

ОБЛАСТЬ УПРАВЛЯЕМОСТИ СИСТЕМ С ДВУМЯ И ТРЕМЯ ОГРАНИЧЕНИЯМИ НА УПРАВЛЕНИЕ

Л. Б. Пачепская, А. М. Формальский

(Москва)

Решается задача определения в фазовом пространстве множества начальных состояний, из которых линейная стационарная система может быть приведена в начало координат. Рассматриваются случаи, когда ограничены одновременно величина, импульс и энергия управляющего воздействия, а также, когда ограничены одновременно только его импульс и энергия.

1. Постановка задачи. Рассмотрим управляемую систему, описываемую линейным матричным дифференциальным уравнением с действительными постоянными коэффициентами

$$\frac{dx}{dt} = Ax + Bu \quad (1.1)$$

Здесь $x = \|x_i\|$, $A = \|a_{ij}\|$, $B = \|b_{is}\|$, $u = \|u_s\|$ — матрицы порядка $(n \times 1)$, $(n \times n)$, $(n \times r)$, $(r \times 1)$ соответственно. Через b_s обозначим s -й столбец матрицы B ($b_s \neq 0$ при всех $s = 1, \dots, r$).

Допустимыми управлениями будем считать измеримые функции $u_s(t)$ ($s = 1, \dots, r$), удовлетворяющие одновременно трем неравенствам

$$|u_s(t)| \leq M_s \quad (M_s = \text{const} > 0) \quad (1.2)$$

$$\int_0^{\infty} |u_s(\tau)| d\tau \leq N_s \quad (N_s = \text{const} > 0) \quad (1.3)$$

$$\int_0^{\infty} u_s^2(\tau) d\tau \leq P_s \quad (P_s = \text{const} > 0) \quad (1.4)$$

Условия (1.2), (1.3) и (1.4), с физической точки зрения, означают ограниченность величины, импульса и энергии управляющего воздействия соответственно.

Общее решение системы (1.1) имеет вид

$$x(t) = e^{At}x_0 + \int_0^t e^{A(t-\tau)}Bu(\tau) d\tau \quad (1.5)$$

где x_0 — вектор начального состояния.

Поставим задачу определения в фазовом пространстве X множества Q (области управляемости) состояний x_0 , для каждого из которых существует допустимое управление, которое приводит систему в начало координат.

Задачу определения области управляемости Q рассмотрим также и для случая, когда допустимыми управлениями являются функции, удовлетворяющие одновременно только двум интегральным ограничениям (1.3), (1.4).

В работах [1-3] поставленная задача решалась при $r = 1$ для случаев, когда допустимы управления, удовлетворяющие условиям (1.2) или (1.3), (1.4). Для случаев, когда на управление наложены ограничения (1.2) и (1.3) одновременно, задача решалась в [4,5], а когда наложены ограничения (1.2) и (1.4) — в [6].

Предположим, что при некотором допустимом управлении для $t = T$ имеет место равенство $x(t) = 0$, тогда из (1.5) имеем

$$-x_0 = \int_0^T e^{-A\tau} B u(\tau) d\tau = \sum_{s=1}^r \int_0^T e^{-A\tau} b_s u_s(\tau) d\tau \quad (1.6)$$

Допустимое управление, при котором осуществляется равенство (1.6), удовлетворяет, очевидно, условиям

$$\int_0^T |u_s(\tau)| d\tau \leq N_s \quad (1.7)$$

$$\int_0^T u_s^2(\tau) d\tau \leq P_s \quad (1.8)$$

Множество управлений $u_s(t)$, удовлетворяющих одновременно неравенствам (1.2), (1.7) и (1.8), обозначим через $\Omega_s^1(T)$, а удовлетворяющих одновременно неравенствам (1.7) и (1.8) — через $\Omega_s^2(T)$. Множество таких вектор-функций $u(t)$, что $u_s(t) \in \Omega_s^m(T)$ ($m = 1, 2$), обозначим через $\Omega^m(T)$. Искомые области управляемости обозначим соответственно через Q^1 и Q^2 .

Поставленную задачу можно переформулировать так: определить множество Q^m векторов x_0 , для каждого из которых существует такое T , что с помощью функции $u(t) \in \Omega^m(T)$ ($m = 1, 2$) можно обеспечить равенство (1.6).

2. Области достижимости. Введем обозначения

$$v_s(T) = \int_0^T e^{-A\tau} b_s u_s(\tau) d\tau, \quad v(T) = \sum_{s=1}^r v_s(T) = \int_0^T e^{-A\tau} B u(\tau) d\tau \quad (2.1)$$

и рассмотрим в пространстве X области достижимости

$$Q_s^m(T) = \{v_s(T) : u_s(t) \in \Omega_s^m(T)\}$$

$$Q^m(T) = \sum_{s=1}^r Q_s^m(T) = \{v(T) : u(t) \in \Omega^m(T)\}$$

Области достижимости $Q_s^m(T)$ ($s = 1, \dots, r; m = 1, 2$) и $Q^m(T)$ обладают следующими свойствами.

1°. Замкнутость. 2°. Выпуклость. 3°. $Q_s^m(T)$ «растет» с ростом T , т. е. $Q_s^m(T_1) \in Q_s^m(T_2)$, если $T_1 \leq T_2$. 4°. Симметричность относительно начала координат.

Пользуясь слабой компактностью в себе сферы в пространстве $L_2[0, T]$ [7], можно доказать слабую компактность в себе множеств $\Omega_s^m(T)$ ($m = 1, 2$). Поскольку множество $Q_s^m(T)$ есть линейное отображение множества $\Omega_s^m(T)$, отсюда вытекает свойство 1°.

Свойства 2°, 3°, 4° легко следуют из [2-6, 8, 9].

Поскольку $\Omega_s^1(T) \in \Omega_s^2(T)$ имеют место соотношения $Q_s^1(T) \in Q_s^2(T)$, $Q_s^1 \in Q_s^2$ и $Q^1 \in Q^2$.

Из определения множества $Q_s^m(T)$ вытекает, что систему

$$dx/dt = Ax + b_s u_s \quad (2.2)$$

можно привести в начало координат за время T тогда и только тогда, когда ее начальное состояние $x_0 \in Q_s^m(T)$. Область управляемости Q_s^m системы (2.2) в силу свойства 3° представляет собой множество точек пространства X , которые включает в себя $Q_s^m(T)$ при $T \rightarrow \infty$. Область управляемости Q^m системы (1.1) получается алгебраическим суммированием областей

$$Q_s^m (s = 1, \dots, r), \quad Q^m = \sum_{s=1}^r Q_s^m$$

поэтому будем рассматривать сначала задачу построения области управляемости Q_s^m системы (2.2).

