

УДК 62.50

В.Р. БАРСЕГЯН, В.В. АЙРАПЕТЯН

К ЗАДАЧЕ НАБЛЮДЕНИЯ УПРАВЛЯЕМЫХ КОЛЕБАТЕЛЬНЫХ ДВИЖЕНИЙ МЕМБРАНЫ

Исследована задача оптимального наблюдения управляемых движений мембраны. Предполагается, что из некоторых областей мембраны, которые характеризуются функциями из класса $L_2[0,b] \times [0,c]$, поступает сигнал. При помощи некоторой предыстории поступающего сигнала, построена универсальная оптимальная операция, позволяющая определить прогиб и скорость всех точек мембраны в любой момент времени.

1. Постановка задачи. Рассмотрим однородную, упругую, прямоугольную мембрану, края которой закреплены. Пусть на мембрану действуют распределенные силы с плотностью $u(x, y, t)$, перпендикулярные поверхности мембраны. Ограничимся рассмотрением малых колебаний мембраны и предположим, что область, на которую действуют распределенные силы, имеет положительную меру по Лебегу.

Пусть прогиб мембраны будет $Q(x, y, t)$, $0 \leq x \leq b$, $0 \leq y \leq c$, $t \geq 0$, подчиненный при $0 < x < b$, $0 < y < c$ и $t > 0$ уравнению [1]

$$\frac{\partial^2 Q}{\partial t^2} = a^2 \left(\frac{\partial^2 Q}{\partial x^2} + \frac{\partial^2 Q}{\partial y^2} \right) + u(x, y, t) \quad (1.1)$$

и граничным условиям

$$\begin{aligned} Q(x, 0, t) = 0, \quad Q(x, c, t) = 0, \\ Q(0, y, t) = 0, \quad Q(b, y, t) = 0. \end{aligned} \quad t > 0 \quad (1.2)$$

В правой части уравнения (1.1) функция $u(x, y, t)$ - плотность внешней силы, рассчитанная на единицу массы мембраны, $a^2 = \frac{T_0}{\rho}$, где T_0 - натяжение, а ρ - плотность мембраны.

При рассмотрении задачи об управлении колебаниями мембраны по принципу обратной связи возникает необходимость в вычислении текущего состояния $Q(x, y, t)$ и скорости $\dot{Q}(x, y, t)$ мембраны для любой точки $x \in [0, b]$, $y \in [0, c]$, каким бы не было реализовавшееся в процессе (1.1) значение $Q(x, y, t)$.

Допустим есть возможность с помощью измерительных устройств на некоторых областях положительной меры мембраны измерить некоторую величину, определенную на промежутке времени $t - \theta \leq \tau \leq t$, где $\theta > 0$, постоянное число, учитывает некоторую предысторию поступающего сигнала. Число θ определяется из дополнительных требований, сопровождающих задачу о наблюдении, и зависит от физических возможностей измерительных устройств. Но так как наблюдаемый

объект подвержен управляющему воздействию $u(x, y, t)$, нужна еще информация о предыстории управляющей силы.

В отличие от поступающего сигнала, который известен в пределах отрезка $t - \vartheta \leq \tau \leq t$, значение управляющего воздействия в момент времени t в учитываемую предысторию не включается. Для функции $u(x, y, t)$ аргумент заключен в пределах полуинтервала $t - \vartheta \leq \tau < t$, так как значение состояния мембраны $Q(x, y, t)$ в момент t необходимо как раз для того, чтобы выработать управление в этот же момент времени.

Предполагается, что области мембраны, подлежащие измерению, характеризуются функциями $f(x, y)$ и $g(x, y)$ из класса $L_2[0, b] \times [0, c]$. В частном случае они могут быть характеристическими функциями измеримых областей.

Требуется по поступающему сигналу вычислить функцию состояния $Q(x, y, t)$ и скорость $\dot{Q}(x, y, t)$ мембраны для любой точки $(x, y) \in [0, b] \times [0, c]$, каковым бы не было реализовавшееся в процессе (1.1) значение $Q(x, y, t)$.

