

TFRT-5055

**MATEMATISK MODELL  
AV ETT ÅNGKRAFTVERK**

**U. CHRISTER LARSSON  
CHRISTER ÖHBOM**

**Examensarbete vid  
institutionen för Regleringsteknik vid LTH**

**Ansvarig handledare:  
Karl Eklund**

**Rapport RE-55, juli 1969**

**TILLHÖR REFERENSBIBLIOTEKET  
UTLÄNAS EJ**

Matematisk modell av ett ångkraftverk.

Examensarbete utfört under vt 69 av  
U.Christer Larsson och Christer Önbom  
vid Institutionen för reglerteknik vid  
Tekniska Högskolan i Lund.

Ansvarig handledare: Karl Eklund

## Innehåll.

Beteckningar

- I. Inledning
  - II. Processbeskrivning
  - III. Dom
  - IV. Överhettare
  - V. Ångkylare
  - VI. Ventil
  - VII. Turbin
  - VIII. Ställmotorer och pumpar
  - IX. Reduktion till standardform
  - X. Huvudprogram, 15:e ordningens modell
  - XI. Huvudprogram, 9:e ordningens modell
  - XII. Egenvärden och systemmatriser
  - XIII. Simulering
- Referenser

## Appendix

Data till numeriskt exempel  
Listade program  
Kurvor från simuleringen

## Beteckningar.

Listan ger förklaringar till de använda beteckningarna. Symboler med stora bokstäver är de beteckningar, som användes i programmen.

$m_s$	ångflöde	(kg/s)
$m_c$ , AMS	kylvatteflöde	(kg/s)
$m_B$	bränsleflöde	(kg/s)
$Q_{gm}$	värmefflöde från rökgas till metall	(kJ/s)
$Q_{ms}$ , QMS	värmefflöde från metall till ånga	(kJ/s)
$q$	värmefflöde/längdenhet	(kJ/s,m)
$T_m$ , TM	metalltemperatur	(°C)
$T_s$ , TS	ångtemperatur	(°C)
$c_{ps}$ , CPS	specifikt värme hos ångan vid konst. temp.	(kJ/kg,grd.)
$c_{Ts}$ , CTS	specifikt värme hos ångan vid konst. tryck	(kJ/kg,bar)
$c_{pm}$ , CPM	spec. värme hos metall	(kJ/kg,grd)
$G_m$ , GM	metallmassor	(kg)
$G_s$	ångmassa	(kg)
$P_s$ , PS	ångtryck	(bar)
$i$ , AI	entalpi	(kJ/kg)
$N_T$	turbineffekt	(kW)
$A_r$ , AR	ventilarea	(m <sup>2</sup> )
$v$	specifik volym	(m <sup>3</sup> /kg)
$\rho$	densitet	(kg/m <sup>3</sup> )
$\eta$	verkningsgrad	

## Inledning.

Föreliggande examensarbete är ett försök att få fram en enkel matematisk modell för ett ångkraftverk. Vi har försökt att göra en modell av så låg ordning som möjligt, men som trots sin enkelhet ger det karakteristiska dynamiska förloppet hos enheten vid belastningsändringar.

Följande komponenter har behandlats:

domen och förångningssystemet, helt enligt K.Eklunds rapport, ref.5.

överhettare

ångkylare

ventil

HT-turbin

mellanöverhettare

LT-turbin

För var och en av dessa delar bildas utifrån grundekvationerna de differential- eller linjära ekvationer, som beskriver förloppet. Denna samling ekvationssystem kopplas så ihop, och det erhållna ekvationssystemet reduceras till standardform  $S(A,B,C,D)$ .

För var och en av komponenterna finns en subrutin, skriven i FORTRAN, som ger respektive dels ekvationssystem.

Erforderliga indata till dessa subrutiner finns i kommentarerna i början på vart program. Då dynamiken till största delen beror på den ångvolym, som ligger i överhettarna, har denna subrutin gjorts så att överhettaren kan delas in i ett godtyckligt antal sektioner. På så sätt kan man få en systemordning som passar till överhettarens storlek.

Data till det testexempel som körts är relaterade till panna P16 vid Öresundsverket i Malmö. Dessa data och beräkningsunderlaget för pannan har välvilligt ställts till vårt förfogande av Sydkraft.

### Processbeskrivning.

Pannan är en dompanna av Steilmüllers konstruktion. Från domen leder 22 st. falltuber längs pannans baksida till samlingslådor vid pannbotten. Från samlingslådorna strömmar vattnet genom de 788 koktuberna i eldstadens väggar tillbaka till domen. Förutom de fyra väggarna utgöres även "näsan" av koktuber. För att få ett lämpligt förhållande mellan kok- och överhettarytor är en del av frontväggen belagd med eldfast stampmassa.

Den i pannans koktuber genererade mättade ångan strömmar från domen till såväl ekonomiserens och mellanöverhettarens bärtuber som till de ångförande skilljeväggarna mellan dessa stråk till fördelningslådan för överhettarens bakvägg. Denna vägg tjänstgör som skilljevägg mellan eldstaden och bakre rökgasstråket.

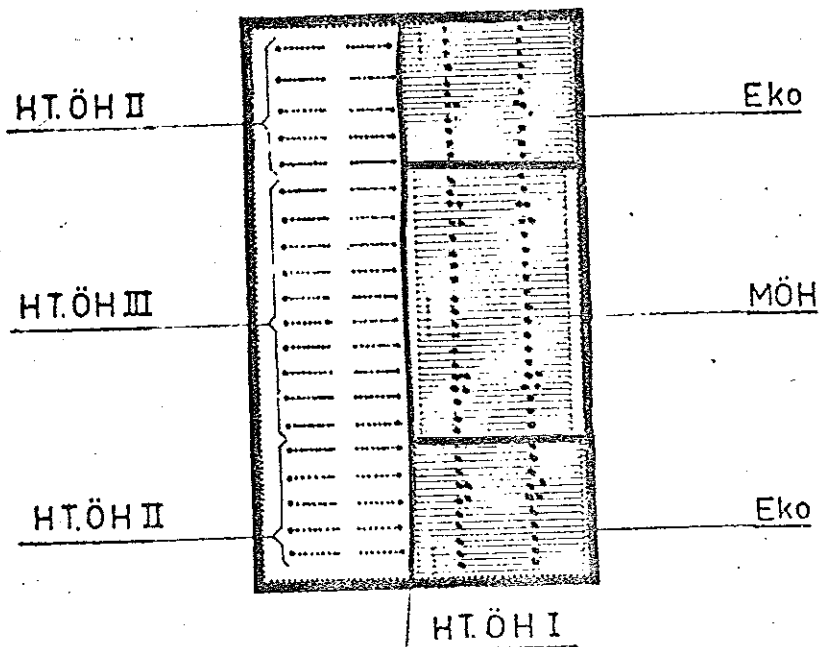
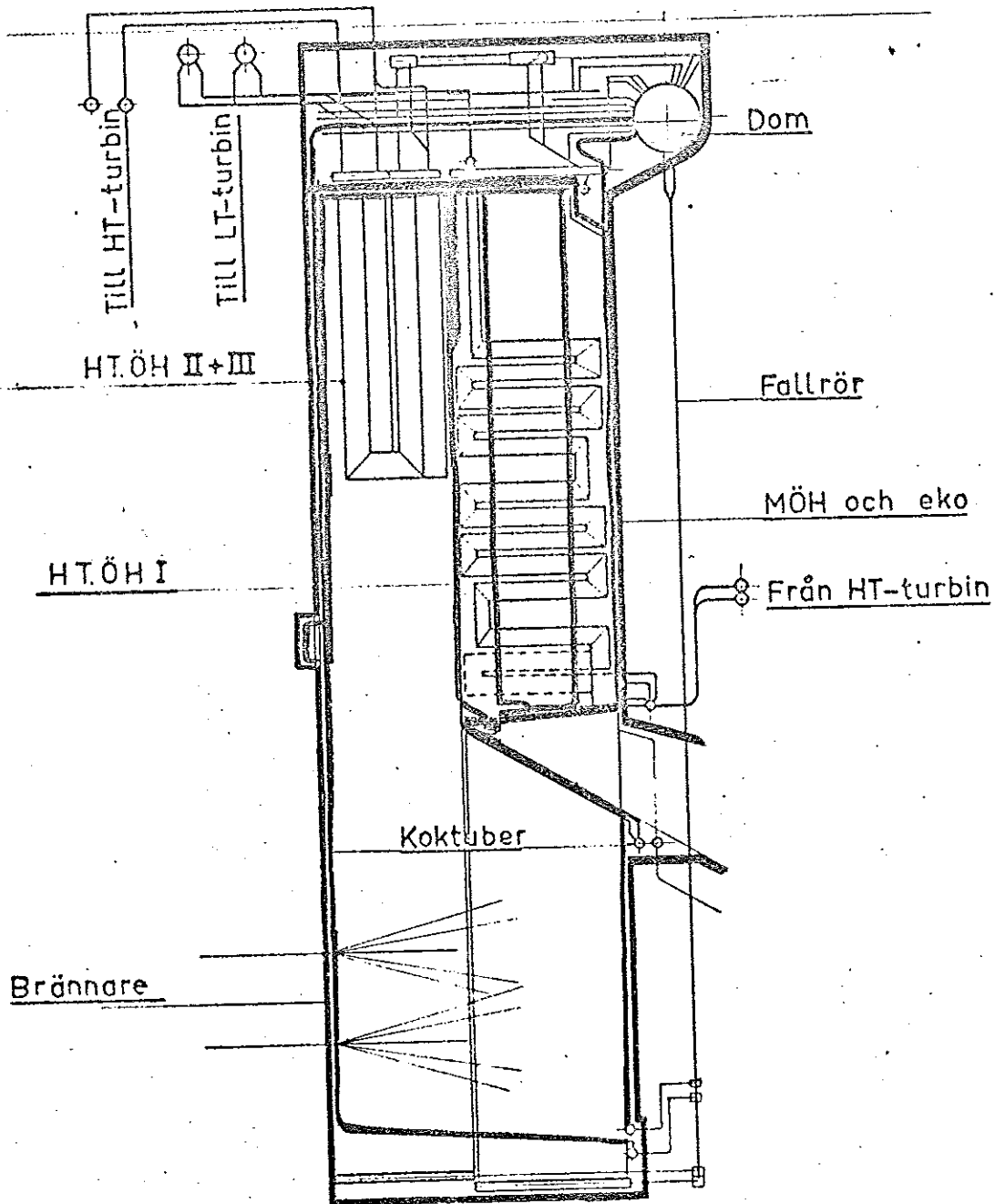
Ångan strömmar sedan genom bakväggens strålningsöverhettare, som vid rökgaspassagen från eldstaden till bakre draget utformats som en konvektionsöverhettare. Sedan fortsätter överhettaren över eldstadstaket och går ned över eldstadens frontvägg till 15 st. fördelningslådor. Från dessa lådor går sedan överhettaren uppåt igen över frontväggen och bildar därefter taket i pannan och går till den första ångkylaren.

Från kylare I går ångan genom 10 st. hängande gardiner, s.k. schotten, till kylare II. Från kylare II går ångan genom 10 st. skärmar placerade i mitten av pannan till högtrycksöverhettarens utloppslådor. Från vardera utloppslådan går ångan till högtrycksturbinen.

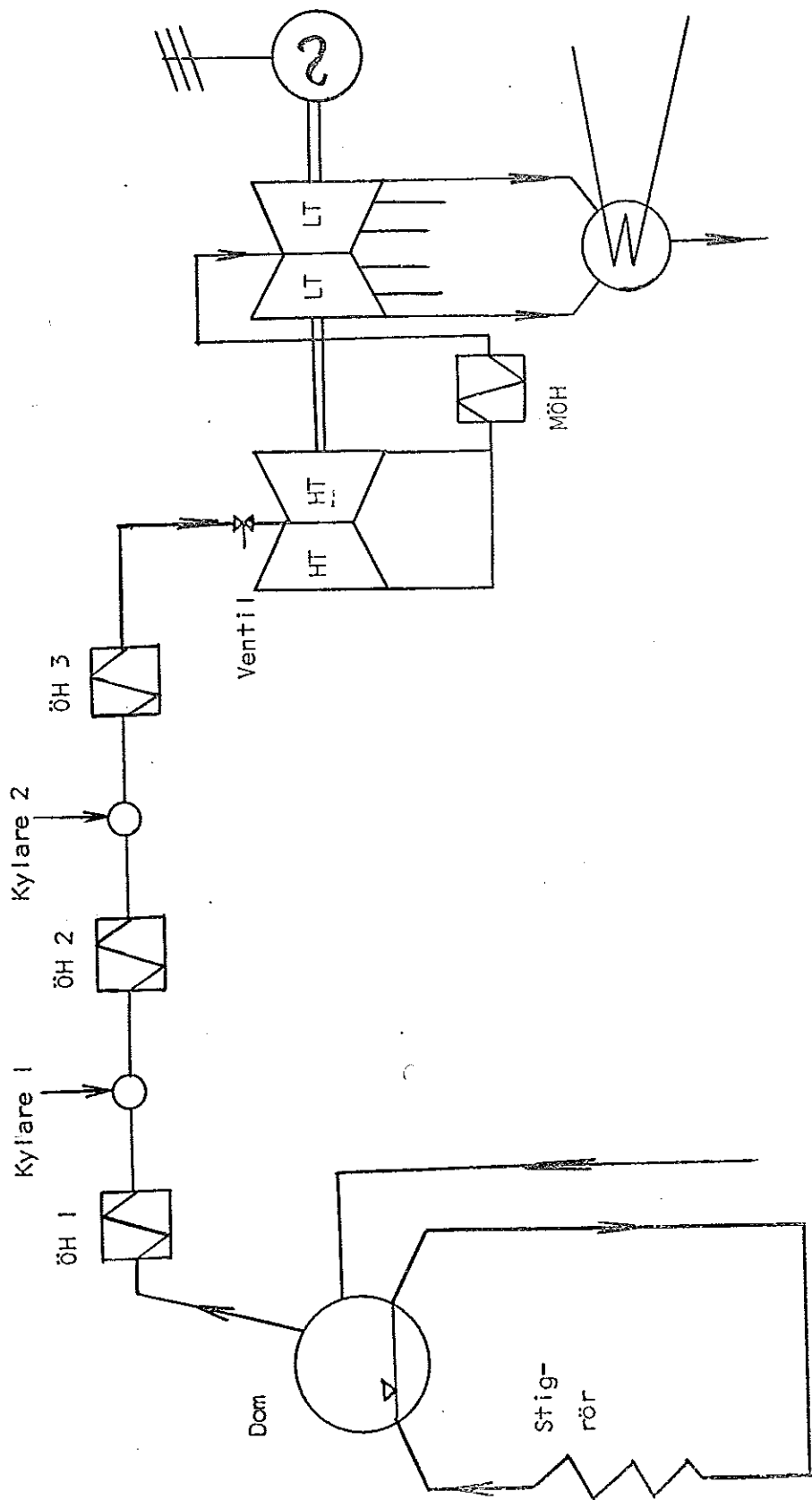
Ångan som expanderat genom högtrycksturbinen leds tillbaka till pannan för mellanöverhettning. Mellanöverhettaren utgöres av liggande överhettarslingor och är placerad i den mellersta delen av bakre draget. Ångtemperaturregleringen sker genom spjäll i MÖH-stråket. (Vid normal fullast rörs inte detta spjäll). Från mellanöverhettaren går ångan slutligen till lågtrycksturbinen, och efter denna till kondensorn.

Turbinerna är av Stal-Lavals konstruktion. HT-turbinen är en motrotationsturbin medan LT-turbinen är en vanlig axialturbin.

De två följande bilderna visar schematiskt pannkonfigurationen och ångkraftprocessen.



Öresundsverket Plc



Ångkraftprocessen.



Dom.

Dom- och förågningsdel är helt i överensstämmelse med K.Eklunds rapport, Linear Mathematical Models of the Drum-Downcomer-Riser Loop of a Drum Boiler, ref. 5. ✓

Domdelen utgör ett femte ordningens system.

Det program som finns i rapporten har av Eklund gjorts om till en subrutin.

Angående de indata som behövs, så finns dessa listade i programhuvudet.

### Överhettare.

Ett antal olika dynamiska överhettarmodeller har föreslagits i litteraturen, ref. 1,7,12. En jämförelse mellan stegsvar från olika modeller, visar att man får helt olika utseenden beroende på vilken modell man valt. Ett problem är därför att välja den bästa matematiska modellen. Ett annat val är frågan om huruvida ångan skall anses kompressibel eller ej, dvs. om tryckfallet i överhettaren skall medtagas eller ignoreras.

De dynamiska modellerna baseras på de partiella differentialekvationer, som erhålles från värme- och massbalanser. Därefter är det normala tillvägagångssättet att indela överhettaren i ett antal sektioner, och ersätta de med avseende på längden deriverade storheterna med differensapproximerade sådana. De så erhållna ordinära differentialekvationerna linjäriseras kring de stationära värdena, t.ex. de som gäller för normal fullastpunkt. Vi kommer att göra differensapproximationerna ett steg bakåt för att undvika icke-minimum faskaraktären hos stegsvaren.

Vårt mål har varit att få fram en flexibel dynamisk modell där antalet steg kan väljas fritt. Vidare att få en modell med viss komplexitet, för att försöka få någorlunda riktiga stegsvar. Vi önskar sedan med hjälp av en subrutin, skriven i FORTRAN, räkna ut de i differentialekvationerna ingående koefficienterna, för en given uppsättning indata, och slutligen få ett uttryck av typ  $AAz = 0$ .  $AA$  är här en matris med de uträknade koefficientvärdena, och  $z$  är en vektor innehållande tillståndsvariabler, insignaler och interna variabler. Det är därför nödvändigt att de i differentialekvationerna ingående variablerna kan uttryckas allmänt, och så att de kommer på rätt plats i matrisen, oberoende av det valda antalet steg. Det är också önskvärt att de indata som behövs är sådana som är lätta att erhålla i normala överhettarberäkningar.

Matematisk modell.

Följande partiella differentialekvationer kan uppställas för överhettaren, ref. II.

Värmebalans över tubväggen

$$Q_{gm} = Q_{ms} + G_m c_{pm} \frac{\partial T_m}{\partial t}$$

Värmebalans för ångan

$$q_{ms} = m_s c_{ps} \frac{\partial T_s}{\partial x} + g_s c_{ps} \frac{\partial T_s}{\partial t}$$

Tidsderivatan hos ångtemperaturen sättes här lika med noll, emedan vi bortser från värmeackumuleringen hos ångan. Vi skall dock i stegsvaren se vilken inverkan denna term har.

