

УДК 62.50:534.112

ЗАДАЧА НАБЛЮДЕНИЯ КОЛЕБАНИЯМИ СТРУНЫ

Барсегян В.Р.

Վ.Ռ. Բարսեղյան

Լարի տատանման դիտման խնդիր

Հետազոտված է լարի տատանողական շարժման օպտիմալ դիտման խնդիրը: Ենթադրվում է, որ լարի որակյան չափով $L_2[0, l]$ դասի ֆունկցիաներով բնութագրվող որոշ տեղամասերից ստացվում է ազդակ: Հաշվի առնելով ստացվող ազդակի որոշակի նախապատմություն, կառուցված է ունիվերսալ օպտիմալ գործողություն, որը բույլ է տալիս որոշելու լարի բոլոր կետերի ճկվածքը և արագությունը ժամանակի ցանկացած պահի:

V.R. Barseghian

The problem of a string vibrations observing

Исследована задача оптимального наблюдения колебательного движения струны. Предполагается, что из некоторых участков струны, которые характеризуются функциями из класса $L_2[0, l]$, поступает сигнал. При помощи некоторой предыстории поступающего сигнала, построен универсальный оптимальный функционал, позволяющий определить прогиб и скорость всех точек струны в любой момент времени.

1. Постановка задачи. Рассмотрим свободные колебания однородной, упругой струны длины l , края которой закреплены. Если предполагать, что каждая точка x струны колеблется строго вертикально, то ее отклонение в каждый момент времени $t \geq 0$ от положения равновесия будет функцией от x и t . Будем рассматривать малые колебания струны.

Пусть состояние струны описывается функцией $Q(x, t)$, $0 \leq x \leq l$, $t \geq 0$, которая удовлетворяет следующему уравнению ([1] с.26):

$$\frac{\partial^2 Q}{\partial t^2} = a^2 \frac{\partial^2 Q}{\partial x^2} \quad (1.1)$$

и граничным условиям

$$Q(0, t) = Q(l, t) = 0, \quad t \geq 0 \quad (1.2)$$

где $a^2 = \frac{T_0}{\rho}$, T_0 – натяжение, ρ – плотность однородной струны.

Пусть имеется возможность с помощью измерительных устройств на некоторых участках струны положительной меры измерять некоторую величину, определенную на промежутке времени $t - \vartheta \leq \tau \leq t$, где $\vartheta > 0$ – постоянное число – длина интервала, в течение которого учитывается некоторая предыстория поступающего сигнала. Число ϑ определяется из дополнительных требований, сопровождающих задачу о наблюдении, и зависит от физических возможностей измерительных устройств.

Предполагается, что участки струны, подлежащие измерению, характеризуются функциями $f(x)$ и $g(x)$ из класса $L_2[0, l]$. В частном

случае они могут быть характеристическими функциями участков измерения.

Требуется по поступающему сигналу вычислить функцию состояния $Q(x, t)$ и скорость $\dot{Q}(x, t)$ струны для любой точки $x \in [0, l]$, каково бы ни было реализовавшееся в процессе (1.1) значение $Q(x, t)$. Известно, что решение уравнения (1.1) имеет следующий вид:

$$Q(x, t) = \sum_{k=1}^{\infty} Q_k(t) \sin \frac{\pi k}{l} x \quad (1.3)$$

где функции $Q_k(t)$ удовлетворяют системе бесконечных уравнений

$$\ddot{Q}_k(t) = -\left(a \frac{\pi k}{l}\right)^2 Q_k(t), \quad k = 1, 2, \dots \quad (1.4)$$

Вводя обозначения

$$\lambda_k = a \frac{\pi k}{l}, \quad Q_k^{(1)}(t) = \dot{Q}_k(t), \quad Q_k^{(2)}(t) = \frac{1}{\lambda_k} \dot{Q}_k(t) \quad (1.5)$$

уравнение (1.4) в нормальной форме запишется

$$\dot{Q}_k^{(1)} = \lambda_k Q_k^{(2)}, \quad \dot{Q}_k^{(2)} = -\lambda_k Q_k^{(1)} \quad k = 1, 2, \dots \quad (1.6)$$

