

Оптимальное интерполирование типовых динамик в задаче управления с прогнозированием

Н. И. Гданский, А.В. Карпов, А.А. Бугаенко

Основным путем повышения эффективности оборудования является автоматизация основных и вспомогательных производственных операций. Выполнение последних, как правило, сопровождается недетерминированным изменением внешней нагрузки на приводах. В работе [1] предложено в таких случаях для управления перемещением по заданному закону в системе с одной степенью свободы φ использовать прогнозирование недетерминированной внешней нагрузки, представленной в виде сложной функции $M(t, \varphi(t))$ по времени t . Ее математическую модель представлена в виде скалярного произведения $M(t, \varphi(t)) = (\bar{M}^k, \bar{\varphi}^k(t))$, в котором \bar{M}^k - состоящий из частных производных по t и φ силовой вектор порядка k (максимальный порядок производных), $\bar{\varphi}^k(t)$ - соответствующий ему кинематический вектор.

В качестве промежуточной величины для расчета управляющего воздействия предложено использовать работу A , которую должен совершать привод на заданном временном отрезке управления $[t_i, t_{i+1}]$. Для принятой модели внешней нагрузки формула для A как функции времени t принимает общий вид:

$$A_i = \int_{t_i}^{t_{i+1}} (\bar{M}^k, \bar{\varphi}^k(t)) \varphi'(t) dt. \quad (1)$$

Практически малые угловые перемещения регистрируют при помощи инкрементных датчиков, выдающих дискретные импульсы при угловом смещении вала на фиксированный шаг, величину которого обозначим через h . Поэтому для сокращения формульных выражений при данном способе измерения угловых перемещений наряду с обычной работой рассмотрим приведенную работу, равную обычной, деленной на шаг h : $\hat{A}_i = A_i / h$.

Безразмерные инкрементные угловые перемещения вала обозначим через ψ , а время $(t - t_0)$ относительно начала измерений - через τ .

Для модели нагрузки первого порядка ($k=1$) выражение для приведенной работы \hat{A}_i через вектор \bar{M}^k имеет вид:

$$\hat{A}_i = M(\psi_{i+1} - \psi_i) + \frac{\partial M}{\partial t} \int_{\tau_i}^{\tau_{i+1}} \psi'(\tau) \cdot \tau \cdot d\tau + \frac{\partial M}{\partial \psi} \int_{\tau_i}^{\tau_{i+1}} (\psi'(\tau))^2 \cdot \tau \cdot d\tau. \quad (2)$$

При $k=2$ выражение $\hat{A}_i(\bar{M}^2, \bar{\psi}^2(\tau))$ имеет вид:

$$\begin{aligned} \hat{A}_i = & M(\psi_{i+1} - \psi_i) + \frac{\partial M}{\partial t} \int_{\tau_i}^{\tau_{i+1}} \psi'(\tau) \cdot \tau \cdot d\tau + \frac{\partial M}{\partial \psi} \int_{\tau_i}^{\tau_{i+1}} [(\psi'(\tau))^2 \cdot \tau + \psi'(\tau) \cdot \psi''(\tau) \cdot \tau^2] \cdot d\tau + \\ & + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 M}{\partial \tau^2} \int_{\tau_i}^{\tau_{i+1}} \psi'(\tau) \cdot \tau^2 \cdot d\tau + \frac{\partial^2 M}{\partial \tau \partial \psi} \int_{\tau_i}^{\tau_{i+1}} (\psi'(\tau))^2 \cdot \tau^2 \cdot d\tau + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 M}{\partial \psi^2} \int_{\tau_i}^{\tau_{i+1}} (\psi'(\tau))^3 \cdot \tau^2 \cdot d\tau. \quad (3) \end{aligned}$$

Исходную информацию для расчета управляющего воздействия задают следующие данные обратной связи: 1) массив моментов времени $\{t_i\}$ с зарегистрированными сигналами инкрементного датчика; 2) массив значений работ $\{A_i\}$ на отрезках $[t_i, t_{i+1}]$. Для получения из формул $\hat{A}_i(\bar{M}^k, \bar{\psi}^k(\tau))$ линейных уравнений относительно коэффициентов силового вектора \bar{M}^k на каждом отрезке управления $[\tau_i, \tau_{i+1}]$ в эти зависимости должно быть подставлено уравнение некоторой кривой $\psi_i(\tau)$, задающей перемещение управляемого звена внутри данного отрезка.

