УДК 531.8:621.926.9

РАСПРАЦОЎКА АЛГАРЫТМУ АНАЛІТЫЧНАГА МЕТАДУ КІНЕМАТЫЧНАГА АНАЛІЗУ ЧАТЫРОХЗВЕННАГА МЕХАНІЗМА ЛАНЦУЖНАГА АГРЭГАТА

У. А. Патапаў¹, С. І. Русан², Л. А. Сівачэнка³, С. У. Болатаў⁴

¹ Старшы выкладчык кафедры тэхнічнага забеспячэння сельскагаспадарчай вытворчасці і аграноміі Баранавіцкага дзяржаўнага ўніверсітэта, г. Баранавічы, Рэспубліка Беларусь, e-mail: vladimir-potapov-1990@mail.ru ² К. т. н., дацэнт, Баранавіцкага дзяржаўнага ўніверсітэта г. Баранавічы, Рэспубліка Беларусь, e-mail: rusan33@mail.ru ³ Д. т. н., прафесар, прафесар кафедры транспартныя і тэхналагічныя машыны Беларуска-Расійскага ўніверсітэта, г. Магілёў, Рэспубліка Беларусь, e-mail: 228011@mail.ru ⁴ К. т. н., дацэнт, дэкан электратэхнічнага факультэта Беларуска-Расійскага ўніверсітэта, г. Магілёў, Рэспубліка Беларусь, e-mail: s.v.bolotov@mail.ru

Рэферат

У артыкуле распрацаваны алгарытм аналітычнага метаду кінематычнага аналізу чатырохзвеннага механізма, які дазваляе з высокай дакладнасцю вызначыць значэнні скорасці і паскарэння яго звенняў у любы момант часу. Чатырохзвеннікі знаходзяць шырокае распаўсюджанне як самастойныя механізмы, так і ў складзе механічных сістэм. Даследуемы тут варыянт механізма плануецца выкарыстаць у якасці прываднога ў ланцужных агрэгатах.

Ключавыя словы: чатырохзвенны механізм, аналітычны метад, кінематычны аналіз, скорасць, паскарэнне, ланцужны агрэгат.

DEVELOPMENT OF AN ALGORITHM FOR THE ANALYTICAL METHOD FOR THE KINEMATIC ANALYSIS OF A FOUR-LINK MECHANISM OF A CHAIN UNIT

V. A. Potapov, S. I. Rusan, L. A. Sivachenko, S. V. Bolotov

Abstract

The algorithm of the analytical method for the kinematic analysis of a four-link mechanism is developed in the article, which makes it possible to determine with high accuracy the values of the speed and acceleration of its links at any time. Four-links mechanisms are widely used both as independent mechanisms and as part of mechanical systems. The variant of the mechanism studied here is planned to be used as a drive in chain units.

Keywords: four-link mechanism, analytical method, kinematic analysis, speed, acceleration, chain unit.

Уступ

Чатырохзвенныя механізмы, інакш – чатырохзвеннікі, шырока выкарыстоўваюцца ў разнастайных аб'ектах тэхнікі. Таму з'яўляюцца прадметам вывучэння ў падручніках і дапаможніках па тэорыі механізмаў і машын [1-10]. Рух іх звенняў пераважна даследуецца распрацаванымі ў мінулым графічнымі метадамі, недахоп якіх агульнавядомы. У наш час імклівага прагрэсу вылічальнай тэхнікі адкрываецца магчымасць пераходу да больш дакладных аналітычных метадаў вывучэння руху механізмаў, у тым ліку і чатырохзвеннікаў. У прыведзеным тут матэрыяле выкладзена спроба распрацаваць сродкамі тэарэтычнай механікі, аналітычнай геаметрыі і дыферэнцыяльнага вылічэння адпаведны алгарытм. Дадзенае даследаванне ў пэўнай ступені накіравана на рашэнне прыкладной задачы, а менавіта – распрацоўцы алгарытму ланцужнага кінематычнага аналізу чатырохзвеннага механізма што выкарыстоўваецца Ĭ тэхналогіі здрабнення агрэгата. дыскрэтных матэрыялаў.

Функцыяванне прываднога механізма ў ланцужным агрэгаце

Апісаны ніжэй чатырохзвеннік з'яўляецца прывадным механізмам у ланцужным агрэгаце. Яго схема і рабочыя элементы прадстаўлены на рысунку 1.

На падставе раней праведзеных даследаванняў якасці перапрацоўкі мелу было ўстаноўлена, што з павелічэннем даўжыні крывашыпа *r* і яго вуглавой скорасці ω_κ (вар'ірумыя параметры) павялічваецца значэнне ступені драбнення і спажыванай магутнасці [11]. Для вывучэння руху была праведзена хуткасная відэаздымка прываднога механізма і рабочых элементаў ланцужнага агрэгата, якая дазволіла візуальна ацаніць формы ненагружаных рабочых элементаў у залежнасці ад вар'іраваных параметраў у крайніх становішчах маятнікавых рычагоў. На рысунку 2 паказаны вынікі хуткаснай відэаздымкі выходных звенняў – каромысла і рабочыя элементы (ланцужныя палотны, штанга, гнуткія сценкі і здымныя планкі) – пры розных значэннях *r* і ω_к.



1 – крывашып; 2 – шатун; 3 – два каромыслы (на рысунку сумяшчаюцца, інакш маятнікавыя рычагі); 4 – гнуткія сценкі; 5 – ланцужныя палотны; 6 – здымныя планкі; 7 – штанга; *г* – даўжыня крывашыпа;

 ω_{κ} – вуглавая скорасць крывашыпа

Рысунак 1 – Прывадны механізм і рабочыя элементы ланцужнага агрэгата



Рысунак 2 – Вынікі хуткаснай відэаздымкі пры розных значэннях даўжыні крывашыпа *r* і яго вуглавой скорасці ω_κ (першы рад: *r* = 30 мм, ω_κ = 31,4 рад / с; другі рад: *r* = 30 мм, ω_κ = 62,8 рад / с; трэці рад: *r* = 75 мм, ω_κ = 31,4 рад / с; чацвёрты рад: *r* = 75 мм, ω_κ = 62,8 рад / с)

Як бачым, змена ўваходных геаметрычных і кінематычных параметраў прываднога механізма значна ўплывае на характар руху рабочых элементаў, а ў канчатковым выніку і на выходныя тэхналагічныя і энергетычныя параметры ланцужнага агрэгата [11]. Атрыманы ніжей алгарытм аналітычнага метаду кінематычнага аналізу прываднога механізма дазволіць дакладна вызначыць абсалютныя і адносныя значэнні скорасці і паскарэння выходных звенняў і адпаведна ацаніць уплыў зададзеных геаметрычных і кінематычных параметраў на іх значэнне.

