

**ПРЕДСТАВЛЕНИЕ РЕШЕНИЯ ЗАДАЧИ КОШИ
ДЛЯ КОЛЕБАТЕЛЬНОЙ СИСТЕМЫ С ЧИСТЫМ ЗАПАЗДЫВАНИЕМ**

Д. Я. Хусаинов*

Киев. нац. ун-т им. Т. Шевченко
Украина, 01033, Киев, ул. Владимирская, 64

Й. Диблик, М. Ружичкова**, Я. Лукачева*****

Žilina Univ.
Hurbanova 15, Žilina, 01026, Slovak Republic
e-mail: josef.diblik@fpv.utc.sk
miroslava.ruzickova@fpv.uniza.sk
jana.lukacova@fpv.uniza.sk

We obtain a representation of a solution for the Cauchy problem for a linear inhomogeneous differential equation with constant coefficients and pure delay. To find the relations, we use special matrix-valued functions, called a matrix-valued sine delay, and a matrix-valued cosine delay. They have the form of matrix-valued polynomials of the degree dependent on the value of the delay.

Отримано зображення розв'язку задачі Коші для лінійного неоднорідного диференціального рівняння зі сталими коефіцієнтами з чистим запізненням. При цьому використано спеціальні матричні функції, що названі матричними запізненими синусом та косинусом. Вони мають вигляд матричних поліномів степеня, залежного від запізнення.

Введение. Многие процессы в механических и технических системах описываются дифференциальными уравнениями второго порядка [1–4]. При использовании этих моделей в биологии и динамике популяций возникает необходимость введения эффекта последствия. Дифференциальные уравнения с запаздыванием более адекватно описывают эти процессы [5]. Поэтому возникла необходимость изучения систем уравнений второго порядка с запаздыванием [6, 7]. В ряде работ для уравнений такого типа решалась краевая задача [8, 9]. В настоящей статье получено представление задачи Коши для линейного неоднородного дифференциального уравнения с постоянными коэффициентами с чистым запаздыванием. Для получения зависимостей используются специальные матричные функции, названные матричными запаздывающими синусом и косинусом. Они имеют вид матричных полиномов степени, зависящей от величины запаздывания. Полученная зависимость достаточно удобна для решения задач управления.

Основные результаты. Как известно, решение линейного однородного дифференциального уравнения

$$\ddot{x}(t) + \omega^2 x(t) = 0, \quad t \geq 0, \quad x(0) = x_0, \quad x'(0) = x'_0,$$

* Поддержан Словацко-Украинским проектом № SK-UA-0028-07.

** Поддержаны Словацко-Украинским проектом № SK-UA-0028-07 и грантом № 1/3238/06 Грантового агентства Словацкой Республики (VEGA).

*** Поддержана грантом № 1/3238/06 Грантового агентства Словацкой Республики (VEGA).

имеет вид

$$x(t) = x_0 \cos \omega t + \frac{x'_0}{\omega} \sin \omega t,$$

где функции $\sin \omega t$, $\cos \omega t$ могут быть представлены в виде рядов

$$\begin{aligned} \sin \omega t &= \omega \frac{t}{1!} - \omega^3 \frac{t^3}{3!} + \dots + (-1)^k \omega^{2k+1} \frac{t^{2k+1}}{(2k+1)!} + \dots, \\ \cos \omega t &= 1 - \omega^2 \frac{t^2}{2!} + \dots + (-1)^k \omega^{2k} \frac{t^{2k}}{(2k)!} + \dots \end{aligned}$$

В работе [10] были рассмотрены системы дифференциальных уравнений

$$\ddot{x}(t) + \Omega^2 x(t) = 0, \quad x \in R^n, \quad t \geq 0, \quad x(0) = x_0, \quad x'(0) = x'_0.$$