В работе [1] использована простейшая кусочная интерполяция траектории перемещения объекта управления при помощи сплайнов Лагранжа - отрезков прямых, проходя-

сих через узловые точки. Однако численные расчеты показывают, что точность расчета интегралов в выражениях (2) и (3) при этом невысока и для получения лучшего приближения зависимости $\hat{A}_i(\bar{M}^k, \bar{\psi}^k(\tau))$ необходимо использовать другие виды степенных сплайнов $\psi_i(\tau)$ более высокого порядка по τ . Помимо численной близости к точным значениям интегралов в (2) и (3), второй существенной качественной характеристикой сплайнового приближения является трудоемкость алгоритмов расчета коэффициентов сплайнов. Она особенно актуальна при использовании в качестве вычислительных устройств в системах управления микроконтроллеров.

Интегралы в (2) и (3) представим их в обобщенном виде

$$\int_{\tau_i}^{\tau_{i+1}} \tau^p \cdot (\psi'(\tau))^q \cdot (\psi''(\tau))^r d\tau = I_{pq r(i)}. \quad (4)$$

в котором степени p, q и r - неотрицательные целые числа.

При данном обозначении формулы (2) и (3) принимают вид:

1. $k=1$:

$$\hat{A}_i = M(\psi_{i+1} - \psi_i) + \frac{\partial M}{\partial t} \cdot I_{110(i)} + \frac{\partial M}{\partial \psi} \cdot I_{120(i)}. \quad (5)$$

2. $k=2$:

$$\hat{A}_i = M(\psi_{i+1} - \psi_i) + \frac{\partial M}{\partial t} \cdot I_{110(i)} + \frac{\partial M}{\partial \psi} \cdot (I_{120(i)} + I_{210(i)}) + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 M}{\partial \tau^2} \cdot I_{210(i)} + \frac{\partial^2 M}{\partial t \partial \psi} \cdot I_{220(i)} + \frac{1}{2} \frac{\partial^2 M}{\partial \psi^2} \cdot I_{230(i)}. \quad (6)$$

Таким образом, качество интерполирования величин работ (2) и (3) определяется точностью, с которой сплайны приближают следующие 6 интегралов, которые назовем *траекторными*:

$$I_{110(i)}, I_{120(i)}, I_{210(i)}, I_{210(i)}, I_{220(i)}, I_{230(i)}. \quad (7)$$

Поскольку линейные сплайны дают невысокую точность приближения, для вычисления траекторных интегралов (7) рассмотрим возможности квадратичных и кубических локальных сплайнов, имеющих порядок 2 и 3, а также кубических интерполяционных сплайнов Фергюссона.

Отрезок $[\tau_i, \tau_{i+1}]$, на котором строится интерполирующий сплайн, для краткости назовем *интерполируемым*. Наряду с ним рассмотрим также соседние с ним отрезки $[\tau_{i-1}, \tau_i]$ и $[\tau_{i+1}, \tau_{i+2}]$, которые назовем *окрестностью интерполируемого отрезка*.