Vidare gäller följande samband

$$m_s \dot{m}_s = m_s \dot{m}_s + \frac{d}{dt} G_s$$

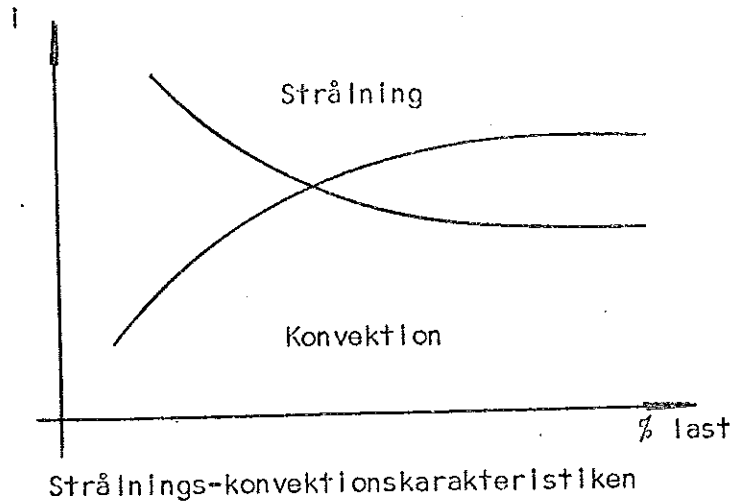
Ändringen i massinnehåll sättes lika med noll, och vi anser alltså att

$$m_s \dot{m}_s = m_s \dot{m}_s = m_s$$

Om vi låter värmeövergångstalet från vägg till ånga lyda Nussels potensansats gäller

$$Q_{ms} = K_b m_s^{0.8} (T_m - T_s)$$

Vi betraktar sambandet mellan värmeflöde och oljeflöde som statiskt. Detta förutsätter att variationerna mellan aktuella och stationära värden inte är alltför stora. Ty vid större variationer sker en omfördelning av värmeflödet till olika delar av pannan beroende på den olinjära strålnings-konvektionskaraktistiken.



Om vi betraktar sambandet som statistiskt så gäller

$$Q_{gm} = F m_B$$

För tryckfallet genom överhettaren har vi sambandet

$$\Delta p = K_a m_s^2$$

Vi har alltså fått fram följande matematiska samband för överhettaren

$$Q_{gm} = Q_{ms} + G_m c_{pm} \frac{T_m}{T}$$

$$Q_{ms} = m_s \bar{c}_{ps} \frac{s}{x}$$

$$\Delta p = K_a m_s^2$$

$$Q_{ms} = K_b m_s^{0.8} (T_m - T_s)$$

$$Q_{gm} = F m_B$$

Överhettaren delas nu upp i N sektioner med längden  $x$ , och differensapproximationerna utföres ett steg bakåt.  $T_{sn}$  anger temperaturen hos ångan efter den n:te sektionen.

För sektion n gäller

$$Q_{gmn} - Q_{msn} = G_{mn} c_{pm} \frac{dT_{mn}}{dt}$$

$$Q_{msn} = m_s \bar{c}_{psn} (T_{sn} - T_{sn-1})$$

$$p_{sn-1} - p_{sn} = K_{an} m_s$$

$$Q_{msn} = K_{bn} m_s^{0.8} (T_{mn} - T_{sn})$$

$$Q_{gmn} = F_n m_B$$

$\bar{c}_{psn}$  betecknar medelvärdet för specifika värmets hos ångan över sektion n.

Vi linjäriserar nu våra ekvationer och erhåller då

$$\Delta Q_{gmn} - \Delta Q_{msn} = G_{mn} c_{pm} \Delta \frac{dT_{mn}}{dt}$$

$$\Delta Q_{msn} = c_{psn} (T_{sn} - T_{sn-1}) \Delta m_s + m_s (c_{psn} \Delta T_{sn} - c_{psn-1} \Delta T_{sn-1}) + m_s (c_{Tsn} \Delta p_{sn} - c_{Tsn-1} \Delta p_{sn-1})$$

$$\Delta p_{sn-1} - \Delta p_{sn} = 2 K_{an} m_s \Delta m_s$$

$$\Delta Q_{msn} = 0.8 K_{bn} / m_s^{0.2} (T_{mn} - T_{sn}) \Delta m_s + K_{bn} m_s^{0.8} (\Delta T_{mn} - \Delta T_{sn})$$

$$\Delta Q_{gmn} = F_n \Delta m_B$$

Då tryckfallet i stora överhettare kan uppgå till tio bar och mera, bör man inte försumma detta. Men specifika värmets för ångan beror på trycket och temperaturen, och därför kommer både tryck- och temperaturdifferenser med vid linjäriseringen. Konstanterna  $c_{ps}$  och  $c_{Ts}$  kan räknas ut med hjälp av ångtabell, ty vi definierar dem på följande sätt

$$c_{ps} = (\Delta i / \Delta T)_p = \text{konst.}$$

$$c_{Ts} = (\Delta i / \Delta p)_T = \text{konst.}$$

Vi eliminerar nu  $\Delta Q_{gmn}$ ,  $\Delta Q_{msn}$  och  $\Delta p_{sn}$  och får då

$$a_1 \Delta \frac{dT_{mn}}{dt} - a_2 \Delta m_B + a_3 \Delta m_s + a_4 \Delta T_{mn} + a_5 \Delta T_{sn} = 0$$

$$a_6 \Delta m_s + a_7 \Delta T_{mn} + a_8 \Delta T_{sn} + a_9 \Delta T_{sn-1} + a_{10} \Delta p_{sn-1} = 0$$

Där

$$a_1 = G_{mn} c_{pm}$$

$$a_2 = -F_n$$

$$a_3 = 0.8 K_{bn} / m_s^{0.2} (T_{mn} - T_{sn})$$

$$a_4 = K_{bn} m_s^{0.8}$$

$$a_5 = -a_4$$

$$a_6 = 0.8 K_{bn} / m_s^{0.2} (T_{mn} - T_{sn}) - c_{psn} (T_{sn} - T_{sn-1}) + m_s^2 c_{Tsn}^2 K_{an}$$

$$a_7 = K_{bn} m_s^{0.8}$$

$$a_8 = -K_{bn} m_s^{0.8} - m_s c_{psn}$$

$$a_9 = m_s c_{psn-1}$$

$$a_{10} = m_s (c_{Tsn-1} - c_{Tsn})$$

Vi vill nu teckna dessa element på ett sådant sätt, att de kommer på rätt plats i vår AA-matris oavsett antalet sektioner. Det skall gälla att  $AA z = 0$ , där

$$z^T = \left( \Delta \frac{dT_{ml}}{dt} \dots \Delta \frac{dT_{mn}}{dt}, \Delta T_{ml} \dots \Delta T_{mn}, \Delta m_B, \Delta m_s, \right. \\ \left. \Delta T_{s0}, \Delta p_0, \Delta T_{s1} \dots \Delta T_{sn}, \Delta p_1 \dots \Delta p_n \right)$$

Denna ordning på vektorn  $z$  har valts därför att den lämpar sig väl för reduktion till standardform.

För att kunna teckna elementen allmänt, tecknas dessa så att de motsvarar följande  $z$ -vektor

$$z^T = \left( \dots, \Delta T_{s0} \dots \Delta T_{sn}, \Delta p_0 \dots \Delta p_n \right)$$

därefter flyttas  $p_0$ -kolonnen till rätt plats.

Elementen i matris AA betecknas  $a_{ij}$  och uttryckes i variabeln  $n$ , som antar värden mellan 1 och  $N$ , vilket är antalet sektioner. Elementen blir då

$$a_{n,n} = G_{mn} c_{pm}$$

$$a_{n,n+N} = K_{bn} m_s^{0.8}$$

$$a_{n,2N+1} = -F_n$$

$$a_{n,2N+2} = 0.8 K_{bn} / m_s^{0.2} (T_{mn} - T_{sn})$$

$$a_{n,2N+3+n} = -K_{bn} m_s^{0.8}$$

$$a_{n+N,n+N} = K_{bn} m_s^{0.8}$$

$$a_{n+N,2N+2} = 0.8 K_{bn} / m_s^{0.2} (T_{mn} - T_{sn}) - \bar{c}_{psn} (T_{sn} - T_{sn-1}) + m_s^2 c_{Tsn} 2 K_{an}$$

$$a_{n+N,2N+2+n} = m_s c_{psn-1}$$

$$a_{n+N,2N+3+n} = -K_{bn} m_s^{0.8} - m_s c_{psn}$$

$$a_{n+N,3N+3+n} = m_s (c_{Tsn-1} - c_{Tsn})$$

$$a_{n+2N,2N+2} = -2 K_{an} m_s$$

$$a_{n+2N,3N+3+n} = 1.$$

$$a_{n+2N,3N+4+n} = -1.$$

Stegsvarsanalys.

Vi är intresserade av att undersöka överföringsfunktionerna  $\Delta T_{s1}/\Delta T_{s0}$  och  $\Delta T_{s1}/\Delta Q_{gm}$  då dels  $c_{ps}$  anses vara konstant över steget, denna modell användes hos Anderson och Enns (ref. 2 och 7), dels då  $c_{ps} = f(p, T)$ .

Vidare vill vi se vilken inverkan gasdynamiken, termen  $g_s c_{ps} \frac{\delta T_s}{\delta t}$ , har på stegsvaren. Slutligen vill vi antyda hur indelning i flera steg kommer att påverka dem.

Utgångsekvationer är

$$Q_{gm} = Q_{ms} + G_m c_{pm} \frac{dT_m}{dt}$$

$$Q_{ms} = m_s c_{ps} \frac{T_s}{x} + g_s c_{ps} \frac{T_s}{t}$$

$$m_s \text{ in} = m_s \text{ ut} = m_s$$

$$p_0 - p_1 = K_a m_s^2$$

$$Q_{ms} = K_b m_s^{0.8} (T_{m1} - T_{s1})$$

där index 0 betecknar inlopp och index 1 utlopp.

Efter linjärisering och Laplace-transformering erhålles

$$\Delta Q_{gm} = \Delta Q_{ms} + G_m c_{pm} s \Delta T_{m1}$$

$$\Delta Q_{ms} = m_s (c_{ps1} \Delta T_{s1} - c_{ps0} \Delta T_{s0}) + G_s c_{ps1} s \Delta T_{s1} + \bar{c}_{ps1} (T_{s1} - T_{s0}) \Delta m_s + m_s (c_{T_{s1}} \Delta p_{s1} - c_{T_{s0}} \Delta p_{s0})$$

$$\Delta p_{s0} - \Delta p_{s1} = 2 K_a m_s \Delta m_s$$

$$\Delta Q_{ms} = 0.8 K_b / m_s^{0.2} (T_{m1} - T_{s1}) \Delta m_s + K_b m_s^{0.8} (\Delta T_{m1} - \Delta T_{s1})$$



Sätt nu  $\Delta m_s = \Delta p_{s0} = \Delta p_{s1} = 0$ . Vi får då

$$\Delta Q_{gm} = \Delta Q_{ms} + G_m c_{pm} s \Delta T_{ml}$$

$$\Delta Q_{ms} = m_s c_{ps1} \Delta T_{s1} - m_s c_{ps0} \Delta T_{s0} + G_s c_{ps1} s \Delta T_{s1}$$

$$\Delta Q_{ms} = K_b m_s^{0.8} \Delta T_{ml} - K_b m_s^{0.8} \Delta T_{s1}$$

Eliminera nu  $\Delta Q_{ms}$  och  $\Delta T_{ml}$ .

$$\Delta T_{s1} = \frac{b_1 \Delta Q_{gm}}{b_2 s^2 + b_3 s + b_4} + \frac{(b_5 s + b_9) \Delta T_{s0}}{b_6 s^2 + b_7 s + b_8}$$

där

$$b_1 = K_b m_s^{0.8}$$

$$b_2 = G_m G_s c_{pm} c_{ps1}$$

$$b_3 = G_m c_{pm} m_s c_{ps1} + G_m c_{pm} K_b m_s^{0.8} + G_s c_{ps1} K_b m_s^{0.8}$$

$$b_4 = K_b c_{ps1} m_s^{1.8}$$

$$b_5 = m_s c_{ps0} G_m c_{pm}$$

$$b_6 = G_m G_s c_{pm} c_{ps1}$$

$$b_7 = G_m c_{pm} m_s c_{ps1} + G_m c_{pm} K_b m_s^{0.8} + G_s c_{ps1} K_b m_s^{0.8}$$

$$b_8 = K_b c_{ps1} m_s^{1.8}$$

$$b_9 = K_b c_{ps0} m_s^{1.8}$$

För att få verkliga sifferuttryck på överföringsfunktionerna, sätter vi in de data som gäller vid normal fullast, 160 MW.

Vid fullastpunkten, gäller

$$K_b = 39.97$$

$$m_s = 130.56 \text{ kg/s}$$

$$G_m = 71200 \text{ kg}$$

$$G_s = 604 \text{ kg}$$

$$c_{pm} = 0.544 \text{ kJ/kg}^\circ\text{C}$$

$$c_{ps0} = 9.36 \text{ kJ/kg}^\circ\text{C}$$

$$c_{ps1} = 3.34 \text{ kJ/kg}^\circ\text{C}$$

$$\bar{c}_{ps} = 6.35 \text{ kJ/kg}^\circ\text{C}$$

Hur metall- och ångmassa erhållits redovisas i appendix.

### Fall 1.

Här försummas värmeackumuleringen hos ångan och vi sätter

$c_{ps0} = c_{ps1} = c_{ps}$ : Vi får då överföringsfunktionen

$$\frac{\Delta T_{s1}}{\Delta Q_{gm}} = \frac{K}{1 + T s}$$

där

$$K = 1 / (c_{ps} m_s)$$

$$T = (G_m c_{pm} m_s \bar{c}_{ps} + G_m c_{pm} K_b m_s^{0.8}) / (K_b \bar{c}_{ps} m_s^{1.8})$$

Och med insatta värden får vi

$$K = 1.21 \cdot 10^{-3}$$

$$T = 66$$

För ut- och inloppstemperaturerna blir överföringsfunktionen

$$\frac{\Delta T_{s1}}{\Delta T_{s0}} = \frac{1 + K s}{1 + T s}$$

där

$$K = ( G_m c_{pm} m_s c_{ps} ) / ( K_b c_{ps} m_s^{1.8} )$$

$$T = ( G_m c_{pm} m_s c_{ps} + G_m c_{pm} K_b m_s^{0.8} ) / ( K_b c_{ps} m_s^{1.8} )$$

Och med insatta värden erhålles

$$K = 20$$

$$T = 66$$

### Fall 2.

Även nu försummas värmeackumuleringen hos ångan, men vi använder olika värden på ångans specifika värme och låter alltså  $c_{ps0} \neq c_{ps1}$  Överföringsfunktionen mellan utloppstemperatur och värmeflöde blir då

$$\frac{\Delta T_{s1}}{\Delta Q_{gm}} = \frac{K}{1 + T_s}$$

där

$$K = 1 / ( c_{ps1} m_s )$$

$$T = ( G_m c_{pm} m_s c_{ps1} + G_m c_{pm} K_b m_s^{0.8} ) / ( K_b c_{ps1} m_s^{1.8} )$$

Och med insatta värden blir

$$K = 2,29 \cdot 10^{-3}$$

$$T = 108$$

För ut- och inloppstemperaturerna blir överföringsfunktionen

$$\frac{\Delta T_{s1}}{\Delta T_{s0}} = \frac{K ( 1 + T_1 s )}{1 + T_2 s}$$

där

$$K = c_{ps0} / c_{ps1}$$

$$T_1 = (m_s c_{ps0} G_m c_{pm}) / (K_b c_{ps0} m_s^{1.8})$$

$$T_2 = (G_m c_{pm} m_s c_{ps1} + G_m c_{pm} K_b m_s^{0.8}) / (K_b c_{ps0} m_s^{1.8})$$

Och med insatta värden

$$K = 2.80$$

$$T_1 = 20$$

$$T_2 = 108$$

### Fall 3.

Slutligen tar vi hänsyn till ångans värmeackumuleringsförmåga, och dessutom använder vi skilda värden på ångans specifika värme vid in- och utlopp. Överföringsfunktionen mellan utloppstemperatur och värme-flödet till överhettaren blir i så fall

$$\frac{\Delta T_{sl}}{\Delta Q_{gm}} = \frac{K}{1 + T_1 s + T_2 s^2} = \frac{K}{K_1 (1 + T_3 s)(1 + T_4 s)}$$

där

$$K = 1 / (c_{ps1} m_s)$$

$$T_1 = (G_m c_{pm} m_s c_{ps1} + G_m c_{pm} K_b m_s^{0.8} + G_s c_{ps1} K_b m_s^{0.8}) / (K_b c_{ps1} m_s^{1.8})$$

$$T_2 = (G_m G_s c_{pm} c_{ps1}) / (K_b c_{ps1} m_s^{1.8})$$

Och med insatta värden

$$K = 2.29 \cdot 10^{-3}$$

$$K_1 = 0.01$$

$$T_1 = 113$$

$$T_3 = 0.89$$

$$T_2 = 100$$

$$T_4 = 111$$

Vi ser här att tidskonstanten för värmeackumuleringen hos ångan bara är 1/100 av tidskonstanten för värmeackumuleringen i metallmassorna.

överföringsfunktionen för ut- och inloppstemperaturerna blir

$$\frac{\Delta T_{s1}}{\Delta T_{s0}} = \frac{K(1 + Ts)}{1 + T_1 s + T_2 s^2} = \frac{K(1 + Ts)}{K_1(1 + T_3 s)(1 + T_4 s)}$$

där

$$K = c_{ps0} / c_{ps1}$$

$$T = (m_s c_{ps0} G_m c_{pm}) / (K_b c_{ps0} m_s^{1.8})$$

$$T_1 = (G_m c_{pm} m_s c_{ps1} + G_m c_{pm} K_b m_s^{0.8} + G_s c_{ps1} K_b m_s^{0.8}) / (K_b c_{ps1} m_s^{1.8})$$