Возьмем произвольный единичный вектор η ($1 \times n$) и построим опорные гиперплоскости множества $Q_s^m(T)$, ортогональные вектору η . Из свойств 2° и 4° следует, что таких плоскостей две и они симметричны друг другу относительно начала координат (фиг. 1). Расстояние $d_\eta(T)$ от начала координат до этих плоскостей определяется выражением [10]

$$d_\eta(T) = \max_{v_s(T) \in Q_s^m(T)} (\eta v_s(T)) = \max_{u_s(t) \in \Omega_s^m(T)} \int_0^T \eta e^{-A\tau} b_s u_s(\tau) d\tau$$

Из свойств 1° и 2° следует, что множеству $Q_s^m(T)$ принадлежат те и только те точки x , координаты которых удовлетворяют неравенствам

$$|\eta x| \leq d_\eta(T)$$

при всевозможных единичных векторах η .

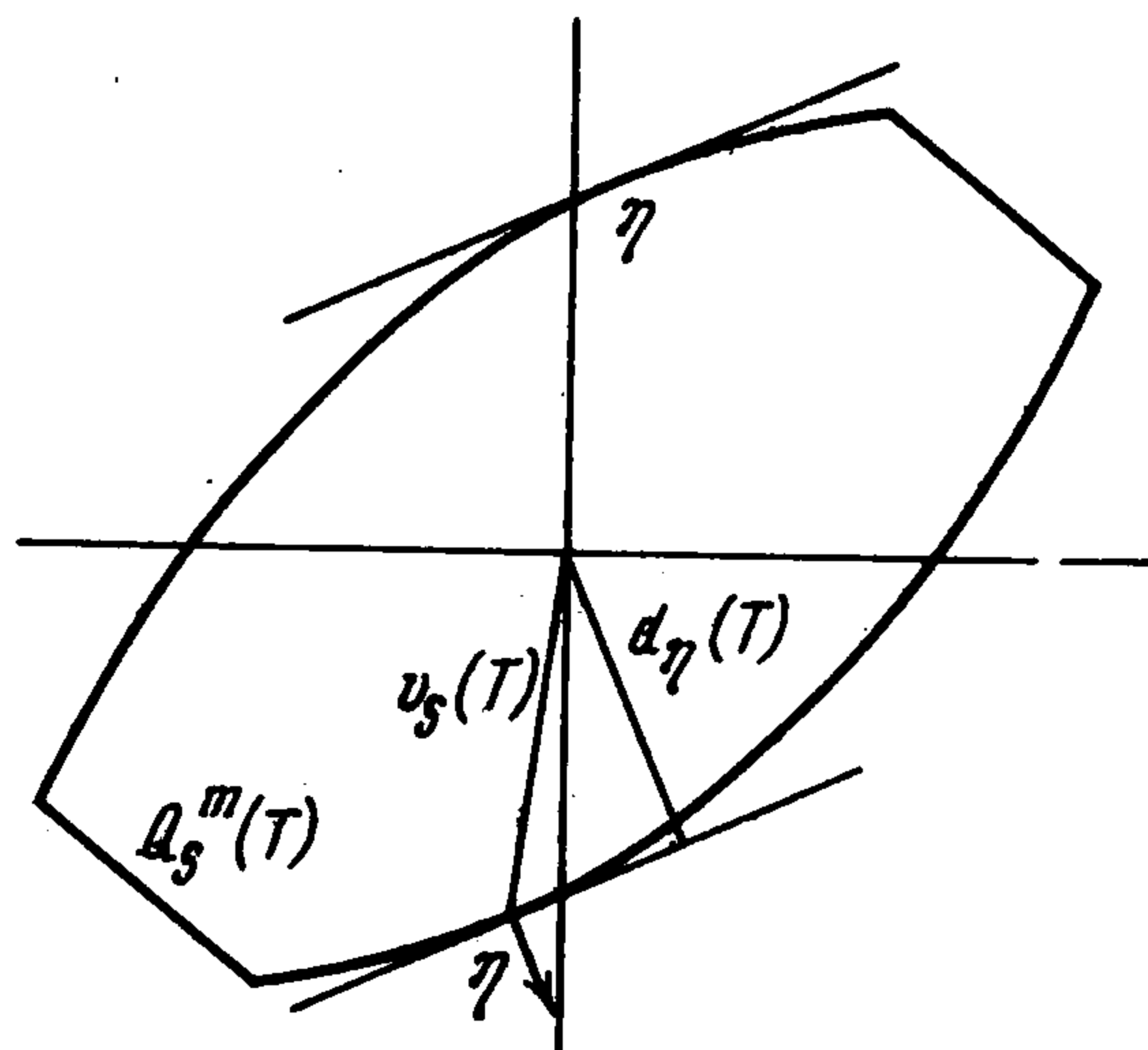
3. Определение расстояний $d_\eta(T)$ для класса управлений $\Omega_s^1(T)$. Будем решать задачу максимизации функционала

$$I_s(u) = \int_0^T \eta e^{-A\tau} b_s u_s(\tau) d\tau \quad (3.1)$$

при управлениях $u_s(t) \in \Omega_s^1(T)$.

Если $\eta e^{-At} b_s \equiv \text{const}$, то при достаточно больших значениях T , максимизирующей как в классе $\Omega_s^1(T)$, так и в классе $\Omega_s^2(T)$, является, очевидно, функция $u_s(t) = N_s T^{-1} \text{sgn}(\eta e^{-At} b_s)$, которая из трех соотношений (1.2), (1.7), (1.8) обращает в равенство только соотношение (1.7).

Будем считать далее, что $\eta e^{-At} b_s \neq \text{const}$.



Фиг. 1

Пусть $u_s(t)$ — управление, решающее задачу максимизации интеграла [(3.1) при ограничениях (1.2) и (1.7)]. Из [4] вытекает, что при $T \geq N_s/M_s$ управление $u_s(t)$ равно M_s на некотором множестве меры N_s/M_s и равно нулю на дополнении этого множества до всего отрезка $[0, T]$. Интеграл $\int_0^T u_s^2(\tau) d\tau$ после подстановки в него этого управления дает при $T \geq N_s/M_s$ выражение $M_s N_s$. Если $M_s N_s \leq P_s$, то управление $u_s(t) \in \Omega_s^1(T)$. Следовательно, при условии $M_s N_s \leq P_s$ задача максимизации интеграла (3.1) в классе $\Omega_s^1(T)$ управлений сводится к задаче максимизации при наличии только двух условий (1.2) и (1.7), которая рассмотрена в [4].