Обозначим коэффициенты рядов Фурье функции $f(x)$ и $g(x)$ в вышеупомянутом базисе следующим образом:

$$f_k = \frac{2}{l} \int_0^l f(x) \sin \frac{\pi k}{l} x dx, \quad g_k = \frac{2}{l} \int_0^l g(x) \sin \frac{\pi k}{l} x dx \quad (1.7)$$

Коэффициенты f_k и g_k известны заранее, так как известны функции $f(x)$ и $g(x)$. Предполагается, что $f_k^2 + g_k^2 \neq 0$ [2] для каждого $k = 1, 2, \dots$

Предположим, что для каждого $k = 1, 2, \dots$ через измерительное устройство поступает сигнал с некоторой погрешностью

$$Z_k(\tau) = f_k Q_k^{(1)}(\tau) + g_k Q_k^{(2)}(\tau) + \Delta_k(\tau), \quad t - \vartheta \leq \tau \leq t \quad (1.8)$$

где погрешность $\Delta_k(\tau)$ неизвестна, однако можно принять, что из физических условий процесса наблюдения вытекает некоторая оценка этой погрешности. Пусть $\Delta_k(\tau)$ является элементом пространства L_2 и оценка возможной помехи $\Delta_k(\tau)$ выражается в виде

$$\rho[\Delta_k] = \left[\int_{t-\vartheta}^t \Delta_k^2(\tau) d\tau \right]^{\frac{1}{2}} \leq \delta_k \quad (1.9)$$

здесь $\delta_k, k = 1, 2, \dots$ - положительные постоянные.

Требуется найти операцию $\varphi_{ki}^0[t, Z_k(\tau)]$, которая удовлетворяет условию

$$\sup_{Z_k} |\varphi_{ki}^0[t, Z_k(\tau)] - Q_k^{(i)}(t)| = \min_{\varphi_{ki}} \sup_{Z_k} |\varphi_{ki}[t, Z_k(\tau)] - Q_k^{(i)}(t)| \quad (1.10)$$

по всевозможным реализациям $Z_k(\tau)$ и по всевозможным операциям φ_{ki} .

Отметим, что операция Φ_k , которая при каждом t обеспечивает конечную верхнюю грань (1.10), удовлетворяет условию

$$\Phi_k [t, f_k Q_k^{(1)}(\tau) + g_k Q_k^{(2)}(\tau)] = Q_k^{(i)}(t) \quad (1.11)$$

Учитывая (1.11) и линейность операции Φ_k , получим

$$\Phi_k [t, Z_k(\tau)] - Q_k^{(i)}(t) = \Phi_k [t, \Delta_k(\tau)]$$

но так как

$$\sup_{\Delta_k} |\Phi_k [t, \Delta_k(\tau)]| = \delta_k \rho^* [\Phi_k] \quad (1.12)$$

при условии (1.9), следовательно [3], для решения поставленной задачи надо найти операцию

$$\Phi_k^0 [t, f_k Q_k^{(1)}(\tau) + g_k Q_k^{(2)}(\tau)] = Q_k^{(i)}(t)$$

и имеющую при каждом рассматриваемом значении t наименьшую возможную норму $\rho^* [\Phi_k^0]$. Поэтому будем строить разрешающую операцию для идеального сигнала

$$f_k Q_k^{(1)}(\tau) + g_k Q_k^{(2)}(\tau), \quad t - \vartheta \leq \tau \leq t \quad (1.13)$$

Вообще поступающие сигналы могут быть различными. Целесообразность выбора такого сигнала обусловлено содержанием достаточного количества информации и несложной реализацией. Для каждого $k = 1, 2, \dots$ рассматриваем по отношению к (1.13) "усиленный" сигнал

$$y_k(\tau) = \lambda_k^\alpha f_k Q_k^{(1)}(\tau) + \lambda_k^\alpha g_k Q_k^{(2)}(\tau), \quad t - \vartheta \leq \tau \leq t \quad (1.14)$$

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

Таким образом, для каждого $k = 1, 2, \dots$ имеем задачу наблюдения системы (1.6) с сигналом (1.14).

