

Л.А. БІЛИЙ, О.С. ПОЛІЩУК, О.Л. ШПАК, С.П. ЛІСЕВИЧ

АНАЛІЗ ПЕРІОДИЧНИХ ПРОЦЕСІВ ЕЛЕКТРОЕНЕРГЕТИЧНИХ ПРИСТРОЇВ НА ОСНОВІ МАТРИЦІ ПЕРЕХОДУ СТАНІВ

Запропоновано математичну модель синхронної машини, диференціальні рівняння якої представлено в нормальній формі Коші, прискорений метод отримання періодичних процесів на основі матриці переходу станів, приведено алгоритм обчислень періодичних процесів. Завдяки обчисленню матриці переходу станів розширяється метод знаходження початкових умов, які призводять до періодичного процесу, на аналіз режимів електроенергетичних пристрій з насиченими магнітопроводами.

Ключові слова: синхронна машина, періодичний процес, матриця переходу станів, електромеханічний процес, диференціальні рівняння, інтегрування.

Предложена математическая модель синхронной машины, дифференциальные уравнения которой представлены в нормальной форме Коши, ускоренный метод получения периодических процессов на основе матрицы перехода состояний, приведены алгоритм вычислений периодических процессов. Благодаря вычислению матрицы перехода состояний, расширяется метод нахождения начальных условий, которые приводят к периодическому процессу, на анализ режимов электроэнергетических устройств с насыщенными магнитопроводами.

Ключевые слова: синхронная машина, периодический процесс, матрица перехода состояний, электромеханический процесс, дифференциальные уравнения, интегрирования.

The mathematical model of the synchronous machine, the differential equations of which are presented in the normal form of Cauchy, an accelerated method of obtaining periodic processes on the basis of the transition matrix of states is proposed, and the algorithm for calculating periodic processes is given. Thanks to the calculation of the state transition matrix, the method of finding the initial conditions that lead to a periodic process is expanded to analyze the modes of power devices with saturated magneto resources. In addition, the efficiency of the method is described by the calculation of the electromechanical process, which is the two-phase short circuit of the synchronous generator.

Keywords: synchronous machine, periodic process, transition matrix of states, electromechanical process, differential equations, integration.

Вступ. Знаходження періодичного режиму електроенергетичних пристрій є еквівалентним рішенням двоточкової крайової задачі для звичайних диференціальних рівнянь. Відомі її рішення, пов'язані з побудовою точкових відображеній [1] або розкладанням в ряд Фур'є шуканих функцій, не зовсім вдалі, оскільки при цьому збільшується трудомісткість розрахунку. Особливо це стосується методу точкових відображень, тому область застосування його обмежена. Більш перспективними є методи, що ґрунтуються на знаходженні початкових умов, які призводять до періодичного режиму.

Постановка завдання. Робота присвячена аналізу періодичних режимів електроенергетичних пристрій, що містять насичені магнітопроводи (електричні машини, трансформатори, реактори тощо). При цьому використовуються методи, описані в роботах [2, 4]. Основні труднощі аналізу полягають у знаходженні матриці переходу станів пристрію. Ця задача вирішена поданням матриці переходу станів у вигляді добутку двох інших матриць, обчислення яких проводиться порівняно просто.

Метою роботи є прискорений пошук періодичних процесів електроенергетичних пристрій, який базується на виключенні переходного процесу і відразу призводить до періодичного.

Рівняння електромагнітного стану пристрію запишемо у вигляді:

$$p\Psi = u - \omega\Psi \cdot -ri; \quad (1)$$

$$pi = Gp\Psi - G_0, \quad (2)$$

де Ψ, u, i – матриці-стовпці повних потокозчеп-

лень, напруг, струмів;

ω – матриця кутової частоти обертання (відмінна від нульової тільки при описі пристрію в перетворених координатах);

G_0 – матриця-стовпець ЕРС обертання;

G – матриця зв'язку потокозчеплення і струмів;

$$G = G(i). \quad (3)$$

В роботі [3] наведено вид матриць G для широкого класу математичних моделей синхронних і асинхронних електрических машин і трифазних трансформаторів.

Оскільки елементи матриці G відповідно до виразу (3) є функцією магнітного стану, то системи (1), (2) є системами нелінійних рівнянь. До цих систем без додаткових обмежень завжди можна застосувати методи аналізу, описані в роботах [2, 4–7]. При цьому елементи матриці-стовпця напруг i як задані величини повинні бути довільними, проте періодичними функціями часу. Елементи матриць-стовпців Ψ та i – гладкими безперервними періодичними функціями часу, що володіють першими похідними за часом і є елементами матриці-стовбця початкових умов. На практиці ці умови завжди виконуються, оскільки конструкції електроенергетичних пристрій (електричні машини, трансформатори, фільтри тощо) мають індуктивності. Обчислення елементів матриць G і G_0 здійснюється без урахування гістерезису в магнітопроводах.

Основний матеріал. Знайдемо такий початковий стан $i(0)$, який при інтегруванні рівнянь (1), (2) на інтервалі часу від 0 до T дозволив би отримати періодичний розв'язок $i(t)$ з періодом T (під T

© Л.А. Білій, О.С. Поліщук, О.Л. Шпак, С.П. Лісевич, 2019

розуміється час, що відповідає найменшому кратному періодів окремих змінних). Тому рішення рівнянь (1), (2) має задовільняти граничну умову:

$$i(0) - i(T) = 0. \quad (4)$$

Умову (4) можна представити у вигляді деякого нелінійного рівняння:

$$F(i(0)) = 0. \quad (5)$$

Його рішення в роботі [1] здійснюється методом кінцевих приростів, а в роботі [4] – методом Ньютона.

Ітераційна формула Ньютона має вигляд:

$$i(0)^{k+1} = i(0)^k - [F'i(0)^k]^{-1} (i(0)^k - i(T)^k). \quad (6)$$

Відповідно до виразів (4), (5):

$$F' = (i(0))^k = E - \frac{\partial i(T)^k}{\partial i(0)^k}, \quad (7)$$

де E – одинична матриця.

Диференціюючи рівняння (1) по $i(0)$, отримаємо:

$$pz = -(rG + \omega)z, \quad (8)$$

де

$$z = \frac{\partial \Psi}{\partial i(0)}. \quad (9)$$

Відповідно до виразів (2), (9) матрицю переходу станів знаходимо у вигляді добутку двох матриць:

$$\frac{\partial i}{\partial i(0)} = Gz. \quad (10)$$

Матриця G є складовою частиною математичної моделі пристрою, а матрицю z знаходимо в результаті інтегрування рівняння (8).

Згідно з методом сумування кінцевих приростів рівняння (4) слід подати у вигляді:

$$i(0) - i(T) = g(\lambda)d, \quad (11)$$

де $g(\lambda)$ – деяка діагональна матриця, що приймає значення одиничної матриці при $\lambda = 0$ і значення нульової матриці при $\lambda = 1$;

d – матриця-стовпець, що дорівнює початковій нев’язці:

$$d = i(0)^0 - i(mT)^0. \quad (12)$$

У практичних розрахунках достатньо задатися лінійною залежністю:

$$g(\lambda) = (1 - \lambda)E. \quad (13)$$

Число m може приймати будь-яке ціличисельне значення. У практичних розрахунках приймають $m = 1, 2, 3, 4$.

Диференціюючи рівняння (11) за λ , з урахуванням залежностей (7), (12), отримаємо:

$$\frac{\partial i(0)}{\partial \lambda} = [F'(i(0))]^{-1} d. \quad (14)$$

Інтегруючи рівняння (14) методом Ейлера від $\lambda = 0$ до $\lambda = 1$ з кроком $\Delta\lambda$, отримаємо ітераційну формулу:

$$i(0)^{k+1} = i(0)^k - [F'i(0)^k]^{-1} d \Delta\lambda, \quad (15),$$

яка відрізняється від формули (6) абсолютною стійкістю рішення, але поступається її точністю. Тому варто розрахунки проводити за формулою (15), а на кінцевому етапі обчислень використовувати формулу Ньютона (6).

Коли завдання має кілька періодичних рішень, запропонований метод аналізу приводить до одного з них – найближчого до заданих початкових умов. До них, зокрема, слід віднести ферорезонансні режими. Для отримання повної характеристики режиму слід скористатися методом сумування кінцевих приростів, приймаючи збурення, що дорівнюють добутку значень λ на матрицю-стовпець u . Однак це питання виходить за межі цього дослідження.

Наведемо алгоритм обчислення.

1. Маючи на k -й ітерації значення матриці-стовпця $i(t)^k$ (на першому кроці – початкове значення $i(0)^0$), інтегруємо рівняння (1) і (2) на часовому інтервалі від 0 до T .

2. Маючи на k -й ітерації значення матриці $z(t)$ (на першому кроці – початкове значення $z(0)^0$), інтегруємо рівняння (8) на часовому інтервалі від 0 до T .

3. Відповідно до рівняння (10) знаходимо матрицю переходу станів:

$$\frac{\partial i(T)^k}{\partial i(0)^k} = G(T)z(T)^k. \quad (16)$$

4. Використовуючи матрицю (16), знаходимо похідну (7), а потім, відповідно до ітераційних формул (6) або (15), знаходимо уточнені значення матриці-стовпця $i(0)$.

Для прикладу розглянемо розрахунок режиму двофазного короткого замикання модельного синхронного генератора.

Рівняння генератора запишемо у вигляді:

$$\begin{aligned} p\Psi_s &= -r_s i_s; \\ p\Psi_f &= u_j - r_f i_j; \end{aligned} \quad (17)$$

$$\begin{aligned} i_s &= a_s (\Psi_s - \psi_s); \\ i_f &= a_f (\Psi_f - \psi_f), \end{aligned} \quad (18)$$

де Ψ_s, ψ_s, i_s ($j = s, f$) – повні та робочі потокозчеплення і струми обмотки якоря ($j = s$) та індуктора ($j = f$);

u_f – напруга обмотки збудження;

a_i – величини, зворотні індуктивності розсіювання;

r_j – опір обмотки якоря ($j = s$) і обмотки індуктора ($j = f$).

Робочі потокозчеплення знаходимо за формулою:

$$\Psi_s = \frac{i_{ms}}{i_m} \Psi_m; \quad \Psi_f = \frac{i_{mf}}{i_m} \Psi_m, \quad (19)$$

де Ψ_m, i_m – робоче потокозчеплення і намагнічуючий струм машини, пов'язані між собою кривою намагнічування, тобто,

$$\Psi_m = \psi_m(i_m), \quad (20)$$

причому

$$\begin{aligned} i_m &= \sqrt{i_{ms}^2 + i_{mf}^2 + 2i_{ms}i_{mf} \cos \gamma} \\ i_{ms} &= i_s + i_f \cos \gamma \\ i_{mf} &= i_f + i_s \cos \gamma \end{aligned}, \quad (21)$$

де $\gamma = \omega \cdot t$ – кут повороту ротора;

ω – кутова частота обертання.

Диференціюючи рівняння струмів (18) і рівняння потокозчеплення (19) за часом, і з огляду на залежності (17), (19–21), отримуємо такі рівняння генератора:

$$p \cdot i = G \cdot B, \quad (22)$$

$$\text{де } G = \frac{1}{S \cdot F - M^2} \begin{bmatrix} F & -M \\ -M & S \end{bmatrix},$$

$$B = \begin{bmatrix} (i_{ms}i_s b + l_\tau)i_f \omega \cdot \sin \gamma - r_s i_s \\ (i_{mf}i_f b + l_\tau)i_s \omega \cdot \sin \gamma + u_f - r_f i_f \end{bmatrix},$$

$$\text{причому } S = \frac{1}{a_s} + i_{ms}^2 b + l_\tau; \quad F = \frac{1}{a_f} + i_{mf}^2 b + l_\tau;$$

$$b = (l_p - l_\tau)/i_m^2; \quad M = i_{ms}i_{mf}b + l_\tau \cos \gamma;$$

$$l_p = d\Psi_m / di_m; \quad l_\tau = \Psi_m / i_m.$$

Величини l_p та l_τ знаходимо за виразом (20). При відсутності насичення $b = 0$, $l_\tau = l_m$, де l_m – індуктивність реакції якоря. Матриці G і B істотно спрощуються.

Для обчислення матриці переходу станів (16), необхідно на кожній ітерації спільно інтегрувати рівняння (8), (22) в межах від 0 до T .

При цьому значення потокозчеплення, напруг і струмів мають відповідати умовам періодичності (4).