Было показано, что решение задачи Коши для систем такого вида можно записать в аналогичной форме с использованием матричных функций (названных матричными косинусом и синусом), которые представляли собой формальные матричные ряды

$$\begin{aligned} \text{Sin } \Omega t &= \Omega \frac{t}{1!} - \Omega^3 \frac{t^3}{3!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k+1} \frac{t^{2k+1}}{(2k+1)!} + \dots, \\ \text{Cos } \Omega t &= 1 - \Omega^2 \frac{t^2}{2!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k} \frac{t^{2k}}{(2k)!} + \dots \end{aligned}$$

Рассмотрим систему дифференциальных уравнений с чистым запаздыванием

$$\ddot{x}(t) + \Omega^2 x(t - \tau) = 0, \quad x \in R^n, \quad t \geq 0, \quad \tau > 0, \quad x(t) \equiv \varphi(t), \quad -\tau \leq t \leq 0, \quad (1)$$

где $\varphi(t)$ — произвольная дважды непрерывно дифференцируемая векторная функция, определяющая начальные условия. Покажем, что решение задачи Коши для системы с чистым запаздыванием (1) может быть записано в аналогичном интегральном виде с использованием матричных функций, похожих на матричные синус и косинус [11].

Предварительно рассмотрим матричное дифференциальное уравнение

$$\ddot{X}(t) + \Omega^2 X(t - \tau) = 0 \quad (2)$$

и исследуем свойства его решений.

Определение 1. Запаздывающим матричным косинусом назовем матричную функцию, имеющую вид

$$\text{Cos}_\tau \Omega t := \begin{cases} \Theta, & -\infty < t < -\tau, \\ I, & -\tau \leq t < 0, \\ I - \Omega^2 \frac{t^2}{2!}, & 0 \leq t < \tau, \\ \dots & \dots \\ I - \Omega^2 \frac{t^2}{2!} + \Omega^4 \frac{(t - \tau)^4}{4!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k} \frac{[t - (k - 1)\tau]^{2k}}{(2k)!}, & (k - 1)\tau \leq t < k\tau, \end{cases} \quad (3)$$

полинома степени $2k$ на промежутках $(k-1)\tau \leq t < k\tau$, склеенного в узлах $t = k\tau$, $k = 0, 1, 2, \dots$, I — единичная, Θ — нулевая матрицы.

Определение 2. Запоздывающим матричным синусом назовем матричную функцию, имеющую вид

$$\text{Sin}_\tau \Omega t := \begin{cases} \Theta, & -\infty < t < -\tau, \\ \Omega(t + \tau), & -\tau \leq t < 0, \\ \Omega(t + \tau) - \Omega^3 \frac{t^3}{3!}, & 0 \leq t < \tau, \\ \dots & \dots \\ \Omega(t + \tau) - \Omega^3 \frac{t^3}{3!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k+1} \frac{[t - (k-1)\tau]^{2k+1}}{(2k+1)!}, & (k-1)\tau \leq t < k\tau, \end{cases} \quad (4)$$

полинома степени $2k+1$ на промежутках $(k-1)\tau \leq t < k\tau$, склеенного в узлах $t = k\tau$, $k = 0, 1, 2, \dots$.

Приведем ряд утверждений, которые характеризуют свойства функций $\text{Sin}_\tau \Omega t$, $\text{Cos}_\tau \Omega t$.

Лемма 1. Для матричного косинуса справедливо следующее правило дифференцирования:

$$\frac{d}{dt} \text{Cos}_\tau \Omega t = -\Omega \text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau), \quad \frac{d^2}{dt^2} \text{Cos}_\tau \Omega t = -\Omega^2 \text{Cos}_\tau \Omega(t - \tau), \quad (5)$$

т. е. запоздывающий косинус является решением линейного матричного дифференциального уравнения второго порядка с чистым запоздыванием (2), удовлетворяющим единичному начальному условию $X(t) \equiv I$, $-\tau \leq t \leq 0$.