Для того, чтобы система (1.6) была вполне наблюдаемой по сигналу (1.14), для каждого $k = 1, 2, \dots$ необходимо и достаточно, чтобы ранг матрицы

$$K_k = \{G_k', A_k' G_k'\}$$

был равен двум [3], где

$$A_k = \begin{pmatrix} 0 & \lambda_k \\ -\lambda_k & 0 \end{pmatrix}, \quad G_k = (\lambda_k^\alpha f_k, \lambda_k^\alpha g_k)$$

Здесь и далее штрихом обозначено транспонирование матрицы.

Так как условия полной наблюдаемости выполняются, то система (1.6) по сигналу (1.14) вполне наблюдаема для каждого $k = 1, 2, \dots$

Отметим, что выражение

$$\frac{1}{2} \sum_{k=1}^{\infty} (f_k Q_k(\tau) + g_k \dot{Q}_k(\tau))$$

общий член которого является выбранный сигнал (1.13), после постановки значения f_k и g_k из (1.7) с учетом (1.3) приводится к виду

$$\int_0^t (f(x) Q(x, \tau) + g(x) \dot{Q}(x, \tau)) dx$$

2. Приведение задачи наблюдения к проблеме моментов и ее решение. Решение системы (1.6) для каждого $k = 1, 2, \dots$ согласно формуле Коши запишется

$$\bar{Q}_k(\tau) = X_k(\tau, t) \bar{Q}_k(t) \quad (2.1)$$

где

$$\bar{Q}_k(\tau) = \begin{pmatrix} Q_k^{(1)}(\tau) \\ Q_k^{(2)}(\tau) \end{pmatrix}$$

$X_k(\tau, t)$ – нормированная фундаментальная матрица системы (1.6) и имеет вид

$$X_k(\tau, t) = \begin{pmatrix} \cos \lambda_k(\tau - t) & \sin \lambda_k(\tau - t) \\ -\sin \lambda_k(\tau - t) & \cos \lambda_k(\tau - t) \end{pmatrix} \quad (2.2)$$

Из (1.14) и (2.1) получим

$$y_k(\tau) = G_k X_k(\tau, t) \bar{Q}_k(t), \quad t - \vartheta \leq \tau \leq t \quad (2.3)$$

Операции, вычисляющие функции $Q_k^{(1)}(t)$ и $Q_k^{(2)}(t)$, по сигналу (2.3) будем искать в виде

$$\int_{t-\vartheta}^t y_k(\tau) \bar{V}_{k1}(t, \tau) d\tau = Q_k^{(1)}(t) \quad (2.4)$$

$$\int_{t-\vartheta}^t y_k(\tau) \bar{V}_{k2}(t, \tau) d\tau = Q_k^{(2)}(t) \quad k = 1, 2, \dots$$

Подставляя $y_k(\tau)$ из (2.3) в (2.4), выполняя замену переменного $\tau - t = \xi$ и вводя обозначение $\bar{V}_{ki}(t, t + \xi) = V_{ki}(\xi)$, $i = 1, 2$, будем иметь

$$\begin{aligned} \int_{-\vartheta}^0 (f_k \cos \lambda_k \xi - g_k \sin \lambda_k \xi) V_{k1}(\xi) d\xi &= \frac{1}{\lambda_k^\alpha} \\ \int_{-\vartheta}^0 (f_k \sin \lambda_k \xi + g_k \cos \lambda_k \xi) V_{k1}(\xi) d\xi &= 0 \\ \int_{-\vartheta}^0 (f_k \cos \lambda_k \xi - g_k \sin \lambda_k \xi) V_{k2}(\xi) d\xi &= 0 \\ \int_{-\vartheta}^0 (f_k \sin \lambda_k \xi + g_k \cos \lambda_k \xi) V_{k2}(\xi) d\xi &= \frac{1}{\lambda_k^\alpha} \end{aligned} \quad (2.5)$$

