

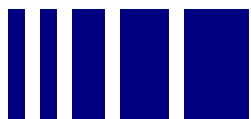
Model izolované elektrizační soustavy

Ivan Petružela



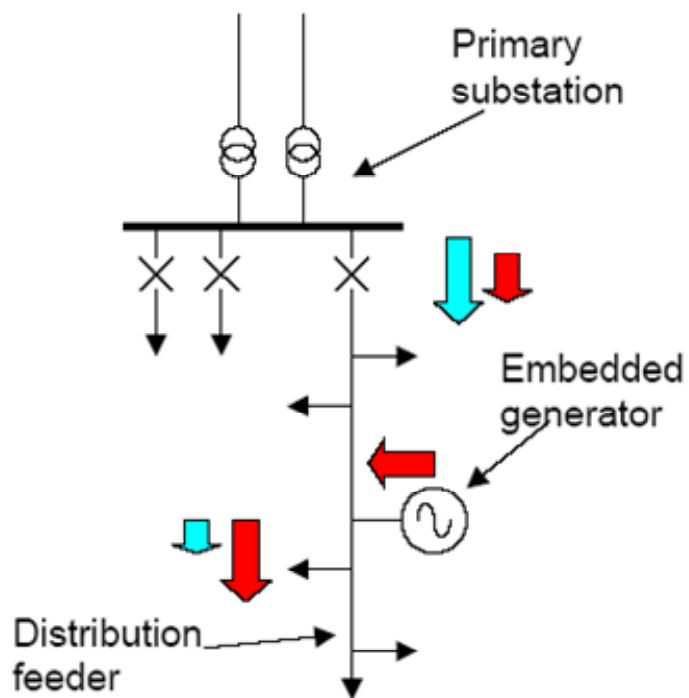
Osnova

- Provoz TG v elektrizační soustavě
- Model regulace TG
- Model turbogenerátoru
- Model turbogenerátoru připojeného do ES