Известно, что решение уравнения (1.1) имеет следующий вид

$$Q(x, y, t) = \sum_{k, m=1}^{\infty} Q_{km}(t) \sin \frac{\pi k}{b} x \sin \frac{\pi m}{c} y, \quad (1.3)$$

где функции $Q_{km}(t)$ удовлетворяют системе бесконечных уравнений

$$\begin{aligned} \ddot{Q}_{km}(t) &= -\lambda_{km}^2(t) Q_{km}(t) + u_{km}(t), \\ \lambda_{km}^2 &= a^2 \left[\left(\frac{\pi k}{b} \right)^2 + \left(\frac{\pi m}{c} \right)^2 \right], \quad k, m = 1, 2, \dots \end{aligned} \quad (1.4)$$

Здесь функции $u_{km}(t)$ являются коэффициентами Фурье $u(x, y, t)$ в области $[0, b] \times [0, c]$

$$u_{km}(t) = \frac{4}{bc} \int_0^b \int_0^c u(x, y, t) \sin \frac{\pi k}{b} x \sin \frac{\pi m}{c} y dx dy, \quad (1.5)$$

которые для каждой пары индексов k, m отличны от нуля.

Введя обозначения

$$Q_{km}^{(1)}(t) = Q_{km}(t), \quad Q_{km}^{(2)}(t) = \frac{1}{\lambda_{km}} \dot{Q}_{km}(t), \quad (1.6)$$

уравнение (1.4) запишем в нормальной форме

$$\begin{aligned} \dot{Q}_{km}^{(1)}(t) &= \lambda_{km} Q_{km}^{(2)}(t), \\ \dot{Q}_{km}^{(2)}(t) &= -\lambda_{km} Q_{km}^{(1)}(t) + \frac{1}{\lambda_{km}} u_{km}(t), \quad k, m = 1, 2, \dots \end{aligned} \quad (1.7)$$

Обозначим коэффициенты рядов Фурье функций $f(x, y)$ и $g(x, y)$ в вышеупомянутом базисе следующим образом

$$f_{km} = \frac{4}{bc} \int_0^b \int_0^c f(x, y) \sin \frac{\pi k}{b} x \sin \frac{\pi m}{c} y dx dy, \quad (1.8)$$

$$g_{km} = \frac{4}{bc} \int_0^b \int_0^c g(x, y) \sin \frac{\pi k}{b} x \sin \frac{\pi m}{c} y dx dy.$$

Кoeffициенты f_{km} и g_{km} известны заранее, так как известны функции $f(x, y)$ и $g(x, y)$. Предполагается, что $f_{km}^2 + g_{km}^2 \neq 0$ [2] для каждого $k, m = 1, 2, \dots$

Предполагается, что для каждого $k, m = 1, 2, \dots$ через измерительное устройство поступает сигнал

$$f_{km} Q_{km}^{(1)}(\tau) + g_{km} Q_{km}^{(2)}(\tau), \quad t - \vartheta \leq \tau \leq t. \quad (1.9)$$

Вообще, поступающие сигналы могут быть различными. Целесообразность выбора такого сигнала обусловлена содержанием достаточного количества информации и несложной реализацией. Для каждого $k, m = 1, 2, \dots$ рассмотрим по отношению к (1.9) "усиленный сигнал"

$$y_{km}(\tau) = \lambda_{km}^\alpha f_{km} Q_{km}^{(1)}(\tau) + \lambda_{km}^\alpha g_{km} Q_{km}^{(2)}(\tau), \quad t - \vartheta \leq \tau \leq t, \quad (1.10)$$

реализация которого также нетрудна. Здесь $\alpha = 1 + \varepsilon$, $\varepsilon > 0$ - малое число.

Таким образом, для каждой пары индексов $k, m = 1, 2, \dots$ имеем следующую задачу наблюдения.

Требуется найти линейную операцию $\varphi_{kmi} [t, \{y_{km}(\tau), u_{km}(\tau)\}]$ так, чтобы выполнялось равенство

$$\varphi_{kmi} [t, \{y_{km}(\tau), u_{km}(\tau)\}] = Q_{km}^{(i)}(t), \quad i = 1, 2, \quad (1.11)$$

каким бы ни было реализовавшееся в системе (1.7) значение $Q_{km}^{(i)}(t)$ и каким бы ни был сигнал (1.10).

Операции φ_{kmi} , удовлетворяющие условию (1.11) назовем разрешающими операциями.