Наприклад, за наступними вихідними даними: $r_s = 43 \Omega$; $r_j = 11,25 \Omega$; $a_s = a_f = 83 \text{ Гн}^{-1}$; $u_f = 76,5 \text{ В}$; $\omega = 314,152 \text{ c}^{-1}$; $\psi = 0,365$, якщо $i_m \leq 2,3$; $\psi = 0,216i_m + 1,964 - 2,154 \exp(-0,258i_m)$, якщо $i_m > 2$, виконано розрахунок двофазного короткого замикання модельного синхронного генератора. При нульових початкових умовах для отримання кінцевого резуль-

тату за методом Ньютона потрібно було виконати три ітерації.

На рис. 1 показано експериментальну осцилограму двофазного короткого замикання модельного синхронного генератора, а на рис. 2 – результати розрахунку цього ж режиму. Крива 1 відповідає струмові обмотки якоря i_s , а крива 2 – струмові обмотки індуктора i_f . Хрестиками відмічено експериментальні значення струму i_s , перенесені з експериментальної осцилограми рис. 1.

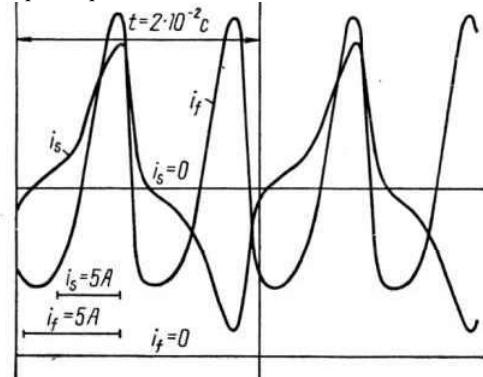


Рис. 1 – Експериментальна осцилограмма двофазного короткого замикання модельного синхронного генератора

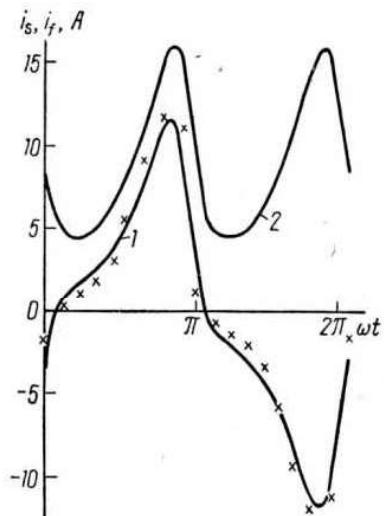


Рис. 2 – Результати розрахунку двофазного короткого замикання модельного синхронного генератора

Запропонований спосіб обчислення матриці переходу станів дає можливість легко поширити методи знаходження початкових умов, що призводять до періодичного режиму, на випадок аналізу стаціонарних процесів електроенергетичних пристрій, що містять насиченні магнітопроводи.

Висновки.

1. Запропонована математична модель синхронної машини, відмінність якої від традиційних полягає в тому, що, не дивлячись на ступінь деталізації фізичного процесу, її диференціальні рівняння представлено в нормальній формі Коші. Це

істотно спрощує процес обчислень та дає змогу узагальнити їх на аналіз складних систем.

2. Спосіб обчислення матриці переходу станів розширює метод знаходження початкових умов, які призводять до періодичного процесу, на аналіз режимів електроенергетичних пристрій з насиченими магнітопроводами.

3. Ефективність методу ілюструється розрахунком електромеханічного процесу, яким є двофазне коротке замикання синхронного генератора. Раптове коротке замикання в колі обмоток статора є, незважаючи на відносно малу тривалість, дуже важким процесом як для самої машини, так і для з'єднаніх з нею апаратів, ліній передачі та мереж, оскільки сплески струмів, які виникають при раптовому короткому замиканні, можуть перевершувати номінальні значення струмів у 10-15 разів. Цей процес суттєво відрізняється від усталеного короткого замикання. При симетричному усталеному короткому замиканні MPC реакції якоря має постійну в часі амплітуду і, обертаючись синхронно з ротором, не індукує струмів в обмотках ротора. У випадку раптового короткого замикання струми статора змінюються за величиною, внаслідок чого змінюється і потік реакції якоря, індукуючи струми в обмотках ротора, які, в свою чергу, впливають на струми статора. Наявність подібних трансформаторних зв'язків між статором і ротором робить процес раптового короткого замикання надто складним, що підтверджено осцилограмою та розрахунком.

