

Calculul încălzirii mașinilor electrice

Probleme generale.

Transmiterea căldurii.

Legea cedării superficiale de căldura

$$W = \alpha \cdot \theta$$

Fluxul caloric specific, W in W/m^2

$$W = \frac{p}{S}$$

Coefficientul de transmisie al căldurii, in $W/m^2 \cdot ^\circ C$

$$\alpha = f(v, \theta)$$

între suprafața răcită și mediul de răcire are loc o cădere de temperatură numită “superficială”:

$$\theta = \frac{W}{\alpha} = \frac{p}{S \cdot \alpha}$$

Transmiterea căldurii.

cădere de temperatură "interioară"

$$W = -\lambda \cdot grad\theta$$

λ - coeficientul de conductibilitate termică a materialelor, în W/m°C.

Mașina electrică → un sistem de corpuri cu surse interioare de căldură, răspândite (stator, rotor, colector, lagăre).

- o parte dintre aceste corpuri, despărțite prin straturi de izolație, se influențează reciproc,

- o altă parte (partea frontală a bobinajelor, colectorul) sunt spălate direct de mediul de răcire.

Fiecare dintre aceste corpuri are un câmp interior de temperaturi și căderi interioare de temperatură.

Determinarea temperaturii maxime a unei părți din mașină constă în determinarea sumei căderilor de temperatură interioară și exterioară.

Transmiterea căldurii.

Ecuția conductibilității termice staționare:

$$\lambda_x \frac{\partial^2 \theta}{\partial x^2} + \lambda_y \frac{\partial^2 \theta}{\partial y^2} + \lambda_z \frac{\partial^2 \theta}{\partial z^2} + p_v = 0$$

p_v - cantitatea de căldură degajată în unitate de volum în W/m³.

Cazuri particulare:

- în corp nu există căldură degajată, de exemplu izolația din creștătură

$$\lambda_x \frac{\partial^2 \theta}{\partial x^2} = 0$$

Rezultă:

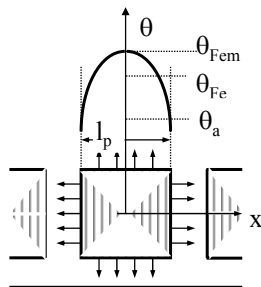
$$\theta = B \cdot x + A$$

Δ este grosimea (stratului izolației) corpului

$$\theta_2 = \theta_1 + B \cdot \Delta$$

Transmiterea căldurii.

- pachetul de tole, unde se degajă o cantitate de căldură pe unitate de volum p_v



.Variatia incalzirii pachetului de tole.

$$\lambda_x \frac{\partial^2 \theta}{\partial x^2} + p_v = 0$$

$$\theta = A + B \cdot x - \frac{p_v}{2 \cdot \lambda_x} x^2$$

considerăm ca cele două suprafețe laterale au aceeași temperatură θ_a

$$\theta = \theta_a + \frac{p_v}{2 \cdot \lambda_x} \left(\frac{l_p}{2} \right)^2 \left[1 - \left(\frac{2 \cdot x}{l_p} \right)^2 \right]$$

Valoarea medie pe lățimea pachetului este:

$$\theta_{Fe} = \frac{1}{l_p} \int_0^{l_p} \theta \cdot dx = \theta_a + \frac{p_v}{12 \cdot \lambda_x} l_p^2$$

Transmiterea căldurii.

In cazul regimurilor tranzitorii încălzirea variază în timp și ecuația conductivității termice se scrie

$$\lambda_x \frac{\partial^2 \theta}{\partial x^2} + \lambda_y \frac{\partial^2 \theta}{\partial y^2} + \lambda_z \frac{\partial^2 \theta}{\partial z^2} + p_v = c \cdot \gamma \cdot \frac{\partial \theta}{\partial t}$$

- c este căldura specifică, $c_{Cu} = 388 \text{ J/kg}^\circ\text{C}$, $c_{Fe} = 462 \text{ J/kg}^\circ\text{C}$,
- γ este densitatea materialului

Capacitatea calorică totală a corpului de greutate G

$$C = c \cdot G$$

Ecuatia de incalzire a unui corp omogen

$$C \frac{dT_a}{dt} + \Lambda(T_a - T_{ma}) = p$$

conductibilitatea termică de la corp spre mediul de răcire $\Lambda = \alpha \cdot S$

Notând: $\theta = T_a - T_{am}$

$$C \frac{d\theta}{dt} + \Lambda \cdot \theta = p$$

Căldura înmagazinată Căldura cedată Pierderi

Ecuatia de încălzire a unui corp omogen

Corpul atinge încălzirea staționară atunci când toată căldura produsă este cedată mediului, rezultă

$$\theta_{\max} = \frac{p}{\Lambda} = \frac{p}{\alpha \cdot S} = \frac{W}{\alpha}$$

