

зависимости момента сопротивления в редукторе от произведения вязкости смазки η (в паузах) на скорость вращения входного вала редуктора n .

УДК 531.314.2

УПРАВЛЯЮЩИЕ УСИЛИЯ В МАНИПУЛЯТОРАХ С ДВУМЯ СТЕПЕНЯМИ СВОБОДЫ

Федосеев Г.Н., к.т.н., доц., Нестеров Д.А., студ., Новожилов А.Е., студ.

*Витебский государственный технологический университет,
г. Витебск, Республика Беларусь*

Реферат. В предлагаемой статье описывается применение уравнений Лагранжа второго рода относительно манипулятора с двумя степенями свободы. Получены законы изменения управляющих усилий для двух конкретных случаев, построены графики.

Ключевые слова: манипулятор, захват, звено, закон движения, уравнение, производная, скорость, ускорение.

Для реализации автоматического управления манипулятором, необходимо знать законы изменения управляющих усилий. В предложенной работе получим эти законы для двух конкретных случаев.

Манипуляторы (рис. 1), состоящие из звеньев 1 и 2 и захватов D, приводятся в движение приводами А и В. Захваты D перемещаются вдоль прямой ON. Со стороны приводов А и В к звеньям прилагаются управляющее усилие либо момент в соответствии со схемами на рисунках.

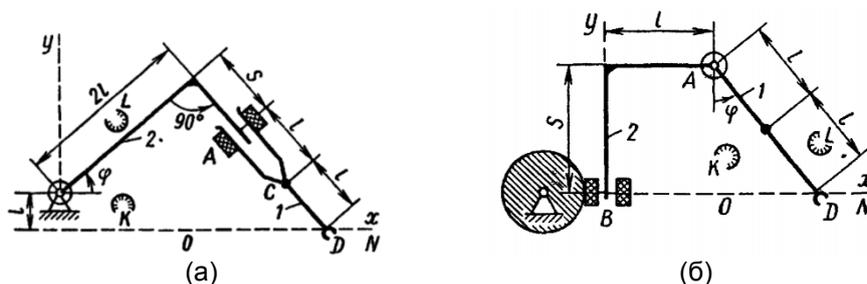


Рисунок 1 – Схемы манипуляторов

Перемещение вращающихся звеньев манипуляторов ограничено препятствиями К и L, поэтому изменение угла поворота $\varphi = \varphi(t)$ этих звеньев возможно лишь в интервале $[\varphi(0); \varphi(t)]$, где t – время движения звеньев. Технические условия работы манипуляторов требуют, чтобы вращающееся звено сошло со связи К при $t = 0$ и «мягко» коснулось препятствия L при $t = t$.

Программные движения вращающихся звеньев, удовлетворяющие требованиям «мягкого» касания, приняты в таком виде:

$$a) \quad \varphi(t) = \varphi(0) + [\varphi(t) - \varphi(0)] \left(\frac{t}{\tau} - \frac{1}{2\pi} \sin \frac{2\pi t}{\tau} \right),$$

$$b) \quad \varphi(t) = \varphi(0) + [\varphi(t) - \varphi(0)] \left(10 - \frac{15t}{\tau} + \frac{6t^2}{\tau^2} \right) \frac{t}{\tau};$$

$$a) \quad m_1 = 4 \text{ кг}; J_1 = 1.5 \text{ кг}\cdot\text{м}^2; J_2 = 2 \text{ кг}\cdot\text{м}^2; l = 0.3 \text{ м}; \tau = 0.5 \text{ с}; \varphi(0) = 0; \varphi(t) = \pi/6$$

$$b) \quad m_1 = 3 \text{ кг}; m_2 = 3 \text{ кг}; J_1 = 0.7 \text{ кг}\cdot\text{м}^2; l = 0.7 \text{ м}; \tau = 0.4 \text{ с}; \varphi(0) = \pi/6; \varphi(t) = \pi/3$$

Используя заданные параметры масс и длин звеньев, их моментов инерции относительно главной оси, начального и конечного угла поворота вращающегося звена, времени движения, потребуем:

1. Вычислить значения управляющих сил и моментов в начале торможения вращающегося звена.

2. Построить графики зависимости управляющих моментов и сил от времени.

Решение:

Для решения задачи применим уравнения Лагранжа II рода [1, с.393]. Будем рассматривать механические системы как системы с двумя степенями свободы, приняв за обобщённые координаты угол поворота φ вращающегося звена и смещение s поступательно движущегося звена.