$$T_2 = (G_m G_s c_{pm} c_{ps1}) / (K_b c_{ps1} m_s^{1.8})$$

Och med insatta värden

$$K = 2.80$$

$$K_1 = 0.01$$

$$T = 20$$

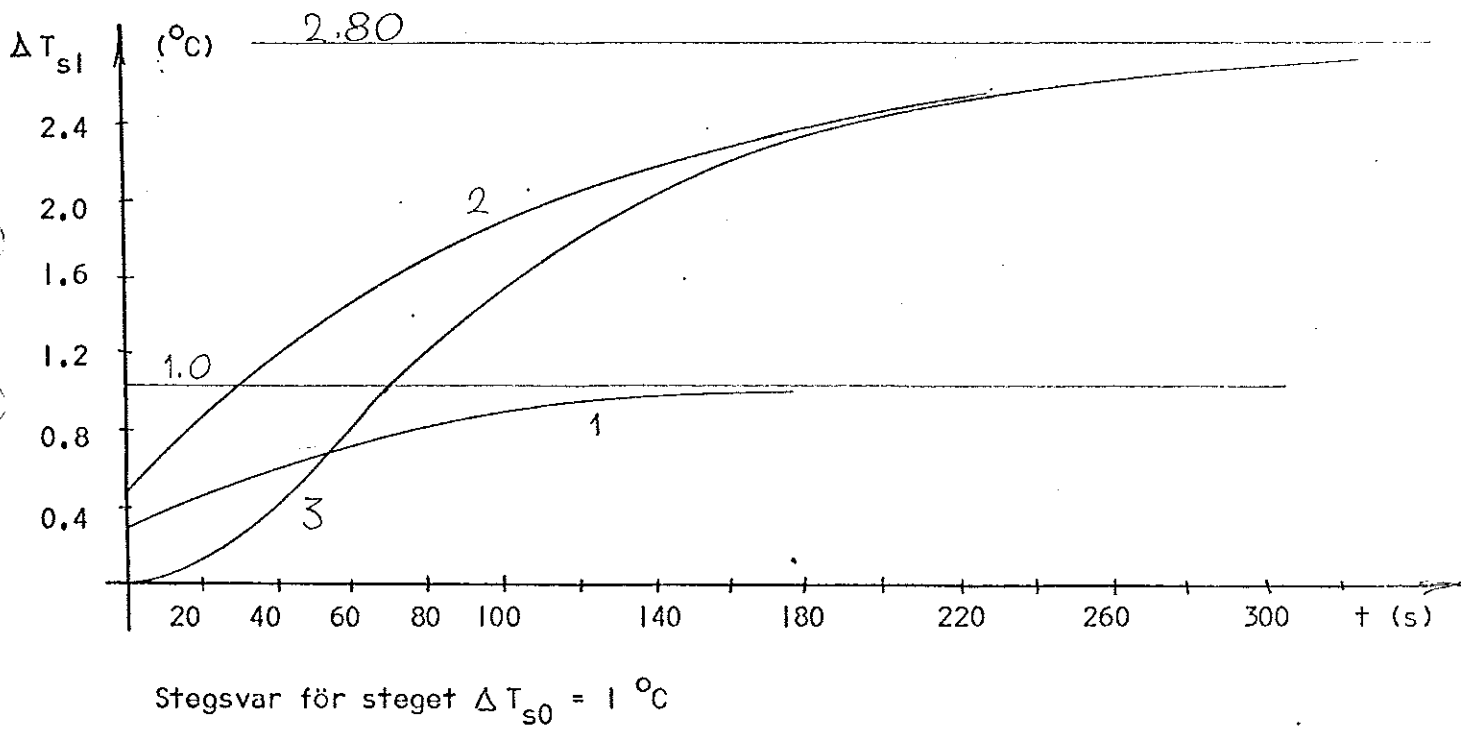
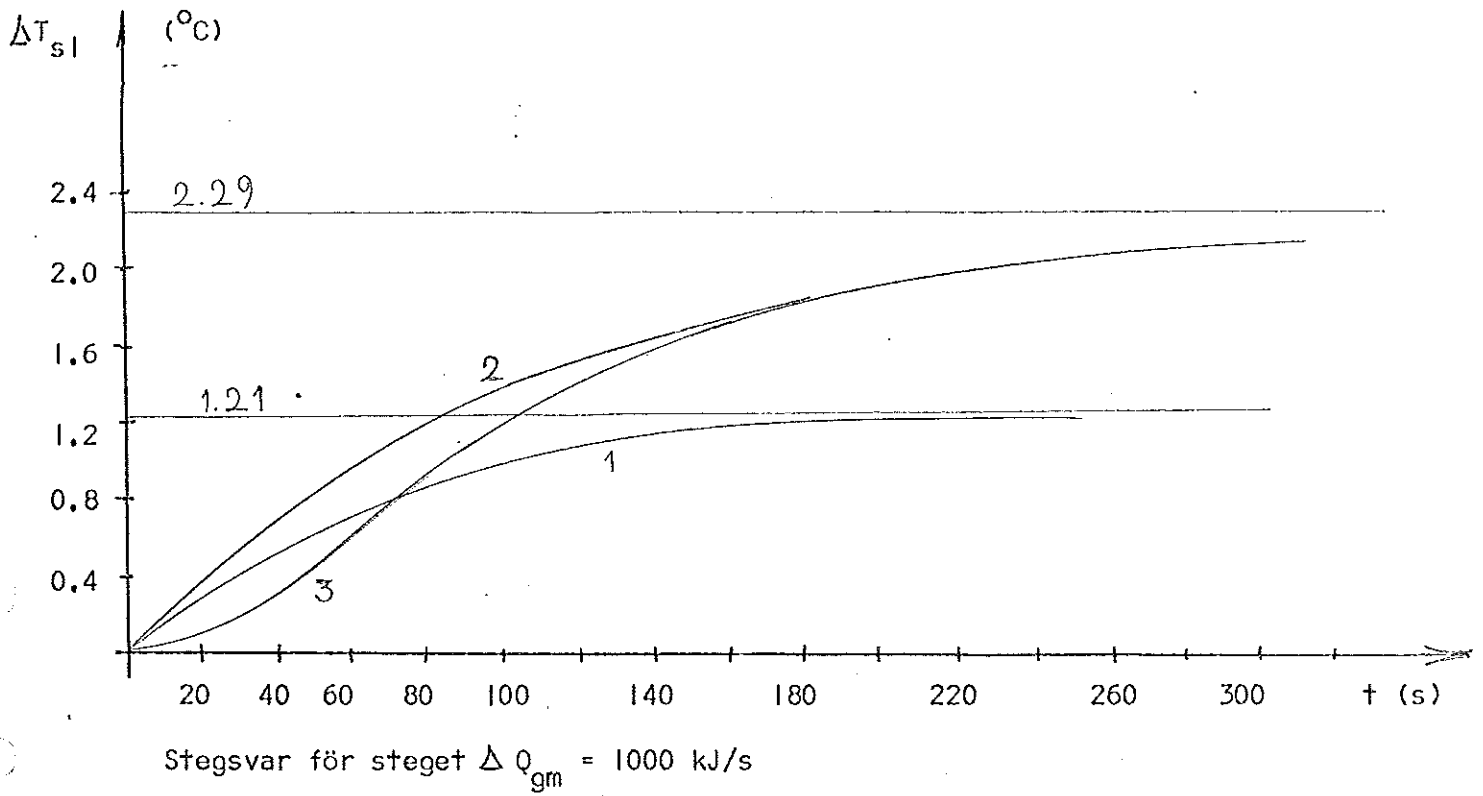
$$T_3 = 0.89$$

$$T_1 = 113$$

$$T_4 = 111$$

$$T_2 = 100$$

På nästa sida finns stegsvaren skisserade för de tre fallen, om värmeflödet ökar med 1000 kJ/s eller om inloppstemperaturen höjs med en grad.



Vi skall nu se hur överföringsfunktionens utseende ändras då överhettaren delas in i  $N$  sektioner.

Sätt

$$\frac{\Delta T_{sn}}{\Delta T_{sn-1}} = \frac{p_n(s)}{q_n(s)}$$

Vid likformig delning får vi alltså för  $N$  steg

$$\frac{\Delta T_{sN}}{\Delta T_{s0}} = \prod_{n=1}^N \frac{p_n(s)}{q_n(s)} \approx \left( \frac{p(s)}{q(s)} \right)^N$$

Vi ser alltså att startvärdet exponentiellt går mot noll med ökande stegantal.

Nu söker vi uttrycket för

$$\frac{\Delta T_{sN}}{\Delta Q_{tot}} \quad \text{då} \quad \frac{\Delta T_{sn}}{\Delta T_{sn-1}} = \frac{p_n(s)}{q_n(s)}$$

Vi får nu

$$q_N(s) \Delta T_{sN} = \Delta Q_N + p_N(s) \Delta T_{sN-1}$$

$$q_{N-1}(s) \Delta T_{sN-1} = \Delta Q_{N-1} + p_{N-1}(s) \Delta T_{sN-2}$$

.

.

.

.

$$q_1(s) \Delta T_{s1} = \Delta Q_1$$

Varur erhålles

$$q_N \Delta T_{sN} = \Delta Q_N + \frac{p_N}{q_{N-1}} \Delta Q_{N-1} + \frac{p_N p_{N-1}}{q_{N-1} q_{N-2}} \Delta Q_{N-2} + \dots$$

$$+ \frac{p_N p_{N-1} \dots p_2}{q_{N-1} q_{N-2} \dots q_1} \Delta Q_1$$

Vid likformig delning får man då

$$\frac{\Delta T_{sN}}{\Delta Q_{\text{tot}}} \approx \frac{1}{p(s) N} \sum_{n=1}^N \frac{p(s)^n}{q(s)}$$

#### Kommentarer till stegsvarsanalysen.

Vi ser att om skilda värden användes på specifika värmets så erhålles rätt slutvärde oberoende av om värmeackumuleringen hos ångan medtages eller ej. Om däremot ett medelvärde på specifika värmets användes, kommer ett enhetssteg på ingångstemperaturen att ge samma temperaturhöjning på utgående ångan. En enkel räkning i ångtabellen visar att så inte kan vara fallet. Om vi tittar på överföringsfunktionen mellan utloppstemperatur och tillfört värme, ser vi att stegsvaret i samtliga fall börjar i origo, men att i fall 2  $\Delta T_{s1}$  är proportionell mot  $t$  och i fall 3  $\Delta T_{s1}$  är proportionell mot  $t^2$  (för små  $t$ ).

I stegsvaret för  $\Delta T_{s1} / \Delta T_{s0}$  är skillnaderna däremot större. Om värmeackumuleringen medtages börjar stegsvaret i origo, vilket är riktigt. Bortser vi från värmeackumuleringen börjar emellertid  $\Delta T_{s1}$  ungefär i 0.5, men detta startvärde minskar exponentiellt med ökande stegantal.

För att hålla nere komplexiteten, bortser vi från värmeackumuleringen hos ångan. Det är visserligen dynamiken vi är intresserade av, men stegsvaren uppträder nästan likadant i de båda fallen, och vi vet ju att de snabbt närmar sig varandra med ett ökande stegantal.



Kommentar till subrutin.

Subrutinen för överhettaren finns listad i appendix. Programmet kallas SHEATER ( SuperHEATER ). I kommentarerna finns listat erforderliga indata.

$K_a$ -värdet, proportionalitetskonstanten för tryckfallet genom överhettaren, matas in med det värde som gäller för hela överhettaren. Det antages sedan att tryckfallet sker linjärt, och  $K_a$ -värdet per sektion sättes alltså lika med  $(K_a)_{total} / \text{antalet sektioner}$ .

Programmet räknar själv ut värdet på värmeövergångstalet mellan metall och ånga,  $K_b$ .

Vidare uträknas medelvärdet på ångans specifika värme,  $\bar{c}_{ps}$ .

Förutom AA-matrisen beräknar programmet även den Q-matris, som ingår i sambandet  $Qz = 0$ .  $z^T$  är här en vektor som innehåller ut-signalerna, vilka är tryck och temperatur efter överhettaren, tillståndsvariabler, styrsignalerna och interna variabler. Alltså gäller

$$z^T = ( \Delta T_{sn}, \Delta p_n, \Delta T_{m1}, \dots, \Delta T_{mn}, \Delta m_s, \Delta T_{s0}, \Delta p_0, \\ \Delta T_{s1}, \dots, \Delta T_{sn-1}, \Delta p_1, \dots, \Delta p_{n-1} )$$

Om de båda matriserna AA och Q nu reduceras, vilket kan ske med subrutinen REDUCE, erhålles det dynamiska systemet för överhettaren på standardform  $S(A,B,C,D)$ .

Ångkylare.

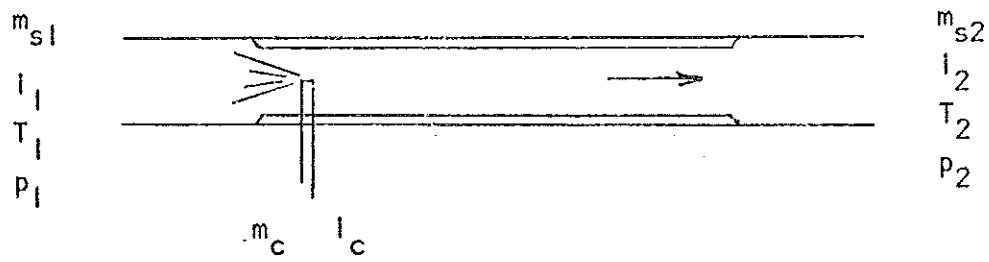
För att reglera högtrycksångans temperatur finns Insprutningskylare mellan ÖH 1 och ÖH 2 respektive mellan ÖH 2 och ÖH 3. På varje ställe finns två kylare, en i vardera grenen, men vi betraktar dem som en enhet. Insprutningsflödet är alltså den totala mängden kylvatten. Insprutningsvattnet avtappas matarvattenledningen strax efter HT-förvärmarna. Vi bortser från dynamiken hos kylaren, och får alltså bara statiska samband.

Dessa samband ger då,

ändring i massinnehåll  
ändring i värmeinnehåll  
tryckfall över kylaren

Oftast är ju tryckfallet över kylaren mycket litet, men vi tar dock med sambandet i modellen. Vill man bortse från tryckfallet är det ju bara att sätta  $K_a$ -värdet lika med noll.

Subrutinen för ångkylaren benämnes ATTEMP. Listning av ATTEMP finns i appendix. Kommentarererna ger erforderliga Indata.

Matematisk modell.

Värmebalans över kylaren ger

$$m_{s1} i_1 + m_c i_c = m_{s2} i_2 + \frac{d}{dt} (G_m c_{pm} T_m + G_a i_a)$$

Ändringen i värmeinhåll hos massa och medium anser vi vara försumbar. Vi får då

$$m_{s1} i_1 + m_c i_c = m_{s2} i_2$$

Massbalansen ger

$$m_{s1} + m_c = m_{s2} + \frac{d}{dt} G_a$$

Försumma ändringen i massinhåll, och vi får

$$m_{s1} + m_c = m_{s2}$$

Tryckfallet över kylaren erhålles genom sambandet

$$p_1 - p_2 = K_a m_{s2}^2$$

Desutom gäller för entalpin

$$i_1 = f(T_1, p_1)$$

$$i_2 = f(T_2, p_2)$$

Om dessa ekvationer linjäriseras så får vi

$$i_1 \Delta m_{s1} + m_{s1} \Delta i_1 + i_c \Delta m_c = i_2 \Delta m_{s2} + m_{s2} \Delta i_2$$

$$\Delta m_{s1} + \Delta m_c = \Delta m_{s2}$$

$$\Delta p_1 - \Delta p_2 = 2 K_a m_{s2} \Delta m_{s2}$$

$$\Delta i_1 = c_{p1} \Delta T_1 + c_{T1} \Delta p_1$$

$$\Delta i_2 = c_{p2} \Delta T_2 + c_{T2} \Delta p_2$$

Vi eliminerar nu entalpländringarna och får

$$i_1 \Delta m_{s1} + m_{s1} c_{p1} \Delta T_1 + m_{s1} c_{T1} \Delta p_1 + i_c \Delta m_c =$$

$$i_2 \Delta m_{s2} + m_{s2} c_{p2} \Delta T_2 + m_{s2} c_{T2} \Delta p_2$$

$z^T$  sättes nu lika med

$$z^T = (\Delta T_2, \Delta p_2, \Delta m_{s1}, \Delta T_1, \Delta p_1, \Delta m_{s2}, \Delta m_c)$$

då blir AA-matrisen

$$AA = \begin{bmatrix} a_1 & a_2 & a_3 & a_4 & a_5 & a_6 & a_7 \\ 0 & 0 & a_8 & 0 & 0 & a_9 & a_{10} \\ 0 & a_{11} & 0 & 0 & a_{12} & a_{13} & 0 \end{bmatrix}$$

Elementen i AA-matrisen är

$$a_1 = m_{s2} c_{p2}$$

$$a_2 = m_{s2} c_{T2}$$

$$a_3 = -l_1$$

$$a_4 = -m_{s1} c_{p1}$$

$$a_5 = -m_{s1} c_{T1}$$

$$a_6 = l_2$$

$$a_7 = -l_c$$

$$a_8 = 1.$$

$$a_9 = -1.$$

$$a_{10} = 1.$$

$$a_{11} = 1.$$

$$a_{12} = -1.$$

$$a_{13} = 2 K_a m_{s2}$$

Ventil.

En pådragsventil är insatt före turbinens högtrycksdel för att reglera varvtalet och anpassa den avgivna effekten till nätets aktuella behov.

I vår modell bortser vi från dynamiken hos ställmotorn. Angående ställtid, se sid. VII:1.

Om man vill ta med ställmotorn, kan man anse att dess överföringsfunktion är

$$\frac{\Delta A_r}{\Delta u} = \frac{b}{1 + T_s s}$$

där

$b$  = förstärkningen

$T_s$  = tidskonstanten

$\Delta A_r$  = ändring i ventilarea

$\Delta u$  = inställning av önskat ventillslag

Beroende på tryckfallet över ventilen, kan den arbeta dels med överkritisk dels med underkritisk ånghastighet. I det första fallet bestämmer ventilen massflödet helt oberoende av trycket efter densamma, men i det andra fallet måste detta medtagas i modellen.

Matematisk modell.

Följande fall behandlas: överkritiskt resp. underkritiskt tryckfall samt med och utan ställmotor.

Referens: Profos sid. 37 och 187.

1. Överkritisk med ställmotor.

$$\text{Ventilekvation: } m_s = K_r p_l A_r$$

$$\text{Ställmotor : } b \Delta u = \Delta A_r + T_s \dot{\Delta A}_r$$

Efter linjärisering erhålles

$$\Delta m_s = K_r p_l \Delta A_r + K_r A_r \Delta p_l$$

$$b \Delta u = \Delta A_r + T_s \dot{\Delta A}_r$$

Väljes  $\Delta m_s$  som utsignal,  $\Delta u$  och  $\Delta p_l$  som insignal erhålles på standardform,  $S(A, B, C, D)$

$$\dot{\Delta A}_r = -1/T_s \cdot \Delta A_r + (b/T_s, 0) (\Delta u, \Delta p_l)^T$$

$$\Delta m_s = K_r p_l \Delta A_r + (0, K_r A_r) (\Delta u, \Delta p_l)^T$$

2. Överkritisk utan ställmotor.

Om tidskonstanten sättes lika med noll blir ställmotorns ekvation

$$\Delta A_r = b \Delta u$$

och i standardformen erhåller man endast D-matrisen

$$\Delta m_s = (K_r p_l b, K_r A_r) (\Delta u, \Delta p_l)^T$$

### 3. Underkritisk med ställmotor.

$$\text{Ventilekvation: } m_s^2 = K_r (p_1 - p_2) A_r^2$$

Efter linjäriseringen blir sambanden

$$2 m_s \Delta m_s = 2 K_r (p_1 - p_2) A_r \Delta A_r + K_r A_r^2 \Delta p_1 - K_r A_r^2 \Delta p_2$$

$$b \Delta u = \Delta A_r + T_s \dot{\Delta A}_r$$

Väljes  $\Delta m_s$  som utsignal,  $\Delta u$ ,  $\Delta p_1$  och  $\Delta p_2$  som insignaler erhålles på standardform

$$\dot{\Delta A}_r = a_1 \Delta A_r + (b_1, 0, 0) (\Delta u, \Delta p_1, \Delta p_2)^T$$

$$\Delta m_s = c_1 \Delta A_r + (0, d_1, d_2) (\Delta u, \Delta p_1, \Delta p_2)^T$$

där

$$a_1 = -1/T_s$$

$$b_1 = b/T_s$$

$$c_1 = \frac{K_r A_r}{m_s} (p_1 - p_2)$$

$$d_1 = K_r A_r^2 / (2m_s)$$

$$d_2 = -K_r A_r^2 / (2m_s)$$

$$d_3 = \frac{K_r b A_r}{m_s} (p_1 - p_2)$$

### 4. Underkritisk utan ställmotor.

Om tidskonstanten sättes lika med noll blir ställmotorns ekvation

$$\Delta A_r = b \Delta u$$



och i standardformen får man D-matrisen

$$\Delta m_s = (d_3, d_1, d_2) (\Delta u, \Delta p_1, \Delta p_2)^T$$

där  $d_1-d_3$  ges av uttrycken ovan.

Subrutinen för ventilen benämnes VALVE. Programmet räknar ut de i standardformens matriser ingående elementen. Programmet finns listat i appendix.

