

# PJS – Přednáška číslo 7

## Elektromagnetické přechodné děje v obvodech se synchronním alternátorem

Předpoklady jednoduchého matematického popisu:

- Konstantní rychlost točivého stroje.
- Zjednodušená reprezentací tlumiče.
- Nelinearita diferenciálních vztahů závislostí toků, proudů a naindukovaných napětí se eliminuje a vhodnou transformací souřadnic (Parkovou), která má svoje vlastní dílčí předpoklady:
  - Sinusové rozložení mg. pole ve vzduchové mezeře.
  - Plná symetrie statoru.
  - Symetrie rotoru podle os  $d$  a  $q$ .
- Předpokládá se lineární magnetický obvod stroje bez sycení.

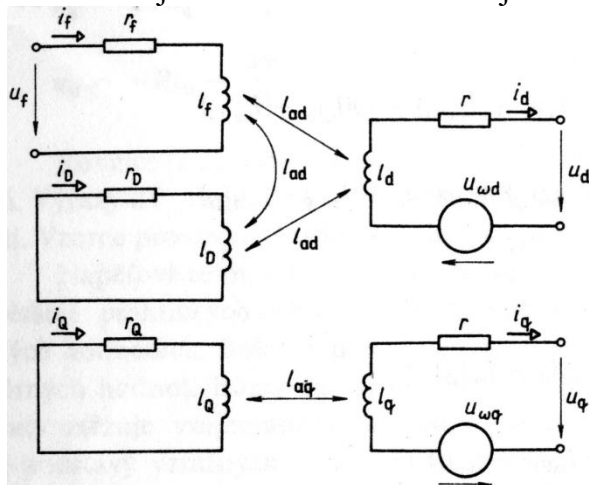
Odvozená soustava diferenciálních rovnic:

$$\begin{aligned} \Psi_d &= L_d I_d + L_{dF} I_F + L_{dD} I_D & U_d &= R I_d + \frac{d\Psi_d}{dt} - \Omega \Psi_q & U_F &= R_F I_F + \frac{d\Psi_F}{dt} \\ \Psi_q &= L_q I_q + L_{qQ} I_Q & U_q &= R I_q + \frac{d\Psi_q}{dt} + \Omega \Psi_d & U_D &= R_D I_D + \frac{d\Psi_D}{dt} \\ \Psi_0 &= L_0 I_0 & U_0 &= R I_0 + \frac{d\Psi_0}{dt} & U_Q &= R_Q I_Q + \frac{d\Psi_Q}{dt} \\ \Psi_F &= L_{Fd} I_d + L_{FF} I_F + L_{FD} I_D \\ \Psi_D &= L_{Dd} I_d + L_{DF} I_F + L_{DD} I_D \\ \Psi_Q &= L_{Qq} I_q + L_{QQ} I_Q \end{aligned}$$

Po přechodu na poměrné veličiny se systémem stejných vzájemných indukčností  $l_{ad}, l_{aq}$  a po dosazení toků do napěťových rovnic:

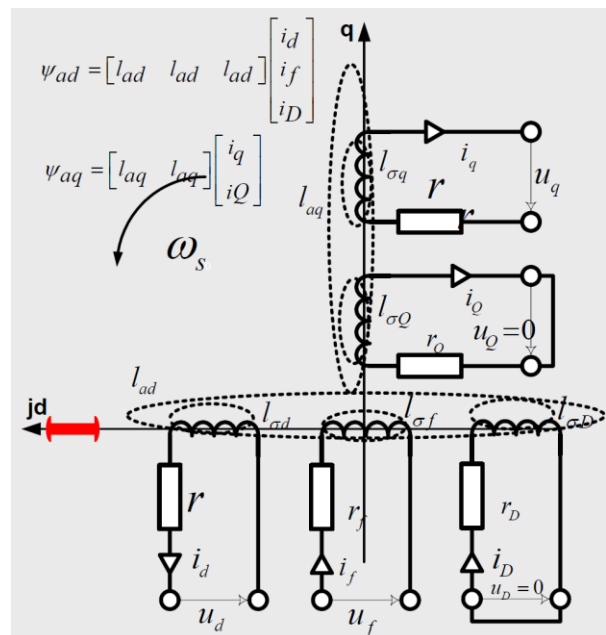
$$\begin{aligned} u_d &= -r i_d - \frac{d}{dt} (l_d i_d + l_{ad} i_f + l_{ad} i_D) - \omega (l_q i_q + l_{aq} i_Q) & u_f &= r_f i_f + \frac{d}{dt} (l_f i_f + l_{ad} i_d + l_{ad} i_D) \\ u_q &= -r i_q - \frac{d}{dt} (l_q i_q + l_{aq} i_Q) + \omega (l_d i_d + l_{ad} i_f + l_{ad} i_D) & 0 &= r_D i_D + \frac{d}{dt} (l_D i_D + l_{ad} i_d + l_{ad} i_f) \\ u_0 &= -r i_0 - l_0 \frac{di_0}{dt} & 0 &= r_Q i_Q + \frac{d}{dt} (l_Q i_Q + l_{aq} i_q) \end{aligned}$$

Dle následujících náhradních schémat je



Kde je:

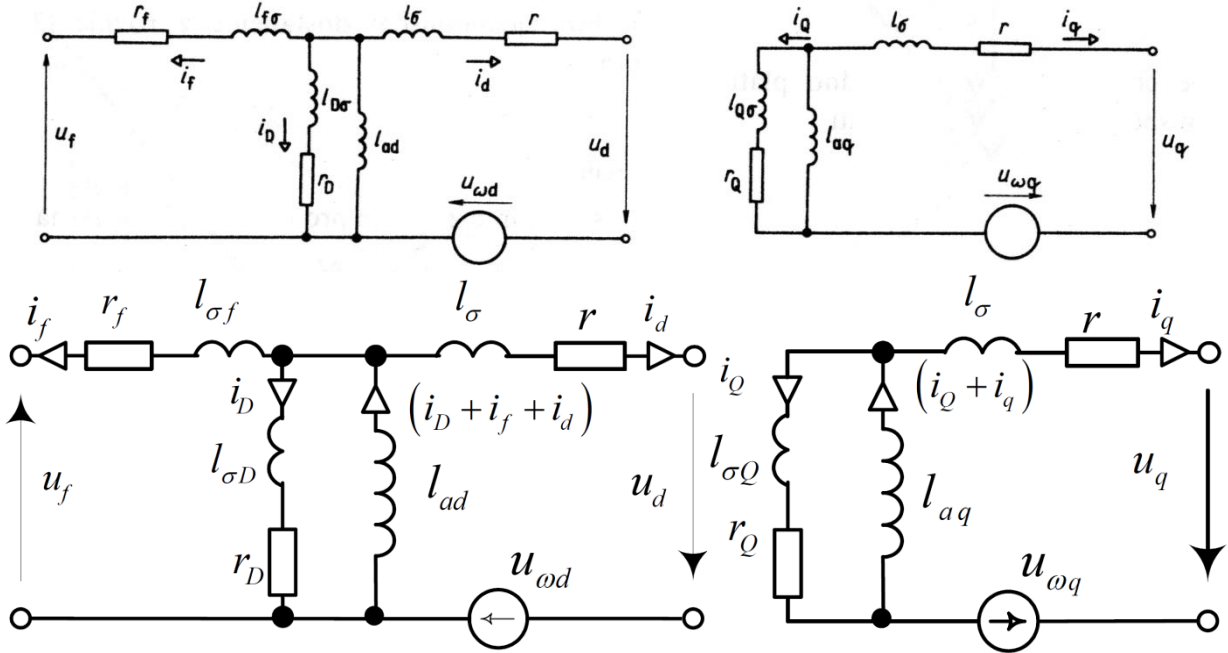
$$\begin{aligned} u_{\omega d} &= \omega (l_q i_q + l_{aq} i_Q) \\ u_{\omega q} &= \omega (l_d i_d + l_{ad} i_f + l_{ad} i_D) \end{aligned}$$



Byly zavedeny  $l_{ad} = l_d - l_{d\sigma} = l_f - l_{f\sigma} = l_D - l_{D\sigma}$        $l_{aq} = l_q - l_{q\sigma} = l_Q - l_{Q\sigma}$

Přičemž obvykle je přibližně:  $l_{d\sigma} \approx l_{q\sigma} \equiv l_\sigma$

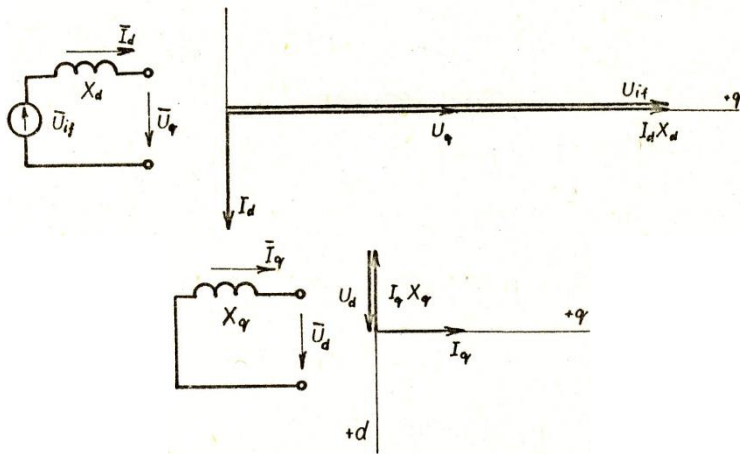
Po přepočtu na společnou elektrickou hladinu je potom náhradní schéma:



### Ustálený provozní stav

Proudy v tlumiči jsou nulové:  $i_D = i_Q = 0$  ( $l_{ad}$  a  $l_{aq}$  se v ss ustáleném obvodu mají na sobě nulové napětí). Díky předpokladu symetrie:  $u_0 = 0$ . Časové změny proudů jsou pro ustálený

stav nulové:  $\frac{di_d}{dt} = \frac{di_q}{dt} = \frac{di_f}{dt} = 0$ , Úhlová rychlost je synchronní:  $\omega = \omega_n = 1$ . Potom:



$$\begin{aligned} u_q &= -ri_q + x_d i_d + x_{ad} i_f = \\ &= -ri_q + x_d i_d + e = \\ &= -ri_q + x_d i_d + u_{if} \end{aligned}$$

a

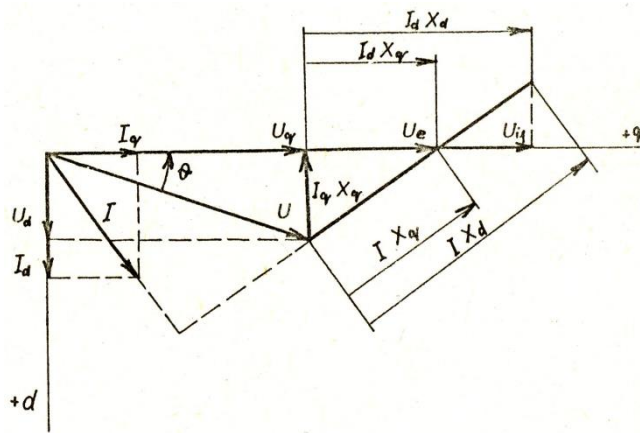
$$u_d = -ri_d - x_q i_q$$

Což lze pro ustálený stav interpretovat v komplexní rovině:

$$\bar{u} = u_q + ju_d = \bar{e} - ri_q + x_d i_d - j(ri_d + x_q i_q)$$

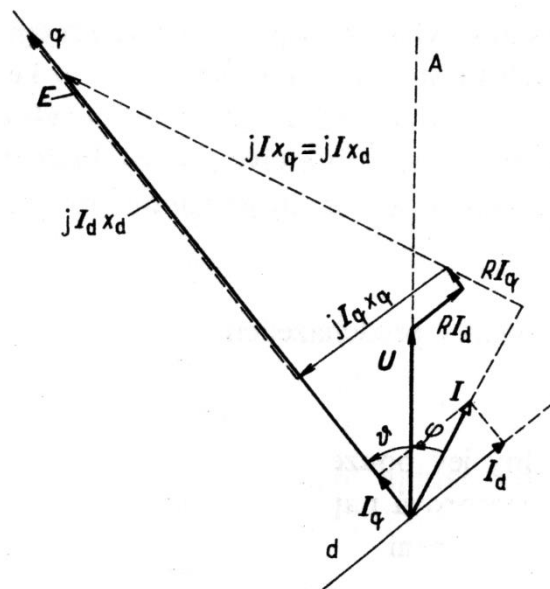
$$\bar{e} = \bar{u} + r(i_q + ji_d) + jx_q i_q + (-x_q i_d + x_q i_d) - x_d i_d = \bar{u} + r\bar{i} + jx_q(i_q + ji_d) + x_q i_d - x_d i_d =$$

$$\bar{u} + r\bar{i} + jx_q \bar{i} - (x_d - x_q) i_d$$



Stroj s vyniklými póly („hydro“) ↑

Stroj s hladkým rotorem („turbo“) →



### První okamžik přechodného el.-mg. děje

V reálném obvodu se žádný z proudů nemůže měnit skokem. Dochází tedy pouze k přerozdělení velikostí mezi složkami, které proudy tvoří, tak aby jejich superpozice byla stále konstantní. Jednotlivé složky se ale skokem měnit mohou.

#### Synchronní alternátor bez tlumiče

Tok budícího vinutí zůstane konstantní:  $\Psi_f(-0) = \Psi_f(+0)$

Pro vyšetřování střídavé složky statorového proudu v prvním okamžiku se projeví pouze rotační napětí (proudy odpovídající střídavé složce jsou v rovině  $d$ - $q$  ss, pomalu se měnící). Dále zanedbáme-li vliv rezistence statoru. Potom (v poměrných jednotkách, kde  $l_{IJ} = x_{IJ}$  a  $\omega = 1$ ):

$$u_d = -l_q i_q \text{ a } u_q = l_d i_d + l_{ad} i_f = l_d i_d + e$$

$$\text{Jestliže } \Psi_f = l_f i_f + l_{ad} i_d + l_{ad} i_D = l_f i_f + l_{ad} i_d, \text{ potom } i_f = \frac{\Psi_f - l_{ad} i_d}{l_f} \text{ a}$$

$$u_q = l_d i_d + l_{ad} \frac{\Psi_f - l_{ad} i_d}{l_f} = l_{ad} \frac{\Psi_f}{l_f} + \left( l_d - \frac{l_{ad}^2}{l_f} \right) i_d = e_q' + l_d' i_d, \text{ kde}$$

$e_q' = l_{ad} \frac{\Psi_f}{l_f}$  je fiktivní přechodné elektromotorické napětí (vyhodnocené pro okamžik vzniku

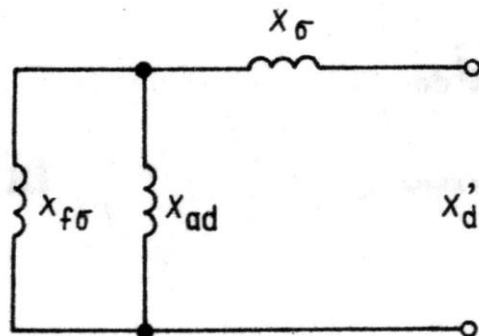
přechodného děje, neboť pro první okamžik je tok budícího vinutí konstantní) a

$l_d' = l_d - \frac{l_{ad}^2}{l_f}$  je přechodná indukčnost v podélné

ose, obvykle určovaná jako:

$$\begin{aligned} l_d' &= (l_{ad} + l_\sigma) - \frac{l_{ad}^2}{(l_{ad} + l_{f\sigma})} = \\ &= \frac{(l_{ad} + l_\sigma)(l_{ad} + l_{f\sigma}) - l_{ad}^2}{(l_{ad} + l_{f\sigma})} = \frac{l_{ad} l_{f\sigma} + l_\sigma l_{ad} + l_\sigma l_{f\sigma}}{(l_{ad} + l_{f\sigma})} = \\ &= \frac{l_{ad} l_{f\sigma}}{(l_{ad} + l_{f\sigma})} + l_\sigma \end{aligned}$$

V příčné ose nedochází v původním vztahu ke změně.



### Synchronní alternátor s tlumičem

Předpoklady a postup jsou obdobné. V obou osách  $d$  i  $q$  zůstávají spřažené toky v prvním okamžiku konstantní:  $\Psi_f(-0) = \Psi_f(+0)$ ,  $\Psi_D(-0) = \Psi_D(+0)$  i  $\Psi_Q(-0) = \Psi_Q(+0)$ .

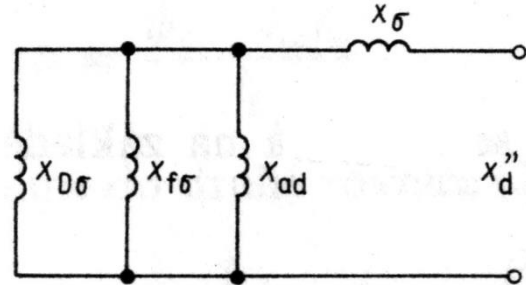
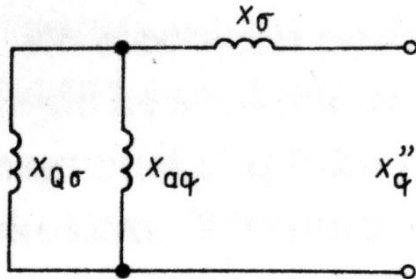
Tentokrát dospějeme k náhradě:

$$u_d = e_d'' - l_q'' i_q \quad \text{a} \quad u_q = e_q'' + l_d'' i_d$$

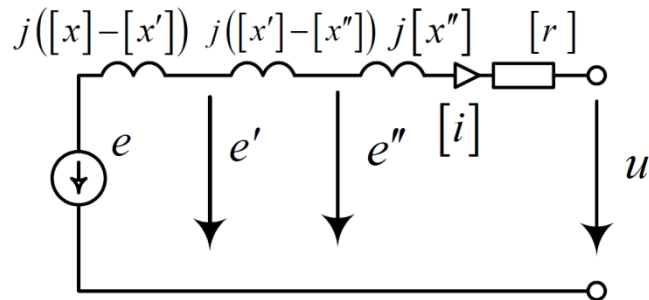
Kde příslušné rázové indukčnosti jsou:

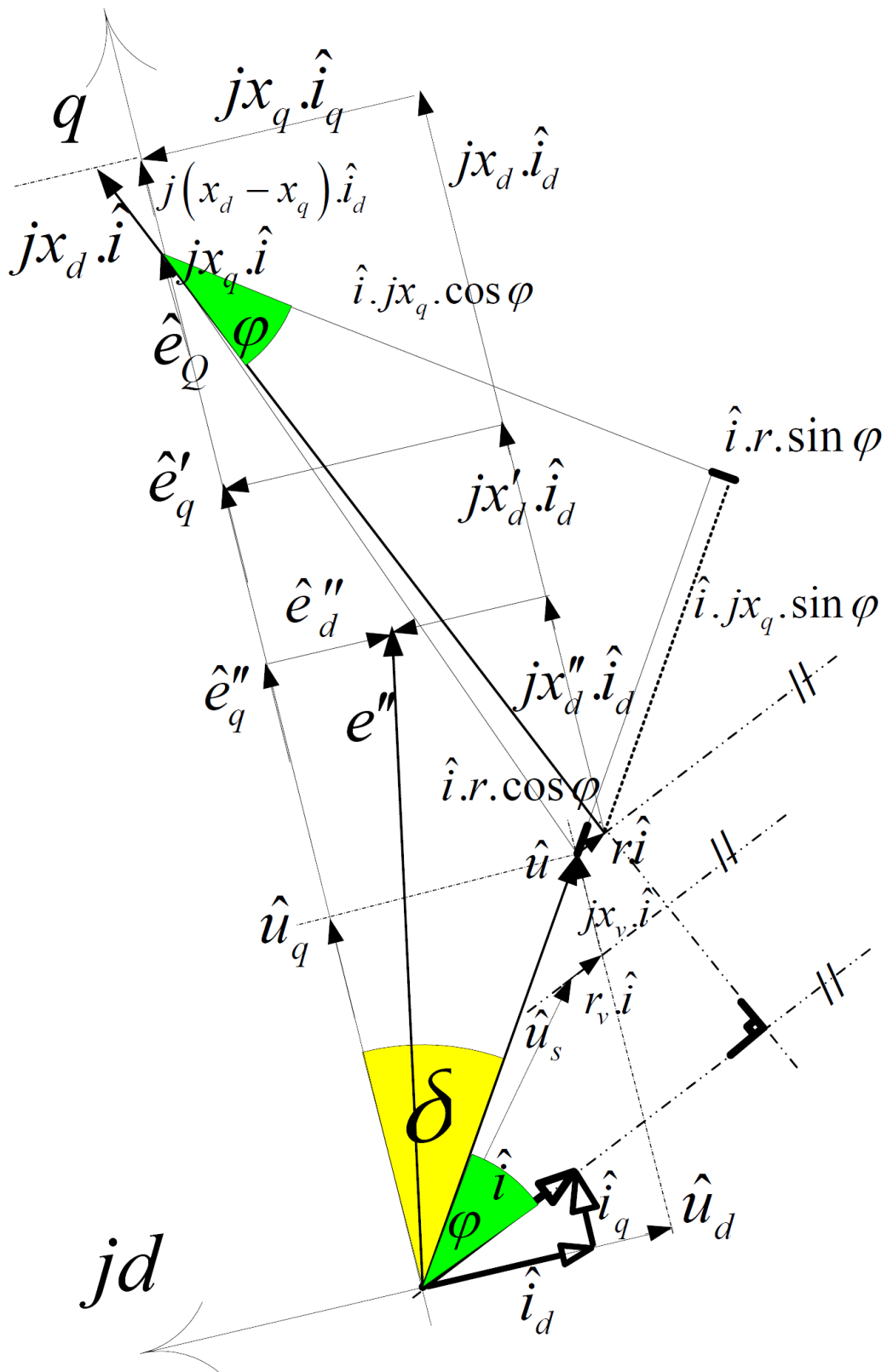
$$l_q'' = \frac{l_{aq} l_{Q\sigma}}{(l_{aq} + l_{Q\sigma})} + l_\sigma$$

$$l_d'' = \frac{1}{\frac{1}{l_{ad}} + \frac{1}{l_{f\sigma}} + \frac{1}{l_{D\sigma}}} + l_\sigma$$



Celková koncepce nahrazování alternátoru odpovídá náhradnímu schématu:





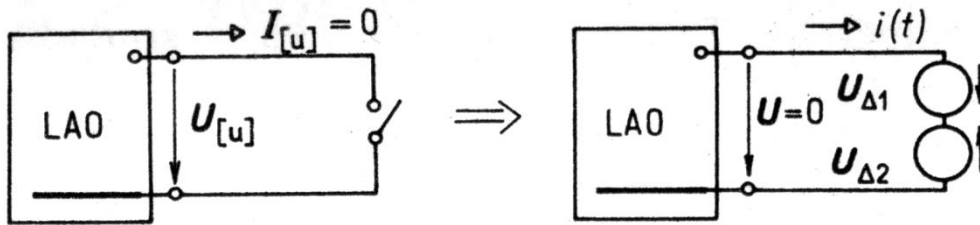
### Trojfázový symetrický zkrat synchronního alternátoru

Pro ustálený zkratový proud platí totéž, co bylo uvedeno pro ustálený provozní stav.

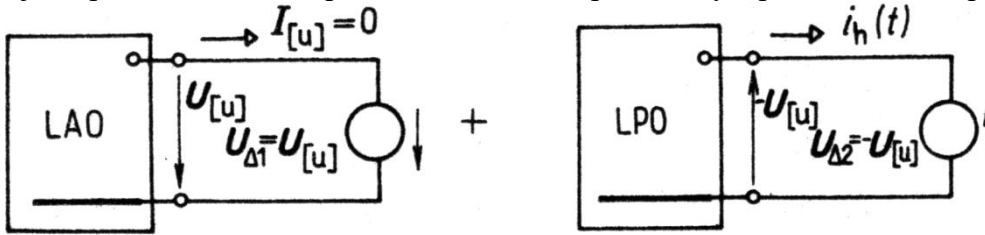
#### Synchronní alternátor bez tlumiče

Problém dle předpokladů řešíme v lineárním prostředí, použijeme tedy metodu superpozice předporuchového a přímých injektovaných změn poruchou.

V původním „lineárním aktivním obvodu“ tedy nejprve poruchu respektujeme následovně:



Následně ještě provedeme dekompozici na aktivní bezporuchový a pasivní obvod s poruchou:



Pro všechny větve (nejen v místě vzniku poruchy) pak dle principu superpozice bude platit:

$$i(t) = i_{[u]}(t) + i_h(t)$$

Vlastní poruchový proud v síti s kumulujícími prvky má potom část ustálenou a volnou:

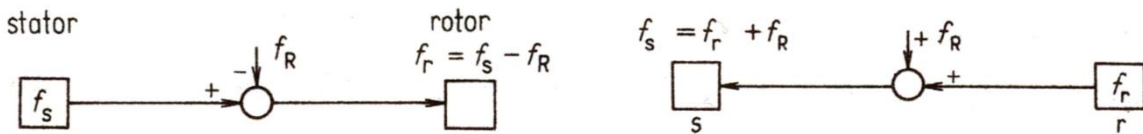
$$i_h(t) = i_{hu}(t) + i_v(t), \quad \text{tedy } i(t) = i_{[u]}(t) + i_{hu}(t) + i_v(t)$$

Jako LAO chápeme alternátor v předporuchovém provozním stavu a LPO je alternátor nenabuzený. Výše uvedený vztah tedy platí pro stator. Rotorový budící proud je:

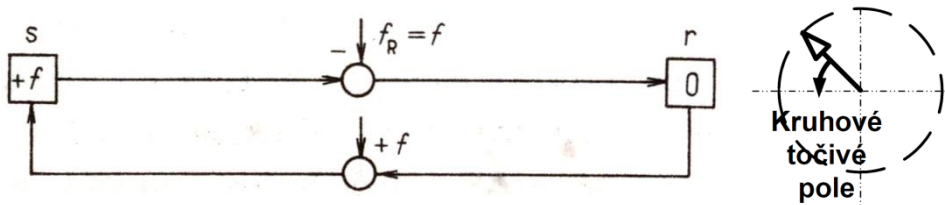
$i_f(t) = i_{f[u]}(t) + i_{fv}(t)$ , protože budící proud nemá ustálenou poruchovou složku proudu (při uvažování alternátoru bez regulátoru buzení).

### Složky proudu při zkratu

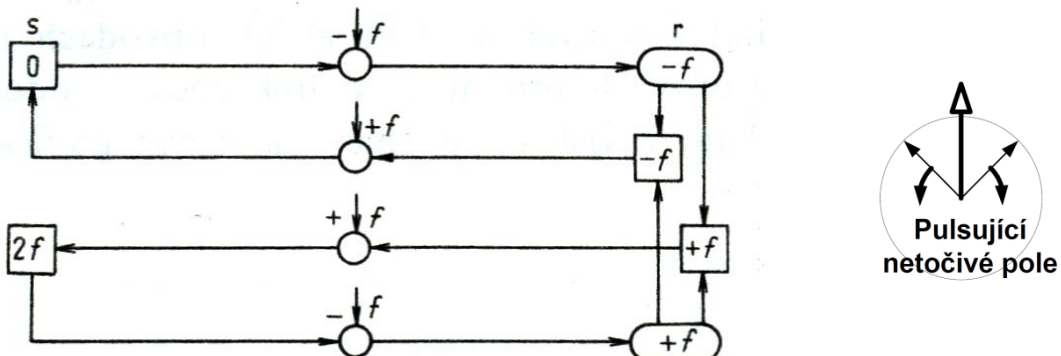
Frekvence proudů odpovídají principům pro ustálený chod:



Ustálené střídavé harmonické proudy  $i_{[u]}(t)$ :

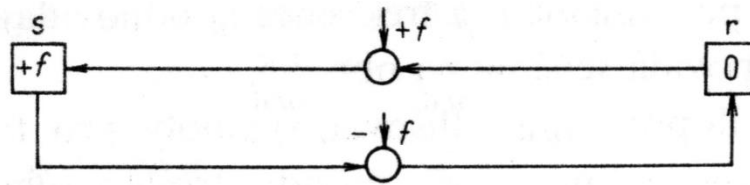


Volné proudy statoru mají střídavou a stejnosměrnou složku. Stejnosměrná složka  $i_a$  odeznívající s časovou konstantou  $T_a$  vyvolá pulsující pole v rotoru, které rozložíme dle Leblancova teoremu na dvě pole točivá protisměrná s poloviční amplitudou. V rotoru přibude volná střídavá složka  $i_{f\omega}$ , ve statoru přibude volná složka proudu s dvojnásobnou frekvencí  $i_{2\omega}$ . Obě nové složky se rovněž utlumují s časovou konstantou  $T_a$ .



Podobně v budícím vinutí vzniká ss složka  $i_{fa}$  volného proudu odeznívající s časovou konstantou  $T_f'$  (nyní šipky naznačující směr příčiny a následku jsou opačně orientované).

Ve statoru tedy následně vzniká střídavá složka  $i_\omega$  (opět tlumená  $T_f'$ ):



Celkem tedy během zkratu je nutno uvažovat tyto složky:

**Stator:**

- $i_{[u]}$  - proud předcházejícího ustáleného provozního stavu frekvence  $f$
- $i_{hu}$  - ustálený proud vlastního poruchového stavu frekvence  $f$
- $i_a$  - volná ss složka zkratového proudu s časovou konstantou  $T_a$
- $i_{2\omega}$  - volná střídavá složka zkratového proudu s dvojnásobnou frekvencí, tedy  $2f$  a časovou konstantou  $T_a$
- $i_\omega$  - volná střídavá složka zkratového proudu s frekvencí  $f$  a časovou konstantou  $T_f'$

**Rotor:**

- $i_{f[u]}$  - ss budící proud předcházejícího provozního stavu
- $i_{fa}$  - volná ss složka budícího proudu s časovou konstantou  $T_f'$
- $i_{f\omega}$  - volná střídavá složka budícího proudu s frekvencí  $f$  a časovou konstantou  $T_a$

Proud	Ustálená složka $i_u$	Volná složka s časovou konstantou $T_a$ $i_{v(s)}$	Volná složka s časovou konstantou $T_f'$ $i_{v(r)}$
$i$	$i_{[u]} + i_{hu}$	$i_a + i_{2\omega}$	$i_\omega$
$i_f$	$i_{f[u]}$	$i_{f\omega}$	$i_{fa}$
$i_d$	$i_{d[u]} + i_{hdu}$	$i_{d\omega}$	$i_{da}$
$i_q$	$i_{q[u]} + i_{hqu}$	$i_{q\omega}$	

Příslušné statorové složky po provedení Parkovy transformace mají následující frekvence a časové konstanty:

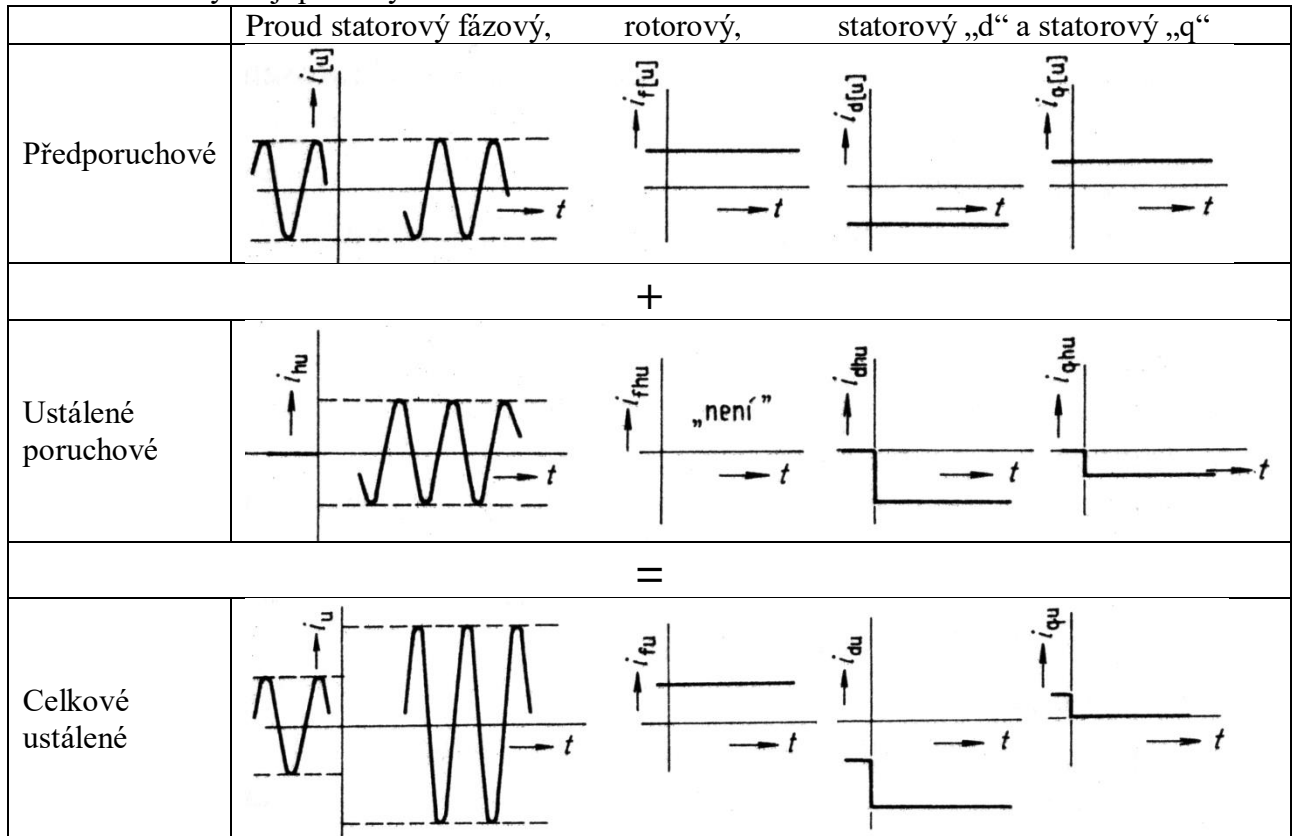
Veličina fázová	Frekv.	Čas. konst.		Osa „d“	Frekv.	Čas. konst.		Osa „q“	Frekv.	Čas. konst.
$i_{[u]}$	$f$	$\infty$	$\rightarrow$	$i_{d[u]}$	0	$\infty$	+	$i_{q[u]}$	0	$\infty$
$i_{hu}$	$f$	$\infty$	$\rightarrow$	$i_{dhu}$	0	$\infty$	+	$i_{qhu}$	0	$\infty$
$i_a$	0	$T_a$	$\rightarrow$	$i_{d\omega}$	$f$	$T_a$	+	$i_{q\omega}$	$f$	$T_a$
$i_{2\omega}$	$2f$									
$i_\omega$	$f$	$T_f'$	$\rightarrow$	$i_{da}$	0	$T_f'$				

Celkové proudy potom získáme superpozicí:

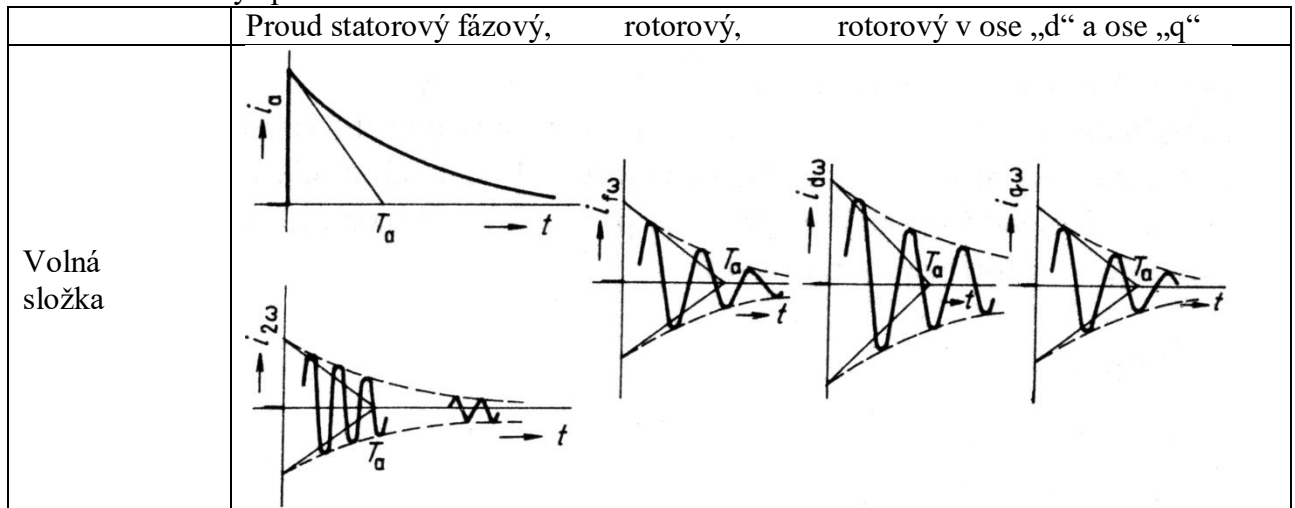
$$i_d(t) = i_{d[u]} + i_{dh}(t) = i_{d[u]} + i_{dhu} + i_{da}(t) + i_{d\omega}(t) \text{ a } i_q(t) = i_{q[u]} + i_{qh}(t) = i_{q[u]} + i_{qhu} + i_{q\omega}(t)$$

Dále bude odvozeno:  $i_{q[u]} = -i_{qhu}$ , pak tedy je pouze  $i_q(t) = i_{q\omega}(t)$  a ustálená složka je tudíž nulová.

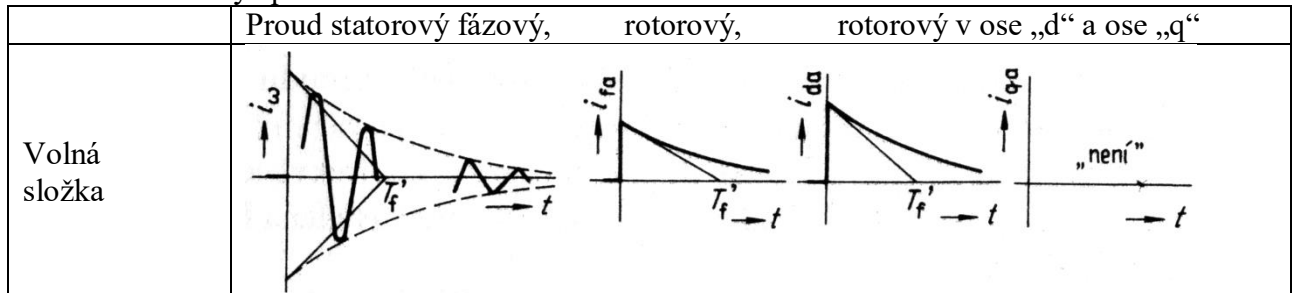
Ustálené složky mají průběhy:



Přechodné složky způsobené ss složkou ve satoru:



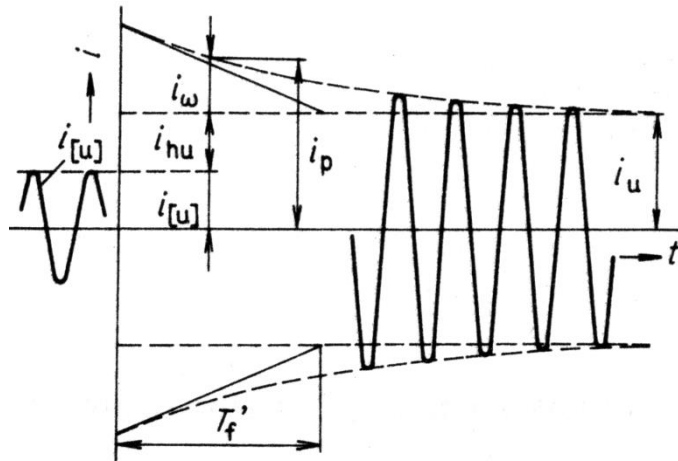
Přechodné složky způsobené ss složkou v rotoru:





Po zanedbání složky s dvojnásobnou frekvencí má celková střídavá složka

$$i_p(t) = i_{[u]}(t) + i_{hu}(t) + i_{\omega}(t) = i_u(t) + i_{\omega}(t) \text{ průběh:}$$



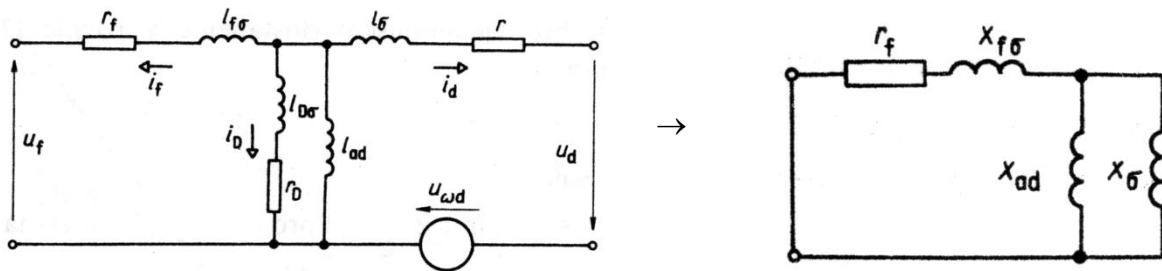
Úplný průběh zkratového proudu má ještě složky ss  $i_a(t)$ :

$$i(t) = i_p(t) + i_a(t)$$

### Časové konstanty jednotlivých složek

Při výpočtu je vždy zanedbána rezistence „vzdáleného“ vinutí (tedy rotoru při vyšetřování časové konstanty statoru a naopak).

Časová konstanta volného proudu rotorového vinutí  $T_f'$  při statorovém činném odporu  $r \rightarrow 0$



$$T_f' = \frac{L_f'}{R_f} = \frac{X_f'}{\Omega \cdot R_f} = \frac{x_f'}{\omega \cdot r_f} \quad x_f' = x_{f\sigma} + \frac{x_{ad} \cdot x_{\sigma}}{x_{ad} + x_{\sigma}} = \frac{x_{f\sigma}(x_{ad} + x_{\sigma}) + x_{ad} \cdot x_{\sigma}}{x_{ad} + x_{\sigma}} =$$

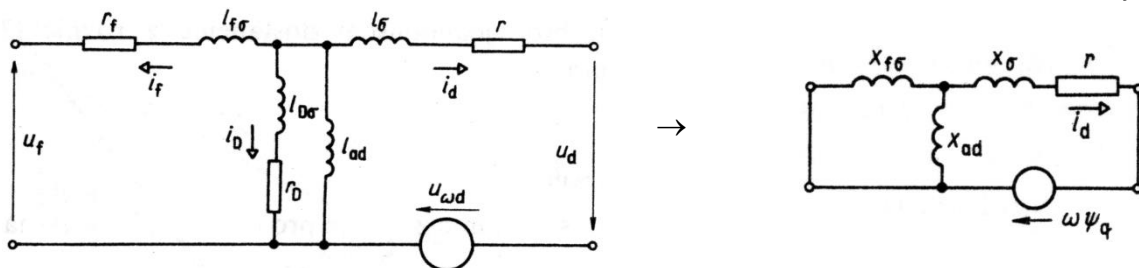
Separováním a následně vytknutím  $x_{f\sigma} + x_{ad}$  získáme:

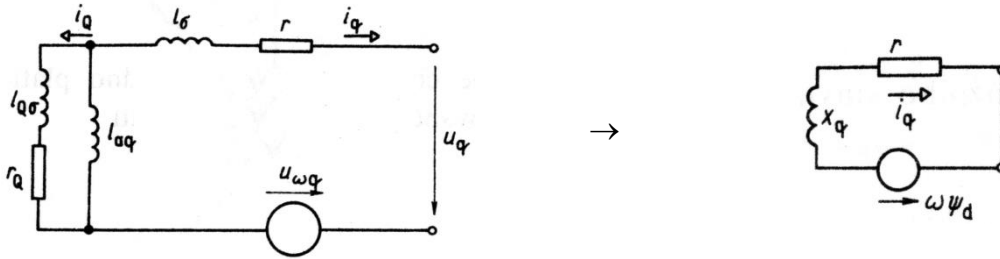
$$= \frac{x_{\sigma}(x_{f\sigma} + x_{ad}) + x_{f\sigma} \cdot x_{ad}}{x_{ad} + x_{\sigma}} = \frac{x_{f\sigma} + x_{ad}}{x_{ad} + x_{\sigma}} \cdot \left( x_{\sigma} + \frac{x_{f\sigma} \cdot x_{ad}}{x_{f\sigma} + x_{ad}} \right) = \frac{x_f}{x_d} x_d'$$

$$\text{Tedy: } T_f' = \frac{x_f'}{\omega \cdot r_f} = \frac{\frac{x_f}{x_d} x_d'}{\omega \cdot r_f} = \frac{x_f}{\omega \cdot r_f} \cdot \frac{x_d'}{x_d} = T_f \frac{x_d'}{x_d}$$

Pokud bychom nezanedbali statorový činný odpor vinutí, potom přesněji:  $T_f' = T_f \frac{x_d' x_q + r^2}{x_d x_q + r^2}$

Časová konstanta volného proudu statorového vinutí  $T_a$  při rotorovém činném odporu  $r_f \rightarrow 0$





Pro obvody statorového vinutí je tentokrát nutno formulovat soustavu diferenciálních rovnic:

$$0 = -r \cdot i_d - l_d' \frac{di_d}{dt} - \omega \cdot l_q \cdot i_q = -r \cdot i_d - x_d' \frac{di_d}{dt} - x_q \cdot i_q$$

$$0 = -r \cdot i_q - l_q \frac{di_q}{dt} + \omega \cdot l_d' \cdot i_d = -r \cdot i_q - x_q \frac{di_q}{dt} + x_d' \cdot i_d$$

přičemž jsme uvážili, že  $\Psi_q = x_q \cdot i_d$  a  $\Psi_d = \left( x_\sigma + \frac{x_{f\sigma} \cdot x_{ad}}{x_{f\sigma} + x_{ad}} \right) i_d = x_d' \cdot i_d$

Soustavu lze pro konstantní otáčky přepsat do tvaru řešeného Laplaceovou transformací:

$$0 = -r \cdot i_d - p \cdot x_d' \cdot i_d - x_q \cdot i_q \quad 0 = -r \cdot i_q - p \cdot x_q \cdot i_q + x_d' \cdot i_d$$

$$0 = -(r + p \cdot x_d') \cdot i_d - x_q \cdot i_q \quad 0 = x_d' \cdot i_d - (r + p \cdot x_q) \cdot i_q$$

Charakteristická rovnice (jmenovatel budoucího řešení obou veličin, dle Cramerova pravidla pro lineární soustavu rovnic, rovný nule, tedy determinant kompletní matice soustavy rovnic rovný nule) je:

$$\det \begin{bmatrix} -(r + p \cdot x_d') & -x_q \\ x_d' & -(r + p \cdot x_q) \end{bmatrix} = 0 \quad (r + p \cdot x_d')(r + p \cdot x_q) + x_d' \cdot x_q = 0$$

po roznásobení  $p^2 \cdot x_d' \cdot x_q + p(x_d' + x_q)r + r^2 + x_d' \cdot x_q = 0$  a určení kořenů:

$$p_{1,2} = \frac{1}{2x_d' \cdot x_q} \left[ -r(x_d' + x_q) \pm \sqrt{r^2(x_d' + x_q)^2 - 4x_d' \cdot x_q(r^2 + x_d' \cdot x_q)} \right]$$

$$p_{1,2} = -\frac{r(x_d' + x_q)}{2x_d' \cdot x_q} \pm j \sqrt{1 - \left[ \frac{r(x_q - x_d')}{2x_d' \cdot x_q} \right]^2} \approx -\frac{r}{x_d' + x_q} \pm j$$

Z předchozího výkladu je zavedeno:  $x_2 = \frac{2x_d' \cdot x_q}{x_d' + x_q}$ , potom  $T_a = \frac{x_2}{\omega \cdot r} = \frac{l_2}{r}$  protože obecně je

časová konstanta  $\tau = -\frac{1}{\text{Re}(p)}$  dle Laplaceova slovníku  $\frac{1}{p-a} = \frac{1}{p + \frac{1}{\tau}} \rightarrow e^{a \cdot t} = e^{-\frac{t}{\tau}}$

### Průběh složek zkratového proudu v osách $d$ a $q$

Opět zanedbáme statorový odpor, což pro první okamžik znamená na základě hodnot předcházejícího provozního stavu:

$$\bar{u} = u_q + j u_d = \bar{e} - r i_q + x_d i_d - j(r i_d + x_q i_q) \approx \bar{e} + x_d i_d - j x_q i_q$$

Pro proudy těsně před vznikem zkratu platí tedy při zpětném rozdělení na reálnou a

imaginární část:  $i_{d[u]} = -\frac{e^{[0]} - u_{q[0]}}{x_d}$  a  $i_{q[u]} = -\frac{u_{d[0]}}{x_q}$

Pro nový ustálený stav při nulovém  $e = 0$  dle aplikovaného principu superpozice (tedy injektování přesně opačného napětí abychom respektovali zkrat na svorkách v pasivním

obvodu s poruchou) platí:  $i_{dhu}(0) = \frac{u_{q0}}{x_d} = -\frac{u_{q[0]}}{x_d}$  a  $i_{qhu}(0) = -\frac{u_{d0}}{x_q} = \frac{u_{d[0]}}{x_q}$

Stejnou složku určíme rovněž pro první okamžik:  $i_{dhu}(0) + i_{da}(0) = \frac{u_{q0}}{x_d'} = -\frac{u_{q[0]}}{x_d'}$

(protože celkový proud je na počátku přechodného děje určen  $x_d'$ ).

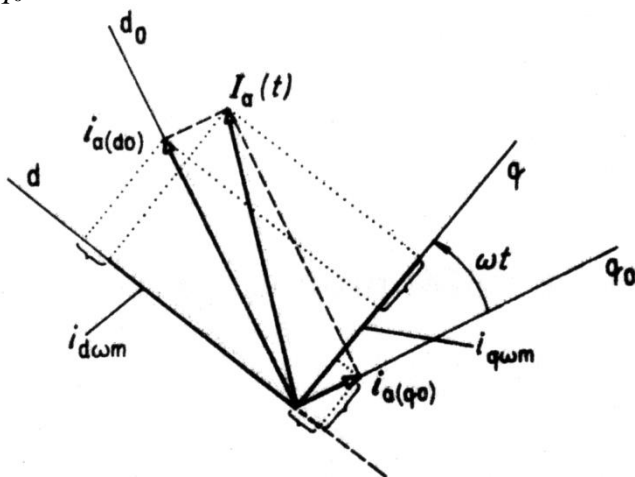
Po dosazení tedy:  $i_{da}(0) = \frac{u_{q0}}{x_d'} - i_{dhu}(0) = \frac{u_{q0}}{x_d'} - \frac{u_{q0}}{x_d} = -\frac{u_{q[0]}}{x_d'} - \left(-\frac{u_{q[0]}}{x_d}\right) = -u_{q[0]} \left(\frac{1}{x_d'} - \frac{1}{x_d}\right)$

Protože se v přechodném ději  $x_q$  nemění, je analogicky:  $i_{qhu}(0) + i_{qa}(0) = -\frac{u_{d0}}{x_q} = \frac{u_{d[0]}}{x_q}$

a tedy  $i_{qa}(0) = -\frac{u_{d0}}{x_q} - i_{qhu}(0) = -\frac{u_{d0}}{x_q} - \left(-\frac{u_{d0}}{x_q}\right) = 0$

Střídavé složky zkratového proudu v osách  $d$  a  $q$  odpovídají právě ss složkám satorového proudu fázového. Vzájemně si tedy odpovídají i hodnoty v počátku přechodného děje.

Promítneme hodnoty proudu  $I_a$ , resp. jeho složek do os  $d$  a  $q$  v době vzniku poruchy, tedy  $d_0$  a  $q_0$ :



$$i_{dom} = i_{a[d0]} \cos(\omega \cdot t) - i_{a[q0]} \sin(\omega \cdot t) = \frac{u_{q[0]}}{x_d'} \cos(\omega \cdot t) + \frac{u_{d[0]}}{x_d'} \sin(\omega \cdot t)$$

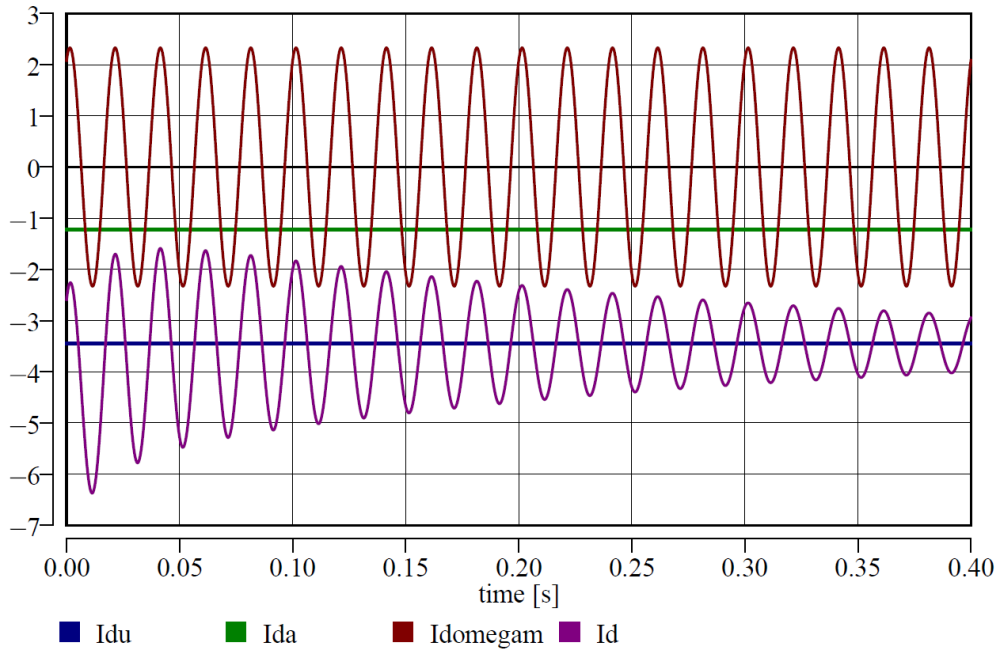
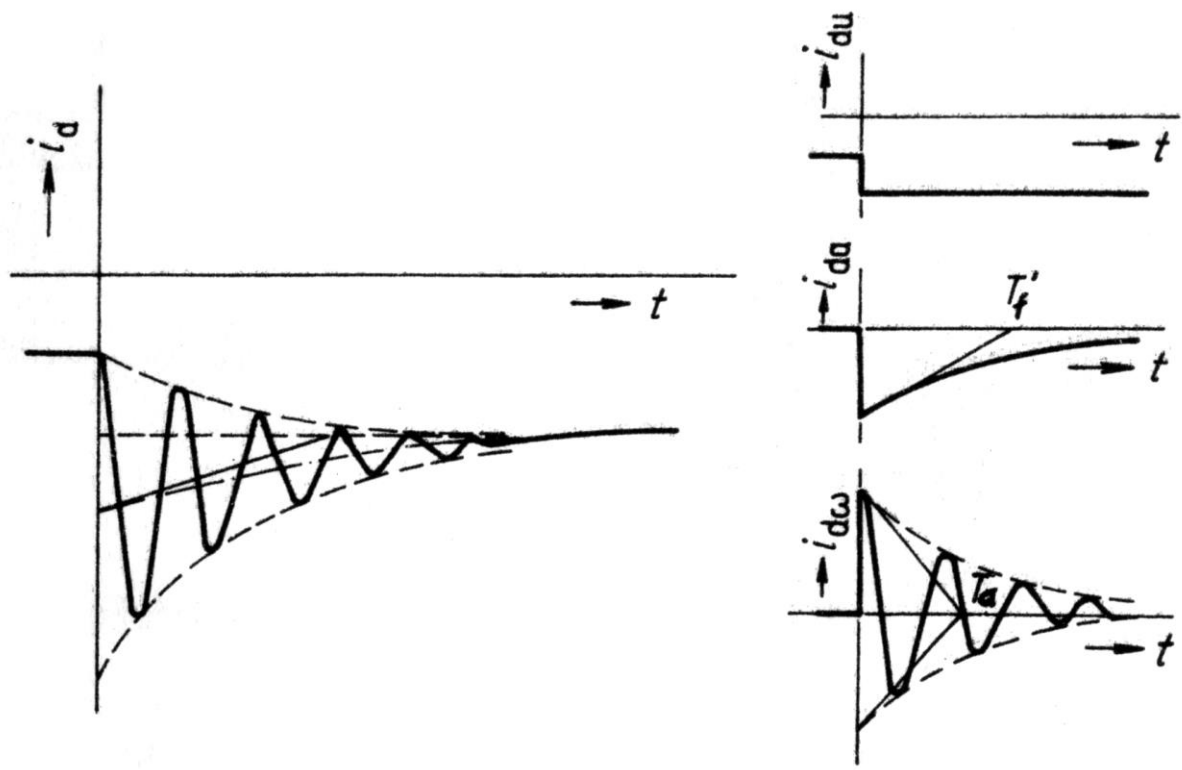
$$i_{qom} = \frac{u_{q[0]}}{x_q} \sin(\omega \cdot t) - \frac{u_{d[0]}}{x_q} \cos(\omega \cdot t)$$