В дальнейшем будем предполагать, что

$$M_s N_s > P_s \quad (3.2)$$

Пусть теперь $u_s(t)$ — управление, максимизирующее функционал (3.1) при ограничениях (1.2), (1.8). Возможны два случая: управление $u_s(t)$ не удовлетворяет неравенству (1.7) (случай А), управление $u_s(t)$ удовлетворяет неравенству (1.7) (случай В).

Рассмотрим сначала случай А. Для того чтобы решить задачу максимизации интеграла (3.1), рассмотрим вспомогательный функционал

$$I_s(u, \chi, \sigma) = \int_0^T \left[\eta e^{-A\tau} b_s u_s(\tau) - \chi |u_s(\tau)| - \frac{\sigma}{2} u_s^2(\tau) \right] d\tau \quad (3.3)$$

Здесь $\chi > 0$, $\sigma > 0$ — постоянные, представляющие собой множители Лагранжа. Для того чтобы максимизировать интеграл (3.3) при условии (1.2), нужно найти функцию $|u_s(t)| \leq M_s$, максимизирующую подынтегральное выражение. Такая функция, очевидно, имеет вид

$$u_s(t, \chi, \sigma) = \begin{cases} M_s \operatorname{sgn}(\eta e^{-At} b_s), & t \in E_s(T, \chi, \sigma) \\ \sigma^{-1} [|\eta e^{-At} b_s| - \chi] \operatorname{sgn}(\eta e^{-At} b_s), & t \in F_s(T, \chi, \sigma) \\ 0, & t \in G_s(T, \chi) \end{cases} \quad (3.4)$$

$$E_s(T, \chi, \sigma) = \{t \in [0, T] : |\eta e^{-At} b_s| \geq \chi + \sigma M_s\}$$

$$F_s(T, \chi, \sigma) = \{t \in [0, T] : \chi \leq |\eta e^{-At} b_s| \leq \chi + \sigma M_s\} \quad (3.5)$$

$$G_s(T, \chi) = \{t \in [0, T] : |\eta e^{-At} b_s| \leq \chi\}$$

$$(E_s(T, \chi, \sigma) + F_s(T, \chi, \sigma) + G_s(T, \chi) = [0, T])$$

Подставим функцию (3.4) в соотношения (1.7) и (1.8) и покажем, что в случае А существуют такие значения $\chi > 0$ и $\sigma > 0$, при которых эти соотношения обращаются в равенства. После подстановки получаются следующие уравнения относительно переменных χ , σ :

$$\Phi_1(\chi, \sigma) = M_s \mu E_s(T, \chi, \sigma) + \frac{1}{\sigma} \int_{F_s(T, \chi, \sigma)} [|\eta e^{-A\tau} b_s| - \chi] d\tau = N_s \quad (3.6)$$

$$\Phi_2(\chi, \sigma) = M_s^2 \mu E_s(T, \chi, \sigma) + \frac{1}{\sigma^2} \int_{F_s(T, \chi, \sigma)} [|\eta e^{-A\tau} b_s| - \chi]^2 d\tau = P_s \quad (3.7)$$

где $\mu E_s(T, \chi, \sigma)$ — мера в смысле Лебега [11] множества $E_s(T, \chi, \sigma)$.

Функции $\Phi_1(\chi, \sigma)$ и $\Phi_2(\chi, \sigma)$ непрерывны. Будем рассматривать эти функции только в первом квадранте ($\chi \geq 0, \sigma \geq 0$) плоскости χ, σ . При $\chi \rightarrow 0$ и $\sigma \rightarrow 0$ имеем $\Phi_1(\chi, \sigma) \rightarrow M_s T, \Phi_2(\chi, \sigma) \rightarrow M_s^2 T$. При значениях T , больших некоторого значения, имеют место неравенства $M_s T > N_s$ и $M_s^2 T > P_s$. При каждом фиксированном значении σ функции $\Phi_1(\chi, \sigma)$ и $\Phi_2(\chi, \sigma)$ строго монотонно убывают при изменении χ от нуля до значения

$$\chi' = \max_{t \in [0, T]} (\eta e^{-At} b_s) \quad (3.8)$$

При $\chi = \chi'$, очевидно, $\Phi_1(\chi, \sigma) \equiv \Phi_2(\chi, \sigma) \equiv 0$. При каждом фиксированном значении $\chi < \chi'$ функции $\Phi_1(\chi, \sigma)$ и $\Phi_2(\chi, \sigma)$ монотонно убывают при возрастании значения σ . При $\sigma \rightarrow \infty$ имеем $\Phi_1(\chi, \sigma) \rightarrow 0$.

Из всего вышесказанного следует, что уравнения (3.6) и (3.7) определяют в первом квадранте плоскости χ, σ кривые, концы которых лежат на осях $\chi = 0$ и $\sigma = 0$. Каждая из этих кривых непрерывна, имеет только одну ветвь, не имеет самопересечений. Каждая из кривых монотонна, т. е. если две точки $(\chi^{(1)}, \sigma^{(1)})$ и $(\chi^{(2)}, \sigma^{(2)})$ кривой таковы, что $\chi^{(2)} > \chi^{(1)}$, то $\sigma^{(2)} < \sigma^{(1)}$.

Выясним взаимное расположение точек пересечения кривых (3.6) и (3.7) с осями $\chi = 0$ и $\sigma = 0$.