## Turbin.

Om en allmän turbinmodell skall uppställas, kommer de matematiska sambanden att utgöras dels av rena värmebalanser för turbinen, dels av samband rörande generatoren, det elektriska nätets beskaffenhet, antal maskiner på nätet mm.

Turbinens dynamiska uppträdande kommer att bestämmas av de ångmassor, som ligger i överhettare och mellanöverhettare. Vidare kommer effektändringar på nätet att inverka på de dynamiska egenskaperna.

I vårt fall bortser vi emellertid från nätet och dess egenskaper och nöjer oss med de statiska samband för turbineffekten, som fås genom värmebalanser.

För modellen gäller följande antaganden:

- Det finns ingen ångvolym liggandes mellan pådragsventil och turbin.
- Turbinens verkningsgrad är konstant.
- Kondensortrycket är konstant.
- Turbinens dämpning är försumbar.
- För att simulera avtappningen i LT-turbinen ansätter vi ett ekvivalent massflöde, på så sätt att effekten blir korrekt.

Värmebalanserna tecknas så för hög- och lågtrycksdelen, och vi får då uttryck för respektive dels bidrag till effekten.

Vi skall på de följande sidorna studera en något mer realistisk modell, där vi har tagit en viss hänsyn till nätet.

En modell då nätet medtages.

Antag att maskinen arbetar på ett starkt nät. I så fall kan man sätta vinkelhastigheten konstant, ty vi har ju synkrona maskiner på ett starkt nät.

Men det gäller

$$M = P / \omega$$

alltså får vi i det närmaste proportionalitet mellan moment och effekt om varvtalet är konstant

$$M < P / \omega_0$$

Om vi så låter det belastande momentet, dvs. generatorns bromsande moment, vara insignal, kan vi få varvtalsändringen hos turbinen.

Ur sambandet

$$J \dot{\omega} = M_T - M_G \quad (1)$$

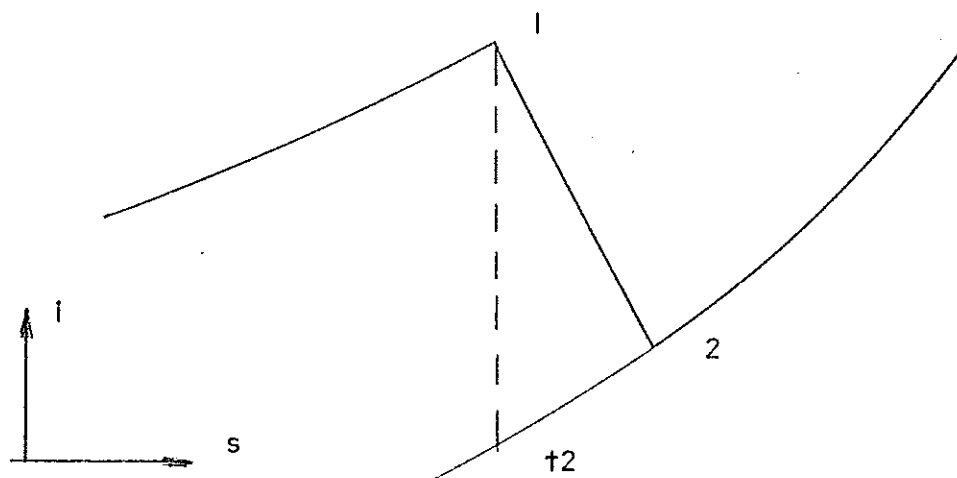
ser vi, att vi har en ren integration mellan belastningsändringen och varvtalsändringen. Tidskonstanten ( ty. Anlaufzeit ) har formen

$$T_a = J \omega_0 / M_T$$

För kondensationsturbiner ligger denna mellan fem och tio sekunder. På detta sätt kan vi alltså låta belastningen variera och sedan studera vad som händer med varvtalet. Denna varvtalsändring kan vi få tack vare, att vi betraktar det öppna systemet.

Om man bortser från nätet, så beror tröghetsmomentet (J) endast på turbinens och generatorns massor. Detta fall är ekvivalent med, att generatormaskinen arbetar på ett eget nät med rent ohmsk belastning. Om däremot ett allmänt nät medtagits i modellen, hade vi varit tvugna att ha ett större värde på tröghetsmomentet. Ty vid en ändring av varvtalet måste vår maskin dra med sig övriga maskiner, som inte går med samma varv.

Respektive turbindels bidrag till effekten fås på vanligt sätt med hjälp av värmebalanser. När sedan turbinmomentet skall beräknas, adderas de båda effekterna, och vi betraktar de båda turbinerna med sina generatorer som en enhet. Visserligen är hög- och lågtrycksdelen inte mekaniskt förbundna, men generatorerna är elektriskt kopplade och uppträder som en enhet. Med det erhållna turbinmomentet insatt i (1), kan vi alltså få reda på ändringen i varv för en viss belastningsändring.

Matematisk modell.

För högtrycksdelen gäller följande samband

$$i_1 = f(T_1, p_1)$$

$$s_1 = f(T_1, p_1)$$

$$s_1 = s_{+2}$$

$$i_{+2} = f(p_2, s_{+2})$$

$$i_1 - i_2 = \eta_v (i_1 - i_{+2})$$

$$N_T = m_s (i_1 - i_2)$$

$$T_2 = f(i_2, p_2)$$

För tryckfallet genom HT-turbinen gäller

$$m_s = C_T \sqrt{\frac{p_1}{v_1} \left( 1 - \left( \frac{p_2}{p_1} \right)^2 \right)}$$

För att eliminera  $v_1$  kan vi använda en modifiering av allmänna gaslagen. Ty enligt G. Tyllered's kompendium i mekanisk värmeteori (LTH, Inst. för mekanisk värmeteori) kan man sätta en lämplig faktor framför den allmänna gaskonstanten, och på så sätt få ett samband som gäller

I närheten av den betraktade punkten.

Vi har alltså

$$\frac{p_1 v_1}{T_1} = C \quad \text{där} \quad C = \gamma R$$

Allmänna gaskonstanten  $R = 461,5 \text{ J / kg } ^\circ\text{K}$  och ett lämpligt värde på  $\gamma$  är 0,933

Om  $v_1$  elimineras får vi alltså

$$K T_1 m_s^2 = p_1^2 - p_2^2 \quad \text{där}$$

$$K = C / C_T^2$$

Vi linjäriserar nu dessa ekvationer och får

$$\Delta i_1 = c_{p1} \Delta T_1 + c_{T1} \Delta p_1 \quad (1)$$

$$\Delta s_1 = d_{p1} \Delta T_1 + d_{T1} \Delta p_1 \quad (2)$$

$$2 K T_1 m_s \Delta m_s + K m_s^2 \Delta T_1 = 2 p_1 \Delta p_1 - 2 p_2 \Delta p_2 \quad (3)$$

$$\Delta s_1 = \Delta s_{t2} \quad (4)$$

$$\Delta i_{t2} = c_{s2} \Delta p_2 + c_{ps2} \Delta s_{t2} \quad (5)$$

$$\Delta i_1 - \Delta i_2 = \eta_v (\Delta i_1 - \Delta i_{t2}) \quad (6)$$

$$\Delta N_t = \Delta m_s (i_1 - i_2) + m_s (\Delta i_1 - \Delta i_2) \quad (7)$$

$$\Delta i_2 = c_{p2} \Delta T_2 + c_{T2} \Delta p_2 \quad (8)$$

2,3,4 och 5 ger

$$\Delta i_{t2} = \left( c_{ps2} d_{T1} + c_{s2} \frac{p_1}{p_2} \right) \Delta p_1 + \left( c_{ps2} d_{p1} - \frac{c_{s2} K m_s^2}{2 p_2} \right) \Delta T_1 - \frac{K T_1 m_s c_{s2}}{p_2} \Delta m_s \quad (9)$$

6 och 7 ger

$$\Delta N_t = \Delta m_s (I_1 - I_2) + m_s \eta_v (\Delta I_1 - \Delta I_{t2}) \quad (10)$$

1, 9 och 10 ger

$$\begin{aligned} \Delta N_t = & \Delta m_s \left( I_1 - I_2 + \frac{c_{s2} K T_1 m_s^2 \eta_v}{P_2} \right) + \\ & + \Delta T_1 \left( m_s \eta_v c_{p1} - m_s \eta_v c_{ps2} d_{p1} + \frac{m_s^3 \eta_v c_{s2} K}{2 P_2} \right) + \\ & + \Delta P_1 \left( m_s \eta_v c_{T1} - m_s \eta_v c_{ps2} d_{T1} - \frac{m_s \eta_v c_{s2} P_1}{P_2} \right) \quad (11) \end{aligned}$$

1, 6 och 9 ger

$$\begin{aligned} \Delta I_2 = & -\Delta m_s \left( \frac{\eta_v c_{s2} K T_1 m_s}{P_2} + \Delta T_1 (c_{p1} - \eta_v c_{p1} + \eta_v c_{ps2} d_{p1} - \right. \\ & \left. - \frac{\eta_v c_{s2} K m_s^2}{2 P_2} \right) + \Delta P_1 \left( c_{T1} - \eta_v c_{T1} + \frac{\eta_v c_{s2} P_1}{P_2} + \right. \\ & \left. + \eta_v c_{ps2} d_{T1} \right) \quad (12) \end{aligned}$$

8 och 12 ger

$$\begin{aligned} \Delta T_2 = & -\Delta m_s \frac{\eta_v c_{s2} K T_1 m_s}{P_2 c_{p2}} + \\ & + \Delta T_1 \left( \frac{c_{p1}}{c_{p2}} - \eta_v \frac{c_{p1}}{c_{p2}} + \eta_v d_{p1} \frac{c_{ps2}}{c_{p2}} - \frac{\eta_v c_{s2} K m_s^2}{2 P_2 c_{p2}} \right) + \\ & + \Delta P_1 \left( \frac{c_{T1}}{c_{p2}} - \eta_v \frac{c_{T1}}{c_{p2}} + \frac{\eta_v c_{s2} P_1}{P_2 c_{p2}} + \eta_v d_{T1} \frac{c_{ps2}}{c_{p2}} \right) - \\ & - \Delta P_2 \frac{c_{T2}}{c_{p2}} \quad (13) \end{aligned}$$

De i matrisen ingående sambanden ges av 3, 11 och 13.

AA-matrisen för högtrycksdelen blir

$$AA = \begin{bmatrix} 0 & a_1 & a_2 & 0 & a_3 & a_4 \\ a_5 & a_6 & 0 & a_7 & a_8 & a_9 \\ 0 & a_{10} & 0 & a_{11} & a_{12} & a_{13} \end{bmatrix}$$

där elementen är

$$a_1 = m_s \eta_v c_{T1} - m_s \eta_v c_{ps2} d_{T1} - \frac{m_s \eta_v c_{s2} p_1}{p_2}$$

$$a_2 = -1.$$

$$a_3 = m_s \eta_v c_{p1} - m_s \eta_v c_{ps2} d_{p1} + \frac{m_s^3 \eta_v c_{s2} K}{2 p_2}$$

$$a_4 = I_1 - I_2 + \frac{c_{s2} K T_1 \eta_v m_s^2}{p_2}$$

$$a_6 = \frac{c_{T1}}{c_{p2}} - \eta_v \frac{c_{T1}}{c_{p2}} + \eta_v d_{T1} \frac{c_{ps2}}{c_{p2}} + \frac{\eta_v c_{s2} p_1}{p_2 c_{p2}}$$

$$a_5 = -1.$$

$$a_7 = -\frac{c_{T2}}{c_{p2}}$$

$$a_8 = \frac{c_{p1}}{c_{p2}} - \eta_v \frac{c_{p1}}{c_{p2}} + \eta_v d_{p1} \frac{c_{ps2}}{c_{p2}} - \frac{\eta_v c_{s2} K m_s^2}{2 p_2 c_{p2}}$$

$$a_9 = -\frac{\eta_v c_{s2} K T_1 m_s}{p_2 c_{p2}}$$

$$a_{10} = -2 p_1$$



$$a_{11} = 2 p_2$$

$$a_{12} = K m_s^2$$

$$a_{13} = 2 K T_1 m_s$$

z-vektorn i sambandet AA z = 0 har utseendet

$$z^T = ( \Delta T_2, \Delta p_1, \Delta N_t, \Delta p_2, \Delta T_1, \Delta m_s )$$

Vi skall nu se vad som gäller för lågtrycksdelen. Utgångsekvationerna är desamma som för högtrycksdelen med undantag av, att vi har ett annat uttryck för tryckfallet.

För tryckfallet genom LT-turbinen gäller

$$p_1 - p_2 = K m_s$$

De linjäriserade utgångsekvationerna kan nu skrivas upp.

Observera att  $\Delta p_2 = 0$  för lågtrycksdelen, ty vi har antagit att kondensortrycket är konstant.

$$\Delta i_1 = c_{p1} \Delta T_1 + c_{T1} \Delta p_1 \quad (1)$$

$$\Delta s_1 = d_{p1} \Delta T_1 + d_{T1} \Delta p_1 \quad (2)$$

$$\Delta p_1 = K \Delta m_s \quad (3)$$

$$\Delta s_1 = \Delta s_{t2} \quad (4)$$

$$\Delta i_{t2} = c_{ps2} \Delta s_{t2} \quad (5)$$

$$\Delta i_2 = \Delta i_1 (1 - \eta_v) + \eta_v \Delta i_{t2} \quad (6)$$

$$\Delta N_t = \Delta m_s (i_1 - i_2) + m_s (\Delta i_1 - \Delta i_2) \quad (7)$$

$$\Delta i_2 = c_{p2} \Delta T_2 \quad (8)$$

2, 4 och 5 ger nu

$$\Delta i_{+2} = c_{ps2} d_{pl} \Delta T_1 + c_{ps2} d_{T1} \Delta p_1 \quad (9)$$

Därefter ger 1, 6 och 9

$$\begin{aligned} \Delta I_2 = & (1 - \eta_V) (c_{pl} \Delta T_1 + c_{T1} \Delta p_1) + \\ & + \eta_V (c_{ps2} d_{pl} \Delta T_1 + c_{ps2} d_{T1} \Delta p_1) \end{aligned} \quad (10)$$

Slutligen ger 1, 7 och 10

$$\begin{aligned} \Delta N_+ = & \Delta m_s (I_1 - I_2) + \\ & + \Delta T_1 (\eta_V m_s c_{pl} - \eta_V c_{ps2} d_{pl} m_s) + \\ & + \Delta p_1 (\eta_V c_{T1} m_s - \eta_V c_{ps2} d_{T1} m_s) \end{aligned} \quad (11)$$

Sambanden 3 och 11 ger de för AA-matrisen nödvändiga ekvationerna.

$$AA = \begin{bmatrix} a_1 & a_2 & a_3 & a_4 \\ 0 & a_5 & 0 & a_6 \end{bmatrix}$$

där

$$a_1 = -1.$$

$$a_2 = \eta_V c_{T1} m_s - \eta_V c_{ps2} d_{T1} m_s$$

$$a_3 = \eta_V m_s c_{pl} - \eta_V c_{ps2} d_{pl} m_s$$

$$a_4 = I_1 - I_2$$

$$a_5 = -1.$$

$$a_6 = K$$

och där

$$z^T = ( \Delta N_t, \Delta p_l, \Delta T_l, \Delta m_s )$$

Subrutinen , som heter TURBINE, är gjord på samma sätt som tidigare program. Den finns listad i appendix.

Ställmotorer och pumpar.

Nedan är uppräknat ställtider för de viktigaste ställmotorerna och pumparna.

Pådragsservo	0 - 100 %	4 - 5 sek
	100 - 0 %	0,3 - 0,4 sek
Matarvattenpumpar	0 - 100 %	70 sek
Reglerventil för brännolja	0 - 100 %	25 sek
Insprutningsventiler	0 - 100%	75 sek

Då modellen skall användas för att studera vad som händer vid små avvikelser från en viss belastningspunkt, anser vi att dynamiken hos motorer och pumpar ej behöver medtagas.

Reduktion till standardform.

Vi vill nu reducera våra matriser AA och Q till standardform, S(A,B,C,D). AA-matrisen skall alltså ge matriserna A och B, medan Q-matrisen skall ge C- och D-matrisen.

Resultatet blir således av formen

$$\frac{dx}{dt} = A x + B u$$

$$y = C x + D u$$

där

x är tillståndsvariabler

u är styr signaler

y är utsignaler

Under förutsättning av att vi har rätt antal ekvationer, och att dessa är linjärt oberoende, så är alltså problemet i princip att lösa ett linjärt ekvationssystem.

Detta görs med hjälp av subrutinen REDUCE. Lösningen sker med hjälp av partitionering av utgångsmatriserna. Metoden beskrivs av K. Eklund i ref. 5.

För att kunna utföra partitioneringen kräver REDUCE förutom AA- eller Q-matrisen uppgift om antalet deriverade tillståndsvariabler (  $\dot{x}$  ), respektive antalet utsignaler. Vidare krävs uppgift om antalet interna variabler. Ytterligare uppgifter om programmet finns i kommentarerna till REDUCE. Listning av subrutinen finns i appendix. REDUCE kräver också subrutinen MIART för att lösa det linjära ekvationssystemet.

Då programmet för hela systemet visade sig kräva ganska stort minnesutrymme, gjordes med hjälp av Eklund en förbättrad version av REDUCE. Det nya programmet har namnet SPERED. SPERED har större dimensionsangivelser, och utnyttjar färre slaskmatriser, men för övrigt är programmen identiska.

Huvudprogram.

Program ÖRESUND, 15:e ordningens modell.

Vi har nu betraktat alla komponenter och gjort subrutiner för dessa. Sammanställningen nedan visar använda subrutiner och den komponent respektive subrutin behandlar.

- DR5M - dom
- SHEATER - överhettare
- ATTEMP - ångkylare
- VALVE - ventil
- TURBINE - turbin
  
- REDUCE - reduktion till standardform

Dessa subrutiner ger den AA-matris, i uttrycket  $AA z = 0$ , som representerar systemet. Då man efter anrop av subrutinen således fått AA-matrisen, verkar det naturligt att anropa REDUCE för att få de i delsystemets standardform ingående matriserna. Efter det att alla komponenter genomgått, har man alltså en uppsättning A-, B-, C- och D-matriser. Huvudprogrammet skulle följaktligen sammanställa dessa till de slutliga systemmatriserna. Detta problem är principiellt inte svårt att lösa. Det gäller i sammanställningen att eliminera de interna variablerna, t.ex. utstorheter på ett överhettarsteg vilka blir instorheter på efterföljande ångkylare.

Då kopplingen mellan vissa signaler är komplicerad, blir emellertid arbetet mycket tidsödande. Vi övergav därför detta sätt att lösa problemet, och gör det på ett "klumpigare" men mindre arbetskrävande sätt.

Vi gör nu i stället så, att vi bildar en stor AA- resp. Q-matris för hela systemet. Efter varje anrop av en subrutin inför vi alltså elementen från delsystemets AA-matris till rätt plats i den stora AA-matrisen. På detta sätt försvinner problemet att eliminera de utstorheter från en del som är instorheter på nästa. Vid ett närmare studium av den så erhållna matrisen, finner man vissa egenheter.

Massflödet bestäms med hjälp av ventilen, men massflödet är insignal på domen. Flödet går alltså baklänges genom systemet.

Likadeles får man utgå från kondensortrycket och gå baklänges för att få trycket efter ventilen.

Q-matrisens element erhålles ur AA-matrisens.

