с.
2. Зиялиев К.Ж. Кинематический и динамический анализ шарнирно-четырехзвенных механизмов переменной структуры с созданием машин высокой мощности. -Бишкек: Илим, 2005. -195 с.