Распрацоўка алгарытму аналітычнага метаду кінематычнага аналізу чатырохзвеннага механізма

Пры распрацоўцы алгарытму прымем наступную схему прываднога механізма (рысунак 3).



Рысунак 3 – Схема чатырохзвенніка O1ABO2; ілюстрацыя да вызначэння вуглоў (5)

Ён прадстаўлены ў выглядзе чатырохзвенніка, які складаецца з рухомых звенняў – крывашыпа О1А, шатуна АВ, маятнікавага рычага O2B, і нерухомага – O1O2. Нерухомае звяно ў тэорыі механізмаў і машын называюць стойкай, а маятнікавы рычаг - каромыслам. Абазначым даўжыні звенняў О1А, АВ, О2В, О1О2 адпаведна літарамі r, l, h i b. Пачатак каардынат сумяшчаем з воссю вярчення крывашыпа О1. Каардынатную вось О1х накіроўваем управа па датычнай да траекторыі шарніра *B*, а вось *O*1*у* – уверх перпендыкулярна да *O*1*х*. Становішча крывашыпа ў адвольны момант часу *t* будзем вызначаць вуглом ϕ_{κ} , які адлічваецца ад восі О1у па стрэлцы гадзінніка, а яго вугал павароту адносна стойкі O1O2 абазначым праз ϕ . Пачатковае становішча механізма (пры $\phi_{\kappa} = 0$) на рысунку 3 паказана пункцірам О1А0В0О2. Вуглавое перамяшчэнне каромысла адносна яго пачатковага становішча абазначым літарай Ф. Далей будзем лічыць, што крывашып верціцца з пастаяннай вуглавой скорасцю ω_{κ} . У даследаванні неабходна пры зададзеных геаметрычных параметрах механізма і Шк вызначыць кінематычныя характарыстыкі руху яго звенняў. Для гэтага спачатку знойдзем ураўненні іх руху, гэта значыць вуглы павароту і каарданаты цэнтра мас шатуна як функцыі часу t. Ураўненне руху крывашыпа са становішча О1А0 прадставім формулай

$$\varphi_{\kappa} = \varphi_0 + \varphi$$

дзе $\varphi = \omega_{\kappa}(t - t_0)$, $t_0 = \varphi_0 / \omega_{\kappa}$. Каардынаты шарніра A у адвольны момант часу вызначаюцца па формулах:

$$x_A = r \sin \varphi_{\kappa}; y_A = r \cos \varphi_{\kappa}$$

Шатун будзем лічыць аднародным стрыжнем пастаяннага сячэння. Яго цэнтр мас знаходзіцца пасярэдзіне даўжыні / у пунце С. Шатун выконвае плоскапаралельны рух, які апісваецца трыма ўраўненнямі: каардынатамі x_c , y_c пункта C і вуглом павароту γ адносна нерухомай восі 01х. На рысунку 3 лінія AD паралельна да восі 01х. Як відаць, вугал $\gamma = \alpha_1 - \alpha$. Знаходзім вуглы α і α_1 . У трохвугольніку ABO₂ невядома старана $a = AO_2$. Вызначаем яе па тэарэме косінусаў з трохвугольніка AO_1O_2 : $a^2 = r^2 + b^2 - 2rb\cos\varphi$, дзе $\varphi = \varphi_{\kappa} - \varphi_0$. Паводле той жа тэарэмы ў трохвугольніку ABO_2 $h^2 = a^2 + l^2 - 2al\cos\alpha$, адкуль $\cos\alpha = (a^2 + l^2 - h^2) / 2al = f_1$ і $\alpha = \arccos f_1$. У прамавогольным трохвугольніку $AA'O_2$ $tg \alpha_1 = A'O_2 / AA' = \Delta y / \Delta x = f_2$, дзе $\Delta x = x_{O_2} - x_A$, $\Delta y = y_{O_2} - y_A$ (x_{O_2}, y_{O_2} - каардынаты восі O_2). Адсюль $\alpha_1 = \arctan tg f_2$.

Такім чынам.

$$\gamma = \operatorname{arctg} f_2 - \operatorname{arccos} f_1. \tag{1}$$

Як відаць з рысунка 3,

$$x_{\rm C} = x_{\rm A} + I(\cos\gamma) / 2; \ y_{\rm C} = y_{\rm A} + I(\sin\gamma) / 2.$$
 (2)

Сістэма ўраўненняў (1), (2) апісвае плоскапаралельны рух шатуна.

Становішча пунка *B* у адвольны момант часу *t* можна вызначыць графічна шляхам засечак дугамі *S*₁, *S*₂ радыусаў *I* і *h* з цэнтраў *A* і *O*₂. Для аналітычнага вызначэння яго каардынат запішам сістэму ураўненняў дзвюх адпаведных дугам *S*₁, *S*₂ акружнасцей у параметрычнай форме:

$$x_B = x_A + I\cos\gamma; \ y_B = y_A + I\sin\gamma; \tag{3}$$

$$x_B = x_{O_2} + h \sin \psi; \ y_B = y_{O_2} - h \cos \psi. \quad (4)$$

3 сістэмы (3), (4) выключаем x_B , y_B ; атрымліваем: $x_A + I \cos \gamma = x_{O_2} + h \sin \psi$; $y_A + I \sin \gamma = y_{O_2} - h \cos \psi$. Адсюль:

$$\sin \psi = (I \cos \gamma - \Delta x) / h = f_3; \cos \psi = (\Delta y - I \sin \gamma) / h = f_4$$

$$\psi = \arcsin f_3; \psi = \arccos f_4.$$
 (5)

Кожная з формул (5) апісывае вярчальны рух маятнікавага рычага O_2B . Для кантролю разлікаў выкарыстоўваецца вядомая з трыганаметрыі залежнасць: $\sin^2 \psi + \cos^2 \psi = 1$.

