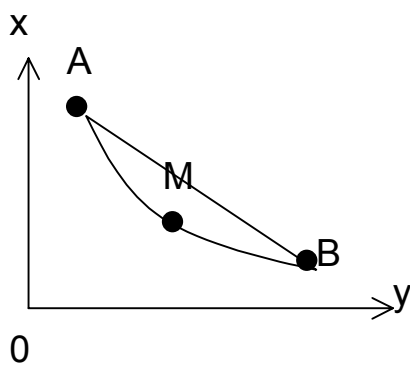


## ВВЕДЕНИЕ

В 1696 году в журнале *Acta Eruditorum* появилась заметка известного физика И. Бернулли, озаглавленная “Новая задача, к решению которой приглашаются математики”. Эту дату обычно считают началом развития вариационного исчисления. В ней ставилась следующая задача. “В вертикальной плоскости заданы две точки А и В. Определить путь АМВ, опускаясь по которому под действием собственной тяжести, тело М, начав двигаться из точки А, дойдет до точки В за кратчайшее время”.



Решение этой задачи было получено самим И. Бернулли, а также Г. Лейбницем, Я. Бернулли и И. Ньютоном. Оказалось что линией наискорейшего спуска (брахистохроной) является циклоида. После этих работ стали появляться и решаться многие задачи того же типа. И. Бернулли поставил перед своим учеником Л. Эйлером проблему найти общий путь их решения.

Вариационное исчисление начало развиваться с 1696 года и оформилось в самостоятельную математическую дисциплину с собственными методами исследования после фундаментальных работ действительного члена Петербургской академии наук Л. Эйлера, которого с полным основанием считают создателем вариационного исчисления.

В 1744 г. вышел труд Эйлера “Метод нахождения кривых линий, обладающих свойством минимума и максимума или решение изопериметрической задачи, взятой в самом широком смысле”, а в 1759 г. появилась работа Лагранжа и с ней новые методы исследования, которые

составили новый раздел математики, названный Эйлером вариационным исчислением.

Методы вариационного исчисления условно можно разделить на классические и современные. К классическим методам относятся методы, основанные на уравнениях Эйлера, Лагранжа, Якоби, Вейерштрасса, а к современным – принцип максимума Понтрягина и метод динамического программирования Белмана. Современные методы, разработанные в последние десятилетия, своим возникновением обязаны задачам оптимального управления.

С наибольшей быстротой вариационные методы нашли применение в области реактивной и космической технике, где вопросы оптимизации стояли наиболее остро. Здесь использовались как классические, так и современные методы вариационного исчисления.

Вообще к вариационному исчислению принято относить все методы решения оптимизационных задач, основанные на анализе необходимых (и достаточных) условий оптимальности, вытекающих из анализа вариаций (малых смещений) минимизируемого функционала.

### **Формулировка задачи Лагранжа как задачи об оптимальном управлении и метод ее решения.**

Постановка задачи.

Объект управления описывается векторно-матричным дифференциальным уравнением

$$\dot{x}(t) = f[x(t), u(t)]; \quad x \in R^n, u \in R^m.$$

Начальное положение объекта

$$x(t_0) = x_0.$$

Конечное положение объекта

$$x(t_1) = x_1.$$

Критерий оптимальности, который является числовым показателем качества системы, задается в виде функционала

$$J = J[x(t), u(t)] = \int_{t_0}^{t_1} F[x(t), u(t)] dt.$$

Определить уравнение  $u^0(t)$ , называемое оптимальным, и оптимальную траекторию  $x^0(t)$ , на которых функционал принимает экстремальное значение.

Алгоритм решения задачи.

1. Составим функцию Лагранжа

$$L = F + \sum_{i=1}^n \lambda_i(t) [\dot{x}_i - f_i],$$

где  $\lambda_i(t)$  – неопределенные множители Лагранжа.

2. Запишем уравнения Эйлера-Лагранжа

$$\left. \begin{aligned} \frac{\partial L}{\partial x_i} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{x}_i} &= 0, \quad i = \overline{1, n}; \\ \frac{\partial L}{\partial u_k} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{u}_k} &= 0, \quad k = \overline{1, m} \end{aligned} \right\}.$$

3. Из системы уравнений Эйлера-Лагранжа и уравнений объекта находим

$$u_k^0(t), x_i^0(t), \lambda_i(t); \quad k = \overline{1, m}; \quad i = \overline{1, n}.$$

**Пример 1.1.** Оптимальное управление двигателем постоянного тока при минимизации энергии потерь (управление в виде обратной связи)

Электрический привод с двигателем постоянного тока независимого возбуждения (рис.1.1) нагружен моментом вязкого трения  $M_H = k_1 \Omega$  большой величины и работает в режиме, при котором падение напряжения  $u_1 = i(r_\delta + r_\gamma)$  на сопротивлении  $r = r_\delta + r_\gamma$  значительно больше обратной электродвижущей силы  $e = c_e \Omega$ .