Для каждого $k = 1, 2, \dots$ найдем функции $V_{k1}(\xi)$ и $V_{k2}(\xi)$, удовлетворяющие интегральным условиям (2.5) и являющимися оптимальным в смысле

$$\int_{-\vartheta}^0 [V_{k1}^2(\xi) + V_{k2}^2(\xi)] d\xi \rightarrow \min \quad (2.6)$$

Полученную вариационную задачу (2.5), (2.6) будем решать с помощью проблемы моментов. Следуя [3], нужно найти числа l_{k1}, l_{k2}, l_{k3} и l_{k4} , связанные условием

$$l_{k1} + l_{k4} = \lambda_k^\alpha \quad (2.7)$$

для которых минимум квадрата нормы основного пространства

$$(\rho_k^0)^2 = \min_{l_{k1} + l_{k4} = \lambda_k^0} \int_{-g}^0 \left[(h_{k1}^{(l)}(\xi))^2 + (h_{k2}^{(l)}(\xi))^2 \right] d\xi \quad (2.8)$$

где

$$\begin{aligned} h_{k1}^{(l)}(\xi) &= l_{k1}(f_k \cos \lambda_k \xi - g_k \sin \lambda_k \xi) + l_{k2}(f_k \sin \lambda_k \xi + g_k \cos \lambda_k \xi) \\ h_{k2}^{(l)}(\xi) &= l_{k3}(f_k \cos \lambda_k \xi - g_k \sin \lambda_k \xi) + l_{k4}(f_k \sin \lambda_k \xi + g_k \cos \lambda_k \xi) \end{aligned} \quad (2.9)$$

Норма сопряженного пространства является (2.6).

Подставляя (2.9) в (2.8) и после некоторых вычислений получим

$$\begin{aligned} (\rho_k^0)^2 &= \min_{l_{k1} + l_{k4} = \lambda_k^0} \left\{ \left[(f_k l_{k1} + g_k l_{k2})^2 + (f_k l_{k3} + g_k l_{k4})^2 \right] \frac{\sigma_{k1}}{2} + \right. \\ &+ \left. \left[(g_k l_{k1} - f_k l_{k2})^2 + (g_k l_{k3} - f_k l_{k4})^2 \right] \frac{\sigma_{k2}}{2} + \right. \\ &+ \left. \left[(l_{k1} l_{k2} + l_{k3} l_{k4})(f_k^2 - g_k^2) + (l_{k2}^2 - l_{k1}^2 + l_{k4}^2 - l_{k3}^2) f_k g_k \right] \sigma_{k3} \right\} \end{aligned} \quad (2.10)$$

где

$$\sigma_{k1} = \vartheta + \frac{1}{2\lambda_k} \sin 2\lambda_k \vartheta, \quad \sigma_{k2} = \vartheta - \frac{1}{2\lambda_k} \sin 2\lambda_k \vartheta, \quad \sigma_{k3} = -\frac{\sin^2 \lambda_k \vartheta}{\lambda_k} \quad (2.11)$$

Для нахождения $l_{k1}^0, l_{k2}^0, l_{k3}^0$ и l_{k4}^0 получим систему алгебраических уравнений

$$\begin{aligned} (f_k^2 \sigma_{k1} + g_k^2 \sigma_{k2} - 2f_k g_k \sigma_{k3}) l_{k1} + [f_k g_k (\sigma_{k1} - \sigma_{k2}) + (f_k^2 - g_k^2) \sigma_{k3}] l_{k2} &= -\mu_k \\ [f_k g_k (\sigma_{k1} - \sigma_{k2}) + (f_k^2 - g_k^2) \sigma_{k3}] l_{k1} + (g_k^2 \sigma_{k1} + f_k^2 \sigma_{k2} + 2f_k g_k \sigma_{k3}) l_{k2} &= 0 \\ (f_k^2 \sigma_{k1} + g_k^2 \sigma_{k2} - 2f_k g_k \sigma_{k3}) l_{k3} + [f_k g_k (\sigma_{k1} - \sigma_{k2}) + (f_k^2 - g_k^2) \sigma_{k3}] l_{k4} &= 0 \\ [f_k g_k (\sigma_{k1} - \sigma_{k2}) + (f_k^2 - g_k^2) \sigma_{k3}] l_{k3} + (g_k^2 \sigma_{k1} + f_k^2 \sigma_{k2} + 2f_k g_k \sigma_{k3}) l_{k4} &= -\mu_k \end{aligned} \quad (2.12)$$