Då man nu har AA- och Q-matriserna, räcker det med att anropa SPERED två gånger för att erhålla de i standardformen  $S(A,B,C,D)$  ingående matriserna.

Observera, att de så erhållna C- och D-matriserna endast ger sambanden för de utsignaler, som är linjärkombinationer av tillståndsvariabler och insignaler. För att få med de utsignaler som representerar tillståndsvariablerna, får man sätta in ettor på lämpliga platser i C-matrisen och samtidigt lägga in en kolonn med nollor i den ursprungliga C-matrisen. En kolonn för varje ny tillståndsvariabel som tillkommer.

På de följande sidorna ges beteckningar för tillståndsvariabler, In- resp. utsignaler och interna variabler. Det finns vidare figurer, som visar elementens platser i de från subrutinerna erhållna AA-matriserna. Slutligen är det totala systemets AA- och Q-matris uppritade.

De återfinnes i mappen.

Beteckningar.

x = tillståndsvariabler

u = insignaler

y = utsignaler

v = interna variabler

Dom.

domtryck	$x_0^1$	$y_0^1 = u_1^4 \approx u_1^3$
nivå i dom	$x_0^2$	$y_0^2$
vattentemp. i dom	$x_0^3$	$y_0^3$
stigtubtemp.	$x_0^4$	$y_0^4$
ångkvalitet	$x_0^5$	$y_0^5$
bränsleflöde	$u_0^1$	
matarvattenflöde	$u_0^2$	
ånguttag	$u_0^3$	

ÖH 1 ( 4 delar ).

ångtemp. ut		$y_1^1 = u_2^1$
tryck ut		$y_1^2 = u_2^2$
materialtemp. i	$x_1^1$	$y_1^3$
" 2	$x_1^2$	$y_1^4$
" 3	$x_1^3$	$y_1^5$
" 4	$x_1^4$	$y_1^6$



bränsleflöde

$u_1^1$

ångflöde

$u_1^2 = y_2^3$

ångtemp. in

$u_1^3 = y_0^1$

tryck in

$u_1^4 = y_0^1$

3 st. mellanångtemp.

$v_1^1, v_1^2, v_1^3$

3 st. mellantryck

$v_1^4, v_1^5, v_1^6$

Kylare 1.

ångtemp. in

$u_2^1 = y_1^1$

tryck in

$u_2^2 = y_1^2$

ångflöde ut

$u_2^3 = y_4^3$

kylvattenflöde

$u_2^4$

ångtemp. ut

$y_2^1 = u_3^3$

tryck ut

$y_2^2 = u_3^4$

ångflöde in

$y_2^3 = u_0^3 = u_1^2$

ÖH 2.

ångtemp. ut

$y_3^1 = u_4^1$

tryck ut

$y_3^2 = u_4^2$

materialtemp.

$x_3^1, y_3^3$

bränsleflöde	$u_3^1$
ångflöde	$u_3^2 = y_4^3$
ångtemp. In	$u_3^3 = y_2^1$
tryck In	$u_3^4 = y_2^2$
<u>Kylare 2.</u>	
ångtemp. In	$u_4^1 = y_3^1$
tryck In	$u_4^2 = y_3^2$
ångflöde ut	$u_4^3 = y_6^1$
kylvattenflöde	$u_4^4$
ångtemp. ut	$y_4^1 = u_5^3$
tryck ut	$y_4^2 = u_5^4$
ångflöde In	$y_4^3 = u_2^3 = u_3^2$
<u>ÖH 3.</u>	
ångtemp. ut	$y_5^1 = u_7^2$
tryck ut	$y_5^2 = u_6^2$
materialtemp.	$x_5^1 \quad y_5^3$
bränsleflöde	$u_5^1$
ångflöde	$u_5^2 = y_6^1$
ångtemp. In	$u_5^3 = y_4^1$
tryck In	$u_5^4 = y_4^2$

Ventil ( statisk ).Överkritisk.

Inställning av ventilläge

$u_6^1$

tryck in

$u_6^2 = y_5^2$

ångflöde

$y_6^1 = u_4^3 = u_5^2$

Underkritisk.

Inställning av ventilläge

$u_6^1$

tryck in

$u_6^2 = y_5^2$

tryck ut

$u_6^3 = y_7^2$

ångflöde

$y_6^1 = u_4^3 = u_5^2$

Turbin, HT-del.

tryck ut

$u_7^1 = y_8^2$

ångtemp. in

$u_7^2 = y_5^1$

ångflöde

$u_7^3 = y_6^1$

ångtemp. ut

$y_7^1 = u_8^3$

tryck in

$y_7^2$

effekt

$y_7^3$

MÖH.

ångtemp. ut

$y_8^1 = u_9^1$

tryck in

$y_8^2 = u_7^1$

materialtemp. 1	$x_8^1$	$y_8^3$
" 2	$x_8^2$	$y_8^4$
" 3	$x_8^3$	$y_8^5$
" 4	$x_8^4$	$y_8^6$
bränsleflöde	$u_8^1$	
ångflöde	$u_8^2 = y_6^1$	
ångtemp. in	$u_8^3 = y_7^1$	
tryck ut	$u_8^4 = y_9^1$	
3 st. mellanångtemp.	$v_8^1, v_8^2, v_8^3$	
3 st. mellantryck	$v_8^4, v_8^5, v_8^6$	
<u>Turbin, LT-del.</u>		
ångtemp. in	$u_9^1 = y_8^1$	
ångflöde	$u_9^2 = y_6^1$	
tryck in	$y_9^1 = u_8^4$	
effekt	$y_9^2$	

Dom:

	$\dot{x}_0^1$	$\dot{x}_0^2$	$\dot{x}_0^3$	$\dot{x}_0^4$	$\dot{x}_0^5$	$x_0^1$	$x_0^2$	$x_0^3$	$x_0^4$	$x_0^5$	$u_0^1$	$u_0^2$	$u_0^3$	$v_0^1$	$v_0^2$	$v_0^3$	$v_0^4$
$a_{11}$					$a_{15}$									$a_{14}$	$a_{15}$		
						$a_{26}$				$a_{210}$				$a_{24}$	$a_{215}$		
$a_{31}$					$a_{35}$	$a_{36}$		$a_{33}$		$a_{310}$				$a_{34}$	$a_{315}$		$a_{317}$
						$a_{46}$			$a_{49}$								$a_{417}$
											$a_{511}$						$a_{517}$
	$a_{62}$	$a_{63}$				$a_{66}$		$a_{68}$		$a_{610}$		$a_{612}$		$a_{64}$	$a_{615}$		$a_{616}$
	$a_{72}$									$a_{710}$		$a_{712}$		$a_{74}$	$a_{715}$		$a_{716}$
$a_{81}$	$a_{82}$									$a_{810}$			$a_{813}$	$a_{84}$			$a_{816}$
						$a_{96}$		$a_{98}$									$a_{916}$

Matris AA:



Kylare 1:

	$\gamma_2^1$	$\gamma_2^2$	$\gamma_2^3$	$u_2^1$	$u_2^2$	$u_2^3$	$u_2^4$
$a_{11}$	$a_{12}$	$a_{13}$	$a_{14}$	$a_{15}$	$a_{16}$	$a_{17}$	
		$a_{23}$					
	$a_{32}$			$a_{35}$	$a_{36}$		

Matris Q:

Kylare 2:

	$\gamma_4^1$	$\gamma_4^2$	$\gamma_4^3$	$u_4^1$	$u_4^2$	$u_4^3$	$u_4^4$
$a_{11}$	$a_{12}$	$a_{13}$	$a_{14}$	$a_{15}$	$a_{16}$	$a_{17}$	
		$a_{23}$					
	$a_{32}$			$a_{35}$	$a_{36}$		

Matris Q:

"Överheltare 2:

$x_3^1$	$x_3^2$	$u_3^1$	$u_3^2$	$u_3^3$	$u_3^4$	$y_3^1$	$y_3^2$
$a_{11}$	$a_{12}$	$a_{13}$	$a_{14}$			$a_{17}$	
	$a_{22}$		$a_{24}$	$a_{25}$	$a_{26}$	$a_{27}$	
			$a_{34}$		$a_{36}$		$a_{38}$

Matris AA:

"Överheltare 3:

$x_5^1$	$x_5^2$	$u_5^1$	$u_5^2$	$u_5^3$	$u_5^4$	$y_5^1$	$y_5^2$
$a_{11}$	$a_{12}$	$a_{13}$	$a_{14}$			$a_{17}$	
	$a_{22}$		$a_{24}$	$a_{25}$	$a_{26}$	$a_{27}$	
			$a_{34}$		$a_{36}$		$a_{38}$

Matris AA:



Ventil (statisk):

Alt. 1 överkritisk:

$$\text{Matris } D: \begin{array}{|c|c|} \hline u'_6 & u_6^2 \\ \hline a'_1 & a'_2 \\ \hline \end{array}$$

$$\text{Insättes som: } \begin{array}{|c|c|} \hline y'_6 & u'_6 & u_6^2 \\ \hline -1 & a'_1 & a'_2 \\ \hline \end{array}$$

Alt. 2 underkritisk:

$$\text{Matris } D: \begin{array}{|c|c|} \hline u'_6 & u_6^2 & u_6^3 \\ \hline a_1 & a_2 & a_3 \\ \hline \end{array}$$

$$\text{Insättes som: } \begin{array}{|c|c|} \hline y'_6 & u'_6 & u_6^2 & u_6^3 \\ \hline -1 & a_1 & a_2 & a_3 \\ \hline \end{array}$$

# Turbin:

## Högtrycksdel:

$$Y_7^1 \quad Y_7^2 \quad Y_7^3 \quad U_7^1 \quad U_7^2 \quad U_7^3$$

	$a_{12}$	$a_{13}$		$a_{15}$	$a_{16}$
$a_{21}$	$a_{22}$		$a_{24}$	$a_{25}$	$a_{26}$
	$a_{32}$		$a_{34}$	$a_{35}$	$a_{36}$

Matris Q:

## Lågtrycksdel:

$$U_9^1 \quad U_9^2$$

$a_{11}$	$a_{12}$
	$a_{22}$

Matris D:

Insättes som:

$$Y_9^1 \quad Y_9^2 \quad U_9^1 \quad U_9^2$$

$\neq 0$	$-1$	$a_{11}$	$a_{12}$
$-1$	$\neq 0$		$a_{22}$

Mellanöverhettare:

$x_8^1$	$x_8^2$	$x_8^3$	$x_8^4$	$x_8^5$	$x_8^6$	$x_8^7$	$x_8^8$	$u_8^1$	$u_8^2$	$u_8^3$	$u_8^4$	$v_8^1$	$v_8^2$	$v_8^3$	$v_8^4$	$v_8^5$	$v_8^6$	$y_8^2$
$a_{11}$								$a_{19}$	$a_{10}$			$a_{113}$						
	$a_{22}$							$a_{29}$	$a_{210}$				$a_{214}$					
		$a_{33}$						$a_{39}$	$a_{310}$				$a_{315}$					
			$a_{44}$					$a_{49}$	$a_{410}$				$a_{416}$					$a_{512}$
				$a_{55}$					$a_{510}$	$a_{511}$		$a_{513}$						
					$a_{66}$				$a_{610}$			$a_{613}$	$a_{614}$		$a_{617}$			
						$a_{77}$			$a_{710}$				$a_{714}$	$a_{715}$		$a_{718}$		
							$a_{88}$		$a_{810}$				$a_{815}$	$a_{816}$		$a_{819}$		
									$a_{910}$						$a_{917}$		$a_{912}$	
									$a_{1010}$						$a_{1017}$	$a_{1018}$		
									$a_{1110}$							$a_{1118}$	$a_{1119}$	
									$a_{1210}$		$a_{1220}$						$a_{1219}$	

Matris AA:

Subrutinen misslyckades med att bilda C- och D-matriser utgående från Q-matrisen i dess nuvarande form. Misslyckandet berodde på att antalet utsignaler var för stort. Vi överförde därför följande utsignaler till interna variabler:

$$y_1^2, y_2^2, y_3^2, y_4^2, y_5^2, y_9^1$$

Dessa signaler beskriver vissa tryck, som är av mindre intresse.

Efter denna modifiering gav subrutinen C- och D-matriser.

Huvudprogram.

Program ÖRESUNY, 9:e ordningens modell.

Eftersom 15:e ordningens modell ger en mycket stor AA-matris (51,71), är risken stor att numeriska besvär helt eller delvis skall förstöra systemmatriserna. Av denna orsak nedbringades ordningstalet till 9 genom att varje överhettare gavs endast en tillståndsvariabel. Dessutom infördes DOUBLE PRECISION i reduceringsprogrammet.

9:e ordningens AA- och Q-matris bildas av samma delmatriser som stora systemet, och beteckningarna är desamma, varför endast AA- och Q-matriserna ges här i det mindre systemet.

Dessa återfinnes i mappen.

Egenvärden och systemmatriser.

Systemmatriserna bildas som förut omtalats med specialversionen av REDUCE, SPERED.

För egenvärdesbestämningen har använts ett program TQR av K. Mårtensson, LTH, som utnyttjar övre Hessenbergform. Egenvärdena har bestämts dels för överkritiskt, dels för underkritiskt system. Vidare har både 15:e och 9:e ordningens modell använts. Ingångsdata återfinnes i appendix.

Insignaler.

15:e och 9:e ordningens modell.

- $u_1$  bränsleflöde
- $u_2$  matarvattenflöde
- $u_3$  kylvattenflöde I
- $u_4$  kylvattenflöde II
- $u_5$  läge hos reglerventil

Tillståndsvariabler.

15:e ordningen

- $x_1$  domtryck
- $x_2$  nivå i dom
- $x_3$  vattentemp. i dom
- $x_4$  stigtubtemp.
- $x_5$  ångkvalitet
- $x_6$  mat.temp. 1 i ÖH I
- $x_7$  mat.temp. 2 i ÖH I
- $x_8$  mat.temp. 3 i ÖH I
- $x_9$  mat.temp. 4 i ÖH I
- $x_{10}$  mat.temp. i ÖH II
- $x_{11}$  mat.temp. i ÖH III
- $x_{12}$  mat.temp. 1 i MÖH
- $x_{13}$  mat.temp. 2 i MÖH
- $x_{14}$  mat.temp. 3 i MÖH
- $x_{15}$  mat.temp. 4 i MÖH

9:e ordningen

- $x_1$  domtryck
- $x_2$  nivå i dom
- $x_3$  vattentemp. i dom
- $x_4$  stigtubtemp.
- $x_5$  ångkvalitet
- $x_6$  mat.temp. i ÖH I
- $x_7$  mat.temp. i ÖH II
- $x_8$  mat.temp. i ÖH III
- $x_9$  mat.temp. i MÖH

Utsignaler.

## 15:e ordningen

y<sub>1</sub> temp. f. kyl.I  
y<sub>2</sub> temp. e. kyl.I  
y<sub>3</sub> ångflöde f. kyl.I  
y<sub>4</sub> temp. f. kyl.II  
y<sub>5</sub> temp. e. kyl.II  
y<sub>6</sub> ångflöde f. kyl.II  
y<sub>7</sub> temp. f. ventil  
y<sub>8</sub> ångflöde f. HT  
y<sub>9</sub> temp. e. HT  
y<sub>10</sub> tryck f. HT  
y<sub>11</sub> effekt HT  
y<sub>12</sub> temp. e. MÖH  
y<sub>13</sub> tryck f. MÖH  
y<sub>14</sub> effekt LT

## 9:e ordningen

y<sub>1</sub> temp. f. kyl.I  
y<sub>2</sub> temp. e. kyl.I  
y<sub>3</sub> temp. f. kyl.II  
y<sub>4</sub> temp. f. ventil  
y<sub>5</sub> temp. e. HT  
y<sub>6</sub> effekt HT  
y<sub>7</sub> temp. f. LT  
y<sub>8</sub> effekt LT





MATRIX D

0.000000000+000	0.000000000+000	3.9790769565-002	3.6055898515-002	-5.9579007324-003
0.000000000+000	0.000000000+000	-4.6646667294+000	-7.7999651323-002	1.2888714472-002
0.000000000+000	0.000000000+000	-2.1511761193+000	-5.8071844913-003	9.5958305651-004
0.000000000+000	0.000000000+000	-6.9887732926-001	-1.5579801567+000	-2.4705265777-003
0.000000000+000	0.000000000+000	-5.2074784342-001	-1.1675327164+000	4.8981546015-002
0.000000000+000	0.000000000+000	-4.8328085345+001	-1.1056678474+002	2.1464782244+001
0.000000000+000	0.000000000+000	-8.0934404230-002	-1.8025614827-001	-1.5684379543-003
0.000000000+000	0.000000000+000	9.9620828091+001	1.9883037932+002	1.7805049790+002

178  
214  
1994

THE EIGENVALUES ARE

REAL PART	IMAGINARY PART
-8.3536720835-002	7.9205996476-003
-8.3536720832-002	-7.9205996332-003
-6.2281630036-003	-2.7952935660-003
-6.2281626158-003	2.7452915838-003
-4.5223666755-003	1.9678109697-009
-2.6826444015-002	3.7250597551-004
-2.6826433961-002	-3.7250900434-004
-3.3995841090-002	0.0000000000+000
0.0000000000+000	0.0000000000+000

Överkritisk modell, 9:e ordningen

MATRIX A

-4.5419442134-002	-0.000000000+000	1.9706005727-002	5.0337873357-002	-5.9664896969-001	-1.0311054810-011
-5.8448143304-005	-0.000000000+000	3.057482316-004	2.252875230-004	-2.3603479512-001	1.3937390079-013
1.1402238304-002	-0.000000000+000	-2.3664147483-002	2.4333637575-003	-3.5856803546-000	1.5353485640-012
2.8135047671-002	-0.000000000+000	0.000000000+000	-5.0241156557-002	0.000000000+000	0.000000000+000
-8.809745804-005	-0.000000000+000	1.5057128177-004	1.8196638102-004	-8.7259146911-002	4.8443347724-014
-1.5542415490-002	-0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	-9.0589657165-003
-1.7406623394-002	-0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	2.5856458678-002
-1.9242018074-002	-0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	9.2560676457-003
-6.1243476942-003	-0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	4.18316225246-004

-7.9208890640-013	-3.7307584073-013	-2.7543051645-013	1.2428151053-002	-1.1908654186-002
1.0476268175-014	4.6129844538-015	3.6152543618-015	-1.631342036-004	1.85631530377-004
1.2264927853-013	4.7685845823-014	3.9049953172-014	-1.7620338393-003	1.689383677-003
0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000
3.7560262979-015	1.4999736104-015	1.2884844647-015	-5.8140267289-005	5.8710003391-005
-7.9482462184-013	-3.8621560702-013	-2.8286554127-013	1.276363976-002	-1.223016710-002
-2.8409859284-002	-3.79388495338-013	-2.6878340830-013	1.3465193153-002	-1.2602347913-002
1.6165482727-002	-2.4654937395-002	-4.9210297648-013	-1.2816503334-001	-1.3381952304-002
7.3057852030-004	2.5695900964-003	-4.5223628274-003	-6.3094065508-003	-5.612477001-003

MATRIX B

1.8448146349-011	1.9788968739-003	1.2988189290-002	1.2428151053-002	-1.1908654186-002
-4.1776321905-014	3.4061959172-005	-1.7048549084-004	-1.631342036-004	1.85631530377-004
-1.8490249863-012	-3.2681973662-003	-1.8414378706-003	-1.7620338393-003	1.689383677-003
1.2001990084-001	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000
1.6862386956-014	-8.2574987784-006	-6.8760189175-005	-5.8140267289-005	5.8710003391-005
2.3244519993-001	0.000000000+000	1.3328794994-002	1.276363976-002	-1.223016710-002
3.7118115398-001	0.000000000+000	1.5902930620-001	1.3465193153-002	-1.2602347913-002
4.9345253283-001	0.000000000+000	-5.7629209343-002	-1.2816503334-001	-1.3381952304-002
1.0322114818-001	0.000000000+000	-2.8862870644-003	-6.3094065508-003	-5.612477001-003

MATRIX C

-8.2225402237-002	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	8.532378377-001
1.4580693929-001	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	7.6471850940-001
-4.5220193284-002	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	3.5146550177-001
-7.3588445004-002	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	1.1355136040-001
2.8327478549-001	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	2.9708556663-002
1.3484694193-002	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	1.0022936553-001
-1.7053023041-002	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	1.3021304813-002
1.1426666684+003	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	1.6627397875-000

1.4139800442-012	5.8122305785-012	8.9016793936-011	1.2428151053-002	0.000000000+000
3.3438141145-011	6.622582973-012	-1.9781509764-011	-1.631342036-004	0.000000000+000
6.1329542859-001	-2.2950530365-012	-1.3869794202-011	-1.7620338393-003	0.000000000+000
1.9471451236-001	6.9753873660-001	-1.7669208319-009	0.000000000+000	0.000000000+000
1.5467367511-001	5.5107394975-001	1.9626895665-009	0.000000000+000	0.000000000+000
1.7504800351+001	6.1570263566+001	-1.1445954442-006	0.000000000+000	0.000000000+000
2.2741571919-002	7.9949044634-002	8.5922836303-001	0.000000000+000	0.000000000+000
2.8690110884+000	1.0091275852+001	1.0839872468+002	0.000000000+000	0.000000000+000

MATRIX D

0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	4.1320166385-002	3.9538480538-002	-3.7885771549-002
0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	-4.6679752704+000	-8.5533513993-002	8.1958211847-002
0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	-2.1514224450+000	-6.3680912522-003	6.1019049075-003
0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	-6.9824314328-001	-1.5565360550+000	-1.5709863261-002
0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	-5.3332143652-001	-1.1961639838+000	3.1146938246-001
0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	-5.3838108258+001	-1.2311363099+002	1.3649267970+002
0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	-8.0531785206-002	-1.7933934645-001	-9.9735602746-003
0.000000000+000	0.000000000+000	0.000000000+000	5.3915154637+001	9.4754213684+001	1.1322075996+003

$$\frac{1132}{136} = 8$$

THE EIGENVALUES ARE

REAL PART	IMAGINARY PART
-8.3815166571-002	7.6261106320-003
-8.3815166594-002	-7.6261105603-003
-9.0589646981-003	-2.3960231502-010
-5.3900611589-003	7.3300189640-008
-4.5223781067-003	-7.3141455448-008
-2.4654977428-002	0.0000000000+000
-2.8409822085-002	0.0000000000+000
-3.3940813799-002	0.0000000000+000
0.0000000000+000	0.0000000000+000

SYSTEM MATRICES, överkritisk modell 15:e ordningen.

MATRIX A

-4.5819442142-002	1.9706005272-002	5.0337873357-002	-5.9664896969-001	3.2556179974-012
-5.8368143226-005	3.057482310-004	2.2528765230-004	-2.3603479512-001	-2.1094237468-014
1.1680238305-002	-2.3644747834-002	2.4333637575-003	-3.5858903546-000	-3.0075941737-013
2.8135047671-002	0.0000000000+000	-5.0241156557-003	0.0000000000+000	0.0000000000+000
-8.8629795589-005	1.5057126177-004	1.69196638102-004	-8.7259148911-002	-5.9778579982-015
-1.4584426620-003	0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	-3.1103684488-002
-2.3877573418-003	0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	1.8240999801-002
-8.2432392588-003	0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	4.4076468949-003
-2.1293975808-002	0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	5.5328223334-003
-2.1613808003-002	0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	3.29392230576-003
-2.0790232903-002	0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	1.17615530859-003
-3.8768433596-003	0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	1.6200577375-004
-6.6939331682-003	0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	6.470291696-005
-7.6174740584-003	0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	2.5617256731-005
-5.9061561699-003	0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	7.5733396298-006
8.2858164774-012	-2.0235995106-012	-7.6028072726-013	-1.7053025658-012	0.0000000000+000
-1.0886512314-013	2.7146952952-014	1.6880185641-014	2.4424906581-015	8.8917841969-016
-1.1742828931-012	2.8647531276-013	1.1102302046-013	2.1316282072-014	0.0000000000+000
0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000
-3.8666988279-014	1.9371657056-014	9.4368957090-015	9.9920072216-016	4.4468820985-016
8.4057205641-012	-4.1957548546-012	-2.6623502905-012	-1.9835196601-013	-1.1358693772-013
-2.8963385542-002	-5.8184568274-012	-3.9221959014-012	-7.8159700934-013	-1.136883772-013
1.0563458707-002	-1.6376028192-002	-7.6028072726-013	-3.4916594032-013	0.0000000000+000
1.3260094470-002	7.0473191506-003	-2.3207268239-002	-7.6159700934-013	0.0000000000+000
7.594284949-003	4.1955617146-003	1.6487680319-002	-2.2409859295-002	0.0000000000+000
2.825987729-003	1.5019221275-003	5.902423379-003	1.6185482727-002	-3.4106051315-013
3.8926640029-004	2.0635126057-004	6.1091731275-004	2.2299982452-003	-1.52976834233-002
1.5507884127-004	8.2419475396-005	3.239131394-004	8.8709655954-004	8.3792686571-003
6.1394882458-005	3.2629409446-005	1.2822676533-004	3.5119662466-004	3.3172812883-003
1.8150497216-005	9.6464089274-006	3.7903078831-005	1.0382617174-004	9.00769532142-004
0.0000000000+000	4.5474735089-013	1.8189894035-012	1.8189894035-012	
3.5527136788-015	1.4210954715-014	-5.6843418661-014	-2.2737367544-013	
1.4210854715-014	-1.1368683772-013	-2.2737367544-013	0.0000000000+000	
0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	0.0000000000+000	
1.3322676295-015	0.0000000000+000	-1.5892711555-014	1.8189894035-012	
-3.4106051314-013	0.0000000000+000	1.8189894035-012	5.4569682106-012	
-5.6843418661-013	-9.0949470177-013	5.4569682106-012	1.1300683772-012	
0.0000000000+000	-2.2737367544-013	-2.2737367544-013	5.4569682106-012	
-2.2737367544-013	-1.8189894035-012	-1.8189894035-012	6.366462124-012	
-4.5474735089-013	-2.7284841053-012	-2.7284841053-012	5.4569682106-012	
-9.0949470177-013	-1.8189894035-012	5.4569682106-012	-4.4337866711-012	
-2.6087985155-011	5.7290166211-011	-4.4337866711-012	-4.5474735089-013	
-1.3746608639-002	1.9554136688-011	-4.5474735089-013	1.3642420527-012	
4.3346341404-003	-1.3766086821-002	1.3642420527-012	-1.0302662286-002	
-2.4640656249-003	6.2238956942-003	-1.0302662286-002		







A(1,1)-elementet är av väsentlig betydelse för systemets dynamik. Några program kördes med varierande A(1,1)-element. Härvid visades att en liten ändring kan ge betydande ändring i motsvarande egenvärde. Tryckfallet i en underkritisk modell över de olika överhettarna, ventilen och turbindelarna beskrivs i huvudsak av

$$m_s = k \sqrt{P_1 - P_2}$$

Om man bortser från kylvattenflöden och avtappningsmängderna från turbinen, så är massflödet detsamma från dom t.o.m. lågtrycksturbinen. Tryckfallen över delarna kan då adderas och summan ger ekvationen

$$m_s = k \sqrt{P_{\text{dom}} - P_{\text{kylare}}}$$

Lineariserad

$$\Delta m_s = \frac{k}{2 \sqrt{P_d - P_k}} (\Delta P_d - \Delta P_k)$$

Insättes k-värdet från det statiska tillståndet så fås

$$\Delta m_s = \frac{m_s}{2 \sqrt{P_d - P_k}} (\Delta P_d - \Delta P_k)$$

Insättes följande data

$$m_s = 130 \text{ kg/s}$$

$$P_d = 143 \text{ bar}$$

$$P_k = 0$$

$$\Delta P_k = 0$$

så erhålles

$$\Delta m_s = 0,46 \Delta P_d$$

Denna koefficient är känslig numeriskt och kan ge ett A(1,1)-element som gör systemet t.o.m. instabilt. En tryckhöjning i domen kan således ej åstadkomma en tillräcklig massflödesökning, utan nivån i domen stiger starkt. Se även ref. 5 sid. 37.



Simulering.

För att få en uppfattning om modellens dynamiska riktighet, lades stegstörningar på de olika insignalerna. Stegsvaren för vissa tillståndsvariabler och vissa utsignaler plottades sedan för var och en av insignalerna. Simuleringen tillgick så att det ursprungliga systemet, som har formen

$$\frac{dx}{dt} = Ax + Bu$$

$$y = Cx + Du$$

med hjälp av ett FORTRAN-program konverterades till samplad form dvs.

$$x(t + T) = \Phi x(t) + \Gamma u(t)$$

$$y(t) = \Theta x(t) + Du(t)$$

där

$$\Phi = \exp At$$

$$\Gamma = \int_0^T (\exp As) ds B$$

Utgående från detta samplade system och en given stegstörning på en viss insignal, var det med hjälp av ett FORTRAN-program möjligt att få ut plottade stegsvar av givna tillstånd och utsignaler.

I appendix finns stegsvar för en 9:e ordningens överkritisk modell.

Fig. 1-12 visar stegsvar då insignalen var en ökning av bränsleflödet,  $u_1$ , med 4 t/h.

Fig. 13-24 är stegsvar då slaget hos reglerventilen,  $u_5$ , minskas med 5%.

Fig. 25-29 är stegsvar för en ändring av 40 t/h hos matarvattenflödet,  $u_2$ .

Fig. 30-41 och fig. 42-48 visar stegsvar för en ändring på 4 t/h hos kylvattenflöde I,  $u_3$ , resp. kylvattenflöde II,  $u_4$ .

De stationära värdena har varit:

Kylvattenflöde I	3.87 kg/s
Kylvattenflöde II	1.04 kg/s
Matarvattenflöde	130.55 kg/s

Samplingsintervallet, T, har varit 5 sek.

## Referenser.

1. Anderson J.H. : Superheater Dynamic Models. ASME 66-WA/HT-57
2. Anderson J.H., Kwan H.W., Qualtrough G.H. : Dynamic Models for Power Station Boilers. Third U.K.A.C. Control Convention 2-4:th April 1968.
3. von Bolte W. : Simulierung der Drehzahlregelung von Dampfturbinen mit Zwischenüberhitzung. BWK nr 6, 1967.
4. Eklund K. : En olinjär matematisk modell för en dompanna. Rapport 6801, mars 1968. Lunds Tekniska Högskola, Inst. för regleringsteknik.
5. Eklund K. : Linear Mathematical Models of the Drum-Downcomer-Riser Loop of a Drum Boiler. Report 6809 Nov. 1968. Lund Institute of Technology, Division of Automatic Control.
6. Eklund K. : Numerical Modelbuilding. Report 6808 Nov. 1968. Lund Institute of Technology, Division of Automatic Control.
7. Enns M. : Comparison of Dynamic Models of a Superheater. ASME, Journal of Heat Transfer, Nov. 1962, s. 375-385.
8. Jonasson J. : Dynamiska egenskaper hos en värmeväxlare. Rapport RE-34, aug. 1968. Lunds Tekniska Högskola. Inst. för regleringsteknik.
9. Kleinau W. : Regeldynamik von Dampfturbinen mit Zwischenüberhitzung. BWK nr 6, 1965.
10. Nicholson H. : Dynamic Optimisation of a Boiler-turboalternator Model.
11. Profos P. : Die Regelung von Dampfanlagen. Springer-Verlag 1962.
12. Thal-Larsen H. : Dynamics of Heat Exchangers and their Models. ASME, Journal of Basic Engineering, June 1960, s. 489-504.

APPENDIX.

Data till överhettare.

Tubmassorna beräknas med hjälp av de data som finns på ritning 651013. Längderna har mätts upp på den stora sammanställningsritningen.

Ångtemperaturerna fås ur katalogblad och ur de mätdata, som erhöles vid leveransprovningen av P16.

Metalltemperaturerna sättes  $35^{\circ}\text{C}$  högre än motsvarande ångtemperatur. Det har varit omöjligt att få mer exakta metalltemperaturer, men den ovan nämnda temperaturdifferensen har erhållits med hjälp av ett par kurvor från Steinmüllers leveransprovning.

Specifika värmets för ångan fås med hjälp av ångtabellen och definitionerna

$$c_{ps} = (\Delta i / \Delta T)_p = \text{konstant}$$

$$c_{Ts} = (\Delta i / \Delta p)_T = \text{konstant}$$

Specifika värmets för tuberna antages vara detsamma för alla tubmaterial.

F-värdet, dvs. proportionalitetskonstanten i sambandet

$$\dot{Q}_{gm} = F \cdot m_B$$

fås genom att för två olika laster, kring den stationära punkten, beräkna det tillförda värmets och så bilda differensen mellan dessa värmeflöden. Denna differens dividerad med skillnaden mellan bränsleflödena, ger det önskade F-värdet.

F-värdet fås alltså ur sambandet

$$F = \frac{(m_s \Delta i)_1 - (m_s \Delta i)_2}{m_{B1} - m_{B2}} = \frac{\dot{Q}_{ms1} - \dot{Q}_{ms2}}{m_{B1} - m_{B2}}$$

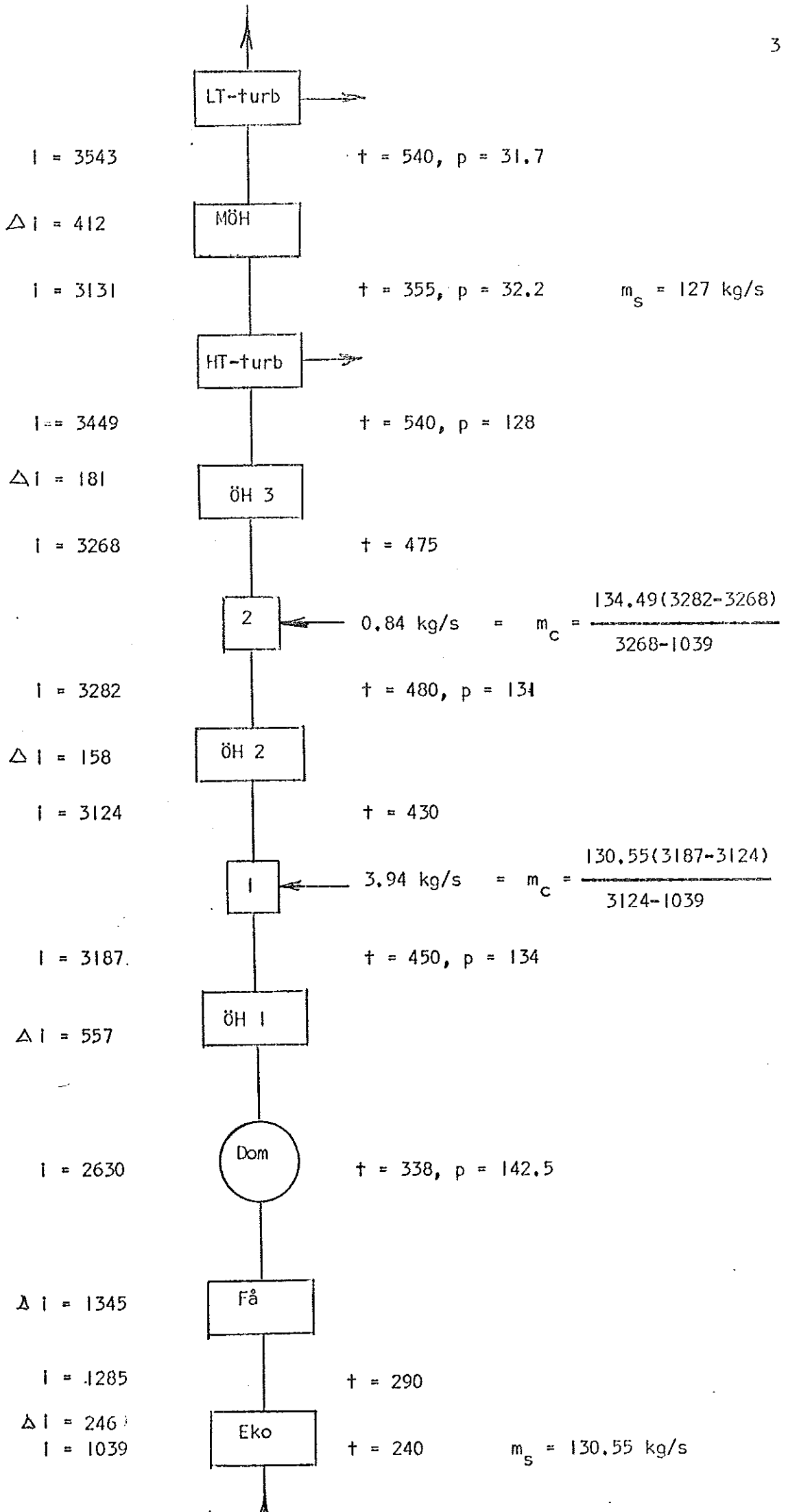
ty i det stationära fallet är  $\dot{Q}_{gm} = \dot{Q}_{ms}$

$K_a$ -värdet är proportionalitetskonstanten i uttrycket för tryckfallet genom överhettaren

$$\Delta p = K_a m_s^2$$

Då tryckfallet över hela överhettaren och massflödet är känt, kan  $K_a$ -värdet beräknas. Vi antar sedan att tryckfallet är linjärt och låter prop. konstanten ha värdet  $K_a / n$  för var och en av sektionerna. Sektionerna är ju ungefär lika långa.