Пусть точки пересечения кривой (3.6) с осями $\sigma = 0$ и $\chi = 0$ имеют координаты $(\chi^{(1)}, 0)$ и $(0, \sigma^{(1)})$ соответственно, а точки пересечения кривой (3.7) имеют координаты $(\chi^{(2)}, 0)$ и $(0, \sigma^{(2)})$. Иначе говоря

$$\Phi_1(\chi^{(1)}, 0) = N_s, \quad \Phi_1(0, \sigma^{(1)}) = N_s$$

$$\Phi_2(\chi^{(2)}, 0) = P_s, \quad \Phi_2(0, \sigma^{(2)}) = P_s$$

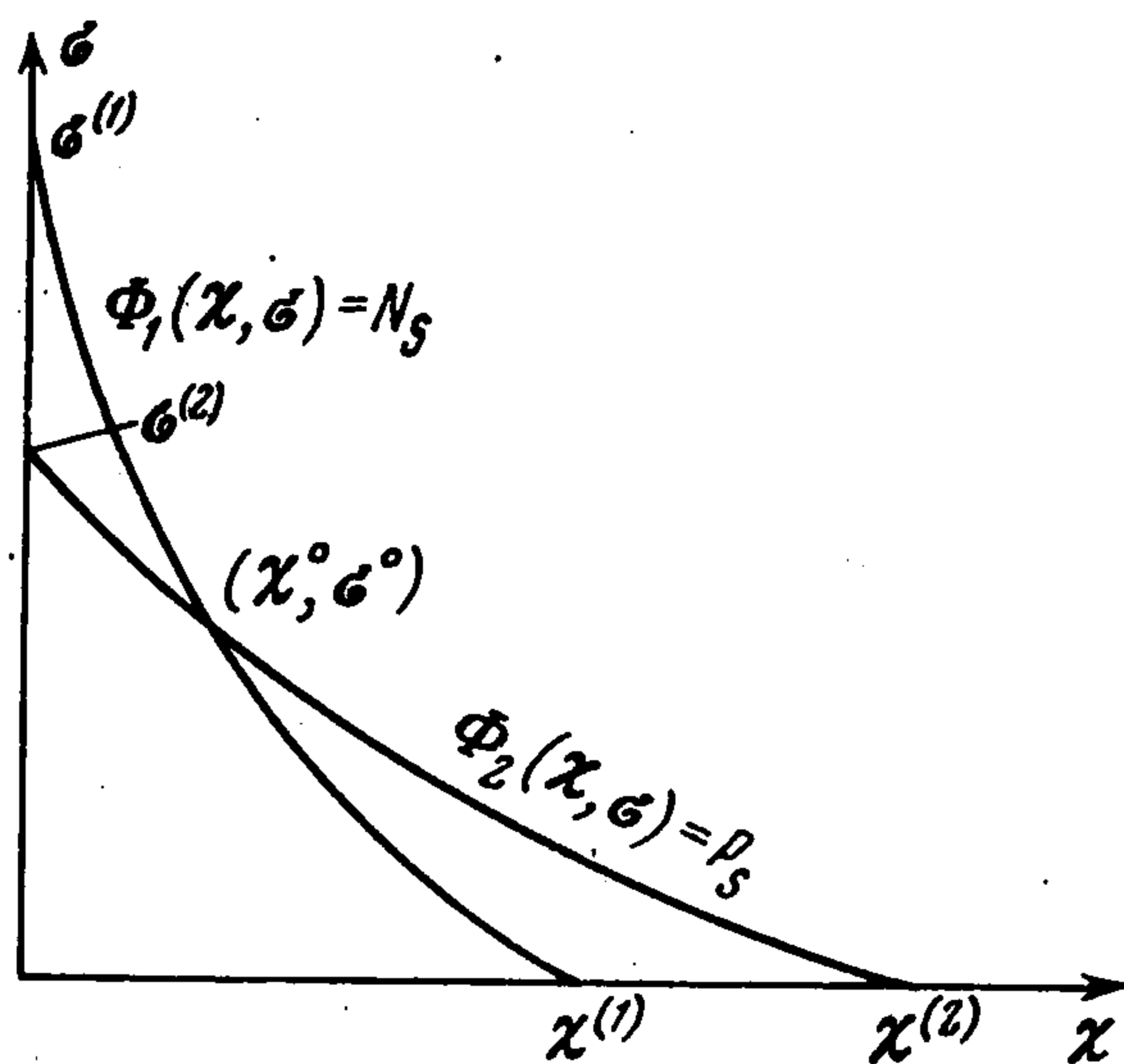
Управление $u_s(t, \chi^{(1)}, 0)$, как следует из [4], решает задачу максимизации интеграла (3.1) при ограничениях (1.2) и (1.7); следовательно, $\Phi_2(\chi^{(1)}, 0) = M_s N_s$. В соответствии с условием (3.2) $\Phi_2(\chi^{(1)}, 0) > P_s$. Из монотонности функции $\Phi_2(\chi, 0)$ вытекает, что $\chi^{(1)} < \chi^{(2)}$.

Управление $u_s(t, 0, \sigma^{(2)})$, как следует из [6, 12], решает задачу максимизации интеграла (3.1) при ограничениях (1.2) и (1.8). Это управление в случае А не удовлетворяет условию (1.7), т. е. $\Phi_1(0, \sigma^{(2)}) > N_s$. Из монотонности функции $\Phi_1(0, \sigma)$ вытекает, что $\sigma^{(1)} > \sigma^{(2)}$. Отсюда заключаем (фиг. 2), что в первом квадранте существует точка $(\chi^\circ, \sigma^\circ)$ пересечения кривых (3.6) и (3.7). Следовательно, система уравнений (3.6) и (3.7) имеет решение $\chi^\circ > 0, \sigma^\circ > 0$.

Легко показать (например, так же, как в [12]), что управление $u_s(t, \chi^\circ, \sigma^\circ)$ максимизирует интеграл (3.1) при условиях (1.2), (1.7), (1.8).

Итак, в случае А максимизирующее управление найдено; для расстояния $d_n(T)$ получается выражение

$$d_n(T) = M_s \int_{E_s(T, \chi^\circ, \sigma^\circ)} |\eta e^{-A\tau} b_s| d\tau + \frac{1}{\sigma^\circ} \int_{F_s(T, \chi^\circ, \sigma^\circ)} |\eta e^{-A\tau} b_s| (|\eta e^{-A\tau} b_s| - \chi^\circ) d\tau \quad (3.9)$$



Фиг. 2

Из выражений (3.5) и (3.6) вытекают следующие соотношения:

$$d_n(T) \geq M_s \chi^\circ \mu E_s(T, \chi, \sigma) + \frac{\chi^\circ}{\sigma^\circ} \int_{F_s(T, \chi^\circ, \sigma^\circ)} [|\eta e^{-A\tau} b_s| - \chi^\circ] d\tau = \chi^\circ N_s \quad (3.10)$$

Из выражений (3.5) и (3.7) получаем

$$d_n(T) \geq M_s^2 \sigma^\circ \mu E_s(T, \chi^\circ, \sigma^\circ) + \frac{1}{\sigma^\circ} \int_{F_s(T, \chi^\circ, \sigma^\circ)} [|\eta e^{-A\tau} b_s| - \chi^\circ]^2 d\tau = \sigma^\circ P_s \quad (3.11)$$

Из соотношений (3.10), (3.11), а также из выражений (1.7), (3.1) и (3.8) вытекают неравенства

$$\max(\chi^\circ N_s, \sigma^\circ P_s) \leq d_n(T) \leq \chi' N_s \quad (3.12)$$

Правое неравенство (3.12) имеет место, очевидно, для обоих классов управлений $\Omega_s^m(T)$ ($m = 1, 2$).