Каб павысіць пэўнасць даследавання руху выходнага звяна *O*₂*B* з рабочым органам (на рысунку ён не паказаны), пажадана на стадыі распроцоўкі алгарытма ўраўненні (5) прадубліраваць у іншым варыянце. Разгледзім вуглы пры цэнтры *O*₂ на рысунку 4.



Рысунак 4 – Ілюстрацыя да вываду формулы (6) і кінематычныя характарыстыкі руху звенняў

Відавочна, вугал $\psi = \psi_1 + \psi_2 - \psi_0$. Знойдзем складаемыя ψ_1, ψ_2, ψ_0 . Праводзім адрэзак AA'', перпендыкулярны да лініі O_1O_2 . У трохвугольніку $AA''O_2$ $tg \psi_1 = AA'' / A''O_2$, дзе $AA'' = r \sin \varphi$, $A''O_2 = b - r \cos \varphi$. Тады $tg \psi_1 = (r \sin \varphi) / (b - r \cos \varphi) = f_5$. 3 трохвугольніка AO_2B вызначаем: $I^2 = a^2 + h^2 - 2ah \cos \psi_2$, адкуль $\cos \psi_2 = (a^2 + h^2 - I^2) / 2ah = f_6$. Пастаянны вугал ψ_0 у трохвугольніку $O_1O_2B_0$ знаходзім па формуле $\psi_0 = arctg (x_{O_2} / h)$.

Ураўненне руху каромысла прымае від:

$$\psi = \arctan f_5 + \arccos f_6 - \arctan (x_{O_2} / h). \qquad (6)$$

Знойдзем вуглавую скорасць ω_{AB} шатуна AB. Ураўненню вярчальнай часткі яго руху (1) адпавядае дзвюхкампанентная формула вуглавой скорасці

$$\omega_{AB} = \omega_{AB1} - \omega_{AB2} \tag{7}$$

Тут, паводле формулы (1),

$$\omega_{AB1} = \frac{d(\operatorname{arctg} f_2)}{dt} = \frac{d(\operatorname{arctg} f_2)}{df_2} \cdot \frac{df_2}{dt} =$$

$$= (1 + f_2^2)^{-1} \frac{[\Delta x \cdot d(\Delta y) / dt - \Delta y \cdot d(\Delta x) / dt]}{(\Delta x)^2} =$$

$$= \frac{(\Delta x)^2 [(x_{o_2} - r \sin\varphi_{\kappa})r \sin\varphi_{\kappa}\omega_{\kappa} - (y_{o_2} - r \cos\varphi_{\kappa})(-r \cos\varphi_{\kappa}\omega_{\kappa})]}{a^2 (\Delta x)^2},$$

цi

$$\omega_{AB1} = \frac{r\omega_{\kappa}(x_{o_{2}}\sin\varphi_{\kappa} + y_{o_{2}}\cos\varphi_{\kappa} - r)}{a^{2}}.$$
 (8
$$\omega_{AB2} = \frac{d(\arccos f_{1})}{dt} = \frac{d(\arccos f_{1})}{df_{1}} \cdot \frac{df_{1}}{dt} = -(1 - f_{1}^{2})^{-\frac{1}{2}} \frac{\left[2al \cdot d(q^{2})/dt - q^{2}2l \cdot d(a)/dt\right]}{4a^{2}l^{2}}.$$

Дзе $q^2 = a^2 + l^2 - h^2$.

Далей будзем улічваць, што тут

$$(1 - f_1^2)^{-\frac{1}{2}} = 2al(4a^2l^2 - q^4)^{-\frac{1}{2}};$$

$$d(q^2) / dt = d(a^2) / dt = 2rb \sin\varphi \omega_{\kappa};$$

 $d(a) / dt = d(\sqrt{r^2 + b^2 - 2rb\cos\varphi}) / dt = rb\sin\varphi\omega_{\kappa} / a.$

Атрымліваем:

$$\omega_{AB2} = \frac{rb\omega_{\kappa}sin\phi(q^2 - 2a^2)}{a^2\sqrt{4a^2l^2 - q^4}}.$$
(9)

Падстаўляем (8) і (9) у (7); знаходзім:

$$\omega_{AB} = r\omega_{\kappa} \left\{ \left[\frac{(x_{o_2} \sin\varphi_{\kappa} + y_{o_2} \cos\varphi_{\kappa} - r)}{a^2} \right] - \left[\frac{b\sin\varphi(q^2 - 2a^2)}{a^2\sqrt{4a^2l^2 - q^4}} \right] \right\}.$$
(10)

Лінейную скорасць v_M любого пункта M шатуна (рысунак 4) вылічваем па формуле $\vec{v}_M = \vec{v}_A + \vec{v}_{MA}$, дзе $v_A = \omega_{\kappa} r$, $v_{MA} = \omega_{AB} \cdot AM$, $\vec{v}_{MA} \perp AM$. Пераходзім да вызначэння вуглавога паскарэння ε_{AB} шатуна AB. Сыходзім з формулы (7) $\varepsilon_{AB} = d\omega_{AB} / dt = d\omega_{AB1} / dt - d\omega_{AB2} / dt$, ці

$$\boldsymbol{\varepsilon}_{AB} = \boldsymbol{\varepsilon}_{AB1} - \boldsymbol{\varepsilon}_{AB2} \,. \tag{11}$$

Каб вызначыць ε_{AB1} , формулу (8) запішам у выглядзе: $\omega_{AB1} = r\omega_{\kappa}(p / k)$, дзе $p = (x_{o_2} \sin \varphi_{\kappa} + y_{o_2} \cos \varphi_{\kappa} - r)$; $k = a^2$. Тады $\varepsilon_{AB1} = r\omega_{\kappa}d(p / k) / dt$, ці

$$\boldsymbol{\varepsilon}_{AB1} = \frac{r\omega_{\kappa}(kp'-pk')}{k^2}.$$
 (12)