Определить закон управления электродвигателем, при котором суммарная энергия потерь, затрачиваемых на преодоление момента вязкого трения и на нагрев, будет минимальной. Влиянием индуктивности в цепи якоря пренебречь.

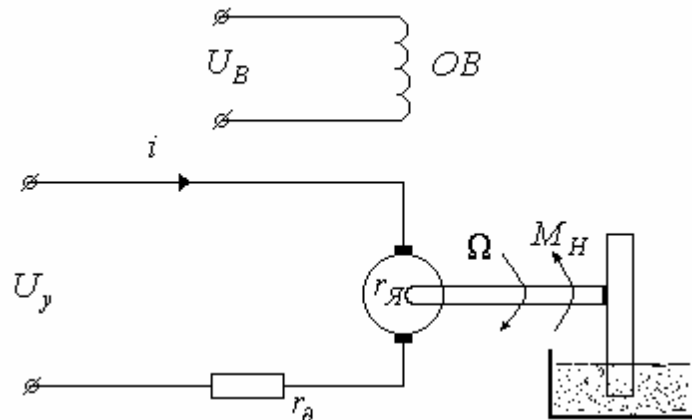


Рис. 1.1. Схема электрического привода с двигателем постоянного тока, нагруженного моментом вязкого трения

Момент инерции якоря с объектом  $G = 1,96 \cdot 10^{-5} \text{ Н} \cdot \text{м} \cdot \text{с}^2$ ;

коэффициенты пропорциональности по ЭДС  $c_e = 0.096 \text{ В} \cdot \text{с}$

и по моменту  $c_M = 2,94 \cdot 10^{-3} \text{ Н} \cdot \text{м} \cdot \text{А}^{-1}$ ;  $k_1 = 0,981 \cdot 10^{-3} \text{ Н} \cdot \text{м} \cdot \text{с}$ ;

$r_\delta + r_\text{я} = 5 \text{ Ом}$ .

Решение.

Уравнение момента двигателя имеет вид

$$G \frac{d\Omega}{dt} + k_1 \Omega = c_M i. \quad (1.1)$$

По условию задачи индуктивность цепи якоря мала. Поэтому в соответствии с законом Кирхгофа

$$ir + c_e \Omega = u_y, \quad (1.2)$$

откуда следует  $i = \frac{u_y}{r} - \frac{c_e}{r} \Omega$ .

Подставляя последнее выражение в (1.1), найдём

$$G \frac{d\Omega}{dt} = \frac{c_M}{r} u_y - \left( \frac{c_e c_M}{r} + k_I \right) \Omega.$$

Поскольку  $\frac{c_e c_M}{r} \ll k_I$ , пренебрегаем первым слагаемым в скобках, поэтому приближённо уравнение динамики примет вид

$$G \frac{d\Omega}{dt} = -k_I \Omega + \frac{c_M}{r} u_y.$$

Подставив численные значения и произведя упрощения, получим

$$\frac{d\Omega}{dt} = a\Omega + bu_y, \quad (1.3)$$

где  $a = -50 \text{ c}^{-1}$ ,  $b = 30 \text{ B}^{-1} \cdot \text{c}^{-2}$ .

По условиям задачи двигатель работает в режиме, при котором  $c_e \Omega \ll ir$ . Следовательно, приближённо

$$i \approx \frac{u_y}{r}. \quad (1.4)$$

Мощность электрических потерь вычисляется по формуле

$$P_{\text{Э}} = iu_y = \frac{u_y^2}{r}. \quad (1.5)$$

Мощность потерь на вязкое трение составляет величину

$$P_M = M_H \Omega = k_I \Omega^2.$$

Таким образом, оптимизируемый функционал, представляющий суммарную энергию потерь, имеет вид

$$J = \int_0^{\infty} \left( k_I \Omega^2 + \frac{1}{r} u_y^2 \right) dt. \quad (1.6)$$

С учётом числовых значений получим

$$J = \int_0^{\infty} (q\Omega^2 + mu_y^2) dt, \quad (1.7)$$

где  $q = 0,981 \cdot 10^{-3} \text{ Дж} \cdot \text{с}$ ,  $m = 0,2 \text{ Вт} \cdot \text{В}^{-2}$ .