Заметим, что выражение (3.4) дает возможность судить о структуре ограниченного условиями (1.2), (1.3), (1.4) управления, приводящего систему (1.1) в начало координат за минимально возможное время.

Пусть теперь имеет место случай *B*. Максимизирующее управление определяется выражением $u_s(t, 0, \sigma^{(2)})$. Расстояние $d_n(T)$ получается [6] из формулы (3.9), если в ней положить $\chi^\circ = 0$, $\sigma^\circ = \sigma^{(2)}$.

4. Структура областей управляемости Q_s^1 и Q^1 . Пусть корни характеристического уравнения

$$\det \|A - \lambda E\| = 0 \quad (4.1)$$

$\lambda_k = \varepsilon_k + i\omega_k$ кратностей p_k имеют при $k = 1, \dots, r_1$ положительные действительные части, при $k = r_1 + 1, \dots, r_2$ — действительные части, равные нулю, и при $k = r_2 + 1, \dots, r_3$ — отрицательные действительные части.

Как следует, например, из [13, 14], матрица e^{-At} имеет вид

$$e^{-At} = \sum_{k=1}^{r_3} \sum_{l=0}^{p_k-1} \alpha_{kl} e^{-\lambda_k t} t^l$$

где α_{kl} — постоянные матрицы с элементами α_{kl}^{ij}

Выражение $\eta e^{-At} b_s$ имеет вид

$$\eta e^{-At} b_s = \sum_{k=1}^{r_3} \sum_{l=0}^{p_k-1} \eta \alpha_{kl} b_s e^{-\lambda_k t} t^l \quad (4.2)$$

Рассмотрим систему линейных алгебраических уравнений (относительно компонент вектора η)

$$\begin{aligned} \eta \alpha_{kl} b_s &= 0 & (l = 1, \dots, p_k - 1 \text{ при } k = r_1 + 1, \dots, r_2) \\ & & (l = 0, 1, \dots, p_k - 1 \text{ при } k = r_2 + 1, \dots, r_3) \end{aligned} \quad (4.3)$$

Эта система содержит

$$\beta = \sum_{k=r_1+1}^{r_3} p_k - (r_2 - r_1)$$

уравнений. Присоединим к уравнениям (4.3) условие нормировки

$$\sum_{i=1}^n \eta_i^2 = 1 \quad (4.4)$$

Векторы η , которые являются решениями уравнений (4.3), (4.4) (будем обозначать их через η_s°), и только они при подстановке в (4.2) уничтожают все члены, содержащие $e^{-\varepsilon_k t}$ ($k = r_2 + 1, \dots, r_3$), где $\varepsilon_k < 0$, и члены, не содержащие экспонент, но содержащие t^l , где $l \geq 1$. Таким образом, функция $|\eta_s^\circ e^{-At} b_s|$ остается ограниченной при $t \rightarrow \infty$. Следовательно, величина χ' (3.8) при $T \rightarrow \infty$ стремится к конечному пределу. Поскольку $d_\eta(T)$ — неубывающая функция T , из правого неравенства (3.12) вытекает что $d_{\eta_s^\circ}(T)$ при $T \rightarrow \infty$ стремится к конечному пределу, который обозначим через $d_{\eta_s^\circ}^\circ$ ($d_{\eta_s^\circ}^\circ = d_{-\eta_s^\circ}^\circ$). Если η_s° — такой вектор, что $d_{\eta_s^\circ}^\circ \neq 0$, то множество Q_s^1 заключено, очевидно, между плоскостями

$$\eta_s^\circ x = d_{\eta_s^\circ}^\circ, \quad -\eta_s^\circ x = d_{\eta_s^\circ}^\circ \quad (4.5)$$

Для тех векторов η_s° , для которых $d_{\eta_s^\circ}(T) < d_{\eta_s^\circ}^\circ$ при любом конечном T , множество $Q_s^1(T)$ достигает плоскостей (4.5) лишь при $T \rightarrow \infty$ и координаты точек $x \in Q_s^1$ удовлетворяют строгому неравенству

$$|\eta_s^\circ x| < d_{\eta_s^\circ}^\circ \quad (4.6)$$

Если η_s° — такой, например, вектор, что $\eta_s^\circ e^{-At} b_s \equiv \text{const} \neq 0$, то, очевидно, существует значение T' , для которого $d_{\eta_s^\circ}(T) = d_{\eta_s^\circ}(T') = d_{\eta_s^\circ}^\circ$ при всех $T \geq T'$. Для такого вектора η_s° множество $Q_s^1(T)$ достигает плоскостей (4.5) при $T = T'$ и при дальнейшем увеличении T больше не «расширяется» в направлении η_s° . Следовательно, для этого вектора η_s° на плоскостях (4.5) существуют точки, принадлежащие множеству Q_s^1 . Из сказанного заключаем, что существуют такие векторы η_s° , что координаты точек множества Q_s^1 удовлетворяют неравенству

$$|\eta_s^\circ x| \leq d_{\eta_s^\circ}^\circ \quad (4.7)$$

Для тех и только тех векторов η_s° , которые удовлетворяют системе n алгебраических уравнений

$$\eta \alpha_{kl} b_s = 0 \quad (k = 1, \dots, r_3; l = 0, 1, \dots, p_k - 1) \quad (4.8)$$

очевидно, $\eta_s^\circ e^{-At} b_s \equiv 0$ и $d_{\eta_s^\circ}(T) = d_{\eta_s^\circ}^\circ = 0$.

Система (4.3) является частью системы (4.8).

Пусть ρ_s — ранг системы (4.8), тогда фундаментальная система решений уравнений (4.8) состоит из $n - \rho_s$ векторов. Пронормируем каждый из этих векторов и обозначим их через $\eta_s^1, \dots, \eta_s^{n-\rho_s}$. Тогда множество Q_s^1

принадлежит плоскостям

$$\eta^\delta x = 0 \quad (\delta = 1, \dots, n - \rho_s) \quad (4.9)$$

т. е. размерность множества Q_s^1 равна ρ_s .

Заметим, что размерность множества Q_s^1 равна [1,15] рангу матрицы $W_s = \|b_s, Ab_s, \dots, A^{n-1}b_s\|$; при $\rho_s = n$ система (2.2) является вполне управляемой в смысле Калмана.

Пусть теперь $\eta \neq \eta_s^\circ$. Докажем, что при этом $d_\eta(T) \rightarrow \infty$ при $T \rightarrow \infty$.

Предположим сначала, что для всех значений T , больших некоторого, имеет место случай А. Тогда расстояние $d_\eta(T)$ удовлетворяет неравенству (3.12). Покажем, что величина $\max(\chi^\circ, \sigma^\circ)$, являющаяся функцией переменной T , не остается ограниченной при $T \rightarrow \infty$. Предположим противное, т. е. допустим наличие такой постоянной $c > 0$, что $\max(\chi^\circ, \sigma^\circ) \leq c$ при всех значениях T . Левую часть равенства (3.6) можно оценить следующим образом:

$$\Phi_1(\chi^\circ, \sigma^\circ) \geq M_s \mu E_s(T, c, c) \quad (4.10)$$

Из выражения (4.2) вытекает соотношение

$$|\eta e^{-At} b_s| = e^{-\varepsilon_k t} t^{l'} |f_1(t) + f_2(t)|$$

где $e^{-\varepsilon_k t} t^{l'}$ — член, имеющий при $t \rightarrow \infty$ максимальный порядок роста, по сравнению с другими членами вида $e^{-\varepsilon_k t} t^{l'}$, входящими в выражение (4.2); $f_1(t) \neq 0$ — почти периодическая функция, представляющая собой сумму конечного числа синусоид и константы; $f_2(t) \rightarrow 0$ при $t \rightarrow \infty$. Из условия $\eta \neq \eta_s^\circ$ вытекает, что $-\varepsilon_{k'} \geq 0$ и выполняется хотя бы одно из неравенств: $-\varepsilon_{k'} > 0$, $l' > 0$. Следовательно, если $\eta \neq \eta_s^\circ$, то $e^{-\varepsilon_k t} t^{l'} \rightarrow \infty$ при $t \rightarrow \infty$. Как вытекает из [16], для почти периодической функции $|f_1(t)|$ имеет место соотношение

$$\lim_{T \rightarrow \infty} \frac{1}{T} \int_0^T |f_1(\tau)| d\tau = K > 0 \quad (4.11)$$

С помощью соотношения (4.11) нетрудно показать, что $\mu E_s(T, c, c) \rightarrow \infty$ при $T \rightarrow \infty$.

Из неравенства (4.10) заключаем, что левая часть соотношения (3.6) — неограниченная функция при $T \rightarrow \infty$. Поэтому из предположения о том, что $\max(\chi^\circ, \sigma^\circ) \leq c$, следует, что равенство (3.6) не может иметь место для достаточно больших значений T , а это противоречит вышеизложенному.

Поскольку расстояние $d_\eta(T)$ — монотонно возрастающая функция T , то из неравенства (3.12) вытекает, что в случае А $d_\eta(T) \rightarrow \infty$ при $T \rightarrow \infty$.

Если для всех значений T , больших некоторого, имеет место случай В, то в соответствии с [6] $d_\eta(T) \rightarrow \infty$ при $T \rightarrow \infty$.

Предположим, что интервалы значений T , в которых имеют место случаи А и В, чередуются. Поскольку расстояние $d_\eta(T)$ является неубывающей функцией T , можно опять заключить, что $d_\eta(T) \rightarrow \infty$ при $T \rightarrow \infty$.

Таким образом, множество Q_s^1 ограничено только по направлениям $\eta = \eta_s^\circ$.

Полученные уравнения (4.3), (4.8), (4.9) и неравенства (4.6), (4.7) позволяют полностью выяснить структуру области управляемости Q_s^1 . Обозначим множество точек x , удовлетворяющих условиям (4.9), через X^{ρ_s} ; если $\rho_s = n$, тогда $X^{\rho_s} = X$. Через $X_1^{\rho_s}$ обозначим подпространство пространства X^{ρ_s} , натянутое на вектора η_s° , ортогональные векторам

η_s^δ ($\delta = 1, \dots, n - \rho_s$), через $X_2^{\rho_s}$ — ортогональное дополнение подпространства $X_1^{\rho_s}$ до подпространства X^{ρ_s} . Итак, имеет место следующая теорема.

Теорема 4.1. Область управляемости Q_s^1 — цилиндрическое множество, т. е. $Q_s^1 = S + X_2^{\rho_s}$, где $S \subseteq X_1^{\rho_s}$ — ограниченное множество (основание цилиндра). При $\rho_s = n$ размерность подпространства $X_1^{\rho_s}$ равна размерности фундаментальной системы решений уравнений (4.3)

$$\sum_{k=1}^{r_1} p_k + (r_2 - r_1)$$

т. е. числу собственных значений матрицы A с положительными действительными частями с учетом их кратностей и с нулевыми действительными частями без учета их кратностей. На границе множества Q_s^1 есть точки, как принадлежащие области Q_s^1 , так и не принадлежащие ей.

Рассмотрим при условии $\rho_s = n$ два частных случая:

1°. Все корни уравнения (4.1) имеют отрицательные действительные части. Система (4.3) в этом случае совпадает с системой (4.8), которая при $\rho_s = n$ имеет только нулевое решение. Следовательно, для всех $\eta \neq 0$ величина $d_\eta(T) \rightarrow \infty$ при $T \rightarrow \infty$, а значит $Q_s^1 = X$.

2°. Все корни уравнения (4.1), за исключением λ_1 , имеют отрицательные действительные части. Корень λ_1 является либо нулевым корнем произвольной кратности p_1 , либо действительным положительным с кратностью $p_1 = 1$. Система (4.3) в этом случае состоит из $n - 1$ линейно независимых уравнений. Уравнения (4.3), (4.4) имеют только два отличающихся одно от другого знаком решения: η_s° и $-\eta_s^\circ$. Область Q_s^1 представляет собой множество точек $x \in X$, ограниченное двумя плоскостями, ортогональными вектору η_s° и находящимися на расстоянии $d\eta_s^\circ$ от начала координат. В случаях, когда $\varepsilon_1 = 0$ или $\varepsilon_1 > 0$, а N_s и $1/P_s$ — достаточно малые величины, на ограничивающих плоскостях есть точки, принадлежащие множеству Q_s^1 .

Рассмотрим теперь вопрос о структуре области Q^1 .

Среди столбцов матриц α_{kl} ($l = 0, 1, \dots, p_k - 1$) содержится [13,14] p_k , а среди столбцов матриц α_{kl} ($l = 1, \dots, p_k - 1$) — не более $p_k - 1$ линейно независимых. Поэтому столбцы $\alpha_{kl} b_s$ ($l = 0, 1, \dots, p_k - 1; s = 1, \dots, r$), являющиеся линейными комбинациями столбцов матриц α_{kl} ($l = 0, 1, \dots, p_k - 1$), содержат не более p_k , а столбцы $\alpha_{kl} b_s$ ($l = 1, \dots, p_k - 1; s = 1, \dots, r$) — не более $p_k - 1$ линейно независимых. Отсюда вытекает, что в системе, полученной из (4.3) при $s = 1, \dots, r$, среди $r\beta$ уравнений не более чем β , линейно независимых.

Обозначим через ρ ранг системы rn уравнений, полученных из (4.8) при $s = 1, \dots, r$. Тогда среди векторов η_s^δ ($\delta = 1, \dots, n - \rho_s; s = 1, \dots, r$) линейно независимых векторов $n - \rho$, т. е. множество Q^1 принадлежит $n - \rho$ плоскостям вида (4.9).

Заметим, что размерность множества Q^1 равна [1,15] рангу матрицы $\|W_1, \dots, W_r\|$; при $\rho = n$ система (1.1) вполне управляема в смысле Калмана.

Легко показать, что при $\rho = n$ в системе (4.3) ($s = 1, \dots, r$) не менее $\sum_{k=r_2}^{r_1} p_k$ линейно независимых уравнений (напомним, что при $\rho_s = n$ можно утверждать, что в системе (4.3) ровно β линейно независимых уравнений).

Обозначим множество точек x , удовлетворяющих условиям (4.9) при всех $s = 1, \dots, r$, через X^ρ . Через X_1^ρ обозначим подпространство пространства X^ρ , натянутое на вектора η_s° ($s = 1, \dots, r$), ортогональные векторам η_s^δ ($\delta = 1, \dots, n - \rho_s; s = 1, \dots, r$), через X_2^ρ — ортогональное дополнение подпространства X_1^ρ до пространства X^ρ

Имеет место следующая теорема.

Теорема 4.2. Область управляемости Q^1 — цилиндрическое множество, т. е. $Q^1 = S + X_2^p$, где $S \in X_1^p$ — ограниченное множество (основание цилиндра). При $p = n$ размерность подпространства X_1^p , равная размерности фундаментальной системы решений уравнений (4.3) ($s = 1, \dots, r$), не меньше величины

$$\sum_{k=1}^{r_1} p_k + (r_2 - r_1)$$

и не больше величины

$$\sum_{k=1}^{r_2} p_k$$

На границе множества Q^1 есть точки, как принадлежащие области Q^1 , так и не принадлежащие ей.

5. Структура областей Q_s^2 и Q^2 . Так как $\Omega_s^2(T) \supseteq \Omega_s^1(T)$, расстояние $d_\eta(T)$ для класса управлений $\Omega_s^2(T)$ не меньше соответствующего расстояния для класса $\Omega_s^1(T)$. В предыдущем разделе для класса $\Omega_s^1(T)$ показано, что $d_\eta(T) \rightarrow \infty$ при $T \rightarrow \infty$, если $\eta \neq \eta_s^\circ$. Следовательно, этот факт имеет место и для класса управлений $\Omega_s^2(T)$.

Из правого неравенства (3.12) вытекает, что для $\eta = \eta_s^\circ$ расстояние $d_\eta(T)$ остается ограниченным при $T \rightarrow \infty$ как для класса $\Omega_s^1(T)$, так и для класса $\Omega_s^2(T)$.

Таким образом, для областей управляемости Q_s^2 и Q^2 имеют место те же теоремы, что и для областей Q_s^1 и Q^1 .

Как следует из теоремы 4.1 и из [2,4], структура области управляемости Q_s^m ($m = 1, 2$) в рассмотренных здесь случаях совпадает со структурой области управляемости, когда ограничен импульс управляющей силы (1.3) или когда ограничена величина управляющей силы (1.2) и импульс (1.3) одновременно.

Вывод о структуре области управляемости Q_s^2 можно было бы конечно, сделать непосредственно, решая задачу максимизации интеграла (3.1) в классе управлений $\Omega_s^2(T)$. При этом управление $u_s(t) \in \Omega_s^2(T)$, максимизирующее интеграл (3.3), имеет вид

$$u_s(t, \chi, \sigma) = \begin{cases} \sigma^{-1} [|\eta e^{-At} b_s| - \chi], & t \in F_s(T, \chi, \infty) = E_s(T, \chi, 0) \\ 0, & t \in G_s(T, \chi) \end{cases}$$

В случае, аналогичном случаю А, уравнения для определения значений χ° и σ° приобретают вид

$$\frac{1}{\sigma} \int_{E_s(T, \chi, 0)} (|\eta e^{-A\tau} b_s| - \chi) d\tau = N_s, \quad \frac{1}{\sigma^2} \int_{E_s(T, \chi, 0)} [|\eta e^{-A\tau} b_s| - \chi]^2 d\tau = P_s$$

Расстояние $d_\eta(T)$ в этом случае определяется по формуле

$$d_\eta(T) = \frac{1}{\sigma^\circ} \int_{E_s(T, \chi^\circ, 0)} |\eta e^{-A\tau} b_s| (|\eta e^{-A\tau} b_s| - \chi^\circ) d\tau$$

6. *Пример.* Рассмотрим систему уравнений

$$\dot{x}_1 = x_2, \quad \dot{x}_2 = a_{22}x_2 + a_{23}x_3 + b_2u, \quad \dot{x}_3 = a_{32}x_2 + a_{33}x_3 + b_3u \quad (6.1)$$

Уравнения (6.1) описывают движение крылатого летательного аппарата в горизонтальной плоскости (x_1 и x_3 — углы курса и скольжения). Поскольку в системе (6.1) только одно управление, индекс s всюду опущен. Характеристическое уравнение системы (6.1) имеет один нулевой корень; пусть два других корня будут действительными, однократными (поэтому индекс l всюду будет опущен), отрицательными, так что $\lambda_1 = 0$, $\lambda_2 < 0$, $\lambda_3 < 0$.