För att få en ungefärlig kontroll på att systemet som helhet är riktigt görs en enkel värmeteknisk beräkning på systemet. Insprutningsmängderna bestäms så att temperaturfallen över kylarna blir de rätta. Kylvattnet tas från matarvattenledningen efter HT-förvärmarna, så vi känner alltså kylvattenentalpin. Då det finns dåliga uppgifter om trycken före och efter överhettarna, har dessa antagits med utgångspunkt från dom- och sluttryck. Vi bortser från tryckfallet över ångkylarna.



$$Q_{\text{Eko}} = 130,55 \cdot 246 = 32115 \text{ kJ/s}$$

$$Q_{\text{Fä}} = 130,55 \cdot 1345 = 175590 \text{ "}$$

$$Q_{\text{öH1}} = 130,55 \cdot 557 = 71724 \text{ "}$$

$$Q_{\text{öH2}} = 134,49 \cdot 158 = 21249 \text{ "}$$

$$Q_{\text{öH3}} = 135,53 \cdot 181 = 24531 \text{ "}$$

$$Q_{\text{MöH}} = 127,00 \cdot 412 = 52324 \text{ "}$$

---


$$Q_{\text{ui}} = 377532 \text{ "}$$

Förbränningen kräver

$$l_v = 1,05 \cdot 4,76 \cdot 0,0979 = 0,489 \text{ Mol luft / kg bränsle}$$

$$= 10,96 \text{ Nm}^3 \text{ luft / kg bränsle}$$

Rökgasmängden blir

$$g_v = 0,4934 \cdot 0,05 \cdot 4,76 \cdot 0,0979 = 0,516 \text{ Mol avgaser / kg bränsle}$$

$$= 11,56 \text{ Nm}^3 \text{ avgaser / kg bränsle}$$

Sätt pannverkningsgraden till 0,97. Då erhålles

$$Q_{\text{uib}} = 377532 : 0,97 = 389208 \text{ kJ/s}$$

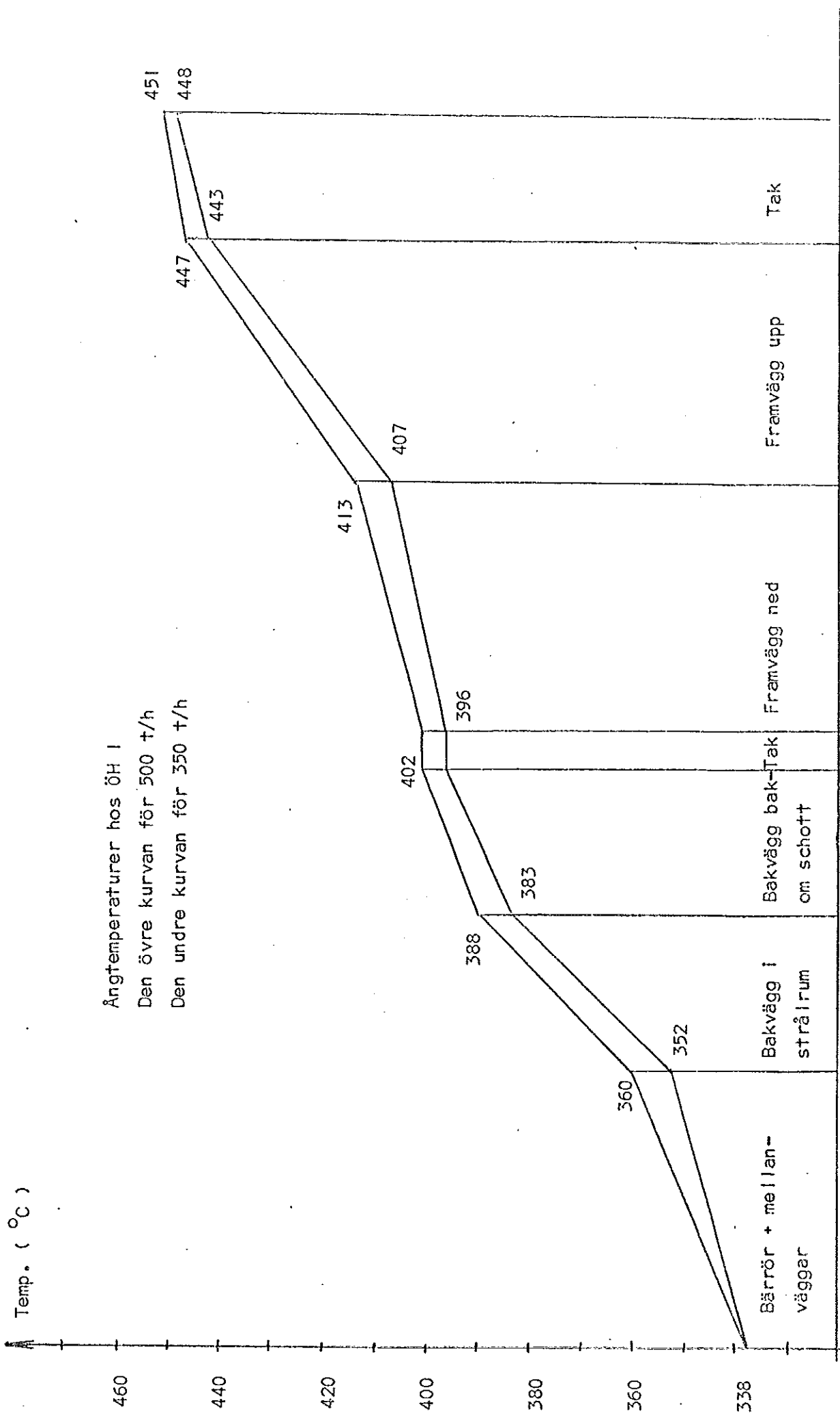
Med  $H_u = 9600 \text{ kcal/kg}$ ,  $l_v = 10,96 \text{ Nm}^3/\text{kg br}$ ,  $t_v = 40 \text{ }^\circ\text{C}$  och  $c_{\text{pui}} = 0,311 \text{ kcal/Nm}^3$  får vi den erforderliga bränslemängden

$$B_{\text{beräknat}} = \frac{389208}{4,187 ( 9600 + 10,96 \cdot 0,311 \cdot 40 )} = 9,55 \text{ kg/s}$$

Enligt mätningar skall bränsleflödet vara 34,1 t/h, dvs. 9,47 kg/s  
Vi kan alltså förmoda att konfigurationen på sidan 3 är någorlunda  
riktig.



Temp. ( °C )



Ångtemperaturer hos ÖH I  
 Den övre kurvan för 500 t/h  
 Den undre kurvan för 350 t/h

Beräkning av F-värden.ÖH 1.

För att bilda de erforderliga differenserna uträknas det tillförda värmets  $\dot{Q}$  vid belastningarna 500 och 350 t/h, motsvarande värden på bränsleflödena erhålles ur bild 5.4.

$$(\dot{m}_s)_{500} = 138,89 \text{ kg/s}$$

$$(\dot{m}_s)_{350} = 97,22 \text{ kg/s}$$

$$\begin{aligned} \Delta \dot{m}_B &= 36250 - 26500 = 9750 \text{ kg/h} \\ &= 2,708 \text{ kg/s} \end{aligned}$$

	p(bar)	f(°C)	i(kJ/kg)	$\Delta i$	$\dot{Q}(\text{kJ/s})10^3$	
0	142,5	338	2630,2			
1	140	360	2812,6	182,4	25,33	
2	138	402	3015,3	202,7	28,15	500 t/h
3	136,5	413	3060,0	44,7	6,21	
4	135	451	3181,1	121,1	16,82	
0	142,5	338	2630,2			
1	140	352	2762,1	131,9	12,82	
2	138	396	2985,5	223,4	21,72	350 t/h
3	136,5	407	3044,3	58,8	5,72	
4	135	448	3180,1	135,8	13,20	

	$\Delta \dot{Q} 10^3$	F
1	12,51	4619
2	6,43	2374
3	0,49	181
4	3,62	1337

ÖH 2.

p	t	i	$\Delta i$	$\dot{Q} \cdot 10^3$	$\Delta \dot{Q} \cdot 10^3$	
134	430	3124				
131	480	3285	158	21.25		470 t/h
					3.70	
134	430	3124				
131	480	3285	158	17.55		400 t/h

$$\Delta m_B = 34100 - 29750 = 4350 \text{ kg/h}$$

$$= 1.208 \text{ kg/s}$$

$$F = 3063 \text{ kJ/kg br.}$$

ÖH 3.

p	t	i	$\Delta i$	$\dot{Q} \cdot 10^3$	$\Delta \dot{Q} \cdot 10^3$	
131	475	3268				
128	540	3449	181	24.53		470 t/h
					5.98	
131	480	3281				
128	540	3448	167	18.55		400 t/h

$$\Delta m_B = 1.208 \text{ kg/s}$$

$$F = 4950 \text{ kJ/kg br.}$$

MÖH.

p	t	i	$\Delta i$	$\dot{Q} \cdot 10^3$	$\Delta \dot{Q} \cdot 10^3$	
32.2	355	3131				
31.7	540	3543	412	52.32		470 t/h
					6.77	
32.2	353	3119				
31.7	533	3529	410	45.55		400 t/h

$$\Delta m_B = 1.208 \text{ kg/s}$$

$$F = 5604 \text{ kJ/kg br.}$$

Don.

p	t	i	$\Delta i$	$\dot{Q} 10^3$	$\Delta \dot{Q} 10^3$	
147.7	285.4	1260.3				
145.6	339.7	2622.7	1362.4	177.86		470 t/h
142.5	268.7	1154.6			12.47	
138.1	335.5	2643.1	1488.5	165.39		400 t/h

$$\Delta m_B = 1.208 \text{ kg/s}$$

$$F = 10325 \text{ kJ/kg br.}$$

Beräkning av järnmassor ÖH I.

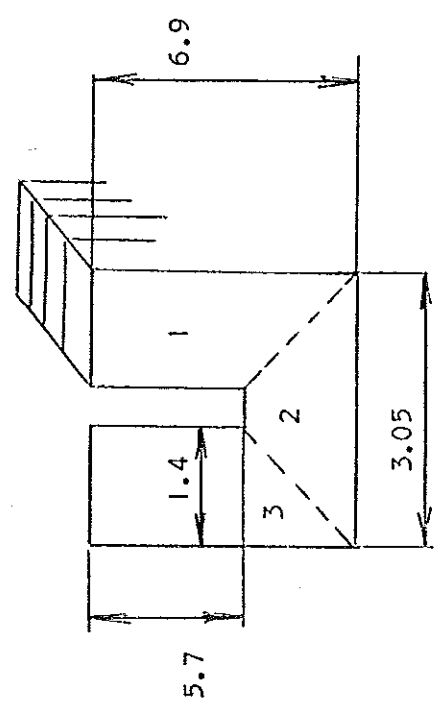
Del	Ant. rör	d <sub>y</sub> (mm)	s (mm)	l (m)	Mat.	Massa (kg)	Σ
Bärrör MÖH-stråk	160	31.8	4.0	13.6	St.45.8	5964	
Bärrör Eko-stråk	80	31.8	4.5	13.6	15Mo3	3293	19541
Mellanväggar	268	31.8	4.0	14	15Mo3	10284	
Bakvägg 1	496	26.9	5.6	11	HT7	16041	
Bakvägg 2	496	26.9	3.6	3.8	HT8	3897	19938
Tak	496	26.9	3.6	3.8	HT5	3897	
Framvägg ned	248	35.0	4.5	12	13CrMo44	10068	13965
Framvägg upp	248	35.0	4.5	12	13CrMo44	10068	
Tak	496	26.9	3.6	7.5	HT8	7691	17759
							<u>Σ 71203</u>

Samtliga material har densiteten =  $7.85 \text{ kg/dm}^3$

Samtliga mat. har spec. värmnet =  $0.13 \text{ kcal/kg } ^\circ\text{C}$

=  $0.544 \text{ kJ/kg } ^\circ\text{C}$

Beräkning av järnmassorna hos ÖH 2 och ÖH 3.



Del	Ant. rör	$d_y$ (mm)	s (mm)	Material	Massa (kg)
ÖH 2	1	31.8	5.0	HT7	7470
	2	31.8	4.5	HT8	1510
	3	31.8	4.0	HT5	6190
				<u>Σ</u>	<u>15170</u>
ÖH 3	1	31.8	6.0	HT7	8620
	2	31.8	5.0	HT8	1650
	3	31.8	5.6	13CrMo44	8170
				<u>Σ</u>	<u>18440</u>

Beräkning av järnmassa hos MÖH.

MÖH delas in i fyra sektioner av ungefär lika längd.  
Sektionerna är numrerade med början i ånginloppet.

Sektion	Ant. rör	$d_y$ (mm)	s (mm)	Material	Massa (kg)
1	480	44.5	3.6	4M10	23000
2	480	44.5	3.6	Stato 21	23000
3	480	44.5	3.6	Stato 23	23000
4	480	44.5	5	Stato 28	30800
				UDDCO 9	99800

Indata öH I.

$G_{m1}$ (kg)	19500	$K_a \text{ tot}$	$2.0539 \cdot 10^{-4}$
$G_{m2}$	20000	<hr/>	
$G_{m3}$	14000	$c_{pm}$ (kJ/kg grd.)	0.544
$G_{m4}$	17700	<hr/>	
$T_{s0}$ ( $^{\circ}\text{C}$ )	338	<hr/>	
$T_{s1}$	358	<hr/>	
$T_{s2}$	401	<hr/>	
$T_{s3}$	412	<hr/>	
$T_{s4}$	450	<hr/>	
$T_{m1}$ ( $^{\circ}\text{C}$ )	393	<hr/>	
$T_{m2}$	436	<hr/>	
$T_{m3}$	447	<hr/>	
$T_{m4}$	485	<hr/>	
$c_{ps0}$ (kJ/kg grd.)	9.21	<hr/>	
$c_{ps1}$	5.61	<hr/>	
$c_{ps2}$	4.01	<hr/>	
$c_{ps3}$	3.74	<hr/>	
$c_{ps4}$	3.15	<hr/>	
$c_{Ts0}$ (kJ/kg bar)	-7.71	<hr/>	
$c_{Ts1}$	-4.64	<hr/>	
$c_{Ts2}$	-2.66	<hr/>	
$c_{Ts3}$	-2.38	<hr/>	
$c_{Ts4}$	-1.70	<hr/>	
$F_1$ (kJ/kg br.)	4619	<hr/>	
$F_2$	2874	<hr/>	
$F_3$	181	<hr/>	
$F_4$	1337	<hr/>	
$Q_{ms1}$ (kJ/s)	21032	<hr/>	
$Q_{ms2}$	27677	<hr/>	
$Q_{ms3}$	5861	<hr/>	
$Q_{ms4}$	17154	<hr/>	
$m_s$ (kg/s)	130.55	<hr/>	



Indata ÖH 2 och ÖH 3.

	<u>ÖH 2</u>	<u>ÖH 3</u>
$G_m$ (kg)	15170	18440
$T_{s0}$ ( $^{\circ}\text{C}$ )	430	475
$T_{s1}$	480	540
$T_{m1}$ ( $^{\circ}\text{C}$ )	515	570
$c_{ps0}$ (kJ/kg grd.)	3.38	2.89
$c_{ps1}$	2.84	2.62
$c_{Ts0}$ (kJ/kg bar)	-1.98	-1.40
$c_{Ts1}$	-1.40	-1.02
$c_{pm}$ (kJ/kg grd.)	0.544	0.544
$F_l$ (kJ/kg br.)	3063	4950
$m_s$ (kg/s)	134.49	135.33
$Q_{ms}$ (kJ/s)	21249	24531
$K_a$	$1.6586 \cdot 10^{-4}$	$1.6333 \cdot 10^{-4}$

Indata till MÖH.

Vi antar här att värmeflödet och det totala F-värdet fördelar sig lika på de fyra sektionerna. Temperaturstegringen antas ske linjärt genom mellanöverhettaren.

$G_{m1}$ (kg)	23000
$G_{m2}$	23000
$G_{m3}$	23000
$G_{m4}$	30800
<hr/>	
$T_{s0}$ (°C)	355
$T_{s1}$	401
$T_{s2}$	447
$T_{s3}$	494
$T_{s4}$	540
<hr/>	
$T_{m1}$ (°C)	431
$T_{m2}$	477
$T_{m3}$	524
$T_{m4}$	570
<hr/>	
$c_{ps0}$ (kJ/kg grd.)	2.32
$c_{ps1}$	2.27
$c_{ps2}$	2.25
$c_{ps3}$	2.25
$c_{ps4}$	2.25
<hr/>	
$c_{Ts0}$ (kJ/kg bar)	-2.10
$c_{Ts1}$	-1.70
$c_{Ts2}$	-1.37
$c_{Ts3}$	-1.15
$c_{Ts4}$	-0.97
<hr/>	
$Q_{ms}$ / sektion (kJ/s)	13081
<hr/>	
F / sektion (kJ/kg br.)	1401
<hr/>	
$m_s$ (kg/s)	127
<hr/>	
$c_{pm}$ (kJ/kg grd.)	0.544
<hr/>	
$K_a$	$0.31 \cdot 10^{-4}$

9:e ordningens system.  
 Indata till ÖH I och MÖH.

	ÖH I	MÖH
$G_m$ (kg)	71200	99800
$T_{s0}$ ( $^{\circ}\text{C}$ )	338	355
$T_{s1}$	450	540
$T_{m1}$	442	501
$c_{ps0}$ (kJ/kg grd.)	9.21	2.32
$c_{ps1}$	3.15	2.25
$c_{Ts0}$ (kJ/kg bar.)	-7.71	-2.10
$c_{Ts1}$	-1.70	-0.97
$c_{pm}$ (kJ/kg grd.)	0.544	0.544
$F_1$ (kJ/kg br.)	9011	5604
$m_s$ (kg/s)	130.55	127.00
$Q_{ms}$ (kJ/s)	71724	52324
$K_a$	$2.0539 \cdot 10^{-4}$	$0.31 \cdot 10^{-4}$

Indata till ångkylare.

	<u>Kyl, 1</u>	<u>Kyl, 2</u>
$m_{s1}$ (kg/s)	130,55	134,49
$m_{s2}$	134,49	135,53
$l_1$ (kJ/kg)	3187	3282
$l_2$	3124	3268
$c_{p1}$ (kJ/kg grd.)	3,13	2,83
$c_{p2}$	3,39	2,90
$c_{T1}$ (kJ/kg bar)	-1,68	-1,39
$c_{T2}$	-1,96	-1,41

$K_a$  sättes lika med noll, ty vi försummar tryckfallet över kylarna.

Domdata.Fallrör, läses in i DC-vektorn

Friktionskoefficient

0,1

Total tublängd (22 st)

638 m

Längd av en tub

29 m

Total flödesarea ( $d_y/s=177,8/16$ )0,367 m<sup>2</sup>

Total tubdiameter

3,21 m

$$V = 10,64$$

$$\begin{aligned} & \text{0,367 m}^2 \quad \checkmark \\ & \text{3,21 m} \quad \checkmark \end{aligned}$$

Stigrör, läses in i R-vektorn

Friktionskoefficient

0,2

Total tublängd (788 st)

22458 m  $\checkmark$ 

Längd av en tub

28,5 m

Total flödesarea ( $d_y/s=57/5,6$ )1,297 m<sup>2</sup>  $\checkmark$ 

Total tubdiameter

36,09 m  $\checkmark$ 

Totala massan av stigtuberna

159310 kg

Värme tillfört stigtuber

161359 kJ/s

$$V_r = 36,96$$

OK

Dom, läses in i DM-vektorn

Massan av vattnet i domen

10070 kg

Volym ånga i dom

19,80 m<sup>3</sup>

Våta ytan i domen

27 m<sup>2</sup>

~~13,43~~

~~15,3~~ 16,59

19,80

Temperatur-täthet, läses in i TD-vektorn

Densitet hos mättat vatten

616,9 kg/m<sup>3</sup>

Densitet hos mättad ånga

89,36 kg/m<sup>3</sup>

Temperatur hos vatten i dom

320 °C

Temperatur hos stigtuber

460 °C

Förångningstemperatur

338 °C

Entalpi, läses in i vektor E

Entalpi hos vatten i dom

1461 kJ/kg

Entalpi hos matarvatten

1285 "

Entalpi hos mättat vatten

1579,2 "

Entalpi hos mättad ånga

2630,2 "

Förångningsentalpi

1050,9 "

Konstanter, läses in i vektor C

Prop.konstanten i temp.-tryckförhållandet vid mättnadstillstånd	0.56
Prop.konstanten i densitet-tryckförhållandet vid mättnadstillstånd	0.94
Prop.konstanten i vattenentalpi-tryckför- hållandet vid mättnadstillstånd	3.93
Värmekapacitet hos vatten i dom	5.85
Värmekapacitet hos stigtuber	0.54
Prop.konstanten i ångentalpi-tryckför- hållandet vid mättnadstillstånd	-2.70
Ångfördelningskonstant	2.0
Förlustfaktor	0.5
C1	-1596.0
C2	563.9

Turbindata.