Составим функцию Лагранжа

$$L = q\Omega^2 + mu^2 + \lambda(\dot{\Omega} - a\Omega - bu)$$

(индекс  $u$  для простоты опускаем).

Вычислим производные

$$\begin{aligned} \frac{\partial L}{\partial \Omega} &= 2q\Omega - \lambda a; & \frac{\partial L}{\partial \dot{\Omega}} &= \lambda; & \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\Omega}} &= \dot{\lambda}; \\ \frac{\partial L}{\partial u} &= 2mu - \lambda b; & \frac{\partial L}{\partial \dot{u}} &= 0; & \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{u}} &= 0. \end{aligned}$$

Уравнения Эйлера-Лагранжа

$$\frac{\partial L}{\partial \Omega} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{\Omega}} = 0; \quad \frac{\partial L}{\partial u} - \frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{u}} = 0$$

в данном случае принимают вид

$$\begin{cases} 2q\Omega - \lambda a - \dot{\lambda} = 0; \\ 2mu - \lambda b = 0 \end{cases}$$

или

$$\begin{cases} \dot{\lambda} = 2q\Omega - a\lambda; \\ b\lambda = 2mu. \end{cases}$$

Добавим к этим уравнениям уравнения объекта  $\dot{\Omega} = a\Omega + bu$ .

Получим систему уравнений

$$\begin{cases} \dot{\Omega} = a\Omega + bu; \\ \dot{\lambda} = 2q\Omega - a\lambda; \\ b\lambda = 2mu. \end{cases} \quad (1.8)$$

Из последнего уравнения (1.8) определим

$$u = \frac{b}{2m} \lambda. \quad (1.9)$$

Подставив выражение (1.9) в уравнения (1.8), получим систему

$$\begin{cases} \dot{\Omega} = a\Omega + \frac{b^2}{2m} \lambda; \\ \dot{\lambda} = 2q\Omega - a\lambda. \end{cases} \quad (1.10)$$

Определим собственные числа системы (1.10) из выражения

$$\Delta(\mu) = \begin{vmatrix} a - \mu & \frac{b^2}{2m} \\ 2q & -a - \mu \end{vmatrix} = \mu^2 - (a^2 + \frac{qb^2}{m}) = 0.$$

Откуда собственные числа  $\mu_1 = \sqrt{a^2 + \frac{qb^2}{m}}; \mu_2 = -\sqrt{a^2 + \frac{qb^2}{m}}.$

Условием устойчивости удовлетворяет отрицательный корень  $\mu_2$ , поэтому решения уравнений (1.10) имеют вид

$$\Omega = c_1 e^{\mu_2 t}; \lambda = c_2 e^{\mu_2 t}, \quad (1.11)$$

где  $c_1, c_2$  – постоянные интегрирования  $c_1 = \Omega(0), c_2 = \lambda(0).$

Значение  $c_1$  известно, так как  $\Omega(0)$  всегда задано, а значение  $c_2$  в данном (простейшем) случае можно определить из соотношений (1.10) и (1.11).

Подставим (1.11) в (1.10)

$$\mu_2 c_1 e^{\mu_2 t} = a c_1 e^{\mu_2 t} + \frac{b^2}{2m} c_2 e^{\mu_2 t}.$$

После сокращений и преобразований получим

$$c_2 = \frac{2(\mu_2 - a)m}{b^2} c_1.$$

Следовательно, искомое оптимальное управление

$$u^0(t) = \frac{b}{2m} \lambda = \frac{\mu_2 - a}{b} c_1 e^{\mu_2 t}. \quad (1.12)$$

Оптимальное управление (1.12) зависит от постоянной  $c_1$ , которая определяется заданным начальным значением  $\Omega(0)$  и имеет такой же закон

изменения, как и выходная координата  $\Omega(t)$ . Поэтому с учётом выражений (1.11) вместо соотношения (1.12) запишем

$$u^0(\Omega) = \frac{\mu_2 - a}{b} \Omega = K_{O.C.} \Omega, \quad (1.13)$$

где

$$K_{O.C.} = \frac{\mu_2 - a}{b} = \frac{-\sqrt{a^2 + \frac{qb^2}{m}} - a}{b} = -\frac{a}{b} - \sqrt{\left(\frac{a}{b}\right)^2 + \frac{q}{m}}. \quad (1.14)$$

После подстановки численных значений находим

$$K_{O.C.} = 0,87 \cdot 10^{-1} \text{ В} \cdot \text{с}.$$

*Замечание.* В данном примере оптимальное управление получено в зависимости от скорости  $u^0(\Omega) = K_{O.C.} \Omega$ , то есть в виде обратной связи. При помощи вариационного исчисления это можно сделать только в самых простейших случаях.