где μ_k - неопределенный множитель Лагранжа. Присоединяя к уравнениям (2.12) условие (2.7), получим замкнутую систему относительно $l_{k1}^0, l_{k2}^0, l_{k3}^0, l_{k4}^0$ и μ_k . Полученная система алгебраических уравнений допускает следующее решение:

$$\begin{aligned} l_{k1}^0 &= \lambda_k^\alpha \frac{g_k^2 \sigma_{k1} + f_k^2 \sigma_{k2} + 2f_k g_k \sigma_{k3}}{(\sigma_{k1} + \sigma_{k2})(f_k^2 + g_k^2)} \\ l_{k2}^0 &= l_{k3}^0 = -\lambda_k^\alpha \frac{f_k g_k (\sigma_{k1} - \sigma_{k2}) + (f_k^2 - g_k^2) \sigma_{k3}}{(\sigma_{k1} + \sigma_{k2})(f_k^2 + g_k^2)} \\ l_{k4}^0 &= \lambda_k^\alpha \frac{f_k^2 \sigma_{k1} + g_k^2 \sigma_{k2} - 2f_k g_k \sigma_{k3}}{(\sigma_{k1} + \sigma_{k2})(f_k^2 + g_k^2)} \end{aligned} \quad (2.13)$$

Подставляя в (2.10) вместо $l_{k1}^0, l_{k2}^0, l_{k3}^0$ и l_{k4}^0 соответственно их значения из (2.13) и произведя некоторые упрощения, получим

$$(\rho_k^0)^2 = \frac{\lambda_k^{2\alpha} (\sigma_{k1} \sigma_{k2} - \sigma_{k3}^2) (f_k^2 + g_k^2)}{2(\sigma_{k1} + \sigma_{k2})} \quad (2.14)$$

Выполняя аналогичную подстановку из (2.13) в (2.9), будем иметь

$$\begin{aligned}
 h_{k1}^{(0)}(\xi) &= I_{k1}^0(f_k \cos \lambda_k \xi - g_k \sin \lambda_k \xi) + I_{k2}^0(f_k \sin \lambda_k \xi + g_k \cos \lambda_k \xi) \\
 h_{k2}^{(0)}(\xi) &= I_{k3}^0(f_k \cos \lambda_k \xi - g_k \sin \lambda_k \xi) + I_{k4}^0(f_k \sin \lambda_k \xi + g_k \cos \lambda_k \xi) \quad (2.15)
 \end{aligned}$$

Для искоемых функций

$$V_{ki}^0(\xi) = \frac{1}{(\rho_k^0)^2} h_{ki}^0(\xi), \quad i = 1, 2 \quad (2.16)$$

после подстановки (2.14) и (2.15) получим

$$\begin{aligned}
 V_{k1}^0(\xi) &= \frac{2}{\lambda_k^\alpha (\sigma_{k1} \sigma_{k2} - \sigma_{k3}^2) (f_k^2 + g_k^2)^2} \times \\
 &\times \left\{ (g_k^2 \sigma_{k1} + f_k^2 \sigma_{k2} + 2f_k g_k \sigma_{k3}) (f_k \cos \lambda_k \xi - g_k \sin \lambda_k \xi) - \right. \\
 &\left. - [f_k g_k (\sigma_{k1} - \sigma_{k2}) + (f_k^2 - g_k^2) \sigma_{k3}] (f_k \sin \lambda_k \xi + g_k \cos \lambda_k \xi) \right\} \quad (2.17)
 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned}
 V_{k2}^0(\xi) &= \frac{2}{\lambda_k^\alpha (\sigma_{k1} \sigma_{k2} - \sigma_{k3}^2) (f_k^2 + g_k^2)^2} \times \\
 &\times \left\{ - [f_k g_k (\sigma_{k1} - \sigma_{k2}) + (f_k^2 - g_k^2) \sigma_{k3}] (f_k \cos \lambda_k \xi - g_k \sin \lambda_k \xi) + \right. \\
 &\left. + (f_k^2 \sigma_{k1} + g_k^2 \sigma_{k2} - 2f_k g_k \sigma_{k3}) (f_k \sin \lambda_k \xi + g_k \cos \lambda_k \xi) \right\} \quad (2.18)
 \end{aligned}$$