Доказательство. Пусть величины Ω и τ фиксированы. Для произвольного момента времени t , $(k-1)\tau \leq t < k\tau$, выполняется соотношение

$$\frac{d^2}{dt^2} \text{Cos}_\tau \Omega t = \frac{d^2}{dt^2} \left[I - \Omega^2 \frac{t^2}{2!} + \Omega^4 \frac{(t - \tau)^4}{4!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k} \frac{[t - (k-1)\tau]^{2k}}{(2k)!} \right].$$

Последовательно дифференцируя выражение в скобках, получаем

$$\begin{aligned} \frac{d^2}{dt^2} \text{Cos}_\tau \Omega t &= \frac{d}{dt} \left[-\Omega^2 \frac{t}{1!} + \Omega^4 \frac{(t - \tau)^3}{3!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k} \frac{[t - (k-1)\tau]^{2k-1}}{(2k-1)!} \right] = \\ &= -\Omega^2 + \Omega^4 \frac{(t - \tau)^2}{2!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k} \frac{[t - (k-1)\tau]^{2k-2}}{(2k-2)!}, \end{aligned}$$

или

$$\begin{aligned} \frac{d^2}{dt^2} \text{Cos}_\tau \Omega t &= -\Omega^2 \left[I - \Omega^2 \frac{(t - \tau)^2}{2!} + \dots + (-1)^{k-1} \Omega^{2(k-1)} \frac{[(t - \tau) - ((k-1) - 1)\tau]^{2(k-1)}}{(2(k-1))!} \right] = \\ &= -\Omega^2 \text{Cos}_\tau \Omega(t - \tau), \end{aligned}$$

что и необходимо было доказать.

Лемма 2. Для матричного синуса справедливо следующее правило дифференцирования:

$$\frac{d}{dt} \operatorname{Sin}_\tau \Omega t = \Omega \operatorname{Cos}_\tau \Omega t, \quad \frac{d^2}{dt^2} \operatorname{Sin}_\tau \Omega t = -\Omega^2 \operatorname{Sin}_\tau \Omega (t - \tau), \quad (6)$$

т. е. запаздывающий синус является решением матричного дифференциального уравнения с чистым запаздыванием (2), удовлетворяющим начальному условию $X(t) \equiv \equiv \Omega(t + \tau)$, $-\tau \leq t \leq 0$.

Доказательство. Пусть величины Ω и τ фиксированы. Тогда для произвольного момента времени t , $(k - 1)\tau \leq t < k\tau$, выполняется соотношение

$$\frac{d^2}{dt^2} \operatorname{Sin}_\tau \Omega t = \frac{d^2}{dt^2} \left[\Omega(t + \tau) - \Omega^3 \frac{t^3}{3!} + \Omega^5 \frac{(t - \tau)^5}{5!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k+1} \frac{[t - (k - 1)\tau]^{2k+1}}{(2k + 1)!} \right].$$

Дифференцируя выражение в скобках, получаем

$$\begin{aligned} \frac{d^2}{dt^2} \operatorname{Sin}_\tau \Omega t &= \frac{d}{dt} \left[\Omega - \Omega^3 \frac{t^2}{2!} + \Omega^5 \frac{(t - \tau)^4}{4!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k+1} \frac{[t - (k - 1)\tau]^2 k}{(2k)!} \right] = \\ &= -\Omega^3 \frac{t}{1!} + \Omega^5 \frac{(t - \tau)^3}{3!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k+1} \frac{[t - (k - 1)\tau]^{2k-1}}{(2k - 1)!}, \end{aligned}$$

или

$$\begin{aligned} &\frac{d^2}{dt^2} \operatorname{Sin}_\tau \Omega t = \\ &= -\Omega^2 \left[\Omega[(t - \tau) + \tau] - \Omega^3 \frac{(t - \tau)^3}{3!} + \dots + (-1)^{(k-1)} \Omega^{2(k-1)+1} \frac{[(t - \tau) - (k - 2)\tau]^{2(k-1)+1}}{[2(k - 1) + 1]!} \right] = \\ &= -\Omega^2 \operatorname{Sin}_\tau \Omega(t - \tau), \end{aligned}$$

что и необходимо было доказать.

