

ЭЛЕКТРОМАГНИТНЫЕ ПРОЦЕССЫ В АСИНХРОННОМ ЭЛЕКТРОПРИВОДЕ С НЕСИНУСОИДАЛЬНЫМ НАПРЯЖЕНИЕМ ПИТАНИЯ

А. А. ЕФИМОВ, В. И. ПАНТЕЛЕЕВ, Б. П. СОУСТИН

(Представлена научно-техническим семинаром НИИ АЭМ)

Если ступенчатое напряжение трансформировать к системе отсчета, вращающейся с частотой поля статора, то напряжение по двум осям запишется

$$U_{as}^k = \frac{2U_I'}{\pi} \left(1 + \frac{2}{35} \cos 6\omega_k t - \frac{2}{143} \cos 12\omega_k t + \dots \right), \quad (1)$$

$$U_{bs}^k = \frac{2U_I'}{\pi} \left(\frac{12}{35} \sin 6\omega_k t - \frac{24}{143} \sin 12\omega_k t + \dots \right). \quad (2)$$

Ось a и магнитные оси фаз статора и ротора совпадают в нулевой момент времени. 5 и 7 гармоники трансформируются в величины 6 гармоники, а 11 и 13 гармоники в величины 12 и т. д. [2]. На рис. 1 представлена эквивалентная схема системы [3], которая может быть выпол-

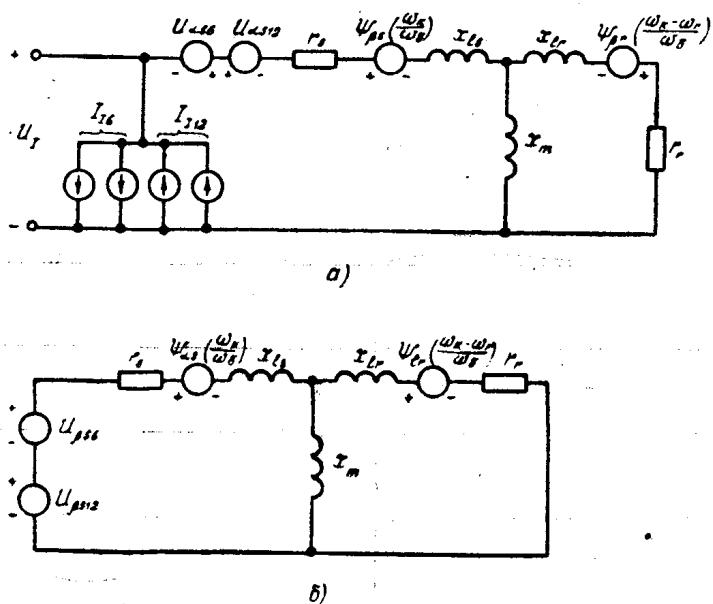


Рис. 1

нена с любой степенью точности добавлением в нее источников тока и напряжения. Установившиеся величины напряжения и тока, скорости ротора, а также напряжения и тока инвертора определяются постоянными составляющими (нулевой частотой) и гармониками 6, 12 и т. д.

Если ввести базовую электрическую угловую частоту ω_b , принять относительные величины частоты $\alpha = \frac{\omega_k}{\omega_b}$ и абсолютного скольжения $\beta = \alpha s$, то уравнения асинхронной машины в матричной форме запишутся

$$\begin{array}{|c|c|c|} \hline R_s + \left(\frac{p}{\omega_b}\right)x_s & \alpha x_s & \left(\frac{p}{\omega_b}\right)x_m \\ \hline -\alpha s & R_s + \left(\frac{p}{\omega_b}\right)x_s & -\alpha x_m \\ \hline \left(\frac{p}{\omega_b}\right)x_m & \alpha s x_m & R_r + \left(\frac{p}{\omega_b}\right)x_r \\ \hline -\alpha s x_m & \left(\frac{p}{\omega_b}\right)x_m & -\alpha s x_r \\ \hline \end{array} \quad (3)$$

$$\begin{array}{|c|c|c|c|} \hline \alpha x_m & i_{as} & U_{as} \\ \hline \left(\frac{p}{\omega_b}\right)x_m & i_{\beta s} & U_{\beta s} \\ \hline \alpha s x_r & i_{ar} & U_{ar} \\ \hline R_r + \left(\frac{p}{\omega_b}\right)x_r & i_{\beta r} & U_{\beta r} \\ \hline \end{array}$$

$$M = x_m(i_{as} \cdot i_{\beta r} - i_{\beta s} \cdot i_{ar}), \quad (4)$$

$$M - M_c = \left(\frac{2H}{\omega_b}\right)p \cdot \omega_r. \quad (5)$$

Эти уравнения можно разбить на три системы: для величин нулевой частоты, 6, 12 и т. д. гармоник. Для нулевой частоты