Tyr $p' = dp / dt = \omega_{\kappa} (x_{o_2} \cos \varphi_{\kappa} - y_{o_2} \sin \varphi_{\kappa});$ $k' = d(a^2) / dt = 2 r b \omega_{\kappa} \sin \varphi.$

Формулу (9) прадстаўляем у выглядзе:

$$\omega_{AB2} = br\omega_{\kappa} [(u / v) \cdot (s / w)],$$
 дзе $u = sin\varphi$; $v = a^2$;
 $s = q^2 - 2a^2$; $w = \sqrt{4a^2l^2 - q^4}$. Знаходзім:

$$\varepsilon_{AB2} = d(\omega_{AB2}) / dt = br\omega_{\kappa} [(u / v)(s / w)' + (u / v)'(s / w)] =$$

= $br\omega_{\kappa} \left\{ \left[(u / v)(ws' - w's) / w^{2} \right] + \left[(vu' - uv') / v^{2} \right] / (s / w) \right\}$

альбо

$$\varepsilon_{AB2} = br\omega_{\kappa} \left\{ \left[u(ws' - w's) / vw^{2} \right] + s(vu' - uv') / wv^{2} \right\}.$$
(13)
У формуле (13) $u' = cos\varphi \cdot \omega_{\kappa}; v' = 2rbsin\varphi\omega_{\kappa};$
 $s' = -2rbsin\varphi\omega_{\kappa};$
 $w' = (8l^{2}rbsin\varphi\omega_{\kappa} - 4q^{2}rbsin\varphi\omega_{\kappa}) / 2\sqrt{4a^{2}l^{2} - q^{4}} =$
 $= 2rb\omega_{\kappa} \sin\varphi \left(2l^{2} - q^{2} \right) / \sqrt{4a^{2}l^{2} - q^{4}}.$
Па формуле (11) знаходзім:

$$\varepsilon_{AB} = r\omega_{k}^{2} \left\{ (kp'' - pk'') / k^{2} - b \left\{ \begin{bmatrix} u(ws'' - w''s) / vw^{2} \end{bmatrix} + \\ + s(vu'' - uv'') / wv^{2} \end{bmatrix} \right\}$$
(14)

Тут множнікі, абазначаныя двума штрыхамі ("), адрозніваюцца ад выкарыстаных у формулах (12) і (13) адсутнасцю ω_κ – у формуле (14) ω_к вынесена за дужкі. Паскарэнне адвольнага пункта *N* шатуна вылічваецца па формуле

$$\vec{a}_{N} = \vec{a}_{A} + \vec{a}_{NA}^{n} + \vec{a}_{NA}^{r}$$
, (15)

 $\begin{array}{ll} {}_{\text{J3e}} & a_{A} = \textit{r}\omega_{\textit{K}}^{2} \,, \quad a_{\textit{NA}}^{n} = \omega_{\textit{AB}}^{2} \cdot \textit{AN} \,, \quad a_{\textit{NA}}^{r} = \varepsilon_{\textit{AB}} \cdot \textit{AN} \,, \\ \vec{a}_{\textit{NA}}^{n} \parallel \textit{AN} \,, \, \vec{a}_{\textit{NA}}^{r} \perp \textit{AN} \,. \end{array}$

Напрамкі вектароў, падсумаваных у формуле (15), паказаны на рысунку 4.

Для вызначэння вуглавой скорасці ω_h каромысла скарыстаемся ўраўненнем яго руху (6), паводле якога $\psi = \psi_1 + \psi_2 - \psi_0$. Знаходзім: $\omega_h = d\psi_1 / dt + d\psi_2 / dt + d\psi_0 / dt$. Паколькі $d\psi_0 / dt = 0$, то

$$\omega_h = \omega_{h1} + \omega_{h2} \,. \tag{16}$$

$$\omega_{h1} = \frac{d\psi_1}{dt} = \frac{d(\operatorname{arctgf}_5)}{dt} = \frac{d(\operatorname{arctgf}_5)}{df_5} \cdot \frac{df_5}{dt} =$$
$$= (1 + f_5^2)^{-1} \left[\frac{(b - r\cos\varphi)r\cos\varphi\omega_{\kappa} - (r\sin\varphi)r\sin\varphi\omega_{\kappa}}{(b - r\cos\varphi)^2} \right]$$

дзе $(1+f_5^2)^{-1} = (b-r\cos\varphi)^2 / [(b-r\cos\varphi)^2 + (r\sin\varphi)^2].$

Канчаткова атрымліваем:

$$\omega_{h1} = \frac{r\omega_{\kappa}(b\cos\varphi - r)}{a^2}$$

Далей знаходзім:

Тут

$$\omega_{h2} = \frac{d\psi_2}{dt} = \frac{d(\arccos f_6)}{dt} = \frac{d(\arccos f_6)}{df_6} \cdot \frac{df_6}{dt} =$$
$$= -(1 - f_6^2)^{-\frac{1}{2}} \frac{\left[2ah \cdot d(q_1^2) / dt - q_1^2 2h \cdot d(a) / dt\right]}{4a^2h^2}$$

дзе $q_1^2 = a^2 + h^2 - l^2$.

$$d(q_1^2) / dt = d(a^2) / dt = 2rb \sin\varphi\omega_{\kappa};$$

$$d(a) / dt = d(\sqrt{r^2 + b^2 - 2rb\cos\varphi}) / dt = rb \sin\varphi\omega_{\kappa} / a$$

Атрымліваем:

$$\omega_{h2} = \frac{rb\omega_{\kappa}\sin\varphi(q_1^2 - 2a^2)}{a^2\sqrt{4a^2h^2 - q_1^4}}.$$
 (17)

Такім чынам, паводле формулы (16) вуглавая скорасць каромысла роўна:

$$\omega_{h} = r\omega_{\kappa} \left\{ \left[\frac{b\cos\varphi - r}{a^{2}} \right] + \left[\frac{b\sin\varphi(q_{1}^{2} - 2a^{2})}{a^{2}\sqrt{4a^{2}h^{2} - q_{1}^{4}}} \right] \right\} . (18)$$

Скорасць *v*_K адвольнага пункта *K*, у тым ліку і рабочага органа, роўна: $v_K = \omega_h \cdot O_2 K$; вектар $\vec{v}_K \perp O_2 K$.