Лемма 3. Если матрица Ω не особая, то для запаздывающего матричного косинуса справедливо правило интегрирования

$$\int_0^t \operatorname{Cos}_\tau \Omega \xi d\xi = \Omega^{-1} \{ \operatorname{Sin}_\tau \Omega t - \operatorname{Sin}_\tau (\Omega \bullet 0) \}, \quad (7)$$

где $\operatorname{Sin}_\tau (\Omega \bullet 0) = \operatorname{Sin}_\tau \Omega t|_{t=0}$.

Доказательство. Пусть Ω и τ — фиксированные величины. Тогда для произвольного

момента времени t , $(k - 1)\tau \leq t < k\tau$, выполняется следующее:

$$\begin{aligned} \int_0^t \text{Cos}_\tau \Omega \xi d\xi &= \int_0^\tau \left[I - \Omega^2 \frac{\xi^2}{2!} \right] d\xi + \int_\tau^{2\tau} \left[I - \Omega^2 \frac{\xi^2}{2!} + \Omega^4 \frac{(\xi - \tau)^4}{4!} \right] d\xi + \dots \\ &\dots + \int_{(k-2)\tau}^{(k-1)\tau} \left[I - \Omega^2 \frac{\xi^2}{2!} + \Omega^4 \frac{(\xi - \tau)^4}{4!} + \dots + (-1)^{k-1} \Omega^{2(k-1)} \frac{[\xi - (k-2)\tau]^{2(k-1)}}{(2(k-1))!} \right] d\xi + \\ &+ \int_{(k-1)\tau}^t \left[I - \Omega^2 \frac{\xi^2}{2!} + \Omega^4 \frac{(\xi - \tau)^4}{4!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k} \frac{[\xi - (k-1)\tau]^{2k}}{(2k)!} \right] d\xi. \end{aligned}$$

Интегрируя каждый из членов, получаем

$$\begin{aligned} \int_0^t \text{Cos}_\tau a \xi d\xi &= \left[I\xi - \Omega^2 \frac{\xi^3}{3!} \right]_{\xi=0}^{\xi=\tau} + \left[I\xi - \Omega^2 \frac{\xi}{3!} + \Omega^4 \frac{(\xi - \tau)^5}{5!} \right]_{\xi=\tau}^{\xi=2\tau} + \dots \\ &\dots + \left[I\xi - \Omega^2 \frac{\xi^3}{3!} + \Omega^4 \frac{(\xi - \tau)^5}{5!} + \dots + (-1)^{k-1} \Omega^{2(k-1)} \frac{[\xi - (k-2)\tau]^{2(k-1)+1}}{[2(k-1)+1]!} \right]_{\xi=(k-2)\tau}^{\xi=(k-1)\tau} + \\ &+ \left[I\xi - \Omega^2 \frac{\xi^3}{3!} + \Omega^4 \frac{(\xi - \tau)^5}{5!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k} \frac{[\xi - (k-1)\tau]^{2k+1}}{(2k+1)!} \right]_{\xi=(k-1)\tau}^{\xi=t}. \end{aligned}$$

Выполняя соответствующие преобразования, имеем

$$\begin{aligned} &\int_0^t \text{Cos}_\tau \Omega \xi d\xi = \\ &= \Omega^{-1} \left\{ \Omega(t + \tau) - \Omega^3 \frac{t^3}{3!} + \Omega^5 \frac{(t - \tau)^5}{5!} - \dots + (-1)^k \Omega^{2k+1} \frac{[t - (k-1)\tau]^{2k+1}}{(2k+1)!} - \Omega\tau \right\} = \\ &= \Omega^{-1} \{ \text{Sin}_\tau \Omega t - \text{Sin}_\tau (\Omega \bullet 0) \}, \end{aligned}$$

т. е. получаем зависимость (7).