Общее уравнение сплайна второго порядка для отрезка $[\tau_i, \tau_{i+1}]$ для более удобного выполнения преобразований представим в виде: $\psi_i(t) = C_{0(i)} + C_{1(i)} \tau + C_{2(i)} \tau^2/2$, где $C_{0(i)}, C_{1(i)}, C_{2(i)}$ - константы. К данному типу сплайнов отнесём:

- сплайн по усредненным первым производным в крайних точках отрезка интерполирования: $C_{2(i)} = (\psi'_i(\tau_{i+1}) - \psi'_i(\tau_i)) / l_i$; $C_{1(i)} = \psi'_i(\tau_i) - C_{2(i)}\tau_i$; $\psi'_i = (\Delta\psi_{i-1} + \Delta\psi_i) / (l_{i-1} + l_i)$; $\psi'_{i+1} = (\Delta\psi_i + \Delta\psi_{i+1}) / (l_i + l_{i+1})$,

- сплайн по взвешенным первым производным в крайних точках отрезка интерполирования: $\psi'_{ie} = (\Delta\psi_{i-1} + 2\Delta\psi_i) / (l_{i-1} + 2l_i)$; $\psi'_{(i+1)e} = (2\Delta\psi_i + \Delta\psi_{i+1}) / (2l_i + l_{i+1})$.

Общее уравнение сплайна порядка 3 для отрезка $[\tau_i, \tau_{i+1}]$ представим в виде:

$$\psi_i(t) = C_{0(i)} + C_{1(i)} \tau + C_{2(i)} \tau^2/2 + C_{3(i)} \tau^3/3, \quad \text{где } C_{0(i)}, C_{1(i)}, C_{2(i)}, C_{3(i)} \text{ - константы.}$$

К таким сплайнам относятся:

- сплайны Фергюссона[2],

- сплайн по усредненным первым производным в крайних и средней точке отрезка интерполирования: $C_{3(i)} = (2\psi'_{cpi} - \psi'_{i+1} - \psi'_i) / (2\tau_{cpi}^2 - \tau_{i+1}^2 - \tau_i^2) = 2(\psi'_{i+1} + \psi'_i - 2\psi'_{cpi}) / l_i^2$; $C_{2(i)} = 2[\psi'_{cpi} - \psi'_i - C_{3(i)}(\tau_{cpi}^2 - \tau_i^2)] / l_i$; $C_{1(i)} = \psi'_i - C_{2(i)}\tau_i - C_{3(i)}\tau_i^2$; $\psi'_i = (\Delta\psi_{i-1} + \Delta\psi_i) / (l_{i-1} + l_i)$; $\psi'_{i+1} = (\Delta\psi_i + \Delta\psi_{i+1}) / (l_i + l_{i+1})$; $\psi'_{cpi} = \Delta\psi_i / l_i$,

- сплайн по взвешенным первым производным в крайних точках отрезка интерполирования: $\psi'_i = (\Delta\psi_{i-1} + 2\Delta\psi_i) / (l_{i-1} + 2l_i)$; $\psi'_{i+1} = (2\Delta\psi_i + \Delta\psi_{i+1}) / (2l_i + l_{i+1})$; $\psi'_{cpi} = \Delta\psi_i / l_i$.

Введем следующие обозначения:

- \bar{m}^k -вектор частных производных, входящих в силовой вектор \bar{M}^k порядка k ,
- p – длина вектора \bar{m}^k ,
- $\bar{I}_{(i)}$, $\bar{I}_{np(i)}$ – векторы точных интегралов при коэффициентах вектора \bar{m}^k для отрезка $[\tau_i, \tau_{i+1}]$ и приближенных интегралов, соответствующих выбранному методу интерполирования траектории.

Точное значение приведенной работы на отрезке $[\tau_i, \tau_{i+1}]$ равно:

$$\widehat{A}_i = M(\psi_{i+1} - \psi_i) + (\bar{m}^k, \bar{I}_{(i)}). \quad (8)$$

Приближенное значение приведенной работы на отрезке $[\tau_i, \tau_{i+1}]$ при выбранном методе интерполирования на заданной траектории выражается:

$$\widehat{A}_{np(i)} = M(\psi_{i+1} - \psi_i) + (\bar{m}^k, \bar{I}_{np(i)}). \quad (9)$$

Разность точного и приближенного значений работы на отрезке $[\tau_i, \tau_{i+1}]$:

$$\Delta \widehat{A}_i = \widehat{A}_i - \widehat{A}_{np(i)} = (\bar{m}^k, (\bar{I}_{(i)} - \bar{I}_{np(i)})).$$

Используя неравенство Коши — Буняковского, оценим абсолютную величину разности работ, используя норму векторов в евклидовом пространстве:

$$|\Delta \widehat{A}_i| = |(\bar{m}^k, (\bar{I}_{(i)} - \bar{I}_{np(i)}))| \leq |\bar{m}^k| \cdot |\bar{I}_{(i)} - \bar{I}_{np(i)}|, \quad (10)$$

$$\text{где } |\bar{I}_{(i)} - \bar{I}_{np(i)}| = \sqrt{\sum_{j=1}^p (I_{(i)j} - I_{np(i)j})^2}.$$

Оценим разность работ для совокупности n подряд идущих отрезков времени $[\tau_0=0, \tau_1]$, $[\tau_1, \tau_2], \dots, [\tau_{n-1}, \tau_n]$. Так как при построении сплайнов наряду с интерполируемым отрезком необходимо использовать данные о функции на его окрестности, то суммирование применим по всем отрезкам кроме крайних с номерами 0 и $(n-1)$:

$$|\Delta \widehat{A}| = \left| \sum_{i=1}^{n-2} \Delta \widehat{A}_i \right| \leq \sum_{i=1}^{n-2} |\Delta \widehat{A}_i| \leq |\bar{m}^k| \cdot \sum_{i=1}^{n-2} \sqrt{\sum_{j=1}^p (I_{(i)j} - I_{np(i)j})^2}. \quad (11)$$

Полученная оценка точности расчета приведенной работы для всей траектории зависит от метода интерполирования (обозначим его Mth), формы траектории (которую обозначим Tr) и модуля вектора точных значений интегралов $\bar{I}_{(i)}$, от вектора частных производных \bar{m}^k и порядка модели k : Выделим в полученной формуле величину, зависящую преимущественно от метода ее интерполирования, формы траектории и порядка модели k :

$$\frac{|\Delta \widehat{A}|}{|\bar{m}^k| \cdot |\bar{I}_{(i)}|} \leq \frac{\sum_{i=1}^{n-2} \sqrt{\sum_{j=1}^p (I_{(i)j} - I_{np(i)j})^2}}{\sum_{i=1}^{n-2} \sqrt{\sum_{j=1}^p (I_{(i)j})^2}} = \delta A(Tr, Mth, k). \quad (12)$$

Назовем величину $\frac{|\Delta \widehat{A}|}{|\bar{m}^k| \cdot |\bar{I}_{(i)}|}$ *относительной погрешностью расчета полной работы*.

а $\delta A(Tr, Mth, k)$ - *гарантированной точностью* ее расчета. Примем последнюю в качестве оценочного критерия влияния метода интерполирования на относительную погрешность расчета работы при выбранном методе интерполирования Mth на траектории Tr . Гарантированное качество выполнения интерполирования траектории заданным методом интерполирования возрастает с уменьшением величины $\delta A(Tr, Mth, k)$.

Практически в методах управления с прогнозированием внешней нагрузки необходимо использовать модели нагрузки порядков от 0 до максимального значения $k=2$. Поскольку в начало вектора коэффициентов \bar{M}^k модели нагрузки максимального порядка k входят все коэффициенты векторов \bar{M}^l всех моделей нагрузки более низких порядков

$q < k$, то при минимальной величине $\delta A(Tr, Mth, k)$, будут близки к минимальным значения $\delta A(Tr, Mth, q)$. Поэтому для оценки качества интерполирования достаточно определить оптимальный метод интерполирования для максимального порядка $k = 2$.

В качестве тестовых рассмотрено 9 кривых. На каждой из них выбрано 16 точек $(\psi_i = i, \tau_i), (i=0, \dots, n=15)$, которые моделируют инкрементный способ измерения перемещения с шагом 1 на 15, при котором выполняется условие: $\psi_{i+1} - \psi_i = 1, (i = 0, \dots, n-1=14)$. Тестовыми являются следующие типовые виды перемещений:

1. Линейное перемещение: $\psi_1(\tau) = \tau^1; \tau_{(1)i} = i$.
2. Квадратичное перемещение: $\psi_2(\tau) = \tau^2; \tau_{(2)i} = \sqrt{i}$.
3. Кубическое перемещение: $\psi_3(\tau) = \tau^3; \tau_{(3)i} = \sqrt[3]{i}$.
4. Парабола 4 степени: $\psi_4(\tau) = \tau^4; \tau_{(4)i} = \sqrt[4]{i}$.
5. Перемещение по графику квадратного корня: $\psi_5(\tau) = \sqrt{\tau+1}; i = i^2 - 1$.
6. Перемещение по графику кубического корня: $\psi_6(\tau) = \sqrt[3]{\tau+1}; \tau_{(6)i} = i^3 - 1$.
7. Перемещение по графику корня 4 степени: $\psi_7(\tau) = \sqrt[4]{\tau+1}; \tau_{(7)i} = i^4 - 1$.
8. Перемещение по кубической параболе с точкой перегиба: $\psi_8(\tau) = \tau^2(8-\tau/3)/45$.
9. Перемещение по синусоиде: $\psi_9(\tau) = 16 \cdot \sin(\tau); \tau_{(9)i} = \arcsin(i/16)$.

Вектор интегралов (точных и приближенных) \bar{I} при коэффициентах вектора \bar{m}^k следующим образом выражается через траекторные интегралы:

$$\bar{I} = (I_{110}, I_{120} + I_{211}, I_{210}, I_{220}, I_{230}). \quad (13)$$

Формула для гарантированной точности $\delta A(Tr, Mth, 2)$ расчета относительной приведенной работы в модели нагрузки второго порядка траектории Tr_s с номером s с использованием метода ее интерполирования Mth_r с номером r принимает вид:

$$\delta A(Tr_s, Mth_r, 2) = \frac{\sum_{i=1}^{13} \sqrt{\sum_{j=1}^5 (I_{(i)j} - I_{np(i)j})^2}}{\sum_{i=1}^{13} \sqrt{\sum_{j=1}^5 (I_{(i)j})^2}}, \quad (14)$$

где для выбранной траектории Tr_s :

$I_{(i)j}$ – точное значение интеграла при коэффициенте вектора \bar{m}^2 с номером j для участка Tr_s с номером i ,

$I_{np(i)j}$ – аналогичное приближенное значение интеграла при коэффициенте вектора \bar{m}^2 с номером j для участка Tr_s с номером i , соответствующее методу интерполирования Mth_r . Результаты расчетов приведены в таблице 1.

Табл. 1. Точность относительной погрешностью расчета полной работы

Номер траектории, Метод интерполирования	1	2	3	4	5	6	7	8	9	δ_Σ
Квадратичные сплайны										
1. Сплайн по усредненным производным в крайних точках	0	0,006988	0,007808	0,008549	0,002265	0,003655	0,003820	0,03561	0,02073	0,08942

2. Сплайн по взвешенным производным в крайних точках	0	0,01874	0,02531	0,02849	0,001804	0,003191	0,003067	0,03068	0,02856	0,1398
Кубические сплайны										
3. Сплайны Фергюссона	0	<u>0,0000583</u>	<u>0,001715</u>	<u>0,0005241</u>	0,01411	<u>0,000677</u>	0,007384	<u>0,002843</u>	<u>0,00013</u>	<u>0,02744</u>
4. Сплайн по усредненным производным в крайних и средней точке	0	0,001840	0,00263621	0,0027363	<u>0,00070610</u>	0,00120691	<u>0,00146669</u>	0,013165	0,0077665	0,03152373
5. Сплайн по взвешенным производным в крайних точках отрезка	0	0,017588	0,00263336	0,0026575	0,00130052	0,00261488	0,00306716	0,0161371	0,0241498	0,07014868

Сравнение качества приближения по отдельным кривым показывает, что:

- 1) кубические интерполяционные сплайны Фергюссона (№3) дают лучший результат для 6 кривых из 8 рассмотренных,
- 2) кубические локальные сплайны по усредненным производным в крайних и средней точке (№4) дают лучший результат для 2 кривых из 8.

Анализ суммарной погрешности δ_{Σ} показывает, что наилучшие результаты дает использование кубических сплайнов:

- 1) интерполяционные сплайны Фергюссона (№3), $\delta_{\Sigma} = 0,02744$,
- 2) локальные сплайны по усредненным производным в крайних и средней точке (№4), $\delta_{\Sigma} = 0,0315237$,
- 3) локальные сплайны по взвешенным производным в крайних точках отрезка (№5), $\delta_{\Sigma} = 0,07014868$.

Рассмотрим трудоемкость вычисления коэффициентов данных сплайнов. Поскольку вычисление коэффициентов у кубических локальных сплайнов по взвешенным производным в крайних точках отрезка (№5) более трудоемко, чем у аналогичных сплайнов (№4), а точность хуже, то данные сплайны из анализа исключаем.

Отличительной особенностью используемых сплайнов является то, что их коэффициенты должны определяться для глобальной переменной.

Расчет n сплайнов Фергюссона для локальных переменных требует выполнения: $9n-3$ сложения, $8n-3$ умножений, $4n-2$ деления. Однако при переходе к каноническому виду по глобальной переменной суммарные вычислительные затраты резко возрастают до: $28n-3$ сложения, $36n-3$ умножений, $6n-2$ деления. Прямой расчет данных коэффициентов без использования полиномов Эрмита позволяет снизить вычислительные затраты до: $16n-18$ сложений, $12n-5$ умножений, $4n-2$ деления.

Рассмотрим расчет n кубических локальных сплайнов по усредненным производным в крайних и средней точке (№4). Поскольку в расчетных формулах для их коэффициентов повторяется ряд величин, их целесообразно рассчитать до начала основного расчета:

- 1) $\tau_{(i)KB} = \tau_i^2$, ($i = 0, 1, \dots, n+1$); 2) $\Delta\psi_i = \psi_i - \psi_{i-1}$, ($i = 0, 1, \dots, n+1$);
 3) $l_i = \tau_i - \tau_{i-1}$, ($i = 0, 1, \dots, n+1$); 4) $\psi'_i = (\Delta\psi_{i-1} + \Delta\psi_i) / (l_{i-1} + l_i)$ ($i = 1, \dots, n+1$).

Расчетные формулы для каждого сплайна с номером i ($i = 1, \dots, n$):

$$\psi'_{cpi} = \Delta\psi_i / l_i; \quad \tau_{cpi} = 0,5(\tau_i + \tau_{i-1}); \quad C_{3(i)} = 2(\psi'_{i+1} + \psi'_i - 2\psi'_{cpi}) / l_i^2;$$

$$C_{2(i)} = 2[\psi'_{cpi} - \psi'_i - C_{3(i)}(\tau_{cpi}^2 - \tau_{(i)KB})] / l_i; \quad C_{1(i)} = \psi'_i - C_{2(i)}\tau_i - C_{3(i)}\tau_{(i)KB}.$$

Суммарные вычислительные затраты составляют: $10n+4$ сложения, $12n+3$ умножения, $4n+1$ деление. Существенное снижение по сравнению с прямым расчетом коэффициентов сплайнов Фергюссона получено только по сложению ($6n$). Число остальных операции с точностью до постоянных слагаемых одинаково. Поэтому оптимальным вариантом в задачах управления с прогнозированием является применение интерполяционных сплайнов Фергюссона с использованием прямого расчета их коэффициентов по глобальной переменной.

Список литературы:

1. Марченко Ю.А. Адаптивный цифровой алгоритм программного управления в условиях переменной внешней нагрузки. // Химическое и нефтегазовое машиностроение. №12, 2010. – с. 34-36.
2. Гданский Н.И. Геометрическое моделирование и машинная графика. – М.: МГУИЭ, 2003 г. – 236 с.