

ӘОЖ 621.1

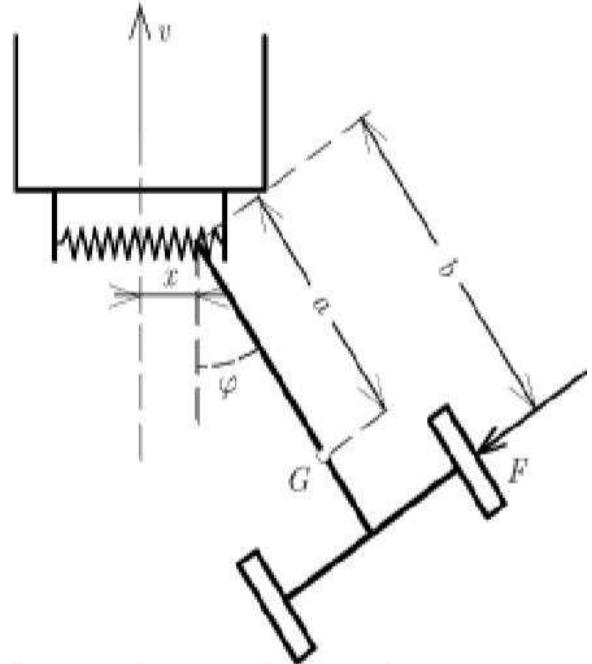
ТІРКЕМЕ ҚОЗҒАЛЫСЫНЫң ОРНЫҚТЫЛЫҒЫ

Б.Әсемжар, К.Жаркенов, А.Жандеш

asemzhar@mail.ru

Л.Н. Гумилев атындағы Еуразия ұлттық университеті
Ғылыми жетекшісі – тех.ф.к., доцент Б.Бостанов

Мәселенің қойылымы. Массасы *t* болатын біросынің тіркеменің сыйбасы 1-суретте көлтірілген. Тіркеменің масса центрі арқылы өтетін вертикаль оське қатысты инерцияның полярлық моментін J , тартқыштың тұрақты жылдамдығын v және серіппе қатаңдығын c деп белгілейміз. Тіркеме доңғалақтыры буйірлік сырғанамайды деп есептейміз. Оның қозғалыс тендеуін құрастырып, қозғалысының орнықтылық шарттарын анықтау қажет.



1-сурет

Материалдар және нәтижелерді талқылау. Тіркеме қозғалысының дифференциалдық теңдеуін құрамыз [1].

Ол үшін жазықтыққа перпендикуляр тіркеменің G масса центрі арқылы өтетін вертикальды оське қатысты моменттер теңдеуін жазамыз, сонда шығытыны

$$-J\ddot{\varphi} = -cax \cos \varphi + F(b - a)$$

Сонымен қатар серіппенің орын ауыстыруына параллель бағыттағы масса центрінің қозғалыс теңдеуін жазамыз:

$$m \frac{d^2}{dt^2} (x + a \sin \varphi) = -cx - F \cos \varphi$$

Вертикаль φ айналу бұрышын шамалы деп есептейтін болсақ, қозғалыс теңдеулері

$$\begin{aligned} -J\ddot{\varphi} &= -cax + F(b - a) \\ m\ddot{x} + ma\dot{\varphi} &= -cx - F \end{aligned}$$

түрінде өрнектеледі. Осы теңдеулер жүйесінен математикалық түрлендірулер арқылы F шамасын шығарып алып

$$m(b - a)\ddot{x} + cbx + [ma(b - a) - J]\ddot{\varphi} = 0 \quad (1)$$

теңдеуін шығарамыз.

Тіркеме доңғалақтар осі бағытында бүйірлей қозгала алмайды, сондықтан оған қойылатын голономды емес байланыс шарты

$$\dot{x} \cos \varphi + b\dot{\varphi} + v \sin \varphi = 0$$

өрнегімен сипатталады.

Қарастырылып отырған жағдайда φ бұрышы шамалы, сол себебті теңдеу

$$\dot{x} + b\dot{\varphi} + \nu\varphi = 0 \quad (2)$$

түрінде жазылады.

Орнықтылық шартын анықтау үшін, (1)және (2) дифференциалды теңдеулер жүйесі үшін сипаттамалық теңдеуді қарастырып,

$$\begin{aligned} & \left| \begin{array}{cc} m(b-a)\lambda^2 + cb & [ma(b-a) - J]\lambda^2 \\ \lambda & b\lambda + \nu \end{array} \right| = \\ & = (m(b-a)\lambda^2 + cb)(b\lambda + \nu) - [ma(b-a) - J]\lambda^3 = \\ & = mb(b-a)\lambda^3 + m(b-a)\lambda^2\nu + cb^2\nu + cb\nu - ma(b-a)\lambda^3 + J\lambda^3 = \\ & = m(b-a)\lambda^2\nu + cb^2\nu + cb\nu + ma(b-a)^2\lambda^3 + J\lambda^3 = \\ & = [m(b-a)^2 + J]\lambda^3 + m(b-a)\nu\lambda^2 + cb^2\lambda + cb\nu = 0 \end{aligned}$$

кубтық полином аламыз.

Асимптотикалық орнықтылық [2-3] үшін барлық коэффициенттер он болуы керек, яғни

$$b > a, \nu > 0. \quad (3)$$

Сонымен қатар, осы шарттан басқа, кубтық полиномға арналған Гурвиц шарты орындалуы қажет, яғни

$$\Delta_2 = \begin{vmatrix} a_1 & a_3 \\ a_0 & a_2 \end{vmatrix} = \begin{vmatrix} m(b-a)\nu & cb\nu \\ m(b-a)^2 + J & cb^2 \end{vmatrix}$$

$$\begin{aligned} \Delta_2 &= a_1a_2 - a_0a_3 = mcb^2\nu(b-a) - cb\nu(m(b-a)^2 + J) = \\ &= cb\nu[m(b-a)(b-b+a) - J] = \\ &= cb\nu[ma(b-a) - J] > 0. \end{aligned}$$

Осыдан қосымша шартты шығарып аламыз:

$$J < ma(b-a) \quad (4)$$

Кортынды. Сонымен, (3) және (4) теңсіздіктерімен өрнектелетін нәтижелерді шығарып аламыз. Сонда $b > a, \nu > 0$.

Демек $b > a, \nu > 0$ және $J < ma(b-a)$ шарттары орындалған жағдайда тіркеме қозғалысы асимптоталық орнықты болады.

Бұл шарттардың механикалық мағынасы: статикалық орнықтылық шарты орындалуы тиіс ($\nu > 0$), тіркеменің масса центрі тіркелетін жерге жақын орналасуы керек, яғни центр тіркелетін жермен осытін арасында жатуы кажет ($b > a$) және (4) шарт бойынша тіркеменің инерция радиусы өте үлкен болмауы тиіс.

Қолданылған әдебиет тізімі

1. Жолдасбеков Ә. Теориялық механика/Ә. Жолдасбеков, М. Сағитов. – 2002
2. Вильданова Ф.Х. Ляпунов көрсеткіштері теориясына кіріспе: оқу-әдістемелік құралы. – Шәкәрім атындағы Семей мемлекеттік университеті. – Семей, 2001, -48 б.
3. Меркин Д.Р. Введение в теорию устойчивости движения. 4-е изд. – М.: Лань, 2003. – 304 с.