Отметим, что выражение

$$\frac{bc}{4} \sum_{k,m=1}^{\infty} (f_{km} Q_{km}(\tau) + g_{km} \dot{Q}_{km}(\tau)),$$

общим членом которого является выбранный сигнал (1.9), после подстановки значений f_{km} и g_{km} из (1.8) с учетом (1.3) приводится к виду

$$\int_0^b \int_0^c [f(x, y) Q(x, y, \tau) + g(x, y) \dot{Q}(x, y, \tau)] dx dy.$$

2. Приведение задачи наблюдения к проблеме моментов и ее решение. Разрешающие операции $\varphi_{kmi} [t, \{y_{km}(\tau), u_{km}(\tau)\}]$ составим следующим образом [3,4]:

$$\varphi_{kmi} [t, \{y_{km}(\tau), u_{km}(\tau)\}] = \bar{\varphi}_{kmi} [t, y_{km}(\tau)] - \bar{\varphi}_{kmi} \left[t, G_{km} \int_0^\zeta H_{km}(\zeta, \tau) u_{km}(\tau) d\tau \right], \quad (2.1)$$

где $\bar{\varphi}_{kmi}$ - разрешающая операция при условии $u_{km} \equiv 0$, т. е.

$$\bar{\varphi}_{kmi} [t, y_{km}(\tau)] = Q_{km}^{(i)}(t) \quad (2.2)$$

и приняты следующие обозначения

$$G_{km} = (\lambda_{km}^\alpha f_{km}, \lambda_{km}^\alpha g_{km}), \quad H_{km}(\zeta, \tau) = X_{km}(\zeta, \tau) B_{km},$$

где $X_{km}(\zeta, \tau)$ - нормированная фундаментальная матрица однородной части системы (1.7) и имеет вид

$$X_{km}(\zeta, \tau) = \begin{pmatrix} \cos \lambda_{km}(\zeta - \tau) & \sin \lambda_{km}(\zeta - \tau) \\ -\sin \lambda_{km}(\zeta - \tau) & \cos \lambda_{km}(\zeta - \tau) \end{pmatrix} \quad B_{km} = \begin{pmatrix} 1, \\ \frac{1}{\lambda_{km}} \end{pmatrix}. \quad (2.3)$$

Для построения операции $\varphi_{kmi}[t, \{v_{km}(\tau), u_{km}(\tau)\}]$ достаточно построить разрешающие операции $\bar{\varphi}_{kmi}[t, y_{km}(\tau)]$ для системы

$$\begin{aligned} \dot{Q}_{km}^{(1)}(\tau) &= \lambda_{km} Q_{km}^{(2)}(\tau), \\ \dot{Q}_{km}^{(2)}(\tau) &= -\lambda_{km} Q_{km}^{(1)}(\tau), \quad k, m = 1, 2, \dots, \end{aligned} \quad (2.4)$$

удовлетворяющей условию (2.2) [3].

Решение системы (2.4) для каждого $k, m = 1, 2, \dots$, согласно формуле Коши, запишется в следующем виде:

$$\bar{Q}_{km}(\tau) = X_{km}(\tau, t) \bar{Q}_{km}(t), \quad (2.5)$$

где

$$\bar{Q}_{km}(\tau) = \begin{pmatrix} Q_{km}^{(1)}(\tau) \\ Q_{km}^{(2)}(\tau) \end{pmatrix}.$$

Из (1.10) и (2.5) получаем

$$y_{km}(\tau) = G_{kmi} X_{kmi}(\tau, t) \bar{Q}_{kmi}(t), \quad t - \vartheta \leq \tau \leq t. \quad (2.6)$$

Операции, вычисляющие функции $Q_{kmi}^{(1)}(t)$ и $Q_{kmi}^{(2)}(t)$ по сигналу (2.6), будем искать в виде

$$\int_{t-\vartheta}^t y_{kmi}(\tau) \bar{Y}_{kmi}(\tau, t) d\tau = Q_{kmi}^{(i)}(t), \quad i = 1, 2; \quad k, m = 1, 2, \dots \quad (2.7)$$

Подставляя $y_{kmi}(\tau)$ из (2.6) в (2.7), выполняя замену переменного $\tau - t = \xi$ и введя обозначение $\bar{V}_{kmi}(t, t + \xi) = V_{kmi}(\xi)$, $i = 1, 2$, будем иметь

$$\begin{aligned} \int_{-\vartheta}^0 (f_{km} \cos \lambda_{km} \xi - g_{km} \sin \lambda_{km} \xi) V_{kmi}(\xi) d\xi &= \frac{1}{\lambda_{kmi}^\alpha}, \\ \int_{-\vartheta}^0 (f_{km} \sin \lambda_{km} \xi + g_{km} \cos \lambda_{km} \xi) V_{kmi}(\xi) d\xi &= 0, \\ \int_{-\vartheta}^0 (f_{km} \cos \lambda_{km} \xi - g_{km} \sin \lambda_{km} \xi) V_{kmi2}(\xi) d\xi &= 0, \\ \int_{-\vartheta}^0 (f_{km} \sin \lambda_{km} \xi + g_{km} \cos \lambda_{km} \xi) V_{kmi2}(\xi) d\xi &= \frac{1}{\lambda_{kmi}^\alpha}. \end{aligned} \quad (2.8)$$

