

ИССЛЕДОВАНИЕ ПЕРЕХОДНЫХ ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫХ ПРОЦЕССОВ В ТЯГОВОМ ЭЛЕКТРОПРИВОДЕ ПЕРЕМЕННОГО ТОКА

Введение. Различными подвидами тягового электропривода потребляется до 9% производимой в стране электрической энергии. Вызвано это прежде всего тем, что эксплуатируемый тяговый электропривод - двигатели постоянного тока – резисторные системы управления (СУ) является неэкономичным и требует своей скорейшей замены на более современные виды, каковыми являются электроприводы переменного тока с асинхронными тяговыми двигателями (АД) и импульсными СУ на основе автономных инверторов (АИ).

Постановка задач исследования. Применение в тяговом электроприводе импульсных преобразователей сопряжено с необходимостью отстройки их функционирования при исчезновении напряжения питания от контактной сети (КС). Как показывают исследования, неустойчивость токосъема между КС и пантографом электровоза является обычным фактором, и в отдельных случаях, особенно в рудничной тяге, 75-85% времени цикла движения электровоза это неустойчивый токосъем или что тоже самое исчезновение напряжения питания ТЭП на различные интервалы времени от 0,01с. до 4с. и более, т.е. ТЭП рудничных электровозов подавляющую часть времени работает в неустановившихся режимах.

Настоящая статья посвящена описанию предлагаемой методики анализа переходных процессов в тяговом приводе. При этом предполагается, что напряжение на интервале между коммутациями вентилей АИ постоянно (т.е. не учитываются процессы на входе инвертора) и считается постоянной скоростью двигателя в течение всего переходного процесса.

Такое положение требует специальных дополнительных исследований переходных процессов с выявлением конкретных особенностей с целью разработки эффективной СУ с элементами адаптации от вышеназванных режимов.

Цель исследований - получение аналитических уравнений, позволяющих проводить анализ электромагнитных процессов в тяговом электроприводе переменного тока с АД и АИ.

Материалы исследования. Представим изображаемый вектор напряжения питания двигателя на n -ном интервале между периодами коммутаций в виде:

$$\vec{V}_n = V_0 e^{j\frac{\pi}{3}n}, \quad \text{где } n = 0,1,2,\dots \quad (1)$$

Такое представление \vec{V}_n справедливо при питании трехфазного АД от АИ со 180-градусным законом коммутации. В (1) V_0 - модуль вектора \vec{V}_n , равный 2/3 входного напряжения АИ V_d .

Рассмотрим известные уравнения электромагнитных процессов в АД при питании последним напряжением вида (1), справедливые на любом интервале между коммутациями:

$$\left. \begin{aligned} V_n &= \frac{R_1 L_2}{L_1 L_2 - L_{12}^2} \cdot \bar{\Psi}_1 - \frac{R_1 L_{12}}{L_1 L_2 - L_{12}^2} \cdot \bar{\Psi}_2 + \frac{d\bar{\Psi}_1}{dt}; \\ 0 &= \frac{R_2 L_1}{L_1 L_2 - L_{12}^2} \cdot \bar{\Psi}_2 - \frac{R_2 L_{12}}{L_1 L_2 - L_{12}^2} \cdot \bar{\Psi}_1 + \frac{d\bar{\Psi}_2}{dt} - j\omega \bar{\Psi}_2; \\ \bar{I}_1 &= \frac{L_2 \bar{\Psi}_1 - L_{12} \bar{\Psi}_2}{L_1 L_2 - L_{12}^2}; \quad \bar{I}_2 = \frac{L_1 \bar{\Psi}_2 - L_{12} \bar{\Psi}_1}{L_1 L_2 - L_{12}^2} \end{aligned} \right\} \quad (2)$$

Здесь $\bar{\Psi}_1, \bar{\Psi}_2, \bar{I}_1, \bar{I}_2$ - изображающие векторы потокосцепления и токов статора и ротора АД;

$R_1, R_2, L_1, L_2, L_{12}$ - параметры машины;

ω - частота вращения ротора.

Произведем замену переменной t на $\bar{t} = \frac{t}{\tau}$, где τ - длительность интервала между коммутациями вентилей

АИ, причем в нашем случае $\tau = \frac{1}{\sigma f_1}$, где f_1 - частота питающего напряжения.