Список літератури

- Фильц Р. В. Метод расчета статических характеристик несимметричных режимов насыщенных неявнополосных машин / Р. В. Фильц, Л. А. Белый // Электричество, №10. – 1976. С. 22-28.
- Чабан В. И. Основы теории переходных процессов электромашинных систем / В. И Чабан. – Львов: Вища школа, Изд-во при Львов. ун-те, 1980. – 200 с.
- Гарасимов И. И. Алгоритм нахождения периодического режима в нелинейных цепях, основанный на использовании метода

Бібліографічні описи / Библиографические описания / Bibliographic descriptions

Аналіз періодичних процесів електроенергетичних пристрій на основі матриці переходу станів / Л.А. Білій, О.С. Польщук, О.Л. Шпак, С.П. Лісевич // Вісник Національного технічного університету «ХПІ». Серія «Електричні машини та електромеханічне перетворення енергії». – Х.: НТУ «ХПІ», 2019. - №4 (1329). – С. 111-115. – Бібліогр.: 7 назв. – ISSN 2409-9295.

Аналіз періодических процессов электроэнергетических приборов на основе матрицы перехода состояний / Л.А. Білій, О.С. Польщук, О.Л. Шпак, С.П. Лісевич // Вісник Національного технічного університету «ХПІ». Серія «Електричні машини та електромеханічне перетворення енергії». – Х.: НТУ «ХПІ», 2019. - №4(1329). – С. 111-115. – Бібліогр.: 7 назв. – ISSN 2409-9295.

Analysis of periodic processes of electrical energy devices on the basis of matrix of transition of the states / L.A. Bilyj, O.S. Polishchuk, O.L. Shpak, S.P. Lisevych // Bulletin of NTU «KhPI». Series «Elegtric machines and electromechanical energy conversion». – Kharkiv.: NTU «KhPI», 2019. –No4(1329). – P. 111-115. – Bibliogr.: 7. – ISSN 2409-9295.

Відомості про авторів / Сведения об авторах / About the Authors

Білій Леонід Адамович, доктор технічних наук, професор, Хмельницький національний університет, тел. +380965410766; e-mail: leonid_bilyi@ukr.net.

Білый Леонід Адамович, доктор технических наук, профессор, Хмельницкий национальный университет, тел. +380965410766; e-mail: leonid_bilyi@ukr.net.

Bilyj Leonid Adamovich, doctor of Technical Sciences, full Professor of Khmelnitsky National University, tel. +380965410766; e-mail: leonid_bilyi@ukr.net.

Поліщук Олег Степанович, кандидат технічних наук, доцент, завідувач кафедри машин і апаратів, електромеханічних та енергетичних систем, Хмельницький національний університет, тел. +380987928210; e-mail: opolishchuk71@gmail.com.

Поліщук Олег Степанович, кандидат технических наук, доцент, заведующий кафедрой машин и аппаратов, электромеханических и энергетических систем, Хмельницкий национальный университет, тел. +380987928210; e-mail: opolishchuk71@gmail.com.

Polishchuk Oleh Stepanovich, Ph.D., assistant professor, Head of the Department of Machines and Apparatus, Electromechanical and Power Systems of Khmelnitsky National University; tel. +380987928210; e-mail: opolishchuk71@gmail.com.

Шпак Олександр Леонідович, кандидат технічних наук, доцент, Хмельницький національний університет; тел. +380687420727; e-mail: ol_shpak@ukr.net

Шпак Олександр Леонідович, кандидат технических наук, старший преподаватель, Хмельницкий национальный университет; тел. +380687420727; e-mail: ol_shpak@ukr.net

Shpak Oleksandr Leonidovich, Ph.D, senior Lecturer of Khmelnitsky National University; tel. +380687420727; e-mail: ol_shpak@ukr.net

Лисевич Світлана Петрівна, старший викладач, Хмельницький національний університет; тел. +380976721369; e-mail: lisevichsv@gmail.com

Лисевич Светлана Петровна, старший преподаватель, Хмельницкий национальный университет; тел. +380976721369; e-mail: lisevichsv@gmail.com

Lisevych Svitlana Petrivna, senior Lecturer of Khmelnitsky National University; tel. +380976721369; e-mail: lisevichsv@gmail.com