Для каждого $k, m = 1, 2, \dots$ найдем функции $V_{kmi1}(\xi)$ и $V_{kmi2}(\xi)$, удовлетворяющие условиям (2.8) и являющиеся оптимальными в смысле

$$\int_{-\vartheta}^0 [V_{kmi1}^2(\xi) + V_{kmi2}^2(\xi)] d\xi \rightarrow \min. \quad (2.9)$$

Решая полученную вариационную задачу (2.8), (2.9) с помощью проблемы моментов [3] для оптимальных функций $V_{kmi1}^0(\xi)$, $V_{kmi2}^0(\xi)$, получим

$$\begin{aligned} V_{kmi1}^0(\xi) &= A_{kmi} \left\{ g_{km}^2 \sigma_{kmi1} + 2 f_{km} g_{km} \sigma_{kmi3} + f_{km}^2 \sigma_{kmi2} \right\} (f_{km} \cos \lambda_{km} \xi - g_{km} \sin \lambda_{km} \xi) - \\ &- [f_{km} g_{km} (\sigma_{kmi1} - \sigma_{kmi2}) + (f_{km}^2 - g_{km}^2) \sigma_{kmi3}] (f_{km} \sin \lambda_{km} \xi + g_{km} \cos \lambda_{km} \xi), \end{aligned} \quad (2.10)$$

$$V_{km2}^0(\xi) = A_{km} \left\{ [f_{km} g_{km} (\sigma_{km1} - \sigma_{km2}) + (f_{km}^2 - g_{km}^2) \sigma_{km3}] f_{km} \cos \lambda_{km} \xi - \right. \\ \left. - g_{km} \sin \lambda_{km} \xi + (f_{km}^2 \sigma_{km1} - 2f_{km} g_{km} \sigma_{km3} + g_{km}^2 \sigma_{km2}) [f_{km} \sin \lambda_{km} \xi + g_{km} \cos \lambda_{km} \xi] \right\} \\ \text{где} \quad (2.11)$$

$$A_{km} = 2[\lambda_{km}^\alpha (\sigma_{km1} \sigma_{km2} - \sigma_{km3}^2) (f_{km}^2 + g_{km}^2)]^{-1} \\ \sigma_{km1} = \vartheta + \frac{\sin 2\lambda_{km} \vartheta}{2\lambda_{km}}, \quad \sigma_{km2} = \vartheta - \frac{\sin 2\lambda_{km} \vartheta}{2\lambda_{km}}, \quad \sigma_{km3} = -\frac{\sin^2 \lambda_{km} \vartheta}{\lambda_{km}}.$$

Чтобы показать ограниченность нормы бесконечномерного вектора, компонентами которого являются найденные универсальные функции $V_{km1}^0(\xi)$, $V_{km2}^0(\xi)$, составим квадрат выражения нормы

$$\|V^0\|^2 = \int_{-\vartheta}^0 \left\{ \sum_{k,m=1}^{\infty} [(V_{km1}^0(\xi))^2 + (V_{km2}^0(\xi))^2] \right\} d\xi.$$

Проведя соответствующие вычисления, получим

$$\|V^0\|^2 = \sum_{k,m=1}^{\infty} \frac{4}{\theta \lambda_{km}^{2\alpha} \left(1 - \frac{\sin^2 \lambda_{km} \theta}{\lambda_{km}^2 \theta^2} \right) (f_{km}^2 + g_{km}^2)}. \quad (2.12)$$

Из (2.12) видно, что выбором функций $f(x, y)$, $g(x, y)$ можно улучшить сходимость этого ряда.

Таким образом построили оптимальные операции $\bar{\varphi}_{kmi}^0$, $i = 1, 2$ в виде

$$\bar{\varphi}_{kmi}^0 [t, y_{km}(t + \xi)] = \int_{-\vartheta}^0 V_{kmi}^0(\xi) y_{km}(t + \xi) d\xi. \quad (2.13)$$

(2.13) является первым слагаемым правой части выражения (2.1).