Лемма 4. Если матрица Ω не особая, то для запаздывающего синуса справедливо правило интегрирования

$$\int_0^t \text{Sin}_\tau a \xi d\xi = -\Omega^{-1} \{ \text{Cos}_\tau \Omega(t + \tau) - \text{Cos}_\tau \Omega(0 + \tau) \}, \tag{8}$$

где $\text{Cos}_\tau \Omega(0 + \tau) = \text{Cos}_\tau \Omega(t + \tau)|_{t=0}$.

Доказательство. Пусть Ω и τ – фиксированные величины. Тогда для произвольного момента времени t , $(k-1)\tau \leq t < k\tau$, выполняется следующее:

$$\begin{aligned} \int_0^t \text{Sin}_\tau \Omega \xi d\xi &= \int_0^\tau \left[\Omega(\xi + \tau) - \Omega^3 \frac{\xi^3}{3!} \right] d\xi + \int_\tau^{2\tau} \left[\Omega(\xi + \tau) - \Omega^3 \frac{\xi^3}{3!} + \Omega^5 \frac{(\xi - \tau)^5}{5!} \right] d\xi + \dots \\ &\dots + \int_{(k-2)\tau}^{(k-1)\tau} \left[\Omega(\xi + \tau) - \Omega^3 \frac{\xi^3}{3!} + \Omega^5 \frac{(\xi - \tau)^5}{5!} + \dots + (-1)^{k-1} \Omega^{2(k-1)+1} \frac{[\xi - (k-2)\tau]^{2(k-1)+1}}{[2(k-1)+1]!} \right] d\xi + \\ &+ \int_{(k-1)\tau}^t \left[\Omega(\xi + \tau) - \Omega^3 \frac{\xi^3}{3!} + \Omega^5 \frac{(\xi - \tau)^5}{5!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k+1} \frac{[\xi - (k-2)\tau]^{2k+1}}{(2k+1)!} \right] d\xi. \end{aligned}$$

Вычисляя интеграл от каждого из членов, получаем

$$\begin{aligned} \int_0^t \text{Sin}_\tau \Omega \xi d\xi &= \left[\Omega \frac{(\xi + \tau)^2}{2!} - \Omega^3 \frac{\xi^4}{4!} \right]_{\xi=0}^{\xi=\tau} + \left[\Omega \frac{(\xi + \tau)^2}{2!} - \Omega^3 \frac{\xi^4}{4!} + \Omega^5 \frac{(\xi - \tau)^6}{6!} \right]_{\xi=\tau}^{\xi=2\tau} + \dots \\ &\dots + \left[\Omega \frac{(\xi + \tau)^2}{2!} - \Omega^3 \frac{\xi^4}{4!} + \Omega^5 \frac{(\xi - \tau)^6}{6!} + \dots + (-1)^{k-1} \Omega^{2(k-1)+1} \frac{[\xi - (k-2)\tau]^{2k}}{(2k)!} \right]_{\xi=(k-2)\tau}^{\xi=(k-1)\tau} + \\ &+ \left[\Omega \frac{(\xi + \tau)^2}{2!} - \Omega^3 \frac{\xi^4}{4!} + \Omega^5 \frac{(\xi - \tau)^6}{6!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k+1} \frac{[\xi - (k-1)\tau]^{2(k+1)}}{(2(k+1))!} \right]_{\xi=(k-1)\tau}^{\xi=t}. \end{aligned}$$

Выполняя соответствующие преобразования, имеем

$$\begin{aligned} &\int_0^t \text{Sin}_\tau \Omega \xi d\xi = \\ &= -\Omega \frac{\tau^2}{2!} + \Omega \frac{(t + \tau)^2}{2!} - \Omega^3 \frac{t^4}{4!} + \Omega^5 \frac{(t - \tau)^6}{6!} + \dots + (-1)^k \Omega^{2k+1} \frac{[t - (k-1)\tau]^{2(k+1)}}{(2(k+1))!}. \end{aligned}$$