Для рассматриваемых систем можно записать:

$$x_c = 2l \cos \varphi + s \sin \varphi + l \sin \varphi, \quad y_c = l + 2l \sin \varphi - s \cos \varphi - l \cos \varphi; \quad (1)$$

$$x_{c1} = l + l \sin \varphi, \quad y_{c1} = s - l \cos \varphi;$$

В связи с выбранными обобщёнными координатами имеем:

$$\begin{cases} \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{\varphi}} \right) - \frac{\partial T}{\partial \varphi} = Q_\varphi \\ \frac{d}{dt} \left(\frac{\partial T}{\partial \dot{s}} \right) - \frac{\partial T}{\partial s} = Q_s \end{cases}$$

Составим выражение для кинетических энергий систем T как функции обобщённых скоростей $\dot{\varphi}$ и \dot{s} и обобщённых координат φ и s .

$$T = T_1 + T_2 = 2\dot{\varphi}^2 (5l^2 + s^2 + 2sl) + 2\dot{s}^2 - 8l\dot{\varphi}\dot{s} + 1.75\dot{\varphi}^2$$

$$T = T_1 + T_2 = \frac{(m_1 + m_2)\dot{s}^2}{2} + \frac{(m_1 l^2 + J_1)\dot{\varphi}^2}{2} + m_1 \dot{s} \dot{\varphi} l \sin \varphi$$

Определим обобщённые силы Q_φ и Q_s .

$$N_\varphi = Q_\varphi \dot{\varphi} = M \dot{\varphi} \Rightarrow Q_\varphi = M; \quad N_s = Q_s \dot{s} = P \dot{s} \Rightarrow Q_s = P.$$

Так как захваты D манипуляторов по условию движатся вдоль оси x , дополнительно оказываются наложены связи:

$$y_0 = l + 2l \sin \varphi - (2l + s) \cos \varphi = 0$$

$$y_D = s - 2l \cos \varphi = 0$$

Уравнения Лагранжа примут вид:

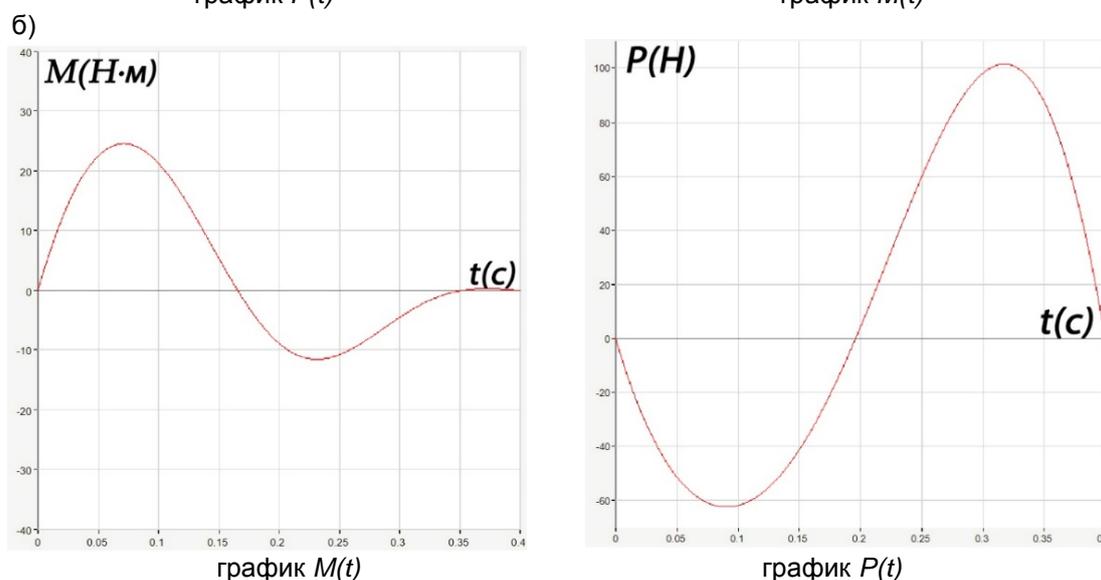
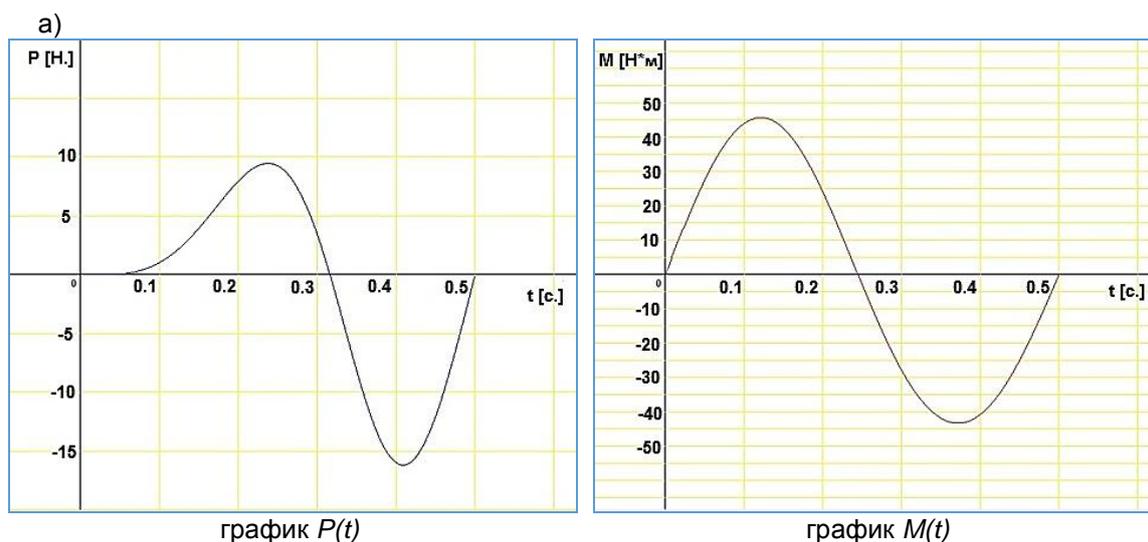
$$\left\{ \begin{aligned} M &= 4 \left(\ddot{\varphi} (5l^2 + \frac{l + 2l \sin \varphi - 2l \cos \varphi}{\cos \varphi})^2 + 2l \left(\frac{l + 2l \sin \varphi - 2l \cos \varphi}{\cos \varphi} \right) \right) + \\ &+ 2\dot{\varphi}^2 \left(\frac{l \sin \varphi + 2l}{\cos^2 \varphi} \right) \left(\frac{l + 2l \sin \varphi - 2l \cos \varphi}{\cos \varphi} + l \right) - 8l \left(\frac{\frac{\dot{\varphi}}{\cos^2 \varphi} + \ddot{\varphi} \operatorname{tg} \varphi + \dot{\varphi}^2 \operatorname{tg}^2 \varphi}{\cos \varphi} \right) + \\ &+ 2l \left(\frac{\ddot{\varphi} + 2\dot{\varphi}^2 \operatorname{tg} \varphi}{\cos^2 \varphi} \right) + 3.5\ddot{\varphi}; \\ P &= 4 \left(\frac{l \left(\frac{\dot{\varphi}}{\cos^2 \varphi} + \ddot{\varphi} \operatorname{tg} \varphi + \dot{\varphi}^2 \operatorname{tg}^2 \varphi \right)}{\cos \varphi} + 2l \left(\frac{\ddot{\varphi} + 2\dot{\varphi}^2 \operatorname{tg} \varphi}{\cos^2 \varphi} \right) \right) - 8l\ddot{\varphi} - \\ &- 4\dot{\varphi}^2 \left(\frac{l + 2l \sin \varphi - 2l \cos \varphi}{\cos \varphi} \right) - 4\dot{\varphi}^2 l. \\ P &= -l(2m_2 + m_1)(\ddot{\varphi} \sin \varphi + \dot{\varphi}^2 \cos \varphi); \\ M &= (m_1 l^2 + J_1)\ddot{\varphi} - 2m_1 l^2 \ddot{\varphi} \sin^2 \varphi - m_1 l^2 \dot{\varphi}^2 \sin(2\varphi). \end{aligned} \right.$$

Вычислим M и P в момент начала торможения:

$t = 0.25\text{с}$. – момент начала торможения в сл. (а). $P(0.25) = 9.26 \text{ Н}$; $M(0.25) = -2.92 \text{ Н*м}$.

$t = 0.2\text{с}$. – момент начала торможения в сл. (б). $P(0.2) = -26.7 \text{ Н}$; $M(0.2) = -8.82 \text{ Н*м}$.

Построим графики зависимостей управляющих усилий и моментов от времени.



Список использованных источников

1. Бутенин, Н. В. Курс теоретической механики: учебник для студентов высших технических учебных заведений/ Н. В. Бутенин, Я. Л. Лунц, Д. Р. Меркин. – Москва : Наука, 1985 – 496с.

УДК 535.3+537.6

**О ШИРИНЕ РЕЗОНАНСА ПРИ КОМПТОНОВСКОМ РАССЕЯНИИ
В МАГНИТНОМ ПОЛЕ**

Серый А.И., к.ф.-м.н., доц.

*Брестский государственный университет им. А.С. Пушкина,
г. Брест, Республика Беларусь*

Реферат. Получено выражение для ширины резонанса на произвольном уровне Ландау при комптоновском рассеянии в квантующем магнитном поле без ограничений на значение параметра, зависящего от частоты фотона, индукции магнитного поля и угла между направлениями волнового вектора фотона и линиями индукции магнитного поля. Результат, полученный в результате интегрирования по углам, представлен в виде