Операции, разрешающие задачу наблюдения системы (1.7) по сигналу (1.10), согласно (2.1), будут

$$\varphi_{kmi}^0 = [t, \{y_{km}(t + \xi), u_{km}(t + \xi)\}] = \bar{\varphi}_{kmi}^0 [t, y_{km}(t + \xi)] - \\ - \bar{\varphi}_{kmi}^0 \left[t, G_{km} \int_0^\eta H_{km}(t + \eta\tau + \xi) u_{km}(t + \xi) d\xi \right], \quad (2.14)$$

где

$$H_{km}(t + \eta\tau + \xi) = \begin{pmatrix} \sin \lambda_{km}(\eta - \xi) \\ \cos \lambda_{km}(\eta - \xi) \end{pmatrix}.$$

Для второго слагаемого выражения (2.14) с учетом (2.13) и (1.10) после соответствующих вычислений получим

$$\bar{\varphi}_{kmi}^0 \left[t, G_{km} \int_0^\eta H_{km}(\eta + \xi, \eta + \xi) u_{km}(t + \xi) d\xi \right] = \\ = \int_{-\vartheta}^0 V_{kmi}^0(\xi) \lambda_{kmi}^{\alpha-1} u_{km}(t + \xi) [f_{km} \sin \lambda_{km} \xi + g_{km} (\cos \lambda_{km} \xi - 1)] d\xi. \quad (2.15)$$

Итак, с учетом оптимальных функций $V_{km1}^0(\xi)$, $V_{km2}^0(\xi)$ из (2.10), (2.11), значения измерения $y_{km}(\tau)$ из (1.10) и формул (2.13) и (2.15) функции $Q_{km}^{(i)}(\tau)$, $i = 1, 2$, определяются по формуле

$$Q_{km}^{(i)}(t) = \int_{t-\vartheta}^t y_{km} \bar{V}_{kmi}^0(t, \tau) d\tau - \int_{t-\vartheta}^t \bar{V}_{kmi}^0(t, \tau) \lambda_{km}^{\alpha-1} u_{km}(\tau) \times \\ \times [f_{km} \sin \lambda_{km}(\tau-t) + g_{km} (\cos \lambda_{km}(\tau-t) - 1)] d\tau. \quad (216)$$

Подставляя значение функции $Q_{km}(t) \equiv Q_{km}^{(i)}(t)$ из (2.16) в выражение (1.3), будем иметь функцию состояния $Q(x, y, t)$ мембраны в момент времени t (аналогичным образом и $\dot{Q}(x, y, t)$) для любой точки $x \in (0, b)$, $y \in (0, c)$.

Кафедра теоретической механики

Поступила 23.06.1997

ЛИТЕРАТУРА

1. Тихонов А. Н., Самарский А. А., Уравнения математической физики. 1977.
2. Габриелян М. С. О стабилизации неустойчивых движений механических систем. Прикладная математика и механика. 1964, т.28, вып.3.
3. Красовский Н. Н. Теория управления движением. М.: Наука, 1968.
4. Куржавский А. Б. Управление и наблюдение в условиях неопределенности. М.: Наука, 1977.

Վ.Ռ. ԲԱՐՍԵՂՅԱՆ, Վ.Վ. ՀԱՅՐԱՊԵՏՅԱՆ

ՄԵՄԲՐԱՆԻ ԴԵԿԱՎԱՐՎՈՂ ՏՍՏԱՆՈՂԱԿԱՆ ՇԱՐԺՄԱՆ ԴԻՏՄԱՆ ԽՆԴՐԻ ՄԱՍԻՆ

Ա ն փ ո փ ու մ

Հետազոտված է արտաքին ուժերի միջոցով դեկավարվող մեմբրանի տատանողական շարժման օպտիմալ դիտման խնդիրը: Ենթադրվում է, որ մեմբրանի որոշ դրական չափի տիրույթներից, որոնք նկարագրվում են $L_2[0;b] \times [0;c]$ դասի ֆունկցիաներով, ստացվում է ազդակ: Հաշվի առնելով յուրաքանչյուր հարմոնիկի համար ստացվող որոշ նախապատմություն, կառուցվում է օպտիմալ գործողություն, որի միջոցով որոշվում է մեմբրանի բոլոր կետերի ճկվածքը և արագությունը ժամանակի ցանկացած պահին: