## 133 Уравнение, векторная диаграмма и схема замещения катушки

Уравнение, векторная диаграмма и схема замещения катушки с ферромагнитным сердечником. При анализе общего характера процесса подключения индуктивной катушки с ферромагнитным сердечником к источнику синусоидального напряжения пренебрегали потоком рассеяния и активным сопротивлением обмотки катушки. Для уточнения представления о тех явлениях, которые сопровождают протекание тока по обмотке катушки, нужно отметить следующее. Основной магнитный поток, как было указано выше, нелинейно связан с током. Он пронизывает все витки обмотки и индуцирует ЭДС:

$$e_0 = -N \frac{d\Phi_0}{dt}.$$

При синусоидальном основном магнитном потоке индуцируемая им ЭДС тоже синусоидальная и отстает от потока на 90°:

$$e_{om} = -N \frac{d(\Phi_{om} \sin \omega t)}{dt} = -N\omega\Phi_{om} \cos \omega t = N\omega\Phi_{om} \sin (\omega t - 90^{\circ}).$$

Действующее значение ЭДС

$$E_o = 2\pi f N \frac{\Phi_{om}}{\sqrt{2}} = 4,44 f N \Phi_{om}.$$

Поток рассеяния замыкается полностью или частично по воздуху. Поскольку сопротивление воздуха магнитному потоку во много раз превышает сопротивление потоку в стали, магнитная проницаемость в воздухе  $\mu_0$  постоянная, то можно считать, что потокосцепление рассеяния  $\psi_p$  линейно зависит от намагничивающего тока:

$$\Psi_{p} = L_{p}i$$

где  $L_{\rm p}$  — индуктивность, обусловленная потоком рассеяния, который, пронизывая витки обмотки катушки, индуцирует ЭДС:

$$e_{\rm p} = -\frac{d\psi_{\rm p}}{dt} = -L_{\rm p}\frac{di}{dt}.$$

Обмотка катушки обладает активным сопротивлением R. Таким образом, напряжение, приложенное к зажимам катушки, должно иметь три составляющие: первая уравновешивает ЭДС, наводимую основным магнитным потоком  $u_0 = -e_0$ ; вторая — ЭДС рассеяния

 $u_{\rm p} = -e_{\rm p} = L_{\rm p} \frac{di}{dt}$ ; третья компенсирует падение напряжения в активном сопротивлении  $u_{\rm p} = iR$ .

Уравнение электрического состояния, учитывающее эти три составляющие, имеет следующий вид:

$$u = u_o + u_p + u_R$$

При наличии ферромагнитного сердечника ток в обмотке индуктивной катушки изменяется по несинусоидальному закону. Однако в расчетах цепей, содержащих катушки с ферромагнитными сердечниками, в большинстве случаев допустимо существенное упрощение реальных условий, заключающихся в замене действительного несинусоидального тока эквивалентным синусоидальным. Условием эквивалентности токов является равенство действующих значений этих токов и равенство вызываемых ими потерь мощности. Такая замена существенно упрощает расчеты, так как позволяет применять методы расчета цепей синусоидального тока.

Уравнения электрического состояния катушки можно записать для действующих значений в комплексной форме:

$$\dot{U} = \dot{U}_0 + \dot{U}_p + R\dot{I}.$$

Поскольку  $u_{\rm p} = -e_{\rm p} = L_{\rm p} \frac{di}{dt} = I_{\rm m} \omega L_{\rm p} \sin \left( \omega t + \frac{\pi}{2} \right)$ , то комплекс

действующего значения

$$\dot{U}_{\rm p} = I \omega L_{\rm p} e^{j\frac{\pi}{2}} = jX_{\rm p}\dot{I},$$

где  $X_p$  — индуктивное сопротивление, обусловленное потокосцеплением рассеяния. Уравнение катушки в комплексной форме записи примет вид

$$\dot{U} = \dot{U}_0 + j\omega L_0 \dot{I} + \dot{I}R. \tag{17.4}$$

Соотношения напряжения и тока катушки наглядно иллюстрирует ее векторная диаграмма (рис. 17.13).

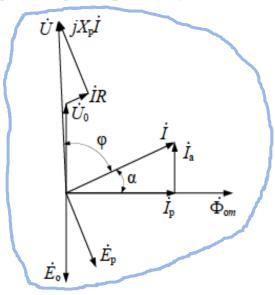


Рис. 17.13. Векторная диаграмма катушки с ферромагнитным сердечником

При построении за исходный вектор удобно взять вектор амплитуды основного магнитного потока  $\dot{\Phi}_{om}$ . Вектор тока  $\dot{I}$ , как уже было показано выше, должен опережать вектор магнитного потока  $\dot{\Phi}_{om}$  на угол  $\alpha$ , угол магнитного запаздывания, из-за потерь мощности в сердечнике. Исходя из этого, можно считать, что ток состоит из двух составляющих, одна из них представляет реактивный ток  $I_p = I \cos \alpha$ , возбуждающий основной магнитный поток и совпадающий с ним по фазе, другая — активный ток  $I_a = I \sin \alpha$ , обусловленный потерями мощности в ферромагнитном сердечнике от гистерезиса и вихревых токов.

Таким образом,

$$I = \sqrt{I_{\rm a}^2 + I_{\rm p}^2} \,. \tag{17.5}$$

Вектор ЭДС  $\dot{E}_{o}$ , индуктируемой основным потоком, отстает от него на 90°, а вектор ЭДС  $\dot{E}_{p}$ , индуктируемой потоком рассеяния, отстает от вектора тока  $\dot{I}$  на 90°.

Вектор напряжения  $\dot{U}$ , приложенного к катушке, определяют на основании уравнения (17.4) путем суммирования трех составляющих:  $\dot{U}_0$ ,  $\dot{I}R$  и  $\dot{J}X_p\dot{I}$ . Уравнениям (17.4), (17.5) и векторной диаграмме должна соответствовать схема замещения, при построении которой уравнение можно рассматривать как первый и второй закон Кирхгофа для схемы со смещанным соединением сопротивлений, представленной на рисунке 17.14, a.

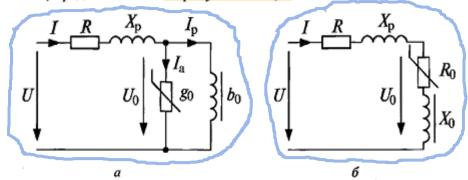


Рис. 17.14. Схема замещения катушки с ферромагнитным сердечником при смещанном (a) и последовательном ( $\delta$ ) соединении сопротивлений

Поскольку ток состоит из двух составляющих, то одна из параллельных ветвей – ветвь намагничивающего тока, обладает только реактивной проводимостью, другая обладает только активной проводимостью, обусловленной потерями мощности в сердечнике, и эти проводимости непостоянны.

Проводимости можно определить следующим образом. Активная проводимость

$$g_0 = \frac{I_h}{U_0}.$$

Если учесть, что  $U \approx U_0$ , то

$$g_0 = \frac{I}{U} = \frac{IU}{U^2} = \frac{P_{cr}}{U^2},$$

где  $P_{cr}$  – потеря мощности в стали.

Реактивная проводимость

$$b_0 = \frac{I_p}{U_p} = \frac{I_p U}{U^2} = \frac{Q_{er}}{U^2},$$

где  $Q_{cr}$  — реактивная мощность, необходимая для возбуждения основного магнитного потока.

Разветвленный участок схемы замещения (рис. 17.14, a) можно заменить неразветвленным с последовательным соединением эквивалентных сопротивлений (рис. 17.14,  $\delta$ ):

$$\begin{split} R_0 = & \frac{P_{\rm cr}}{I^2} = \frac{g_0}{g_0^2 + b_0^2}; \\ X_0 = & \sqrt{Z_0^2 - R_0^2} = \sqrt{\frac{U_0}{I^2} - R_0^2} \ \text{ или } X_0 = \frac{b_0}{g_0^2 + b_0^2}. \end{split}$$

На ток катушки влияет размер воздушного зазора в ее сердечнике. Как известно, магнитная проницаемость воздуха значительно меньше магнитной проницаемости стали, поэтому воздушный зазор имеет значительно большее магнитное сопротивление, чем участок той же длины из ферромагнитного материала. Наличие воздушного зазора приводит к увеличению магнитного сопротивления сердечника. Это значит, что при одном и том же токе I магнитный поток  $\Phi_0$  будет меньше. Соответственно уменьшится и наводимая этим потоком ЭДС  $E_0$  и равное ей напряжение  $U_0$ . Как видно из уравнения индуктивной катушки (17.4), при неизменном напряжении U уменьшение напряжения  $U_0$  вызовет увеличение падений напряжения RI и  $\omega L_p I$  вследствие увеличения тока.

Влияние зазора на ток катушки имеет определенное практическое значение. Например, в сварочных трансформаторах изменением зазора в сердечнике регулируют величину требуемого сварочного тока. Повышенная вибрация и гул катушки магнитного пускателя указывают на неплотное примыкание частей магнитопровода вследствие образования ржавчины, попадания инородных частей и на необходимость профилактического обслуживания.