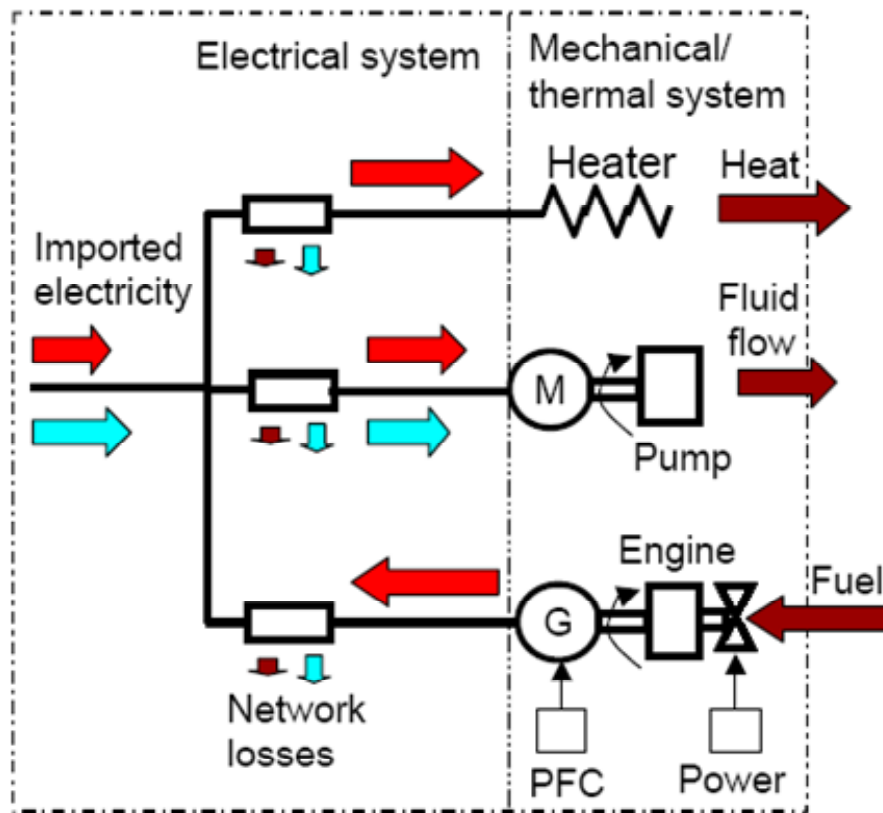


Provoz TG v elektrizační soustavě

Stav 1 ustálený stav



(a) Single line diagram

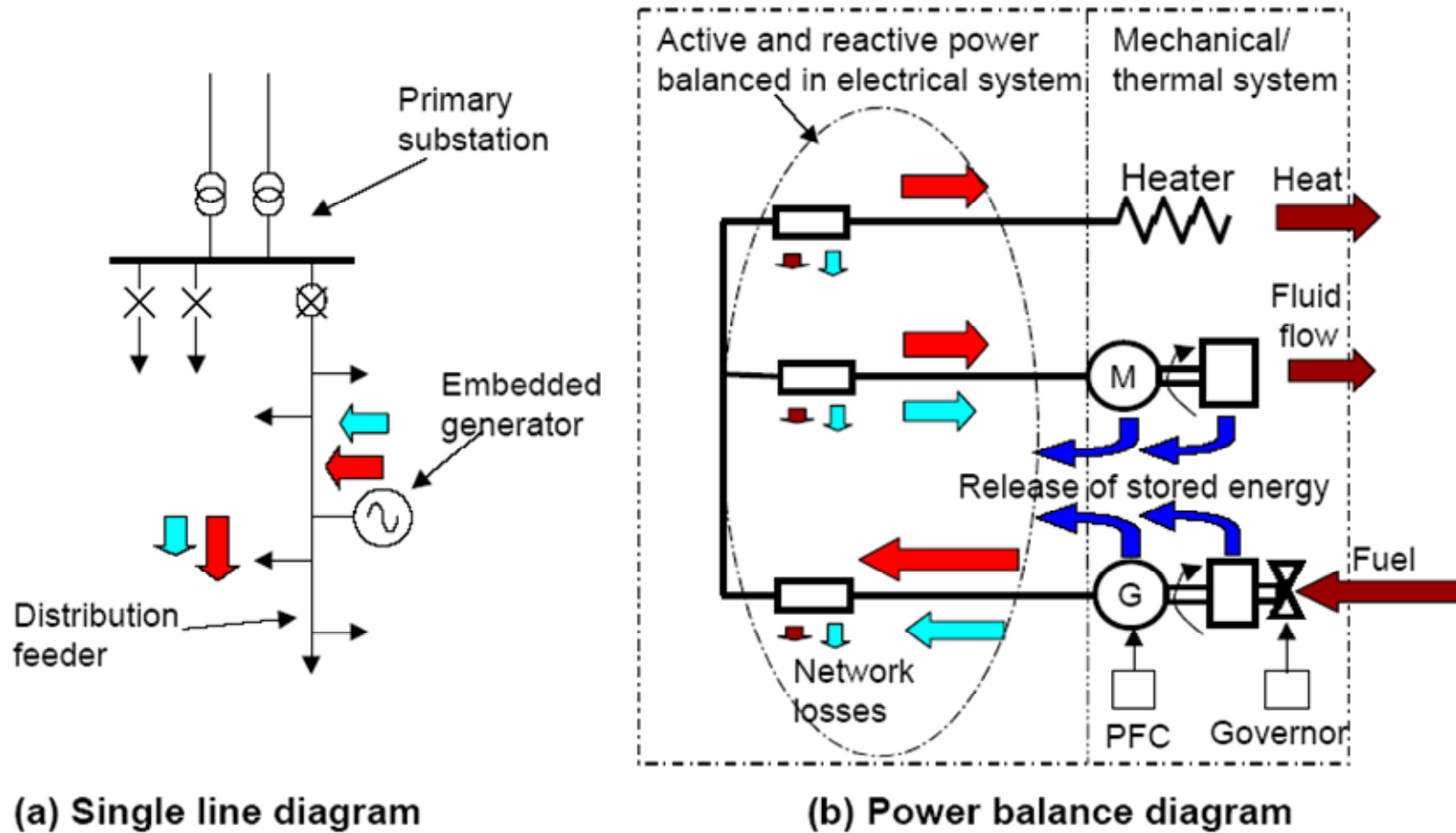


(b) Power balance diagram



Provoz TG v elektrizační soustavě

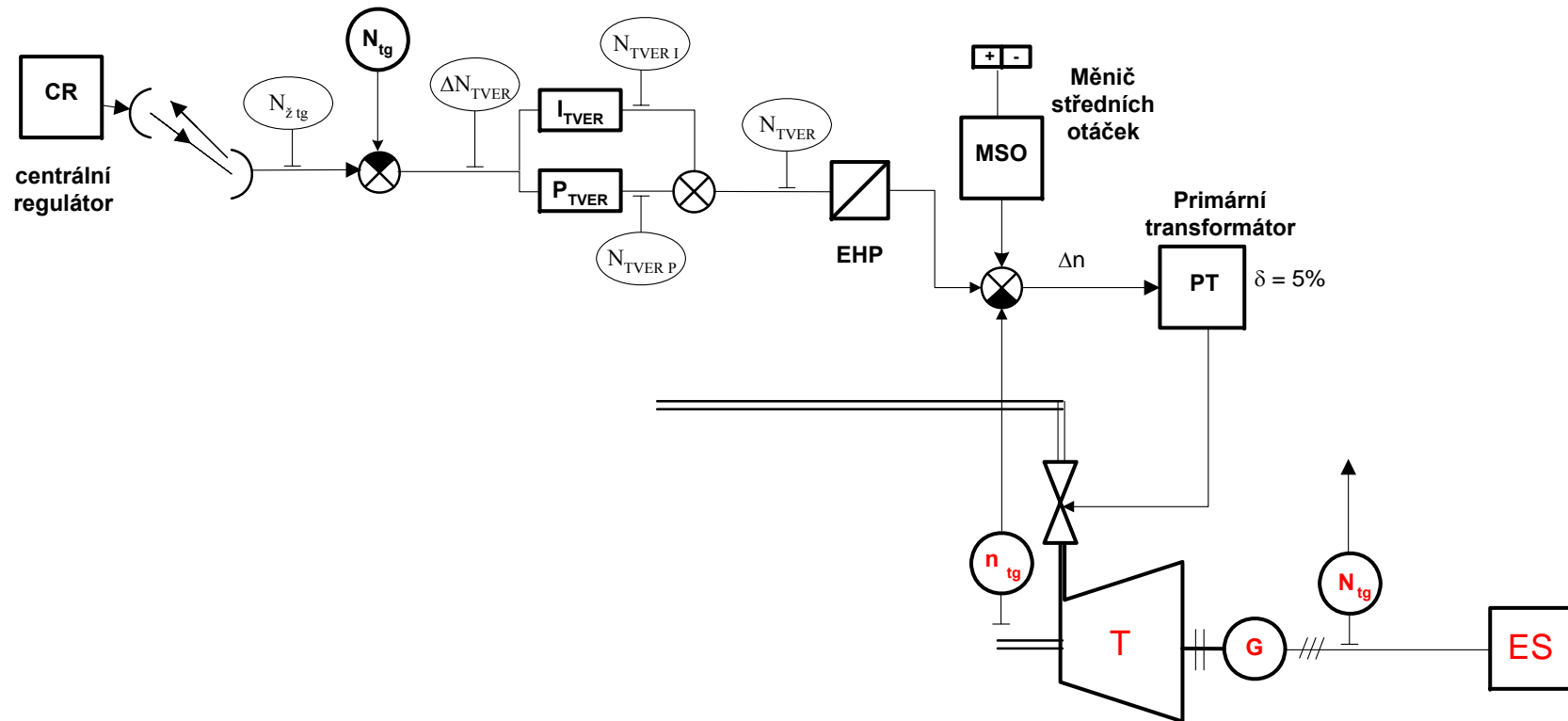
Stav 2. Vznik paralelního provozu dvou generátorů a zátěže

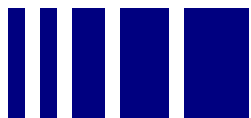




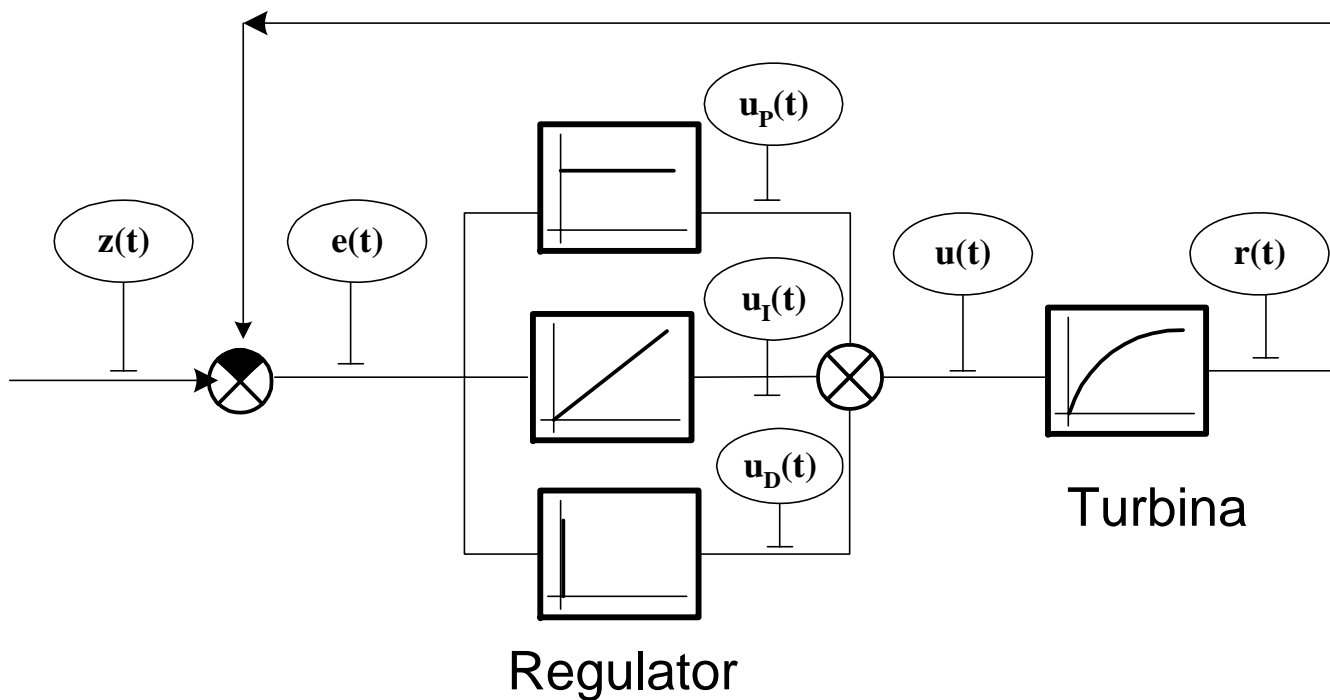
Regulace TG

- Primární regulace frekvence
- Sekundární regulace f a P
- Terciární regulace





Model regulace TG





Model turbogenerátoru

Obecná pohybová rovnice rotujícího soustrojí turbíny a generátoru je dána vztahem (při zanedbání tlumících efektů)

$$J \frac{d\omega}{dt} = M_a \quad (1.1)$$

kde J označuje moment setrvačnosti roztočených hmot soustrojí, ω úhlovou rychlost, M_a akcelerační moment.

$$M_a = M_m - M_e \quad (1.2)$$

Akcelerační moment vzniká jako rozdíl M_m mechanického momentu, kterým turbína pohání celé soustrojí a M_e elektrického momentu, kterým se brzdí soustrojí (elektromagnetickým polem generátoru). V případě kladných hodnot se rotor urychluje, v opačném případě se zpomaluje. Pokud je akcelerační moment nulový, otáčí se soustrojí konstantní synchronní rychlostí ω_s



Model turbogenerátoru

Zatímco hnací moment turbíny se mění obvykle velmi pomalu díky velkým časovým konstantám kotle a turbíny, elektromagnetický moment se může měnit velmi rychle, prakticky téměř okamžitě. Pokud rychlost rotoru ω odchýlí od ω_s můžeme jejich vztah definovat pomocí úhlu δ , který svírá osa rotoru vůči synchronně rotující referenční ose.

$$\omega = \omega_s + \frac{d\delta}{dt} \quad (1.3)$$

Pohybovou rovnicí pak můžeme převést do tvaru diferenciální rovnice druhého řádu.

$$J \frac{d^2\delta}{dt^2} = M_m - M_e \quad (1.4)$$

Pokud rovnici (1.4) vynásobíme ω_s můžeme otáčivý moment nahradit výkonem, protože platí

$$P = \omega_s \cdot M \quad (1.5)$$

Pohybová rovnice pro mechanický výkon turbíny a elektrický výkon generátoru přejde do tvaru

$$J \cdot \omega_s \frac{d^2\delta}{dt^2} = P_m - P_e \quad (1.6)$$



Model turbogenerátoru

Součin $J \cdot \omega_s$ je moment hybnosti H je úměrný kinetické energii rotujících hmot. Platí

$$W_k = \frac{1}{2} \cdot J \omega_s^2 = \frac{1}{2} \cdot H \cdot \omega_s \quad (1.7)$$

$$H = \frac{2}{\omega_s} \cdot W_k \quad (1.8)$$

$$H \frac{d^2 \delta}{dt^2} = P_m - P_e \quad (1.9)$$

V praxi se často používá tzv normalizovaná setrvačná konstanty stroje H , která je definována jako podíl kinetické energie při daných otáčkách a jmenovitého zdánlivého výkonu stroje v MVA

$$H_n = \frac{W_k}{S_n} = \frac{1}{2} \cdot \omega_s \cdot \frac{H}{S_n} \quad (1.10)$$

$$H_n \frac{2 \cdot S_n}{\omega_s} \cdot \frac{d^2 \delta}{dt^2} = P_m - P_e \quad (1.11)$$



Model turbogenerátoru

Z našeho pohledu je užitečnější definice časové konstanty stroje T_m , která vyjadřuje, za jakou dobu dosáhne soustrojí synchronní rychlosti, jestliže je roztáčen konstantním výkonem o velikosti S_n . Podle výše uvedené definice můžeme upravit rovnici (1.11). Druhou derivaci úhlu nahradíme první derivaci úhlové rychlosti a urychlovací výkon bude konstantní S_n . Tím získáme

$$H_n \frac{2.S_n}{\omega_s} \cdot \frac{d\omega}{dt} = S_n \quad (1.12)$$

Při integraci rovnice (1.12) hledáme čas T_m , při kterém bude dosaženo synchronní rychlosti ω_s

$$\begin{aligned} H_n \cdot 2 \frac{1}{\omega_s} \cdot \int_0^{\omega_s} d\omega &= \int_0^{T_m} dt \\ 2.H_n \frac{1}{\omega_s} \cdot \omega_s &= T_m \\ T_m &= 2.H_n \end{aligned} \quad (1.13)$$

Pohybová rovnice přejde do tvaru

$$T_m \frac{S_n}{\omega_s} \cdot \frac{d^2 \delta}{dt^2} = P_m - P_e \quad (1.14)$$



Model turbogenerátoru

Rychlost otáčení , i úhel elektrického pole (ω_{es} , δ_e) se liší od úhlu a rychlosti otáčení turbíny (ω_s , δ). Protože nás budeme analyzovat děje v elektrizační soustavě, upravíme (1.14) pro v elektrické veličiny. Pro generátor, který má počet pólů p platí,

$$\omega_{es} = \omega_s \cdot \frac{p}{2} = 2\pi f_{ES} \cdot \frac{p}{2} \quad (1.15)$$

V takovém případě má tvar

$$T_m \frac{S_n}{2\pi f_{ES}} \cdot \frac{d^2 \delta_e}{dt^2} = P_m - P_e \quad (1.16)$$

Kde úhel je v radiánech



Model turbogenerátoru připojeného do ES

Jak již bylo naznačeno, mechanický výkon je dodáván turbínou, která je řízená primárním regulátorem.

Elektrický výkon závisí na velikosti vnitřního napětí generátoru, napětí soustavy a reaktanci propojovacích prvků. Výkon se mění se zátěžným úhlem. V případě ustáleného chodu do soustavy neomezeného výkonu bude elektrický výkon P_e dodávaný do soustavy má velikost

$$P_e = \frac{E \cdot U_{ES}}{X} \cdot \sin \delta_e = P_{e \max} \cdot \sin \delta_e \quad (1.17)$$

Rovnice přejde do tvaru

$$T_m \frac{S_n}{2\pi f_{ES}} \cdot \frac{d^2 \delta_e}{dt^2} = P_m - P_{e \max} \cdot \sin \delta_e \quad (1.18)$$



Model turbogenerátoru připojeného do ES

Počáteční podmínky k této rovnici plynou z ustáleného chodu při synchronní rychlosti, t.j. úhlu dynamické rovnováhy $\delta_e = \delta_0$ a jeho nulové derivaci

$$P_m = P_{e\max} \cdot \sin \delta_0$$

Pro řešení malých změn δ_e v okolí nominálního stavu δ_0 . Můžeme provést linearizaci pro $\delta_e = \delta_0 + \Delta\delta_e$.

$$T_m \frac{S_n}{2\pi f_{ES}} \cdot \frac{d^2(\delta_0 + \Delta\delta_e)}{dt^2} = P_m - P_{e\max} \cdot \sin(\delta_0 + \Delta\delta_e) \quad (1.19)$$

Funkci $\sin(\delta_0 + \Delta\delta_e)$ nahradíme první dvěma členy jejího Taylorova rozvoje a získáme

$$T_m \frac{S_n}{2\pi f_{ES}} \cdot \frac{d^2\delta_0}{dt^2} + T_m \frac{S_n}{2\pi f_{ES}} \cdot \frac{d^2\Delta\delta_e}{dt^2} = P_m - P_{e\max} \cdot (\sin \delta_0 + \cos \delta_0 \cdot \Delta\delta_e) \quad (1.20)$$

Z obou stran rovnice můžeme odečíst počáteční stav, který je definován

$$T_m \frac{S_n}{2\pi f_{ES}} \cdot \frac{d^2\delta_0}{dt^2} = P_m - P_{e\max} \cdot \sin \delta_0 \quad (1.21)$$



Model turbogenerátoru připojeného do ES

Linearizovaná rovnice pro změny úhlu v okolí ustáleného stavu pak má tvar

$$T_m \frac{S_n}{2\pi f_{ES}} \cdot \frac{d^2 \Delta \delta_e}{dt^2} = P_m - P_{e \max} \cdot \cos \delta_0 \cdot \Delta \delta_e \quad (1.22)$$

Rovnice se zjednoduší po zavedení tzv. Synchronizačního koeficientu, který je derivací funkce $P_m(\delta_e)$ v bodě δ_0 jeho velikost je

$$P_s = \left. \frac{dP_e}{d\delta_e} \right|_{\delta_0} = P_{e \max} \cdot \cos \delta_0 \quad (1.23)$$

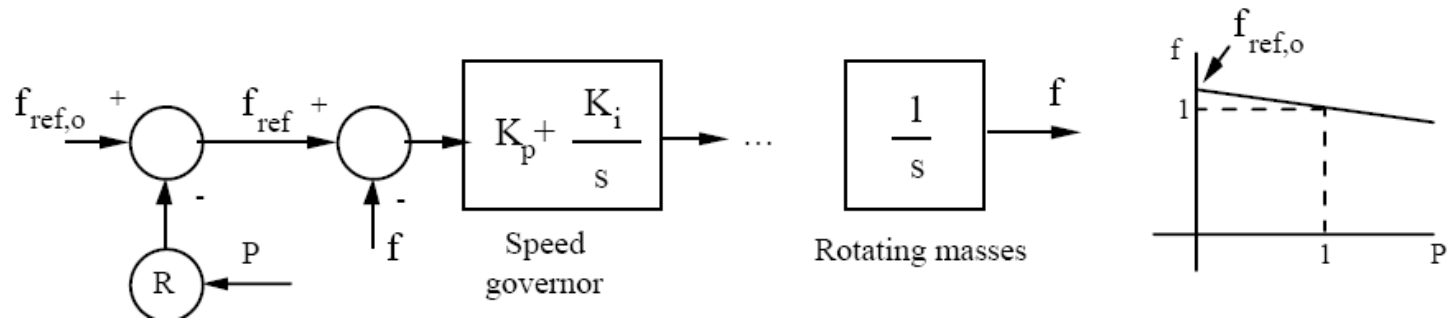
$$T_m \frac{S_n}{2\pi f_{ES}} \cdot \frac{d^2 \Delta \delta_e}{dt^2} = P_m - P_s \cdot \Delta \delta_e \quad (1.24)$$



Model turbogenerátoru připojeného do ES

Rovnice pro úhlovou rychlost má tvar

$$T_m \frac{S_n}{2\pi f_{ES}} \cdot \frac{d\Delta\omega_e}{dt} = P_m - P_s \cdot \int_0^t \Delta\omega_e(\tau) d\tau \quad (1.25)$$





Model turbogenerátoru připojeného do ES

$$T_m \frac{S_n}{2\pi f_{ES}} \cdot \frac{d\Delta\omega_e}{dt} + D \cdot \Delta\omega_e = P_m - P_s \cdot \int_0^t \Delta\omega_e(\tau) d\tau \quad (1.26)$$