S využitím odvozených časových konstant jsou celkové proudy v osách  $d$  a  $q$ :

$$i_d(t) = i_{d[u]} + i_{dhu} + i_{da}(t) + i_{d\omega}(t) = i_{d[u]} + i_{dhu} + i_{da} e^{-\frac{t}{T_f'}} + i_{dom} e^{-\frac{t}{T_a}} =$$

$$i_d(t) = -\frac{e_{[0]} - u_{q[0]}}{x_d} - \frac{u_{q[0]}}{x_d} - u_{q[0]} \left(\frac{1}{x_d'} - \frac{1}{x_d}\right) e^{-\frac{t}{T_f'}} + \left(\frac{u_{q[0]}}{x_d'} \cos(\omega \cdot t) + \frac{u_{d[0]}}{x_d'} \sin(\omega \cdot t)\right) e^{-\frac{t}{T_a}} =$$

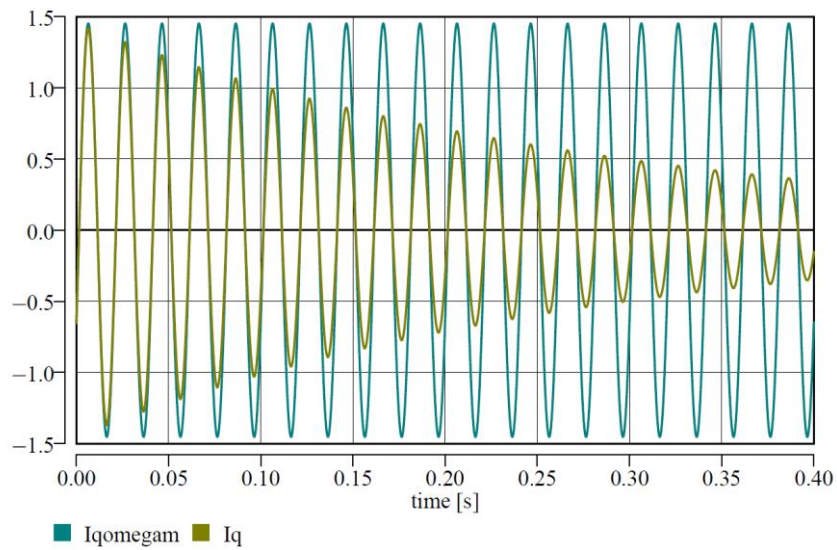
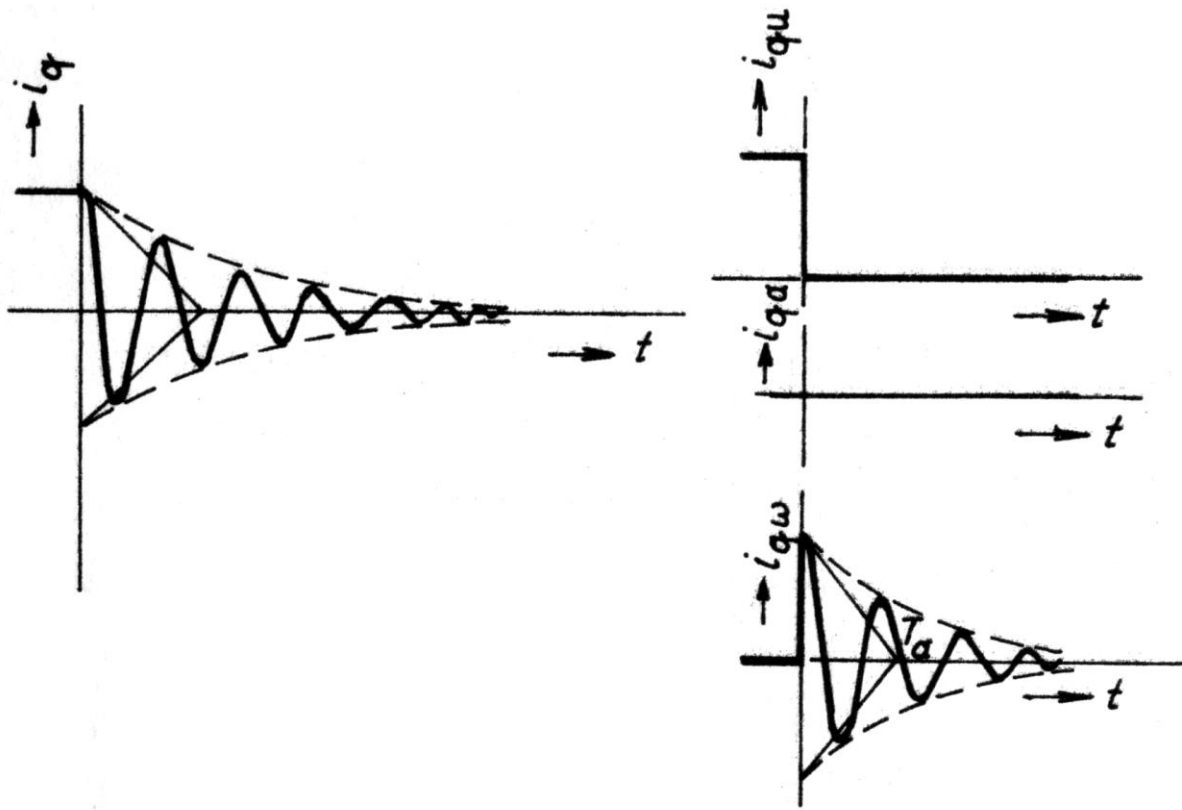
$$i_d(t) = -\frac{e_{[0]}}{x_d} - u_{q[0]} \left(\frac{x_d' - x_d}{x_d' \cdot x_d}\right) e^{-\frac{t}{T_f'}} + \left(\frac{u_{q[0]}}{x_d'} \cos(\omega \cdot t) + \frac{u_{d[0]}}{x_d'} \sin(\omega \cdot t)\right) e^{-\frac{t}{T_a}}$$



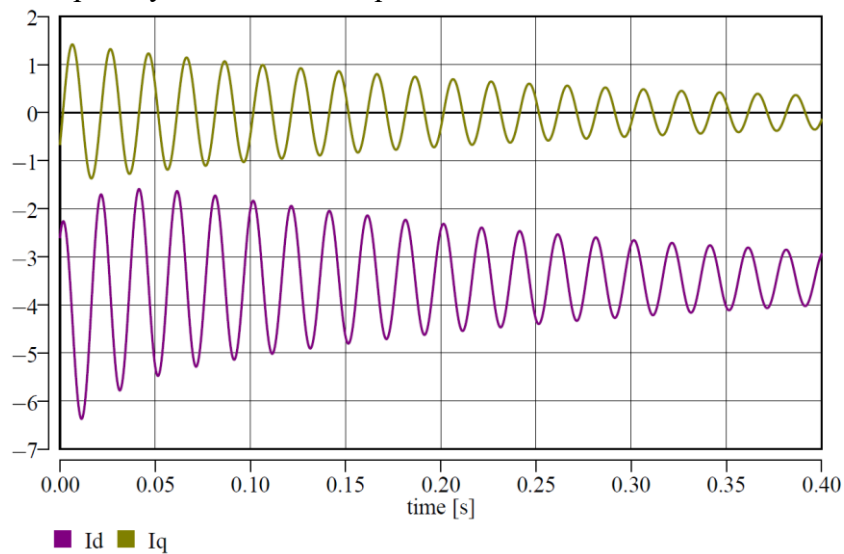
$$i_q(t) = i_{q[u]} + i_{qhu} + i_{q\omega}(t) = i_{q[u]} + i_{qhu} + i_{q\omega} e^{-\frac{t}{T_a}} =$$

$$i_q(t) = -\frac{u_{d[0]}}{x_q} + \frac{u_{d[0]}}{x_q} + \left( \frac{u_{q[0]}}{x_q} \sin(\omega \cdot t) - \frac{u_{d[0]}}{x_q} \cos(\omega \cdot t) \right) e^{-\frac{t}{T_a}} =$$

$$i_q(t) = \left( \frac{u_{q[0]}}{x_q} \sin(\omega \cdot t) - \frac{u_{d[0]}}{x_q} \cos(\omega \cdot t) \right) e^{-\frac{t}{T_a}}$$



Výsledné satorové proudy v osách „d“ a „q“:



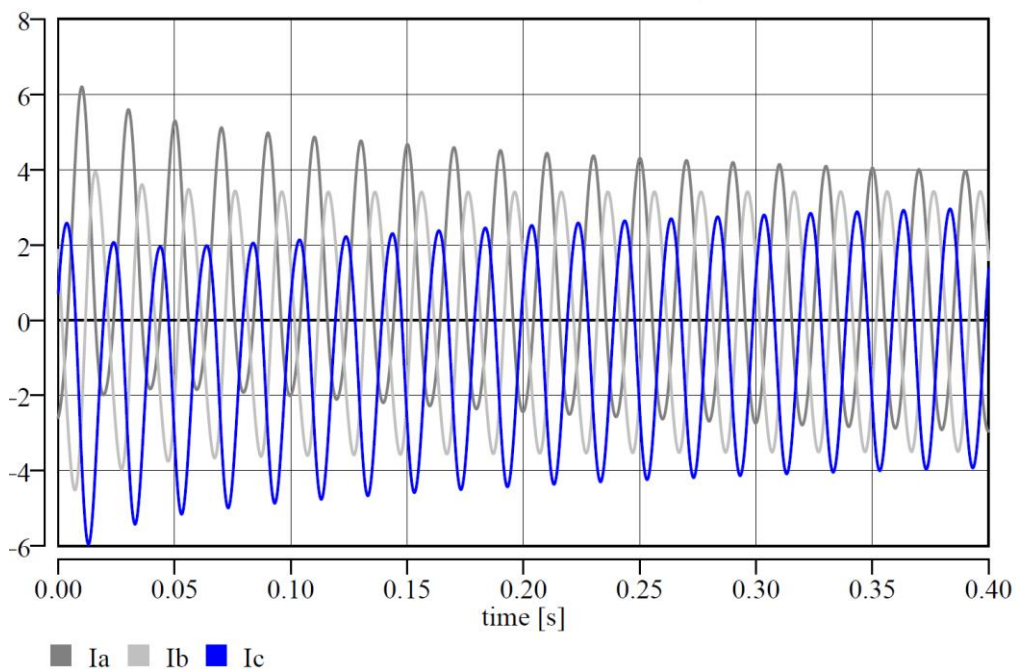
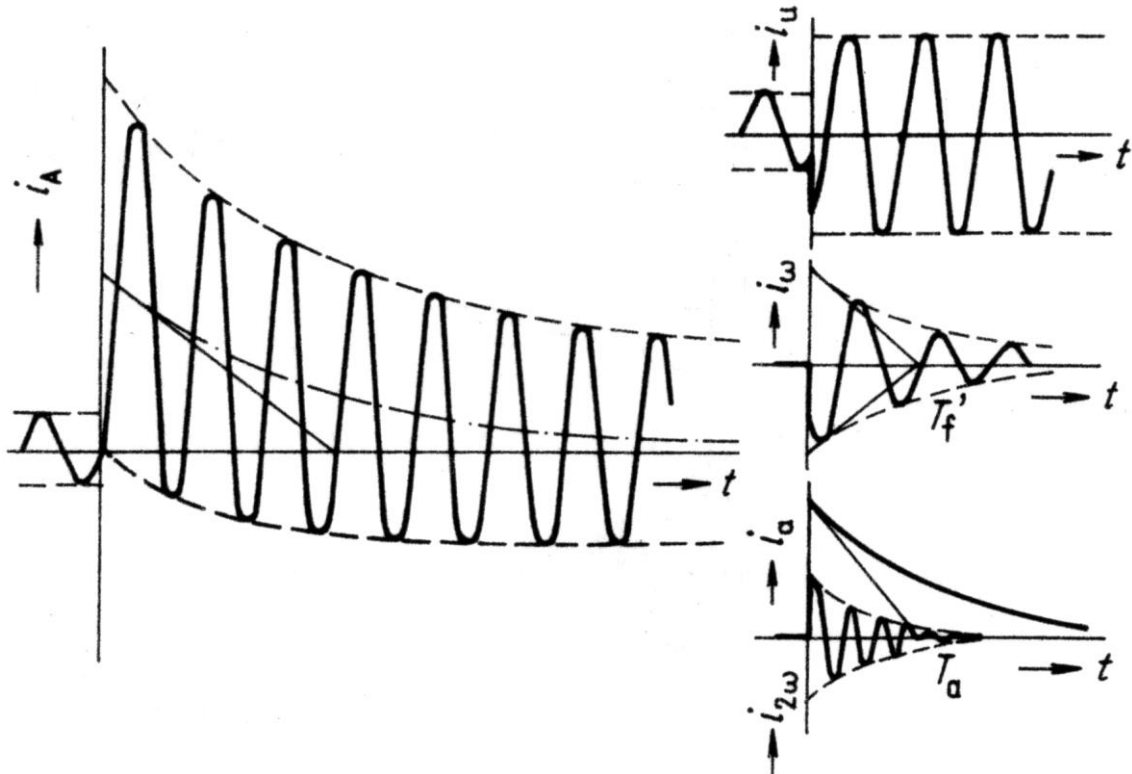
### Průběh složek zkratového proudu ve fázových vinutích

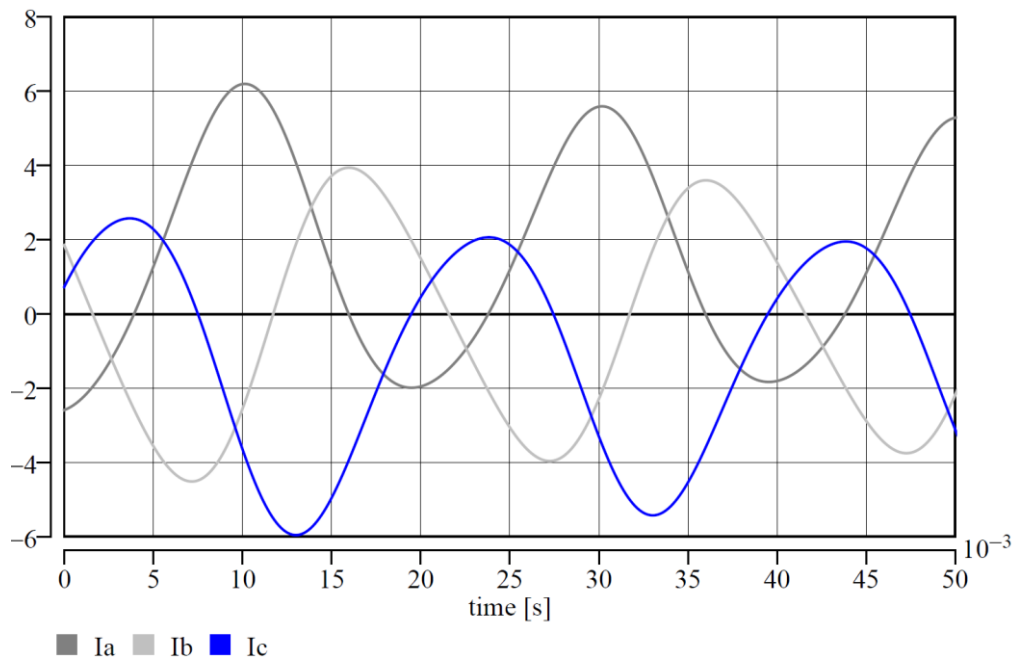
Stačí pouze provést zpětnou lineární Parkovu transformaci předchozích výsledků. Rozbor bude proveden pro fázi „A“:

$$i_A(t) = i_d(t)\cos(\vartheta) + i_q(t)\sin(\vartheta) = \left( i_{d[u]} + i_{dhu} + i_{da}e^{-\frac{t}{T_f'}} + i_{dom}e^{-\frac{t}{T_a}} \right) \cos(\vartheta) + \left( i_{qom}e^{-\frac{t}{T_a}} \right) \sin(\vartheta)$$

Zavedeme-li  $\vartheta = \omega \cdot t + \vartheta_0$  a po úpravách:

$$i_A(t) = - \left[ \frac{e_{[0]}}{x_d} + \left( \frac{e_{q[0]}}{x_d'} - \frac{e_{[0]}}{x_d} \right) e^{-\frac{t}{T_f'}} \right] \cos(\omega \cdot t + \vartheta_0) + (u_{q[0]} \cos \vartheta_0 - u_{d[0]} \sin \vartheta_0) \frac{x_q + x_d'}{2x_q \cdot x_d'} e^{-\frac{t}{T_a}} + [u_{q[0]} \cos(2\omega \cdot t + \vartheta_0) + u_{d[0]} \sin(2\omega \cdot t + \vartheta_0)] \frac{x_q - x_d'}{2x_q \cdot x_d'} e^{-\frac{t}{T_a}}$$





### Průběh složek zkratového proudu v budícím vinutí

Budící proud má tyto složky:

$$i_f(t) = i_{f[u]} + i_{fa}(0)e^{-\frac{t}{T_f'}} + i_{fw}(0)\cos(\omega \cdot t)e^{-\frac{t}{T_a}}$$

Uvážíme-li, že je nutná kontinuita budícího proudu v prvním okamžiku, potom pro neznámou velikost proudů platí:  $i_{fa}(0) = -i_{fw}(0)$ . Současně při zanedbání činného odporu statoru budícího vinutí je pro zkratovaný stav:  $i_f x_{ad} = e = -i_d x_d$ , tedy i  $i_f(0)x_{ad} = -i_d(0)x_d$  a

$$i_{fa}(0)x_{ad} = -i_{da}(0)x_d = -\left(-u_{q[0]}\left(\frac{1}{x_d'} - \frac{1}{x_d}\right)\right)x_d$$

$$\text{Odtud: } i_{fa}(0) = u_{q[0]}\left(\frac{1}{x_d'} - \frac{1}{x_d}\right)\frac{x_d}{x_{ad}} = \frac{x_d - x_d'}{x_{ad}} \cdot \frac{u_{q[0]}}{x_d'}$$

Po dosazení:

$$i_f(t) = i_{f[u]} + i_{fa}\left(e^{-\frac{t}{T_f'}} - \cos(\omega \cdot t)e^{-\frac{t}{T_a}}\right) = i_{f[u]} + \frac{x_d - x_d'}{x_{ad}} \cdot \frac{u_{q[0]}}{x_d'}\left(e^{-\frac{t}{T_f'}} - \cos(\omega \cdot t)e^{-\frac{t}{T_a}}\right)$$