Матрица e^{At} имеет вид

$$e^{At} = \begin{vmatrix} 1 & \alpha_1^{(1,2)} + \alpha_2^{(1,2)}e^{\lambda_2 t} + \alpha_3^{(1,2)}e^{\lambda_3 t} & \alpha_1^{(1,3)} + \alpha_2^{(1,3)}e^{\lambda_2 t} + \alpha_3^{(1,3)}e^{\lambda_3 t} \\ 0 & \alpha_2^{(2,2)}e^{\lambda_2 t} + \alpha_3^{(2,2)}e^{\lambda_3 t} & \alpha_2^{(2,3)}e^{\lambda_2 t} + \alpha_3^{(2,3)}e^{\lambda_3 t} \\ 0 & \alpha_2^{(3,2)}e^{\lambda_2 t} + \alpha_3^{(3,2)}e^{\lambda_3 t} & \alpha_2^{(3,3)}e^{\lambda_2 t} + \alpha_3^{(3,3)}e^{\lambda_3 t} \end{vmatrix}$$

где коэффициенты $\alpha_k^{(i,j)}$ выражаются определенным образом [2,4] через коэффициенты матрицы A .

Выражение $\eta e^{-At}b$ записывается в виде

$$\eta e^{-At}b = \eta_1 \alpha_1^{(1)} + e^{-\lambda_2 t} (\eta_2 \alpha_2^{(1)} + \eta_3 \alpha_3^{(1)}) + e^{-\lambda_3 t} (\eta_1 \alpha_3^{(1)} + \eta_2 \alpha_3^{(2)} + \eta_3 \alpha_3^{(3)})$$

где

$$\alpha_k^{(i)} = b_2 \alpha_k^{(i,2)} + b_3 \alpha_k^{(i,3)} \quad (i = 1 \text{ при } k = 1; i = 1, 2, 3 \text{ при } k = 2, 3)$$

Уравнения (4.3), (4.4) выглядят так:

$$\eta_1 \alpha_k^{(1)} + \eta_2 \alpha_k^{(2)} + \eta_3 \alpha_k^{(3)} = 0 \quad (k = 2, 3), \quad \eta_1^2 + \eta_2^2 + \eta_3^2 = 1 \quad (6.2)$$

Если система (6.1) вполне управляема, то уравнения (6.2) имеют только два решения: η° и $-\eta^\circ$, причем

$$\eta_i^\circ = \Delta_i / \Delta \quad (i = 1, 2, 3)$$

где $\Delta_1 = \alpha_2^{(2)} \alpha_3^{(3)} - \alpha_3^{(2)} \alpha_2^{(3)}$, а Δ_2 и Δ_3 получаются круговой заменой верхнего индекса i в коэффициентах $\alpha_k^{(i)}$ выражения для Δ_1 ; $\Delta^2 = \Delta_1^2 + \Delta_2^2 + \Delta_3^2$.

Таким образом, $\eta^\circ e^{-At}b = \Delta_1 \alpha_1^{(1)} / \Delta \equiv \text{const}$. Поэтому для обоих классов допустимых управлений имеем

$$d_{\eta^\circ} = N | \Delta_1 \alpha_1^{(1)} | \Delta^{-1}$$

Следовательно, области управляемости Q^m ($m = 1, 2$) представляют собой, так же как и в [2,4], множество точек фазового пространства, ограниченное двумя плоскостями

$$\Delta_1 x_1 + \Delta_2 x_2 + \Delta_3 x_3 = \pm N \Delta_1 \alpha_1^{(1)}$$

На этих плоскостях есть точки, принадлежащие областям Q^m ($m = 1, 2$).

Поступила 16 XI 1970

ЛИТЕРАТУРА

1. К а л м а н Р. Е. Об общей теории систем управления. Тр. I Междунар. конгр. ИФАК, т. 2, М., Изд-во АН СССР, 1961.
2. Ф о р м а л ь с к и й А. М. Построение области управляемости для систем с ограниченными по импульсу управляющими силами. Вестн. МГУ. Сер. Матем. и механ., 1966, № 5.

3. Ф о р м а л ь с к и й А. М. Определение области управляемости для линейных стационарных систем. В сб.: Физика, математика, механика. Тр. I Моск. конф. молодых ученых. М., «Наука», 1968.
4. Ф о р м а л ь с к и й А. М. Область управляемости систем с ограниченными ресурсами управления. Автоматика и телемеханика, 1968, № 3.
5. Ф о р м а л ь с к и й А. М. Задача быстрогодействия в системах с ограниченными по величине и импульсу управляющими силами. ПММ, 1970, т. 34, вып. 5.
6. Ф о р м а л ь с к и й А. М. Область управляемости систем, имеющих ограниченную величину и энергию управляющего воздействия. Вестн. МГУ. Сер. Матем. и механ. 1970, № 5.
7. Л ю с т е р н и к Л. А., С о б о л е в В. И. Элементы функционального анализа. М., «Наука», 1965.
8. Б е л л м а н Р., Г л и к с б е р г И., Г р о с с О. Некоторые вопросы математической теории процессов управления. М., Изд. иностр. лит., 1962.
9. Б е к к е н б а х Э., Б е л л м а н Р. Неравенства. М., «Мир», 1965.
10. E a t o n J. H. An Iterative Solution to Time Optimal Control. J. Math. Anal. and Appl. 1962, vol. 5, No. 2.
11. Ш и л о в Г. Е. Математический анализ. М., Физматгиз, 1960.
12. Г а б а с о в Р., Г и н д е с В. Б. К оптимальным процессам в линейных системах с двумя ограничениями на управляющие воздействия. Автоматика и телемеханика, 1965, т. 26, № 6.
13. Б у л г а к о в Б. В. Колебания. М., Гостехиздат, 1954.
14. Г а н т м а х е р Ф. Р. Теория матриц. М., «Наука», 1967.
15. К р а с о в с к и й Н. Н. Теория управления движением. М., «Наука», 1968.
16. Д е м и д о в и ч Б. П. Лекции по математической теории устойчивости. М., «Наука», 1967.