Constanta termică de timp

$$T = \frac{C}{\Lambda} = \frac{c \cdot G}{\alpha \cdot S} = \frac{C \cdot \theta_{\max}}{p} = \frac{c \cdot \theta_{\max}}{p_s}$$

Pierderi specifice p_s depind de solicitările electrice și magnetice

Constanta termică de timp pentru un pachet de fier

$$\theta = \theta_{\max} \left(1 - e^{-\frac{t}{T}} \right)$$

Scheme termice echivalente

Legea echilibrului energiei calorice pentru 2 corpuri

$$C_1 \frac{d\theta_1}{dt} + \Lambda_{12} \cdot (\theta_1 - \theta_2) + \Lambda_1 \cdot \theta_1 = p_1$$

$$C_2 \frac{d\theta_2}{dt} + \Lambda_{21} \cdot (\theta_2 - \theta_1) + \Lambda_2 \cdot \theta_2 = p_2$$

Pierderi

Se înmagazinează în corp Se transmite la alt corp Se transmite mediului

In regim staționar termic $\theta = \text{ct.}$

$$\Lambda_{12} \cdot (\theta_1 - \theta_2) + \Lambda_1 \cdot \theta_1 = p_1$$

$$\Lambda_{21} \cdot (\theta_2 - \theta_1) + \Lambda_2 \cdot \theta_2 = p_2$$

Scheme termice echivalente

analogie cu un circuit electric care conține condensatoare

- pierderile $p \rightarrow q$ sarcina electrică,
- conductibilitatea termică $\Lambda \rightarrow c$ capacitate,
- încălzirea $\theta \rightarrow u$ tensiunea la borne

coeficienții de cuplaj termic

$$k_{12} = \frac{\Lambda_{12}}{\Lambda_2 + \Lambda_{21}} \quad \text{si} \quad k_{21} = \frac{\Lambda_{21}}{\Lambda_1 + \Lambda_{12}}$$

coeficientul rezultat de cuplaj termic

$$k_T^2 = k_{12} \cdot k_{21}$$

coeficientul termic de scăpări

$$\tau_T = 1 - k_T^2$$

Scheme termice echivalente

“rezistența termică” R_T $R_T = \frac{1}{\Lambda}$

conductivitățile termice echivalente de la corpurile 1 și 2 la mediul de răcire

$$\Lambda'_1 = \Lambda_1 + \frac{\Lambda_2 \cdot \Lambda_{21}}{\Lambda_2 + \Lambda_{21}} = \frac{1}{R'_1}$$

$$\Lambda'_2 = \Lambda_2 + \frac{\Lambda_1 \cdot \Lambda_{12}}{\Lambda_1 + \Lambda_{12}} = \frac{1}{R'_2}$$

încălzirile rezultă:

$$\theta_1 = \frac{p_1 + k_{12} \cdot p_2}{\Lambda'_1} = \frac{p_1}{\Lambda'_1} + k_{12} \frac{p_2}{\Lambda'_1} = \theta_{1k} + \theta_{120}$$

$$\theta_2 = \frac{p_1 + k_{21} \cdot p_2}{\Lambda'_2} = k_{21} \frac{p_2}{\Lambda'_2} + \frac{p_1}{\Lambda'_2} = \theta_{20} + \theta_{21k}$$

Scheme termice echivalente

încălzirile se pot găsi prin metoda suprapunerii efectelor

- determinarea experimentală a conductivităților echivalente măsurând încălzirile obținute pentru cele două corpuri la două încercări diferite

- La mers în gol, pierderile în înfășurări $p_1 = 0$,

- la mers în scurtcircuit, pierderile în miez $p_2 = 0$

-încălzirile bobinajului și miezului, respectiv:

$$\theta_{120} = \theta_1 \quad (p_1=0) \quad \text{si} \quad \theta_{20} = \theta_2 \quad (p_1=0)$$

$$\theta_{1k} = \theta_1 \quad (p_2=0) \quad \text{si} \quad \theta_{21k} = \theta_2 \quad (p_2=0)$$

rezultă conductibilitățile echivalente

Scheme termice echivalente

conductibilitățile echivalente

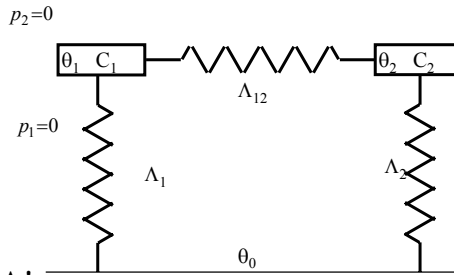
$$\Lambda'_1 = \left(\frac{p_1}{\theta_{1k}} \right) = \left(\frac{p_1}{\theta_1} \right)$$

$$\Lambda'_2 = \left(\frac{p_2}{\theta_{20}} \right) = \left(\frac{p_2}{\theta_2} \right)$$

coeficienții de cuplaj:

$$k_{12} = \left(\frac{\theta_{11}}{p_2} \right)_{p_1=0} \cdot \Lambda'_1$$

$$k_{21} = \left(\frac{\theta_2}{p_1} \right)_{p_2=0} \cdot \Lambda'_2$$

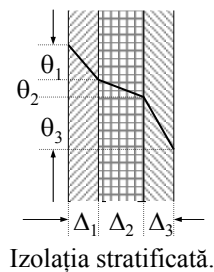


Calculul rezistențelor termice

- transmiterea căldurii prin corpuri omogene de grosime Δ_i

$$R_i = \frac{\Delta\theta}{p} = \frac{\Delta_i}{\lambda_i \cdot S_i}$$

- corpuri neomogene, de exemplu izolația stratificată



conductivitate echivalentă

$$\lambda_e = \frac{\sum \Delta_i}{\sum \frac{\Delta_i}{\lambda_i}}$$

rezistența termică echivalentă

$$R_e = \frac{\sum \Delta_i}{\lambda_e \cdot S}$$

Calculul rezistențelor termice

- rezistența termică a pachetului de tole față de mediul de răcire pe direcția radială

$$R_m = \frac{1}{\alpha_{mi} \cdot S_{mi} + \alpha_{me} \cdot S_{me}}$$

- rezistența termică a pachetului de tole față de mediul de răcire în direcția axială

Rezistența termică prin pachetul de tole axial

$$R_{me1} = \frac{\Delta\theta}{p} = \frac{\ell_p}{6 \cdot \lambda \cdot S_\ell}$$

rezistența termică de la suprafețele laterale la mediul de răcire

$$R_{me2} = \frac{1}{S_\ell \cdot \alpha_\ell}$$

Calculul rezistențelor termice

- Rezistența termică a cuprului înfășurării aflat în creștătură și pachetul de tole

$$R_c = \frac{\Delta_{i2}}{\lambda_{i2} \cdot S_{i2p}} \quad S_{i2p} = Z \cdot p_{cr} \cdot \ell_{i2p}$$

- p_{cr} este perimetrul creștăturii, Z numărul de creștături
- ℓ_{i2p} lungimea izolației în pachete de tole.

- Rezistența termică dintre izolația înfășurării și mediul de răcire din canale

- datorită căderii interne de temperatură
- datorită căderii superficiale de temperatură

$$R_{ev} = \frac{\Delta_{i2}}{\lambda_{i2} \cdot S_{i2R}} + \frac{1}{\alpha_b \cdot S_{i2c}}$$

Calculul rezistențelor termice

- Rezistența termică între partea de bobinaj din creștătură și partea frontală

$$R_{\ell} = \frac{\Delta\theta}{p} = \frac{\ell_p}{12 \cdot \lambda \cdot S_{cucr} \cdot Z}$$

- Rezistența termică a capetelor frontale

- datorită căderii interne de temperatură
- datorită căderii superficiale de temperatură

$$R_f = \frac{\Delta_{i2f}}{\lambda_{i2f} \cdot S_{i2f}} + \frac{1}{\alpha_f \cdot S_{i2f}}$$

Coeficientul de transmisie a căldurii

Forma generală a coeficientului de transmisie a căldurii α este

$$\alpha = \alpha_0 \cdot (1 + \gamma \cdot v^\beta) \quad w / m^2 C$$

α_0 este partea constantă a coeficientului de transmisie dependentă de:

- natura mediului,
- forma, dimensiunile suprafeței corpului,
- modul de răcire a suprafeței,

- la convecție naturală α_0 depinde de încălzire.

$$\alpha_0 = (16 \div 18) \cdot \theta^{0.25}$$

- canalele radiale ale statorului și partea frontală a bobinelor

$$\alpha_0 = 16.7$$

- suprafața jugului statoric și bobinaje polare cu conductoare neizolate, bobinaje stratificate în transformator

$$\alpha_0 = 27 \div 28$$

Coeficientul de transmisie a căldurii

- bobinaje polare în mai multe straturi și suprafața din întrefier, sau canale axiale ale miezului magnetic

$$\alpha_0 = 12$$

- colectoare, inele de contact

$$\alpha_0 = 52$$

γ – este o constanta dependentă de forma suprafeței

$\gamma = 1$ pentru majoritatea suprafețelor

$\gamma = 1/2$ pentru colectoare și conductoare neizolate

β - este un coeficient dependent de viteza mediului de răcire și forma canalelor prin care circulă mediul de răcire.

$$\beta \cong 1 - \frac{v_a}{100}$$

Coeficientul de transmisie a căldurii

viteza periferică v_p a rotorului

$$v_p = \frac{\pi \cdot D \cdot n}{60} \quad m/s$$

– viteza mediului de răcire :

- la periferia rotorului

$$v = \frac{1}{2} v_p$$

- la bobinele de excitație

$$v = 0.45 \cdot v_p$$

-în canalele de ventilație pentru fier

$$v = \sqrt{v_p}$$

- la jug

$$v = \frac{S_c}{\pi \cdot D \cdot L} \sqrt{v_p}$$

- în canale de ventilație în apropiere de bobinaj

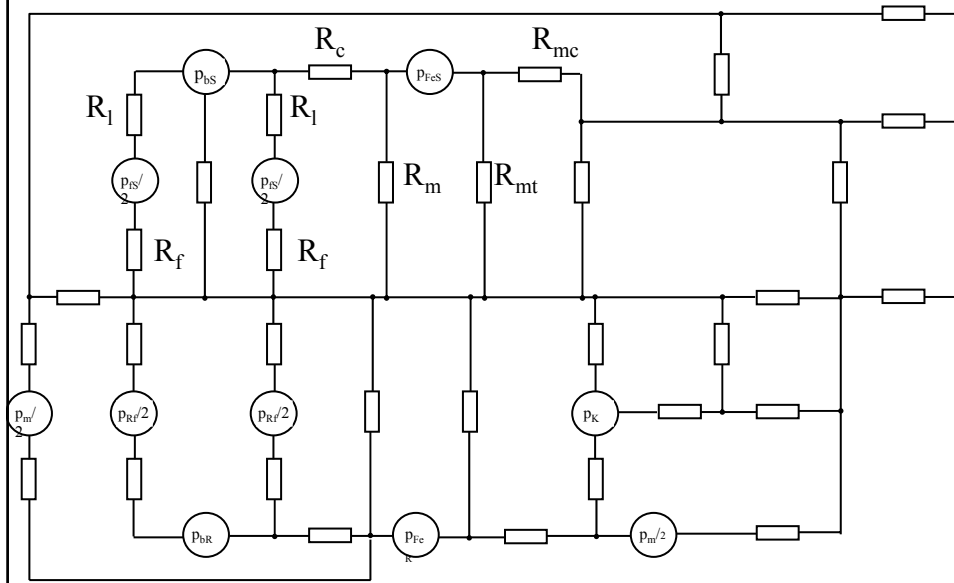
$$v = 2 \cdot \sqrt{v_p}$$

Intocmirea schemelor termice echivalente

Se consideră un stator de mașină sincronă cu întrefier relativ mare pentru a nu ține seama de influența rotorului asupra încălzirii statorului.

1. Se calculează în diverse părți ale mașinii:
 p_{Fe} pierderi în fier,
 p_c pierderi în bobinaj din creștătura,
 p_f pierderi în capete de bobină.
2. Se stabilește schema căilor de scurgere a fluxurilor calorice.
3. Se calculează coeficienții de conductivitate și coeficienții de transmisie a căldurii.
4. Se calculează rezistențele termice.
5. Se calculează supratemperaturile medii pentru bobinaj și fier

Scheme termice echivalente



Calculul supratemperaturilor medii pentru bobinaj și fier

Rezistențele termice vor fi :

$$R_{Fe} = \frac{R_m \cdot R_{me}}{R_m + R_{me}}$$

$$R_b = \frac{R_t \cdot R_v}{R_t + R_v}$$

Dacă se consideră ca $p_f = p_c$ atunci:

$$R_b = \frac{R_t \cdot R_v + \frac{R_\ell}{4} (R_f + R_v)}{R_f + R_r + R_\ell}$$

Se scriu ecuațiile pentru două corpuri

$$Q_b = \frac{\theta_b - \theta_a}{R_b}$$

$$Q_b = p_b - Q_c$$

$$Q_{cc} = \frac{\theta_b - \theta_{Fe}}{R_c}$$

$$Q_{Fe} = p_{Fe} + Q_c$$

$$Q_{Fe} = \frac{\theta_{Fe} - \theta_a}{R_{Fe}}$$

Calculul supratemperaturilor medii pentru bobinaj și fier

Rezolvând sistemul de ecuații, prin eliminarea fluxurilor termice Q rezultă:

$$\theta_b = \frac{\left[p_{Fe} + p_b \left(1 + \frac{R_c}{R_f} \right) \right] R_c}{\left(1 + \frac{R_c}{R_b} \right) \left(1 + \frac{R_c}{R_t} \right) - 1}$$

$$\theta_{Fe} = \frac{p_{Fe} R_c + \theta_b}{1 + \frac{R_c}{R_v}}$$