

Если токовые режимные показатели (напр. 4.43÷44) отнести к значению (4.42),
отношения расчётных величин к (4.42) ^{получим} дают коэффициенты, подоб-
ные полученным проф. Б.П. Терентьевым, что создаёт удобства в рас-
чётах схем. Расчётные соотношения ^(4.42÷4.46) идентичны приведенным в [17], ^{уточняя их,} и
при $\nu_x = 1$ совпадают с [11].

Пользуясь указаниями "компаса", по рис. 4.7 легко осуществляется на практике оперативная оценка состояний схем класса $\approx R/IC_\infty$
при $\xi \neq S$.

Аналогичным образом осуществляется графо-аналитическая реали-
зация условий критичности и для других классов схем, основанных на
усложнении вида нагрузки и различных комбинациях указанных в первой
главе вариантов. Не имея возможности подробно изложить выводы и их
обсуждения, в нижеприводимых табл. 4.4 и 4.5 сведены результаты
для нулевой и k -го порядка критичности состояний значительного чис-
ла классов, охватывающих выпрямители малой, средней и большой мощ-
ности.

Выводы

1. После обоснованного выбора исходных предпосылок и должного
составления схемы замещения реального устройства важнейшим этапом
на пути его исследования является выявление физической сущности
явлений, имеющих место в этой схеме при данных соотношениях пара-
метров её элементов. Определение состояния схемы считается в настоя-
щее время специальной проблемой, от правильного решения которой за-
висят все последующие аналитические и физические результаты и кото-
рая рассматривается поэтому самостоятельной задачей принципиально
важного значения.

2. В главе сделана попытка сформулировать общие условия сущест-
вования основных состояний многофазных схем выпрямления, качественно
и количественно позволяющие решить указанную задачу.

3. На основе общих условий критичности состояний осуществлена
графо-аналитическая реализация нулевой и k -го порядка критичности

Таблица 4.4. Нулевая критичность

№	Класс	Формула критичности	определяющие параметры	Примечание
1	R	$\rho \in \mathcal{H} \rightarrow$ критичность отсутствует		
2	RL			
3	zR			
4	lR			
5	lzR			
6	zRL			
7	zRL _∞			
8	lzRL			
9	lzRL _∞			
10	E _s R	$\epsilon_{кр} = \cos \theta$	ϵ	$\theta = \pi/m$
11	zRE _s			
12	E _s RL _∞	$\epsilon_{кр} = \sin a z \operatorname{ctg} \frac{1 - \cos 2\theta}{2\theta - \sin 2\theta}$	ϵ	$\epsilon = E_s/S_a$
13	zE _s RL _∞			
14	R yB	$\alpha_{кр} = \psi_0 = \frac{\pi(m-2)}{2m}$	α	
15	zR yB			
16	RL yB	$\alpha_{кр} = a z \operatorname{ctg} [\operatorname{ctg} \theta \operatorname{th}(\theta \delta_{HL})] + \psi$	α, δ_{HL}	$\delta_{HL} = R/\omega L = \operatorname{ctg} \psi$
17	RIIC	$g_{HC,кр} = \operatorname{ctg} \theta$	g_{HC}	$g_{HC} = \omega RC$
18	E _s RIIC	$\epsilon_{кр} = \cos \theta - g_{HC} \sin \theta$	ϵ, g_{HC}	
19	zRIIC _∞	$n_{кр,y,0}^+ = \theta^{-1} \operatorname{tg} \theta$	n	$n = \epsilon/R$
20	zE _s RIIC _∞	$\epsilon_{кр} = (1+N) \cos \theta - N \theta^{-1} \sin \theta$	ϵ, N	$N = n^{-1}$
21	zRIIC	$e^{-2\theta \delta_0} = \frac{\cos \beta \cos(\theta + \beta) + n \cos \theta}{\cos \beta \cos(\theta - \beta) + n \cos \theta}$	n, g_{HC}	$\delta_0 = \operatorname{ctg} \beta =$
22	zE _s RIIC	$e^{-2\theta \delta_0} = \frac{\cos \beta \cos(\theta + \beta) + n(\cos \theta - \epsilon)}{\cos \beta \cos(\theta - \beta) + n(\cos \theta - \epsilon)}$	ϵ, n, g_{HC}	$= (1+N)/g_{HC}$
23	lzRIIC _∞	$n_{кр,0}^+ = A_{кр} \theta^{-1} \sin \theta, A_{кр} = \frac{\sin \theta + \cos \varphi_0 \sin(\theta - \varphi_0) + \sin \varphi_0 \cos(\theta + \varphi_0) e^{-2\theta \delta_0}}{[\sin(2\theta - \varphi_0) + \sin \varphi_0 e^{-2\theta \delta_0}] \cos \varphi_0}$	n, g_θ	$g_\theta = \operatorname{tg} \varphi_0 = \omega L/\epsilon = \delta_\theta^{-1}$

24	$\partial z E_3 R I I C_{\infty}$	$N_{kp} = N_{kp,0} (1 - \varepsilon \operatorname{csc} \psi'_{kp})$ $\psi'_{kp} = \arctan B_{kp}; B_{kp} = \frac{1 - \cos \psi_{\theta} \cos(2\theta - \psi_{\theta}) - \sin^2 \psi_{\theta} e^{-2\theta \delta_{\theta}}}{\sin(2\theta - \psi_{\theta}) + \sin \psi_{\theta} e^{-2\theta \delta_{\theta}}}$	ε N θ_{θ}	
25	$\partial R I I C_{\infty}$ $\xi = S_1 + S_3$ $\psi_3 = 0, \pi$	$n_{kp(1,3)0}^+ = \theta^{-1} \frac{\sin \theta \pm \frac{1}{3} \alpha_3 \sin 3\theta}{\cos \theta \pm \alpha_3 \cos 3\theta}$	n α_3	
26	$\partial R I I C_{\infty}$ $\xi = S_1 + S_3$	$n_{kp(1,3)0}^+ = \theta^{-1} \frac{\sin \theta + \frac{1}{3} \alpha_3 \cos \psi_3 \sin 3\theta}{\cos \theta + \alpha_3 \cos(3\theta + \psi_3)}$	n, α_3 ψ_3	
27	$\partial R I I C_{\infty}$ $\xi \neq S$	$n_{kp,\nu}^+ = \left[\sum_{\nu=1}^{\nu_x} \frac{\alpha_{\nu}}{\nu} \cos \psi_{\nu} \sin \nu \theta \right] / \left[\theta \sum_{\nu=1}^{\nu_x} \alpha_{\nu} \cos(\nu \theta + \psi_{\nu}) \right]$	n, ν α_{ν} ψ_{ν}	
28	$\partial E_3 R I I C_{\infty}$ $\xi = S_1 + S_3$ $\psi_3 = 0, \pi$	$N_{kp(1,3)} = N_{kp(1,3)0} \left\{ 1 - \varepsilon [\cos \theta \pm \cos 3\theta]^{-1} \right\}$	N, ε α_3	
29	$\partial E_3 R I I C_{\infty}$ $\xi = S_1 + S_3$	$N_{kp(1,3)} = N_{kp(1,3)0} \left\{ 1 - \varepsilon [\cos \theta + \alpha_3 \cos(3\theta + \psi_3)]^{-1} \right\}$	N, ε ψ_3, α_3	
30	$\partial R I I C_{\infty}$ $\xi \neq S$	$N_{kp,\nu} = N_{kp,\nu 0} \left\{ 1 - \varepsilon \left[\sum_{\nu=1}^{\nu_x} \alpha_{\nu} \cos(\nu \theta + \psi_{\nu}) \right]^{-1} \right\}$	N, ε ν, α_{ν} ψ_{ν}	

$\sum_{\nu=1}^{\nu_x} \alpha_{\nu} \cos[\nu \theta + \psi_{\nu} - 2(M-1)\theta]$
 $M = 1, 2, \dots, \pi; HK \in S_{\alpha 1}; \alpha_1 = 1; \psi_1 = 0; \alpha_{\nu} = S_{\alpha \nu} / S_{\alpha 1}$

Таблица 4.5. Критичность k-го порядка

1	∂R	$n_{kp,0}(k) = \operatorname{tg} k^+ \theta \operatorname{ctg} \theta - k^+$	n	$\theta = \pi / m$
2	$\partial R E_s$	$N_{kp}(k) = N_{kp,0}(k) (1 - \varepsilon \operatorname{sc} k^+ \theta)$	N, ε	
3	$\partial R I I C_{\infty}$	$n_{kp,\nu 0}(k) = \theta^{-1} \operatorname{tg} k^+ \theta - k^+$	n	$n = z/R$
4	$\partial E_3 R I I C_{\infty}$	$N_{kp,\nu}(k) = N_{kp,\nu 0}(k) (1 - \varepsilon \operatorname{sc} k^+ \theta)$	N, ε	
5	$\partial R L_{\infty}$	$N_{kp,0}(k) = \frac{1}{k} \left(\frac{1}{k^+ \theta T_k} - 1 \right); T_k = \left(\frac{\sin k^+ \theta}{k^+ \sin \theta} - \cos k \theta \right) \operatorname{csc} k \theta = \frac{(\operatorname{ctg} \theta - k \operatorname{ctg} k \theta)}{k^+}$	N	$N = n^{-1}$
6	$\partial E_3 R L_{\infty}$	$N_{kp}(k) = N_{kp,0}(k) - \varepsilon [T_k k^+ \sin k \theta]^{-1}$	N, ε	
7	$\partial z R L_{\infty}$	$N_{kp(1)}^+ = \frac{1}{2\theta} \left[\frac{\cos \delta_1 \sin(\delta_1 + \theta + \psi_1)}{\cos(\psi_1 + \theta)} + \delta_1 \right]$ $\operatorname{tg} \psi_{kp(1)} = [1 + (\operatorname{tg} \theta - 2 \operatorname{tg} \delta_1) \operatorname{tg} \delta_1] / [3 \operatorname{tg} \delta_1 - \operatorname{tg} \theta]$ $\operatorname{tg} \psi_1 = \frac{\cos \theta + \cos \psi_{\theta} \cos(\theta - \psi_{\theta} + \delta_1) - \sin \psi_{\theta} \sin(\theta + \psi_{\theta}) e^{-\delta_1 \delta_{\theta}}}{\sin \theta + \cos \psi_{\theta} \sin(\theta - \psi_{\theta} + \delta_1) + \sin \psi_{\theta} \cos(\theta - \psi_{\theta}) e^{-\delta_1 \delta_{\theta}}}$	N δ_{θ}	$0 \leq \delta_{\theta} \leq \infty$ $\delta_1 \leq \psi_1 \leq 2\theta$ $\delta_1 = 2\delta$
8	$\partial R L_{\infty}$	$g_{(R)kp(1)} = 2\theta \frac{\sqrt{\sin^2 3\theta + (2 \sin \theta \sin 2\theta)^2} - \sin 3\theta}{\sqrt{\sin^2 3\theta + (2 \sin \theta \sin 2\theta)^2} + \sin 3\theta}$	$g_{(R)}$	$g_{(R)} = \omega l / R$

для значительного числа конкретных классов схем, охватывающих выпрямители малой, средней и большой мощности. При этом учтены: разные виды нагрузок - активная, ёмкостная, индуктивная; различные внутренние сопротивления - активные и (или) индуктивные; синусоидальные и ^{несинусоидальные} (представленные рядом Фурье) фазовые эдс; наличие и отсутствие напряжения смещения вентиля (или противо - эдс). Результаты, полученные при допущении бесконечности величины первых реактивных элементов нагрузки, относятся и к случаю общей нагрузки, представленной в виде цепи из Γ - или Π -образных звеньев - многозвенные фильтры. С целью оперативной оценки состояний даны рекомендации в удобной для практического использования форме. Показано, в частности, при определённых соотношениях внутренних сопротивлений и нагрузки, схемы с ёмкостной нагрузкой находятся в коммутационных состояниях независимо от величины ёмкости фильтра и внутренних индуктивностей. Их существование в таких схемах современной теорией и практикой не предполагается.

4. Получены исходные переменные, т.е. в принципиальном отношении решены задачи для всех (около 20) рассмотренных классов схем. На их основе не представляет принципиальных трудностей найти остальные переменные и расчётные соотношения, необходимые для анализа и проектирования многофазных схем этих классов, и разработать инженерные методы их расчёта.

В заключение отметим, что графическую интерпретацию условий критичности, как и получение расчетных номограмм, удастся осуществить лишь для простейших случаев (для большинства разобранных в главе классов), когда число определяющих параметров не более трёх. Но, скажем, при несинусоидальной форме фазовых эдс, представленных в виде ряда $\nu = 1, 2, \dots, \nu_x$ гармонических составляющих, условие уже нулевой критичности интерпретируется лишь в ν_x^2 -мерном евклидовом пространстве, что графически реализовать невозможно. Нужны аналитические критерии оценки состояний и энергетических показателей.