Пусть матрица Ω не особая. Тогда

$$\begin{aligned} &\int_0^t \text{Sin}_\tau \Omega \xi d\xi = \\ &= -\Omega^{-1} \left\{ \left[I - \Omega^2 \frac{(t + \tau)^2}{2!} + \Omega^4 \frac{t^4}{4!} - \Omega^6 \frac{(t - \tau)^6}{6!} + \dots + (-1)^{k+1} \Omega^{2(k+1)} \frac{[(t + \tau) - k\tau]^{2(k+1)}}{(2(k+1))!} \right] - \right. \\ &\quad \left. - \left(I - \Omega^2 \frac{\tau^2}{2!} \right) \right\} = -\Omega^{-1} \{ \text{Cos}_\tau \Omega(t + \tau) - \text{Cos}_\tau \Omega(0 + \tau) \}, \end{aligned}$$

т. е. получаем зависимость (18).

Лемма 5. *Запаздывающий косинус $\text{Cos}_\tau \Omega t$, $t > 0$, является почти всюду бесконечное число раз непрерывно дифференцируемой функцией. В узлах $t = k\tau$, $k = 1, 2, \dots$, происходит разрыв $(2k + 1)$ -й производной*

$$\frac{d^{2k+1}}{dt^{2k+1}} \text{Cos}_\tau \Omega t|_{t=k\tau-0} = 0, \quad \frac{d^{2k+1}}{dt^{2k+1}} \text{Cos}_\tau \Omega t|_{t=k\tau+0} = (-1)^{k+1} \Omega^{2k+3}. \quad (9)$$

Утверждение леммы следует из вида зависимости (3). Аналогичным является следующее утверждение.

Лемма 6. *Запаздывающий синус $\text{Sin}_\tau \Omega t$, $t > 0$, является почти всюду бесконечное число раз непрерывно дифференцируемой функцией. В узлах $t = k\tau$, $k = 1, 2, \dots$, происходит разрыв $2(k + 1)$ -й производной*

$$\frac{d^{2(k+1)}}{dt^{2(k+1)}} \text{Sin}_\tau \Omega t|_{t=k\tau-0} = 0, \quad \frac{d^{2(k+1)}}{dt^{2(k+1)}} \text{Sin}_\tau \Omega t|_{t=k\tau+0} = (-1)^k \Omega^{2k+1}. \quad (10)$$

Утверждение леммы следует из вида зависимости (4).

Используя приведенные леммы, рассмотрим возможность получения решения задачи Коши в компактном виде.

Теорема 1. *Пусть матрица Ω не особая. Тогда решение $x(t)$ системы линейных однородных уравнений с чистым запаздыванием (2), удовлетворяющее начальному условию $x(t) \equiv \varphi(t)$, $x'(t) \equiv \varphi'(t)$, $-\tau \leq t \leq 0$, где $\varphi(t)$ — произвольная дважды непрерывно дифференцируемая векторная функция, имеет вид*

$$x(t) = (\text{Cos}_\tau \Omega t) \varphi(-\tau) + \Omega^{-1} \left\{ (\text{Sin}_\tau \Omega t) \dot{\varphi}(-\tau) + \int_{-\tau}^0 \text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi) \ddot{\varphi}(\xi) d\xi \right\}. \quad (11)$$

Доказательство. Решение системы (2), удовлетворяющее условию $x(t) \equiv \varphi(t)$, $-\tau \leq t \leq 0$, будем искать в виде

$$x(t) = (\text{Cos}_\tau \Omega t) c_1 + (\text{Sin}_\tau \Omega t) c_2 + \int_{-\tau}^0 \text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi) \ddot{y}(\xi) d\xi. \quad (12)$$

Здесь c_1, c_2 — неизвестные постоянные векторы, $y(t)$ — неизвестная дважды непрерывно дифференцируемая векторная функция. Поскольку $\text{Cos}_\tau \Omega t, \text{Sin}_\tau \Omega t$ — решения однородного матричного уравнения (3) с постоянными коэффициентами, при произвольных c_1, c_2 и произвольной векторной функции $y(t)$ векторная функция (12) также будет решением уравнения (2). Найдем постоянные c_1, c_2 и векторную функцию $y(t)$ таким образом, чтобы выполнялись начальные условия

$$x(t) \equiv \varphi(t), \quad x'(t) \equiv \varphi'(t), \quad -\tau \leq t \leq 0,$$