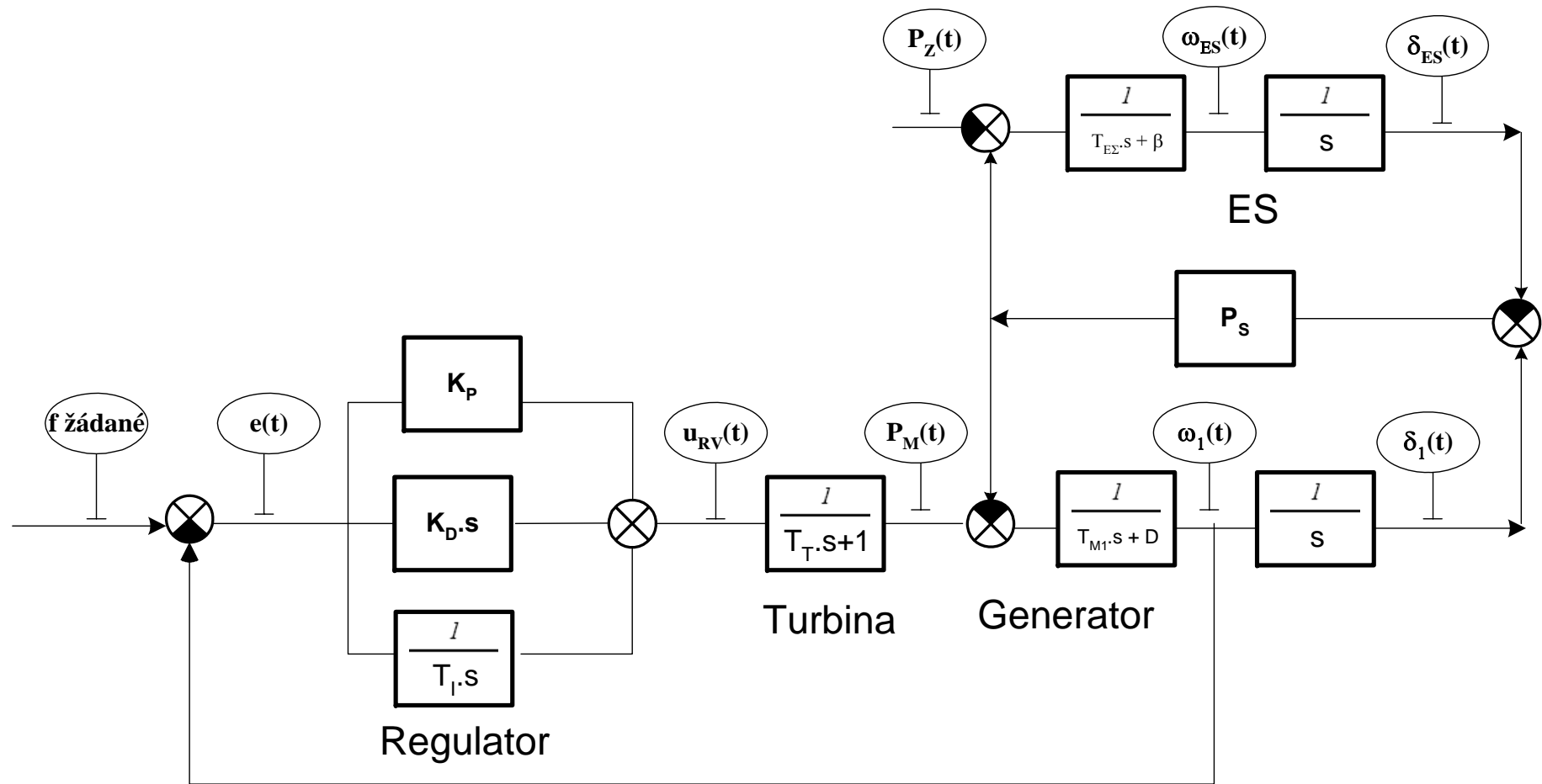
$$\Delta f_{ss} = \frac{-\Delta P_Z}{D} \quad (1.27)$$

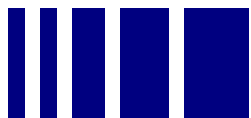
$$s[\%] = \frac{\Delta f \cdot P_{nom}}{\Delta P \cdot f_{nom}} \cdot 100 \quad (1.28)$$

$$\Delta f_{ss} = \frac{-\Delta P_Z}{\left(\frac{1}{s_1} + \dots + \frac{1}{s_n}\right) + D} = \frac{-\Delta P_Z}{\beta} \quad (1.29)$$

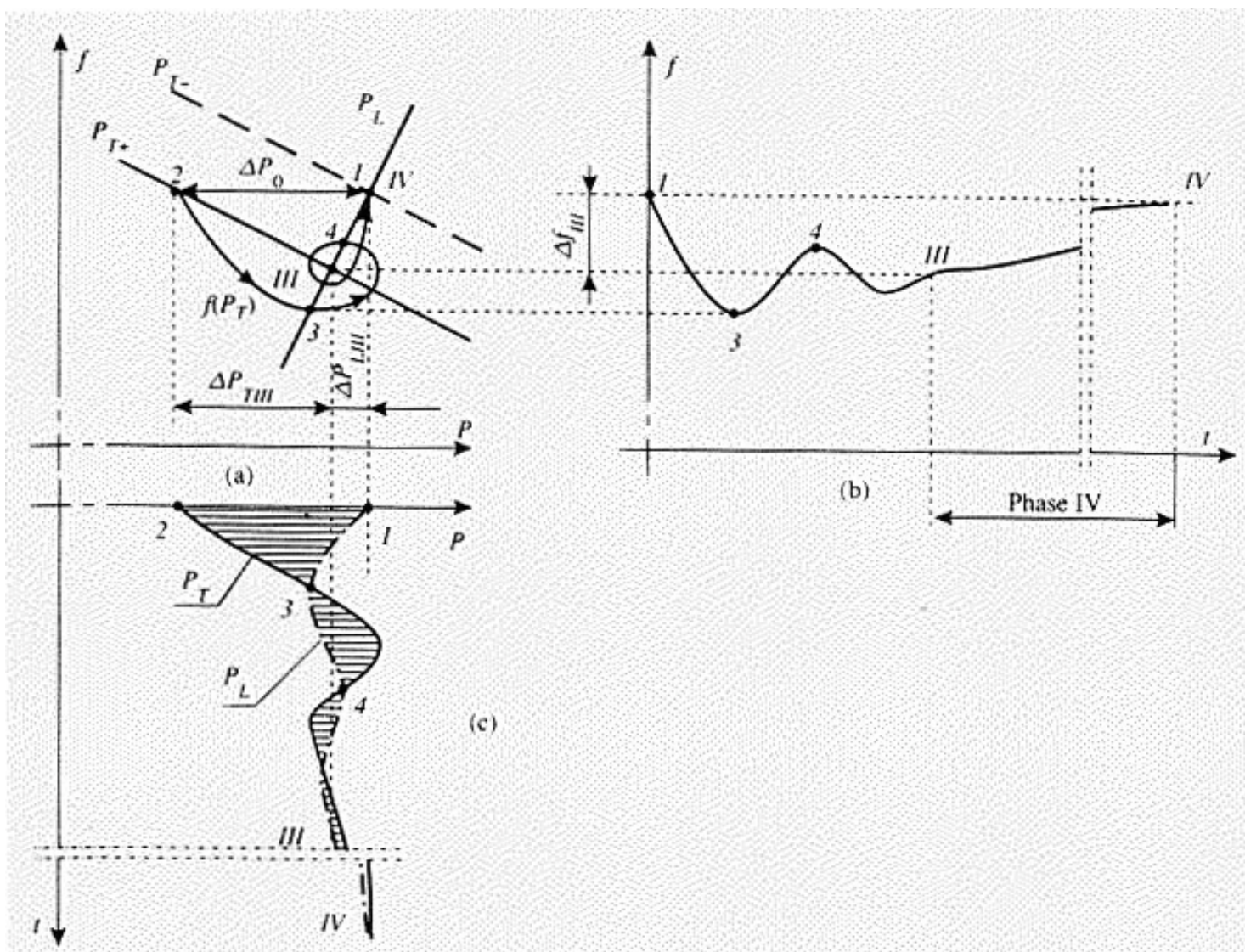


Model turbogenerátoru připojeného do ES





Sekundární regulace f a P





Sekundární regulace f a P