Так как $(\rho_k^0)^2 > 0$, то найденные функции $V_{k1}^0(\xi)$ и $V_{k2}^0(\xi)$ являются оптимальными и универсальными.

3. О сходимости решений. В п. 2 для каждого $k = 1, 2, \dots$ построены оптимальные в смысле (2.6) функции $V_{k1}^0(\xi)$ и $V_{k2}^0(\xi)$. Покажем ограниченность нормы бесконечномерного вектора

$$(V^0(\xi))' = (V_{11}^0(\xi), V_{12}^0(\xi), \dots, V_{k1}^0(\xi), V_{k2}^0(\xi), \dots) \quad (3.1)$$

Вычислим норму этого вектора

$$\begin{aligned}
 \|V^0\|^2 &= \int_{-g}^0 \left\{ \sum_{k=1}^{\infty} [(V_{k1}^0(\xi))^2 + (V_{k2}^0(\xi))^2] \right\} d\xi = \\
 &= \sum_{k=1}^{\infty} \int_{-g}^0 [(V_{k1}^0(\xi))^2 + (V_{k2}^0(\xi))^2] d\xi = \sum_{k=1}^{\infty} \|V_k^0\|^2 \quad (3.2)
 \end{aligned}$$

Учитывая (2.16), имеем

$$\|V_k^0\|^2 = \frac{1}{(\rho_k^0)^2}.$$

Следовательно, учитывая (2.14) и (2.11) из (1.12) и (3.2) соответственно, получим

$$|\varphi_{ki}[t, \Delta_k(\tau)]| \leq \frac{2\delta_k}{\lambda_k^\alpha \sqrt{g \left(1 - \frac{\sin^2 \lambda_k g}{\lambda_k^2 g^2} \right) (f_k^2 + g_k^2)}}$$

$$\|V^0\|^2 = \sum_{k=1}^{\infty} \frac{4}{9\lambda_k^{2\alpha} \left(1 - \frac{\sin^2 \lambda_k \vartheta}{\lambda_k^2 \vartheta}\right) (f_k^2 + g_k^2)} \quad (3.3)$$

Из (3.3) видно, что выбором функций $f(x)$ и $g(x)$ можно улучшить сходимость этого ряда.

Таким образом, имея оптимальные функции $V_{k1}^0(\xi)$ и $V_{k2}^0(\xi)$ в явном виде (2.17) и (2.18), а также значение измерения $y_k(\tau)$ по формуле (2.4), получим $Q_k^{(1)}(\tau)$ и $Q_k^{(2)}(\tau)$. Подставляя полученное значение $Q_k(t)$ в (1.3), будем иметь функцию состояния струны $Q(x, t)$ (аналогично и для $\dot{Q}(x, t)$) для любой точки $x \in (0, l)$. Отметим, что сходимость полученного ряда следует из сходимости нормы (3.3).

Выражаю свою искреннюю благодарность профессору М.С.Габриеляну за внимание к работе и ценные советы.

ЛИТЕРАТУРА

1. Тихонов А.Н., Самарский А.А. Уравнения математической физики. - М.: Наука, 1977.
2. Габриелян М.С. О стабилизации неустойчивых движений механических систем. - ПММ, 1964, т. 28, вып. 3.
3. Красовский Н.Н. Теория управления движением. - М.: Наука, 1968.

Ереванский государственный университет

Поступила в редакцию
28.03.1995