Шляхам дыферэнцыравання роўнасці (16) знаходзім вуглавое паскарэнне каромысла ў выглядзе сумы:

$$\boldsymbol{\varepsilon}_{h} = \boldsymbol{\varepsilon}_{h1} + \boldsymbol{\varepsilon}_{h2} \,. \tag{19}$$

Тут

$$\varepsilon_{h1} = \frac{d\omega_{h1}}{dt} = r\omega_{\kappa} \frac{d\left[(b\cos\varphi - r)/a^{2}\right]}{dt} =$$
$$= r\omega_{\kappa} \frac{\left[a^{2}(-b\sin\varphi\omega_{\kappa}) - (b\cos\varphi - r)\cdot 2br\sin\varphi\omega_{\kappa}\right]}{a^{4}},$$

$$\varepsilon_{h1} = \frac{-br\omega_{\kappa}^{2}\sin\varphi \left[a^{2}+2r(b\cos\varphi-r)\right]}{a^{4}}.$$
 (20)

Для вызначэння ϵ_{h2} структуру формулы (17) прадставім у выглядзе: $\omega_{h2} = br\omega_{\kappa} [(u_1 / v_1) \cdot (s_1 / w_1)]$, дзе $u_1 = sin\varphi$;

Машиностроение doi.org/10.36773/1818-1112-2022-128-2-105-112

$$\begin{split} \mathbf{v}_{1} &= \mathbf{a}^{2}; \ \mathbf{s}_{1} = \mathbf{q}_{1}^{2} - 2\mathbf{a}^{2}; \ \mathbf{w}_{1} = \sqrt{4a^{2}h^{2} - \mathbf{q}_{1}^{4}} \text{ . Знаходзім:} \\ & \epsilon_{h2} = d(\omega_{h2}) / \ dt = br\omega_{\kappa} \left[(u_{1} / v_{1})(\mathbf{s}_{1} / w_{1})' + (u_{1} / v_{1})'(\mathbf{s}_{1} / w_{1}) \right] = \\ & = br\omega_{\kappa} \left\{ \left[(u_{1} / v_{1})(w_{1}\mathbf{s}_{1}' - w_{1}'\mathbf{s}_{1}) / w_{1}^{2} \right] + \left[(v_{1}u_{1}' - u_{1}v_{1}') / v_{1}^{2} \right] (\mathbf{s}_{1} / w_{1}) \right\}, \end{split}$$

альбо

$$\varepsilon_{h2} = br\omega_{\kappa} \left\{ \left[u_1(w_1s_1' - w_1's_1) / v_1w_1^2 \right] + s_1(v_1u_1' - u_1v_1') / w_1v_1^2 \right\} . (21)$$

У формуле (21) $u_1' = cos \varphi \cdot \omega_\kappa$; $v_1' = 2rbsin \varphi \omega_\kappa$; $s_1' = -2rbsin \varphi \omega_\kappa$;

$$w_{1}' = (8h^{2}rb\sin\varphi\omega_{\kappa} - 4q_{1}^{2}rb\sin\varphi\omega_{\kappa}) / 2\sqrt{4a^{2}h^{2} - q_{1}^{4}} = 2rb\omega_{\kappa}\sin\varphi(2h^{2} - q_{1}^{2}) / \sqrt{4a^{2}h^{2} - q_{1}^{4}}$$

Падстаўляем (20) і (21) у (19); атрымліваем вуглавое паскарэнне каромысла:

$$\varepsilon_{h} = br\omega_{\kappa}^{2} \left\{ -\left\{ sin\varphi \left[a^{2} + 2r(b\cos\varphi - r) \right] / a^{4} \right\} + \left[u_{1}(w_{1}s_{1}'' - w_{1}''s_{1}) / v_{1}w_{1}^{2} + s_{1}(v_{1}u_{1}'' - u_{1}v_{1}'') / w_{1}v_{1}^{2} \right] \right\}.$$
(22)

Тут, як і вышэй у формуле (14), множнікі, абазначаныя ("), адрозніваюцца ад адпаведных множнікаў з () адсутнасцю скорасці $\omega_{\kappa}.$

Паскарэнне адвольнага пункта L каромысла роўна

$$\vec{a}_L = \vec{a}_L^n + \vec{a}_L^\tau,$$

_{дзе} $a_L^n = \omega_h^2 \cdot O_2 L, \ a_L^r = \varepsilon_h \cdot O_2 L, \ \vec{a}_L^n \parallel O_2 L, \ \vec{a}_L^r \perp O_2 L.$

Каб прыдаць формулам для вылічэння кінематычных характарыстык руху звенняў абагульнены выгляд, пяройдзем да адносных геаметрычных параметраў $\rho = r / I$ і $\lambda = h / I$. Тады формулы (10), (14), (18), (22) прымуць выгляд:

$$\begin{split} \omega_{AB} &= \rho \omega_{\kappa} \left\{ \frac{2 \sin \varphi_{\kappa} \sqrt{\lambda^{2} - \eta^{2}} \sqrt{1 - \rho^{2}} - 2\eta \eta_{1} \sin \varphi - 2\rho \sqrt{\lambda^{2} - \eta^{2}} + 2\lambda^{2} \eta_{1} \sin \varphi + 2\lambda}{2\sqrt{\lambda^{2} - \eta^{2}}} \times \right\} \\ &= \rho \omega_{\kappa}^{2} \left\{ \frac{(\kappa_{1} \rho_{1}' - \rho_{1} \kappa_{1}) / \kappa_{1}^{2} - (-b_{1} \left\{ \left[u_{2}(w_{2}s'_{2} - w'_{2}s_{2}) / v_{2}w_{2}^{2} \right] + s_{2}(v_{2}u'_{2} - u_{2}v'_{2}) / w_{2}v_{2}^{2} \right] \right\} \\ &= \rho \omega_{\kappa} \left\{ \frac{2\rho \sqrt{\lambda^{2} - \eta^{2}} + 2\eta_{1} \sin \varphi - 2\eta \eta_{1} \sin \varphi + 2\eta_{1} \sqrt{\lambda^{2} - \eta^{2}} \left(2 \sin \left(\frac{\varphi}{2} \right)^{2} - 1 \right) \right] \\ &= \rho \omega_{\kappa} \left\{ \frac{2\rho \sqrt{\lambda^{2} - \eta^{2}} + 2\eta_{1} \sin \varphi - 2\eta \eta_{1} \sin \varphi + 2\eta_{1} \sqrt{\lambda^{2} - \eta^{2}} \left(2 \sin \left(\frac{\varphi}{2} \right)^{2} - 1 \right) \right\} \\ &= \kappa_{h} = -\rho \omega_{\kappa} \left\{ \frac{2\rho \sqrt{\lambda^{2} - \eta^{2}} + 2\eta_{1} \sin \varphi - 2\eta \eta_{1} \sin \varphi + 2\eta_{1} \sqrt{\lambda^{2} - \eta^{2}} \left(2 \sin \left(\frac{\varphi}{2} \right)^{2} - 1 \right) \right\} \\ &= \kappa_{h} = \eta_{1} \rho \omega_{\kappa}^{2} \left\{ -\left\{ \sin \varphi \left[a_{1}^{2} + 2\rho (\eta_{1} \cos \varphi - \rho) \right] / a_{1}^{4} \right\} + \left\{ + \left[u_{3}(w_{3}s'_{3} - w'_{3}s_{3}) / v_{3}w_{3}^{2} + s_{3}(v_{3}u'_{3} - u_{3}v'_{3}) / w_{3}v_{3}^{2} \right] \right\} \\ &= \eta_{1} \rho \omega_{\kappa}^{2} \left\{ -\left\{ \sin \varphi \left[a_{1}^{2} + 2\rho (\eta_{1} \cos \varphi - \rho) \right] / a_{1}^{4} \right\} + \left\{ + \left[u_{3}(w_{3}s'_{3} - w'_{3}s_{3}) / v_{3}w_{3}^{2} + s_{3}(v_{3}u'_{3} - u_{3}v'_{3}) / w_{3}v_{3}^{2} \right] \right\} \\ &= \eta_{1} \rho \omega_{\kappa}^{2} \left\{ -\left\{ \sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta} \right\}^{2} ; p_{1} = \sqrt{1 - \rho^{2}} \sin \varphi_{\kappa} + \lambda \cos \varphi_{\kappa} - \rho ; \right\} \\ &= \kappa_{1} = \left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta} \right)^{2} ; p_{1} = \sqrt{1 - \rho^{2}} \cos \varphi_{\kappa} - \lambda \sin \varphi_{\kappa} ; u_{2} = \sin \varphi ; \\ &= \kappa_{1} = 2\rho \eta_{1} \sin \varphi ; \rho'_{1} = \sqrt{1 - \rho^{2}} \cos \varphi_{\kappa} - \lambda \sin \varphi_{\kappa} ; u_{2} = \sin \varphi ; \\ &= \kappa_{2} = \sqrt{4 \left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta} \right)^{2} - \left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta + 1 - \lambda^{2} \right)^{4} ; \end{aligned}$$

Вестник Брестского государственного технического университета. 2022. №2

$$\begin{split} s_{2} &= \left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta + 1 - \lambda^{2}}\right)^{2} - 2\left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta}\right)^{2}; \\ v_{2} &= \left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta}\right)^{2}; u_{2}^{\prime} = \cos\varphi; \\ w_{2}^{\prime} &= \frac{2\rho\eta_{1}\sin\varphi \left[2 - \left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta + 1 - \lambda^{2}}\right)^{2}\right]}{\sqrt{4\left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta}\right)^{2} - \left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta + 1 - \lambda^{2}}\right)^{4}}; \\ s_{2}^{\prime} &= -2\rho\eta_{1}\sin\varphi; v_{2}^{\prime} = 2\rho\eta_{1}\sin\varphi; \\ a_{1} &= \sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta}; u_{3} = \sin\varphi; \\ w_{3} &= \sqrt{4\left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta}\right)^{2}\lambda^{2} - \left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta + \lambda^{2} - 1}\right)^{4}}; \\ s_{3} &= \left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta + \lambda^{2} - 1}\right)^{2} - 2\left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta}\right)^{2}; \\ v_{3} &= \left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta}\right)^{2}; u_{3}^{\prime} = \cos\varphi; \\ w_{3}^{\prime} &= \frac{2\rho\eta_{1}\sin\varphi \left[2\lambda^{2} - \left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta + \lambda^{2} - 1}\right)^{2}\right]}{\sqrt{4\left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta}\right)^{2}\lambda^{2} - \left(\sqrt{\rho^{2} + \eta_{1}^{2} - 2\eta + \lambda^{2} - 1}\right)^{4}}; \\ s_{3}^{\prime} &= -2\rho\eta_{1}\sin\varphi; v_{3}^{\prime} = 2\rho\eta_{1}\sin\varphi. \end{split}$$

У канструкцыі ланцужнага агрэгата, як адзначалася раней, даўжыня крывашыпа *г* з'яўляецца вар'ірумым параметрам. Згодна з праведзенымі раней даследаваннямі асіметрыі ваганняў выходнага звяна прываднога механізму ланцужнага агрэгата устаноўлена, што з павелічэннем адноснага геаметрычнага параметра ρ у дыяпазоне ад 0,1 да 0,5 пры $\lambda = 2/3$ вуглы ваганняў (паварота) каромысла істотна ўзрастаюць і павялічваецца асіметрыя ваганняў маятнікавага рычага (каромысла) [12].