$$\begin{array}{|c|c|c|c|c|c|} \hline U_{I0} & R_s & \alpha x_s & 0 & \alpha x_m & i_{as0} \\ \hline 0 & -\alpha x_s & R_s & -\alpha x_m & 0 & i_{\beta s0} \\ \hline 0 & 0 & \alpha s_0 x_m & R_r & \alpha s_0 x_r & i_{ar0} \\ \hline 0 & -\alpha s_0 x_m & 0 & -\alpha s_0 x_r & R_r & i_{\beta r0} \\ \hline \end{array} \quad (6)$$

$$M_0 = x_m(i_{as0} \cdot i_{\beta r0} - i_{\beta s0} \cdot i_{ar0}), \quad (7)$$

$$s_0 = \left(\frac{\omega_\kappa - \omega_{r0}}{\omega_\kappa} \right), \quad (8)$$

$$M_0 = M_{c0} = 0. \quad (9)$$

Для величин 6 гармоники справедливы уравнения

$R_s + j6\alpha x_s$	αx_s	$j6\alpha x_m$	
$-\alpha x_s$	$R_s + j6\alpha x_s$	$-\alpha x_m$	
$j(K_\kappa \Psi_{\beta r0} \cdot i_{\beta r0} + 6\alpha x_m)$	$\alpha s_0 x_m - jK_\kappa \Psi_{\beta r0} \cdot i_{\alpha r0}$	$R_r + j(6\alpha x_r - K_\kappa \Psi_{\beta r0} \cdot i_{\beta s0})$	(10)
$-\alpha s_0 x_m - jK_m \Psi_{\alpha r0} \cdot i_{\alpha r0}$	$j(6\alpha x_m + K_\kappa \Psi_{\alpha r0} \cdot i_{\alpha r0})$	$-\alpha s_0 x_r + jK_m \Psi_{\alpha r0} \cdot i_{\beta r0}$	

αx_m	$\bar{i}_{\alpha s6}$	$\frac{2}{35} U_{I0}$
$j6\alpha x_m$	$\bar{i}_{\beta s6}$	$-j\frac{12}{35} U_{I0}$
$\alpha s_0 x_r + jK_\kappa \Psi_{\beta r0} \cdot i_{\alpha s0}$	$\bar{i}_{\alpha r6}$	0
$R_r + j(6\alpha x_r - K_\kappa \Psi_{\alpha r0} \cdot i_{\alpha s0})$	$\bar{i}_{\beta r6}$	0

$$|\bar{M}_6| = [\operatorname{Re}(\bar{M}_6)^2 + \operatorname{Im}(\bar{M}_6)^2]^{1/2}. \quad (11)$$

Относительные отклонения скорости, вызываемые 6 гармоникой,

$$\left| \frac{\bar{\omega}_{r6}}{\omega_\kappa} \right| = \frac{1}{12\alpha^2\omega_6 H} \cdot |\bar{M}_6|. \quad (12)$$

Выражение (10) представляет собой матричное линейное уравнение, учитывающее отклонение скорости при вычислении пульсаций момента шестой гармоники. Влияние отклонений скорости учитывается соответствующими коэффициентами при импедансах в третьем и четвертом ряду.

Для величин 12 гармоники вывод уравнений и их вид аналогичен, но

$$\frac{p}{\omega_6} = j12\alpha, \quad (13)$$

$$\bar{M}_{12} = x_m \cdot \begin{bmatrix} i_{\beta s0} & -i_{\alpha r0} & -i_{\beta s0} & i_{\beta s0} \end{bmatrix} \cdot \bar{i}_{12}. \quad (14)$$

Относительные отклонения скорости

$$\left| \frac{\bar{\omega}_{r12}}{\omega_\kappa} \right| = \frac{1}{24\alpha^2\omega_6 H} |\bar{M}_{12}|. \quad (15)$$

Аналогичным способом вычисляются отклонения скорости от 18, 24 и т. д. гармоник, однако практически даже для двигателей с очень малым моментом инерции достаточно определения этих двух.

Пульсации момента двигателя ДАТ 250-8, вычисленные на ЭЦВМ по предложенной методике при номинальной частоте, составляют для 6 гармоники 12,1% от номинального, для 12 — 1,78%.

Выводы

Предложено математическое описание асинхронной машины при несинусоидальном напряжении, позволяющее определить пульсации момента с учетом изменения скорости ротора. Полученные выражения представляют собой матричные линейные уравнения. Влияние отклонения скорости учитывается соответствующими составляющими коэффициентов при импедансах.

ЛИТЕРАТУРА

1. К. Н. Ковач, И. Рац. Переходные процессы в машинах переменного тока. ГЭИ, 1963.
2. И. Ф. Калинин, В. И. Пантелеев, Б. П. Соустин, Асинхронный электропривод, питаемый прямоугольным напряжением. Тезисы докладов к XXIV научно-технической конференции ЛИАПа, Л., 1971.
3. Lipo T. A., Krause P. C., Jordan Howard E. „Harmonic torque and speed pulsation in a rectifier — inverter induction motor drive.“ „IEEE Trans. Power. Appar. and Syst“. № 5, Part I, 1969.