т. е. при $-\tau \leq t \leq 0$ имели место соотношения

$$(\text{Cos}_\tau \Omega t) c_1 + (\text{Sin}_\tau \Omega t) c_2 + \int_{-\tau}^0 \text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi) \ddot{y}(\xi) d\xi = \varphi(t),$$

$$\frac{d}{dt} \left\{ (\text{Cos}_\tau \Omega t) c_1 + (\text{Sin}_\tau \Omega t) c_2 + \int_{-\tau}^0 \text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi) \ddot{y}(\xi) d\xi \right\} = \varphi'(t).$$

Рассмотрим первое условие. Разделим интеграл на сумму двух интегралов, соответствующих $-\tau \leq t < 0$:

$$(\text{Cos}_\tau \Omega t) c_1 + (\text{Sin}_\tau \Omega t) c_2 + \int_{-\tau}^t \text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi) \ddot{y}(\xi) d\xi + \int_t^0 \text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi) \ddot{y}(\xi) d\xi = \varphi(t).$$

Согласно введенным определениям, при произвольной векторной функции $y(t)$ на промежутке $-\tau \leq t \leq 0$ будет выполняться следующее:

$$\text{Cos}_\tau \Omega t = I, \quad \text{Sin}_\tau \Omega t = \Omega(t + \tau), \quad \int_t^0 \text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi) \ddot{y}(\xi) d\xi \equiv 0.$$

Проинтегрируем по частям:

$$\begin{aligned} \int_{-\tau}^t \text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi) \ddot{y}(\xi) d\xi &= \int_{-\tau}^t \text{Sin}_\tau \Omega s \ddot{y}(t - \tau - s) ds = \int_{-\tau}^t \Omega(s + t) \dot{y}(t - \tau - s) ds = \\ &= -\Omega(s + \tau) \dot{y}(t - \tau - s) \Big|_{-\tau}^t + \Omega \int_{-\tau}^t \dot{y}(t - \tau - s) ds = -\Omega(t + \tau) \dot{y}(-\tau) - \Omega[y(-\tau) - y(t)]. \end{aligned}$$

Таким образом, выполнение начальных условий приводит к равенству

$$I c_1 + \Omega(t + \tau) c_2 - \Omega(t + \tau) \dot{y}(-\tau) - \Omega[y(-\tau) - y(t)] = \varphi(t), \quad -\tau \leq t \leq 0.$$

Перепишем полученное равенство в виде

$$I [c_1 - \Omega y(-\tau)] + \Omega [c_2 - \dot{y}(-\tau)] (t + \tau) + [\Omega y(t) - \varphi(t)] = 0.$$

Пусть Ω — не особая матрица. Тогда полученное равенство будет выполняться, если выполняются следующие:

$$y(t) = \Omega^{-1} \varphi(t), \quad c_1 = \varphi(-\tau), \quad c_2 = \Omega^{-1} \varphi(-\tau).$$

Зависимость (12) принимает вид

$$x(t) = (\text{Cos}_\tau \Omega t) \varphi(-\tau) + \Omega^{-1} \text{Sin}_\tau \Omega t \dot{\varphi}(-\tau) + \Omega^{-1} \int_{-\tau}^0 \text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - s) \ddot{\varphi}(s) ds,$$

что и требовалось доказать.

Рассмотрим линейное неоднородное уравнение второго порядка с чистым запаздыванием

$$\ddot{x}(t) + \Omega^2 x(t - \tau) = f(t), \quad x \in R^n, \quad t \geq 0, \quad \tau > 0, \quad (13)$$

и нулевыми начальными условиями $x(t) \equiv 0, -\tau \leq t \leq 0$.