Такім чынам, узнікае неабходнасць прааналізаваць уплыў змены адноснага геаметрычнага параметру ρ на кінематычныя характарыстыкі чатырохзвеннага механізма. Для гэтага пабудуем графікі ў адносных кінематычных характарыстыках: $\omega_{AB}^{\xi} = \omega_{AB} / \omega_{\kappa}; \omega_{h}^{\xi} = \omega_{h} / \omega_{\kappa};$ $\varepsilon_{AB}^{\xi} = \varepsilon_{AB} / \omega_{\kappa}^{2}; \varepsilon_{h}^{\xi} = \varepsilon_{h} / \omega_{\kappa}^{2}.$

Разлік і пабудову графікаў правядзем пры значэннях $\rho=0,1$ і 0,5; $\lambda=2/3.$



Рысунак 5 – Графік змянення адноснай вуглавой скорасці шатуна ω_{AB}^{ξ} у залежнасці ад вугла павароту крывашыпа ϕ_{κ} (пры $\rho = 0,1$)



80



Адноснае вуглавое паскарэнне шатуна --- Вугал павароту каромысла

Рысунак 9 – Графік змянення адноснага вуглавога

паскарэння шатуна ϵ_{AB}^{ξ} у залежнасці







Адноснае вуглавое паскарэнне каромысла, ϵ^{h}_{h}

10

8

6



Вугал павароту крывашыпа, фя Адноснае вуглавое паскарэние каромысла --- Вугал павароту каромысла

Рысунак 11 – Графік змянення адноснага вуглавога паскарэння каромысла ε_h^{ξ} у залежнасці







Рысунак 12 – Графік змянення адноснага вуглавога паскарэння

каромысла ε_h^{ξ} у залежнасці ад вугла павароту крывашыпа ϕ_{κ} (пры ho=0,5)

Атрыманыя ў разліках адносныя кінематычныя характарыстыкі руху звенняў і пабудаваныя графікі іх змяненняў дазваляюць уявіць велічыню характарыстык у параўнанні з вядомымі характарыстакамі руху крывашыпа ω_{κ} і $\omega_{\kappa}^2 = a_A / r$ (a_A – паскарэнне пункта A). 3 атрыманых графікаў відаць, што пры павелічэнні параметра р значна ўзрастае як асіметрыя перамяшчэнняў звенняў, так і кінематычныя характарыстыкі іх руху. Так, пры ho=0,1 каэфіцыент асіметрыі η вугла ψ_h роўны $\eta = 0,9$, а пры $\rho = 0,5$ $\eta = 0,56$; пры гэтым абсалютнае значэнне амплітуднага вугла ўзрастае ў 6,88 разоў. Найбольшая вуглавая скорасць ω_h узрасла ад 0,151 да 1,145 (у 7,58 разоў).

Вышэй пры даследаванні чатырохзвенніка меркавалася, што яго рух пачынаецца са становішча, у якім каромысел паралельны да крывашыпа (рысункі 3, 4). Аднак у працэсе доследнага вывучэння тэхналагічных характарыстык ланцужнага агрэгата даводзіцца вар'їраваць геаметрычнымі параметрамі механізма, у прыватнасці, велічыней ρ. Пры гэтым, каб у пачатковым становішчы механізма захоўваць паралельнасць згаданых яго звенняў, давядзецца перасоўваць (змяняць каардынату x_{O2}) вось вярчэння каромысла.

На практыцы пры правядзенні доследаў гэтая аперацыя стварае пэўныя нязручнасці. Каб іх пазбегнуць, разгледзім варыянт разліковай схемы механізма, пры якім каромысел у пачатковым становішчы не паралельны да крывашыпа (рысунак 13).



вугла павароту ψ каромысла

У гэтым варыянце схемы механізма да трох яго незалежных геаметрычных параметраў
 $r,\,l,\,h$ дадаецца чатверты — $\,{}_{{\cal N}_{O_2}}$. Цяпер у пачатковым становішчы механізма $O_1A_0B_0O_2$ каромысел O_2B_0 утварае з вертыкаллю $O_2O'_2$ (а, значыць, і з крывашыпам) вугла ψ_0 . $W_{0} = W'_{0} - \beta$.

дзе

$$\beta = \operatorname{arctg}\left(x_{O_2} / (h-r)\right)$$
. Вугал ψ'_O знаходзім з трохвугольніка
 $A_0 B_0 O_2$, у якім старана $A_0 O_2 = c = \sqrt{x^2 + (h-r)^2}$. Паводле

рысунку

13.

$$A_0B_0O_2$$
, у яким старана $A_0O_2 = c = \sqrt{x_{O_2}^2 + (h - r)^2}$. Паводли

тэарэмы косінусаў $I^2 = c^2 + h^2 - 2ch \cos \psi'_0$, адкуль $\cos \psi'_0 = (c^2 + h^2 - I^2) / 2ch = f_7$ і $\psi'_0 = \arccos f_7$.

Цяпер ураўненне руху каромысла прымае від:

$$\boldsymbol{\psi} = \boldsymbol{\psi}_0 + \boldsymbol{\psi}' \,. \tag{23}$$

дзе *ψ'* – вугал павароту каромысла, што адпавядае каардынаце *φ*_к і вылічваецца па формуле (6). Як бачым, новае ўраўненне руху (23) каромысла адрозніваецца ад папярэдняга (6) толькі пастаяным складнікам *ψ*₀. Алгарытм вылічэння *ω_h*, *ε*_h па формуле (23) не змяняецца.

Заключэнне

Як

відаць

на

У артыкуле выкладзена распрацоўка сродкамі тэарэтычнай механікі, аналітычнай геаметрыі і дыферэнцыяльнага вылічэння аналітычнага метаду кінематычнага аналізу чатырохзвеннага механізма. Аналітычны алгарытм значна спрашчае пошук аптымальнага варыянту руху выходнага звяна з рабочым органам. Вынікі работы могуць быць выкарыстаны не толькі пры праектаванні ланцужных агрэгатаў, але і пры праектаванні машын разнастайнага прызначэння, у склад якіх уваходзяць чатырохзвеннікі.