Исключим из первых двух выражений системы (2) $\bar{\Psi}_1$. Тогда получим дифференциальное неоднородное уравнение относительно потокосцепления $\bar{\Psi}_2$ ротора:

$$\tau^2 a \bar{V}_n = \frac{d^2 \bar{\Psi}^2}{dt_2} + \tau a_1 = \frac{d \bar{\Psi}_2}{dt_2} + \tau^2 a_2 \bar{\Psi}_2. \quad (3)$$

Здесь a, a_1, a_2 - постоянные комплексные коэффициенты, равные соответственно:

$$a = \frac{L_{12} R_2}{L_1 L_2 - L_{12}^2}; \quad a_1 = \frac{L_1 R_2 + L_2 R_1}{L_1 L_2 - L_{12}^2} - j\omega; \quad a_2 = \frac{R_1(R_2 - j\omega L_2)}{L_1 L_2 - L_{12}^2}. \quad (4)$$

Решение уравнения (3) для n -го интервала τ выглядит так:

$$\bar{\Psi}_2(\bar{t}) = \frac{a}{a^2} \bar{V}_n + A_n e^{P_1(\bar{t}-n)} + B_n e^{P_2(\bar{t}-n)}. \quad (5)$$

Здесь $n \leq \bar{t} \leq n+1$ - время (относительное) на рассматриваемом интервале;

$P_{1,2} = \tau \left(-\frac{a_1}{2} \pm \sqrt{\frac{a_1^2}{4} - a_2} \right)$ - корни характеристического уравнения с учетом относительности времени;

A_n, B_n - постоянные на интервале комплексные коэффициенты, зависящие от начальных условий на интервале.

Для определения A_n, B_n рассмотрим условия перехода от интервала n к последующему:

$$\left. \begin{aligned} \bar{\Psi}_2[n-0] &= \bar{\Psi}_2[n+0]; \\ \frac{d \bar{\Psi}_2}{dt}[n-0] &= \frac{d \bar{\Psi}_2}{dt}[n+0] \end{aligned} \right\}. \quad (6)$$

Из уравнения (5) с помощью (6) путем несложных преобразований получаем при $\bar{t} = n$ уравнения, связывающие значения коэффициентов A_n, B_n на рассматриваемом интервале с их значениями на предыдущем и нулевом интервалах:

$$\left. \begin{aligned} A_n &= A_{n-1} e^{P_1} + A_0 e^{j\frac{\pi}{3}(n-1)} (e^{j\frac{\pi}{3}} - 1); \\ B_n &= B_{n-1} e^{P_2} + B_0 e^{j\frac{\pi}{3}(n-1)} (e^{j\frac{\pi}{3}} - 1) \end{aligned} \right\}. \quad (7)$$

При этом для нулевого интервала получаем:

$$\left. \begin{aligned} A_0 &= -\frac{a P_2}{a_2 (P_2 - P_1)} \cdot V_0; \\ B_0 &= -\frac{a P_1}{a_2 (P_1 - P_2)} \end{aligned} \right\}. \quad (8)$$

Уравнения (7) являются разностными уравнениями относительно A, B . Решая их с помощью Д-преобразования, имеем:

$$\left. \begin{aligned} A_n &= A_0 \left[e^{P_1 n} - (e^{j\frac{\pi}{3}} - 1) \cdot \frac{e^{P_1 n} - e^{j\frac{\pi}{3} n}}{e^{P_1} - e^{j\frac{\pi}{3}}} \right]; \\ B_n &= B_0 \left[e^{P_2 n} - (e^{j\frac{\pi}{3}} - 1) \cdot \frac{e^{P_2 n} - e^{j\frac{\pi}{3} n}}{e^{P_2} - e^{j\frac{\pi}{3}}} \right] \end{aligned} \right\}. \quad (9)$$

Таким образом, определены коэффициенты A_n, B_n для любого интервала, что равносильно определению связи между граничными условиями на интервале « τ ». Подставляя (9) в (5), имеем для потокосцепления ротора:

$$\begin{aligned} \bar{\Psi}_2(\bar{t}) &= \frac{a}{a_2} V_0 \left\{ e^{j\frac{\pi}{3} n} - \frac{P_2}{P_2 - P_1} \left[e^{P_1 n} + (e^{j\frac{\pi}{3}} - 1) \cdot \frac{e^{P_1 n} - e^{j\frac{\pi}{3} n}}{e^{P_1} - e^{j\frac{\pi}{3}}} \right] \cdot e^{P_1(\bar{t}-n)} + \right. \\ &+ \left. \frac{P_1}{P_2 - P_1} \left[e^{P_2 n} (e^{j\frac{\pi}{3}} - 1) \cdot \frac{e^{P_2 n} - e^{j\frac{\pi}{3} n}}{e^{P_2} - e^{j\frac{\pi}{3}}} \right] e^{P_2(\bar{t}-n)} \right\}. \end{aligned} \quad (10)$$