Теорема 2. Пусть матрица Ω не особая. Тогда решение $x_0(t)$ неоднородного уравнения (13), удовлетворяющее нулевому начальному условию $x(t) \equiv 0, -\tau \leq t \leq 0$, имеет вид

$$x_0(t) = \Omega^{-1} \left\{ \int_0^t \text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi) f(\xi) d\xi \right\}. \quad (14)$$

Доказательство. Решение неоднородного уравнения (13) ищем методом вариации произвольной постоянной в виде

$$x_0(t) = \int_0^t \text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi) C(\xi) d\xi,$$

где $C(\xi), 0 \leq \xi \leq t$, — неизвестная функция. Дифференцируя функцию $x_0(t)$, получаем

$$\begin{aligned} \frac{d}{dt} x_0(t) &= \text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi) C(\xi) \Big|_{\xi=t} + \int_0^t \frac{d}{dt} [\text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi)] C(\xi) d\xi = \\ &= \int_0^t \frac{d}{dt} [\text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi)] C(\xi) d\xi, \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} \frac{d^2}{dt^2} x_0(t) &= \frac{d}{dt} [\text{Sin}_\tau \Omega(t - \tau - \xi)] C(\xi) \Big|_{\xi=t} - \Omega^2 \int_0^t \text{Sin}_\tau \Omega(t - 2\tau - \xi) C(\xi) d\xi = \\ &= \Omega C(t) - \Omega^2 \int_0^t \text{Sin}_\tau \Omega(t - 2\tau - \xi) C(\xi) d\xi. \end{aligned}$$

Подставляя полученное выражение в уравнение (13) и учитывая, что согласно определению

$$\int_{t-\tau}^t \text{Sin}_\tau \Omega(t-2\tau-\xi) C(\xi) d\xi = \Theta,$$

имеем

$$\Omega C(t) - \Omega^2 \int_0^t \text{Sin}_\tau \Omega(t-2\tau-\xi) C(\xi) d\xi + \Omega^2 \left[\int_0^t \text{Sin}_\tau \Omega(t-2\tau-\xi) C(\xi) d\xi \right] = f(t).$$

Отсюда находим $C(t) = \Omega^{-1} f(t)$ и, учитывая перестановочность матриц Ω^{-1} и $\text{Sin } \Omega t$, получаем зависимость (14).

1. Тимошенко С. П., Янг Д. Х., Уивер У. Колебания в инженерном деле. — М.: Машиностроение, 1985. — 472 с.
2. Булгаков Б. В. Колебания. — М.: Гостехтеориздат, 1954. — 892 с.
3. Бабаков И. М. Теория колебаний. — М.: Наука, 1968. — 559 с.
4. Кононенко В. О. Нелинейные колебания механических систем: Избр. тр. — Киев: Наук. думка, 1980. — 382 с.
5. Хейл Дж. Теория функционально-дифференциальных уравнений. — М.: Мир, 1984. — 420 с.
6. Митропольский Ю. А., Мартынюк Д. И. Лекции по теории колебаний систем с запаздыванием. — Киев: Ин-т математики АН УССР, 1969. — 309 с.
7. Митропольский Ю. А., Мартынюк Д. И. Периодические и квазипериодические колебания систем с запаздыванием. — Киев: Вища шк., 1979. — 247 с.
8. Бойчук А. А., Журавлев В. Ф., Самойленко А. М. Обобщенно-обратные операторы и нетеровы краевые задачи. — Киев: Ин-т математики НАН Украины, 1995. — 320 с.
9. Voichuk A. A., Samoilenko A. M. Generalized inverse operators and Fredholm boundary value problems. — Utrecht; Boston: VSP, 2004. — 317 p.
10. Гантмахер Ф. Р. Теория матриц. — М.: Наука, 1966. — 576 с.
11. Коварж И. В., Хусаинов Д. Я. Одномерное волновое уравнение с запаздыванием // Журн. обчислюв. та прикл. математики. — 2004. — № 2. — С. 99.

Получено 10.10.07