Спіс цытаваных крыніц

- Артоболевский, И. И. Теория механизмов и машин : учеб. для втузов / И. И. Артоболевский. – 4-е изд., перераб. и доп. – М. : Наука, 1988. – 640 с.
- Теория механизмов и механика машин: учеб. для втузов / К. Ф. Фролов [и др.]; под. ред. К. В. Фролова. – 2-е изд., перераб. и доп. – М. : Высшая школа, 1998. – 496 с.
- Курсовое проектирование по теории механизмов и машин : учеб. пособие для инж.-техн. спец. вузов / В. К. Акулич [и др.] ; под общ. ред. Г. Н. Девойно. – Минск : Вышэйшая школа, 1986. – 285 с.
- Кожевников, С. Н. Теория механизмов и машин: учеб. пособие для машин. спец. вузов / С. Н. Кожевников. – 3-е изд., исправ. и доп. – М. : Машиностроение, 1969. – 584 с.
- Краснов, А. А. Теория механизмов и машин. Кинематический анализ плоских механизмов с низшими кинематическими парами: учеб. пособие / А. А. Краснов. – Иваново, 2005. – 153 с.
- Лачуга, Ю. Ф. Теория механизмов и машин. Кинематика, динамика и расчет: учеб. пособие для вузов / Ю. Ф. Лачуга, А. Н. Воскресенский, М. Ю. Чернов. – М. : Колос-с, 2007. – 304 с.
- Прикладная механика : теория механизмов и машин : учеб. пособие / А. Д. Бардовский [и др.]. – М. : Изд. Дом МИСиС, 2015. – 96 с.
- Тимофеев, Г. А. Теория механизмов и машин : учебник и практикум для прикладного бакалавриата / Г. А. Тимофеев. – 3-е изд., перераб. и доп. – М. : Юрайт, 2019. – 368 с.
- Fundamentals of Machine Theory and Mechanisms / Antonio Simon Mata [et al.]. – Malaga : University of Malaga, 2016. – Volume 40. – 409 p.
- Uicker, John. J. Theory of machines and mechanisms / John. J. Uicker, Gordon.R. Pennock, Joseph. E. Shigley. – New York ; Oxford : Oxford Univ. Press, 2017. – 5th edition. – 977 p.
- Потапов, В. А. Исследование влияния режимов работы цепного агрегата на показатели процесса измельчения мела в технологии производства извести / В. А. Потапов, Л. А. Сиваченко, В. А. Дремук // Вестн. БарГУ. Сер. Технические науки. – 2021. – Вып. 9. – С. 37–43.
- Патапаў, У. А. Даследаванне асіметрыі ваганняў выхаднога звяна прываднога механізма ланцужнага агрэгата / У. А. Патапаў, С. І. Русан, Л. А. Сівачэнка // Механіка. Даследаванні і інавацыі. – 2021. – Вып. 14. – С. 167–173.

References

- Artobolevskij, I. I. Teoriya mekhanizmov i mashin : ucheb. dlya vtuzov / I. I. Artobolevskij. – 4-e izd., pererab. i dop. – M. : Nauka, 1988. – 640 s.
- Teoriya mekhanizmov i mekhanika mashin: ucheb. dlya vtuzov / K. F. Frolov [i dr.]; pod. red. K. V. Frolova. – 2-e izd., pererab. i dop. – M. : Vysshaya shkola, 1998. – 496 s.
- Kursovoe proektirovanie po teorii mekhanizmov i mashin : ucheb. posobie dlya inzh.-tekhn. spec. vuzov / V. K. Akulich [i dr.] ; pod obshch. red. G. N. Devojno. – Minsk : Vyshejshaya shkola, 1986. – 285 s.
- Kozhevnikov, S. N. Teoriya mekhanizmov i mashin: ucheb. posobie dlya mashin. spec. vuzov / S. N. Kozhevnikov. – 3-e izd., isprav. i dop. – M. : Mashinostroenie, 1969. – 584 s.
- Krasnov, A. A. Teoriya mekhanizmov i mashin. Kinematicheskij analiz ploskih mekhanizmov s nizshimi kinematicheskimi parami: ucheb. posobie / A. A. Krasnov. – Ivanovo, 2005. – 153 s.
- Lachuga, Yu. F. Teoriya mekhanizmov i mashin. Kinematika, dinamika i raschet: ucheb. posobie dlya vuzov / Yu. F. Lachuga, A. N. Voskresenskij, M. Yu. CHernov. – M. : Kolos-s, 2007. – 304 s.
- Prikladnaya mekhanika : teoriya mekhanizmov i mashin : ucheb. posobie / A. D. Bardovskij [i dr.]. – M. : Izd. Dom MISiS, 2015. – 96 s.
- Timofeev, G. A. Teoriya mekhanizmov i mashin : uchebnik i praktikum dlya prikladnogo bakalavriata / G. A. Timofeev. – 3-e izd., pererab. i dop. – M. : Yurajt, 2019. – 368 s.
- Fundamentals of Machine Theory and Mechanisms / Antonio Simon Mata [et al.]. – Malaga : University of Malaga, 2016. – Volume 40. – 409 p.
- Uicker, John. J. Theory of machines and mechanisms / John. J. Uicker, Gordon.R. Pennock, Joseph. E. Shigley. – New York ; Oxford : Oxford Univ. Press, 2017. – 5th edition. – 977 p.
- Potapov, V. A. Issledovanie vliyaniya rezhimov raboty cepnogo agregata na pokazateli processa izmel'cheniya mela v tekhnologii proizvodstva izvesti / V. A. Potapov, L. A. Sivachenko, V. A. Dremuk // Vestn. BarGU. Ser. Tekhnicheskie nauki. – 2021. – Vyp. 9. – S. 37–43.
- Patapaÿ, U. A. Dasledavanne asimetryi vagannyaÿ vyhadnoga zvyana pryvadnoga mekhanizma lancuzhnaga agregata / U. A. Patapaÿ, S. I. Rusan, L. A. Sivachenka // Mekhanika. Dasledavanni i inavacyi. – 2021. – Vyp. 14. – S. 167–173.

Материал поступил в редакцию 06.05.2022