Из второго уравнения системы (2), зная $\bar{\Psi}_2(\bar{t})$, а, следовательно, и $\frac{d \bar{\Psi}_2(\bar{t})}{dt}$, имеем для $\bar{\Psi}_1$:

$$\overline{\Psi}_1(\bar{t}) = \frac{v}{a_2} \cdot V_0 \left\{ e^{\frac{j\pi}{3}n} - \frac{P_2(v\tau + P_1)}{v(P_2 - P_1)} \left[e^{P_1n} - \left(e^{\frac{j\pi}{3}} - 1 \right) \cdot \frac{e^{P_1n} - e^{\frac{j\pi}{3}n}}{e^{P_1} - e^{\frac{j\pi}{3}}} \cdot e^{P_1(\bar{t}-n)} - \frac{P_1(v\tau - P_2)}{v(P_1 - P_2)} \cdot \left[e^{P_2n} - \left(e^{\frac{j\pi}{3}} - 1 \right) \cdot \frac{e^{P_2n} - e^{\frac{j\pi}{3}n}}{e^{P_2} - e^{\frac{j\pi}{3}}} \cdot e^{P_2(\bar{t}-n)} \right] \right] \right\}, \quad (11)$$

$$\text{где } v = \frac{R_2 L_1}{L_1 L_2 - L_{12}^2} - j\omega.$$

Из двух последних уравнений – уравнений связи – системы (2) с помощью (10) и (11) имеем для тока статора:

$$\bar{I}_1(\bar{t}) = \frac{V_0}{R_1} \left\{ e^{\frac{j\pi}{3}n} - \left[1 + \frac{P_1 P_2}{\tau(R_2 - j\omega L_2)} \right] \frac{P_2}{P_2 - P_1} \cdot \left[e^{P_1n} - \left(e^{\frac{j\pi}{3}} - 1 \right) \frac{e^{P_1n} - e^{\frac{j\pi}{3}n}}{e^{P_1} - e^{\frac{j\pi}{3}}} \cdot e^{P_1(\bar{t}-n)} - \left[1 + \frac{P_2 L_2}{\tau(R_2 - j\omega L_2)} \right] \cdot \left[e^{P_2n} - \left(e^{\frac{j\pi}{3}} - 1 \right) \frac{e^{P_2n} - e^{\frac{j\pi}{3}n}}{e^{P_2} - e^{\frac{j\pi}{3}}} \cdot \frac{P_1}{P_1 - P_2} \cdot e^{P_2(\bar{t}-n)} \right] \right\}. \quad (12)$$

И для тока ротора:

$$\bar{I}_2(\bar{t}) = \frac{jV_0 \cdot L_m \cdot \omega}{R_1(R_2 - j\omega L_2)} \left\{ e^{\frac{j\pi}{3}n} - \left(\frac{P}{j\omega\tau} \right) \cdot \frac{P_2}{P_2 - P_1} \cdot \left[e^{P_1n} + \left(e^{\frac{j\pi}{3}} - 1 \right) \cdot \frac{e^{P_1n} - e^{\frac{j\pi}{3}n}}{e^{P_1} - e^{\frac{j\pi}{3}}} \cdot e^{P_1(\bar{t}-n)} - \left(1 - \frac{P_2}{j\omega\tau} \right) \cdot \left[e^{P_2n} + \left(e^{\frac{j\pi}{3}} - 1 \right) \frac{e^{P_2n} - e^{\frac{j\pi}{3}n}}{e^{P_2} - e^{\frac{j\pi}{3}}} \cdot \frac{P_1}{P_1 - P_2} \cdot e^{P_2(\bar{t}-n)} \right] \right\}. \quad (13)$$

Электромагнитный момент M двигателя может быть получен по векторам, скажем, потокосцеплений:

$$M = \frac{3P \cdot L_{12}}{2(L_1 L_2 - L_{12}^2)} \operatorname{Re} \left\{ j \overline{\Psi}_2 \Psi_1^* \right\}. \quad (14)$$

Здесь P - число пар полюсов машины; $\overline{\Psi}_1^*$ - вектор, сопряженный вектору $\overline{\Psi}_1$.

Преимуществом рассмотренного метода является отсутствие необходимости предварительного расчета всего процесса от включения или даже от одного периода.

Для установившихся процессов (бесконечно удаленный от момента включения интервал « τ ») выражения (10)–(13) упрощаются, ибо все составляющие, содержащие e^{P_1n} и e^{P_2n} $n \rightarrow \infty$, обращаются при v в нуль, так как вещественные части обоих корней всегда отрицательны.

Выводы. Полученные уравнения (10)–(13) позволяют для конкретного АД, задаваясь частотой вращения ротора, частотой модуляции напряжения питания и величиной наброса (изменения) напряжения, рассчитывать необходимые значения параметров как в установившихся, так и в переходных режимах.