Beräkning av den termodynamiska verkningsgraden hos turbinen.

Vi tittar på det fall då lasten är 160 MW.

Då gäller

$$i_1 = 3440 \text{ kJ/kg}$$

$$i_2 = 3102 \text{ "}$$

Det verkliga entalpifallet blir alltså

$$3440 - 3102 = 338$$

$$p_1 = 126 \text{ bar}$$

$$i_1 = 3440 \text{ kJ/kg}$$

$$p_2 = 32 \text{ bar}$$

vilket ger  $(i_2)_{\text{adiabatisk}} = 3040 \text{ kJ/kg}$

och det adiabatiska entalpifallet blir

$$3440 - 3040 = 400$$

Den termodynamiska verkningsgraden blir då

$$\eta_v = 338 / 400 = 0.845$$

Vi sätter då  $\eta_v = 0.85$

Beräkning av ett ekvivalent massflöde, för att kompensera för avtappningen i LT-delen.

Vi tittar först på det fall då lasten är 160 MW.

HT-delens bidrag till effekten är då

$$m_s \Delta i = 128,33 \cdot 338 = 43,5 \text{ MW}$$

LT-delens bidrag skall alltså vara 116,5 MW.

Entalpifallet över LT-delen är 1198,3 kJ/kg.

Massflödet som går in i LT-delen är 119,6 kg/s.

Detta är alltså massflödet efter mellanöverhettningen.

Vi söker nu ett ekvivalent massflöde så att det gäller

$$m_{\text{Ekv}} \Delta i_{\text{LT}} = 116,5$$

$$\text{Ekv} \cdot 119,6 \cdot 1198,3 = 116,5 \cdot 10^3$$

$$\text{Ekv} = 0,813$$

Prova nu hur detta värde stämmer då lasten är 135 MW.

HT-delens bidrag blir

$$107 \cdot 334 = 36 \text{ MW}$$

LT-delens bidrag blir

$$0,813 \cdot 100,4 \cdot 1206 = 98,5 \text{ MW}$$

Totala effekten blir

$$36 + 98,5 = 134,5 \text{ MW}$$

Vårt beräknade Ekv-värde tycks alltså ge rätt effekt, inom det betraktade området.



Indata till turbin.

## HT-del:

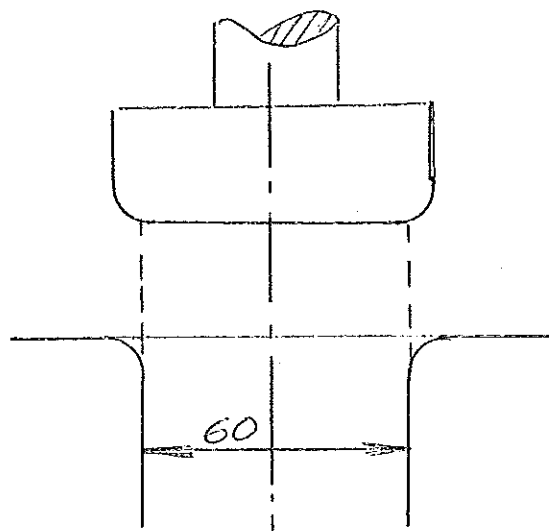
Entalpi Inlopp	3445
"    utlopp	3131
$c_{p1}$	2.58
$c_{p2}$	2.35
$c_{T1}$	-1.06
$c_{T2}$	-2.10
$c_{ps2}$	609.
$d_{T1}$	$-4.92 \cdot 10^{-3}$
$d_{p1}$	$3.19 \cdot 10^{-3}$
$c_{s2}$	9.76
Tryck inlopp	117
"    utlopp	32.2
Massflöde	135.33
Termisk verkningsgrad	0.85
Temp. inlopp	532

## LT-del:

Entalpi Inlopp	3543
"    utlopp	2338
$c_{T1}$	-0.90
$c_{p1}$	2.26
$d_{T1}$	$-1.51 \cdot 10^{-2}$
$d_{p1}$	$2.80 \cdot 10^{-3}$
$c_{ps2}$	294
Tryck inlopp	31.7
"    utlopp	0.026
Massflöde ( Ekv )	103.3
Termisk verkningsgrad	0.85

Pådragsventil.

Ventilöppning och kägla:



Med hjälp av den kurva, som visar sambandet mellan ventilslag och reglerventilens öppning för de olika ventilerna, vill vi få fram den kurva som beskriver relationen mellan total ventilarea och ventilslag.

Vi betraktar ventilarean som en cylinder. Maximal ventilarea per del skulle alltså bli

$$\pi \cdot 30^2 = 2826 \text{ mm}^2$$

vilket inträffar då reglerventilens öppning är

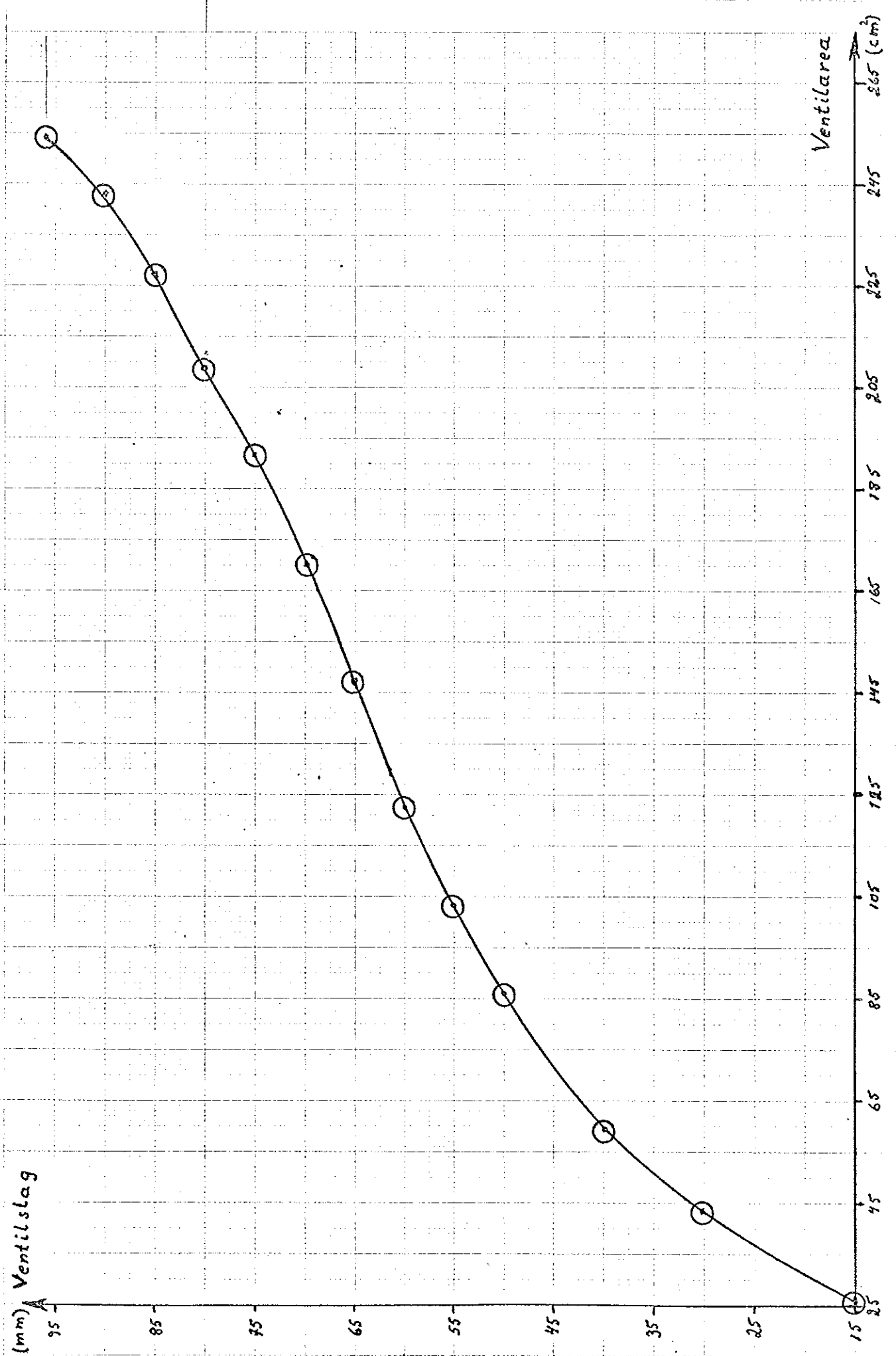
$$2826 / \pi \cdot 60 = 15 \text{ mm}$$

Vi säger alltså att fullt öppen ventil svarar mot öppningen 15 mm. Ur kurvan ser vi att samtliga ventiler är fullt öppna då ventilslaget är 96 mm.

På nästa sida är ventilarean uträknad för olika värden på ventilslaget.

Ventilslag (mm)	1	2	3	4	5	6	7	8	9	$\Sigma$
96	2826	2826	2826	2826	2826	2826	2826	2826	2826	25434
90	"	"	"	"	"	"	"	2732	1789	24303
85	"	"	"	"	"	"	"	2035	848	22665
80	"	"	"	"	"	"	2600	1319		20875
75	"	"	2637	"	"	2637	1940	621		19139
70	"	"	2411	"	2750	2072	1319			17030
65	"	2675	2185	2562	2298	1526	678			14750
60	"	2374	1978	2185	1846	998				12207
55	"	2148	1752	1827	1356	471				10380
50	"	1884	1544	1432	904					8590
45	"	1601	1319	1092	433					7271
40	"	1338	1111	716						5921
30	"	829	659							4314
15	2524									2524

# Ventilkarakteristika.



5:4 A4  
SIS 73 25 01  
Nr 1624



(mm) A Ventilslag

Ventilarea

Ventildata.

Tryck Inlopp	128
" utlopp	117
Förstärkning	188,5
Massflöde	135,33
Genomströmningsarea	25434 mm <sup>2</sup>

*van från*



D) Aufschreibungen der Leitstandswerte

Datum									
Zeit									
Versuch Nr.	1	Messwert	2	Messwert	3	Messwert	4	Messwert	5
Speisemenge:									
Menge	t/h	252	322	205	467	470			
Temp. vor Eco	°C	205	207	218	219	196	197	235	236
Temp. hint. Eco li	°C	232	227,4	251	248,1	220	214,4	288	284,5
Temp. hint. Eco re	°C	235	230,9	256	252,7	222	220,6	288	287,8
Sp.N. Druck vor Eco li	atü		135,8		138,7		132,9		148,3

Heißdampf:									
Menge	t/h	255	330	320,4	312	201,6	470	462,1	475
Trommeldruck	atü	131,5	133,6	134,5	136,6	129	138,7	143,7	145,6
HD-Druck li/re	atü	129	128,4	129	128,4	128,4	127,4	131,4	131,4
Temperatur vor K I li	°C	454	444		443		436		438
Temperatur vor K I re	°C	433	440		440		437		438
Einspritzung K I li	t/h	3,0	2,3		0,6		0,8		0,9
Einspritzung K I re	t/h	0,2	2,0		1,0		0,9		0,9
Temperatur nach K I li	°C	431	430		431		429		429
Temperatur nach K I re	°C	431	430		433		432		432
Temperatur vor K II li	°C	475	482		470		482		483
Temperatur vor K II re	°C	472	478		470		482		483
Einspritzung K II li	t/h	0	0		0		0,5		0,6
Einspritzung K II re	t/h	0	0		0		0,6		0,5
Temperatur nach K II li	°C	472	477		470		478		477
Temperatur nach K II re	°C	472	476		470		480		480
HD-Austritt li	°C	540	539,6	540	538,7	537	535,6	541	534,8
HD-Austritt re	°C	542	539,8	541	538,5	535	534,4	541	537,4

Zwischenüberhitzer:									
Menge	t/h			302,3		193,9		432,4	434,0
Druck vor ZÜ	atü	17,3	22,4		13,9		32,2		32,3
Druck nach ZÜ	atü	17,0	21,9		13,7		31,7		31,9
Effort	MW		87,9		112,4		71		162,6

# L. & C. STEINMÜLLER

GMBH

GUMMERSBACH

Malmö P 16

Kennwerte

2



## Versuch

		1	2	3	4	5					
Temperatur vor K ZÜ li	°C	345	342.1	349	347.2	336	334.1	356	354.1	357	355
Temperatur vor K ZÜ ro	°C	343	342.8	348	347.3	334	333.9	355	354.2	355	354.9
Einspritzung K ZÜ li	t/h	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0
Einspritzung K ZÜ ro	t/h	0	0	0	0	0	0	0	0	0	0
Temperatur nach K ZÜ li	°C	348	352	338	338	359	359	360	360	360	360
Temperatur nach K ZÜ ro	°C	348	351	339	339	358	358	359	359	359	359
Temperatur nach ZÜ li	°C	544	540	541	541.2	522	520.7	536	539.8	536	539.8
Temperatur nach ZÜ ro	°C	546	538	542	537.9	523	519	539	534.1	539	534.5

## Frischlufte

		1	2	3	4	5
Menge oben li	10 <sup>3</sup> Nm <sup>3</sup> /h	55	70	90	97	97
Menge oben ro	10 <sup>3</sup> Nm <sup>3</sup> /h	57	70	93	107	108
Menge unten li	10 <sup>3</sup> Nm <sup>3</sup> /h	55	73	-	98	97
Menge unten ro	10 <sup>3</sup> Nm <sup>3</sup> /h	64	76	-	92	92
Menge Summe	10 <sup>3</sup> Nm <sup>3</sup> /h	231	289	183	394	394
Druck hinter Lüfter li	mm WS	240	295	225	375	380
Druck hinter Lüfter ro	mm WS	240	295	225	375	380
Druck vor Luvo li	mm WS	235	280	220	370	375
Druck vor Luvo ro	mm WS	235	280	220	360	370
Druck hinter Luvo li	mm WS	210	250	200	290	295
Druck hinter Luvo ro	mm WS	210	250	200	290	290
Druck vor Br. oben li	mm WS	175	240	150	230	230
Druck vor Br. oben ro	mm WS	175	200	145	220	225
Druck vor Br. unten li	mm WS	155	180	-	210	210
Druck vor Br. unten ro	mm WS	150	180	-	210	210
Temperatur hinter Lüfter li	°C	42	44	43	43	44
Temperatur hinter Lüfter ro	°C	43	44	43	43	44
Temperatur vor Luvo li	°C	54	57	52	45	58
Temperatur vor Luvo ro	°C	60	64	64	44	60
Temperatur hinter Luvo li	°C	404	419	380	446	448
Temperatur hinter Luvo ro	°C	397	400	375	439	442
	LU	397	401	376	407	412
	RO	408	418	383	414	434
	RU	395	405	371	416	420
		403	417	344	436	439

Vor Brennergr.-Lufttemp. °C

## Heizöl

		1	2	3	4	5		
Menge / Steinm. Diff. Druck Messung	t/h	18.9	23.5	15.7	16.58	33.4	33.5	34.1
Menge Br. oben li	t/h				8.26			8.6
Menge Br. oben ro	t/h				8.32			8.4
Menge Br. unten li	t/h							8.7
Menge Br. unten ro	t/h							8.4
Öltemperatur vor Brenner	°C	98	96	97	94	95	95	95
Menge Korr.	Kg/h	19176	24064	15850	33650	33827	33827	33827



Versuch

		1	2	3	4	5
Druck Vorlauf	atü	37	41.5	48.5	50.5	51
Druck Rücklauf	atü	16	21	29	31.5	31.5
Differenzdruck	at	21	20.5	20.5	19	19.5
Düsen-Nr.			=	=	=	=
Brenner-Nr.		1-12	1-12	7-12	1-12	1-12

1121/1811

Rauchgas

Zug Feuerraum	mm WS	5	5	4	4	4
Zug vor Eco li/re	mm WS	9/11	9/11	8/9	8/9	9/10
Zug vor Eco ro/li	mm WS	24/28	26/31	22/27	38/46	40/47
Zug nach ZÜ li	mm WS	85	107	65	140	140
Zug nach ZÜ re	mm WS					
Zug vor Luvo li	mm WS	83	115	60	140	142
Zug vor Luvo re	mm WS	83	115	60	143	145
Zug hinter Luvo li	mm WS	135	168	85	250	255
Zug hinter Luvo re	mm WS	155	198	122	280	280
Temperatur vor ZÜ	°C	740	740	780	795	795
Temperatur vor Eco li	°C	535	675	500	785	785
Temperatur vor Eco re	°C	615	695	500	800	785
Temperatur hinter ZÜ li	°C					
Temperatur hinter ZÜ ro	°C					
Temperatur hinter Eco li	°C			452	421	475
Temperatur hinter Eco re	°C			458	419	493
Temperatur hinter Luvo li	°C	158	166	158	145	136
Temperatur hinter Luvo re	°C	152	165	159	148	144
Zug vor Saugzug li/re	mmNS	239/1134	189/1189	27/1192	277/1272	283/1280

O<sub>2</sub>-Gehalt

vor Luvo li	%	0.85	0.9	0.85	0.77	1.05	1.09	0.9	0.74	0.8	0.69
vor Luvo re	%	0.8	0.95	0.8	0.77	0.65	0.77	0.6	0.63	0.6	0.66
hinter Luvo li	%		3.14	3.24		4.1		3.31		2.93	
hinter Luvo re	%		2.95	2.74		2.71		1.70		1.9	

Klappenstellung

Eco-Klappe li	%	2	10	0	27	28
Eco-Klappe re	%	2	10	0	28	28
ZÜ-Klappe li	%	100	100	100	100	100
ZÜ-Klappe re	%	100	100	100	100	100





Datum

Zeit

Versuch Nr.

Speisewasser:

Menge

Temp. vor Eco

Temp. hint. Eco li

Temp. hint. Eco re

Sp.H. Druck vor Eco li.

	MEßWEHT		MEßWEHT		MEßWEHT		MEßWEHT		MEßWEHT
6		7		8		10a		10b	

t/h	492	395		67		441		465	
°C	238	239	227	229	150	149	210 211 (232)(233)	213	213
°C	292	269.7	272	269.9	188	184.4	277 272 (288)	276	273
atü	293	280.1	272	268.7	192	188.3	273.2 (288)	275	271.9
		147.7		142.5		129.5	(mit F 7)		

Heißdampf:

Menge

Trommeldruck

HD-Druck li/re

Temperatur vor K I li

Temperatur vor K I re

Einspritzung K I li

Einspritzung K I re

Temperatur nach K I li

Temperatur nach K I re

Temperatur vor K II li

Temperatur vor K II re

Einspritzung K II li

Einspritzung K II re

Temperatur nach K II li

Temperatur nach K II re

HD-Austritt li

HD-Austritt re

t/h	500	488.0	405		70	70.35	446 448 (448)	474	
atü	143.5	145.6	138.1	140.6	128.0	127.7	140.5	143.6 140.8 144.6	144.6
atü	130	129.4 127.8	130	130.4 127.7	127.5	126.4 125.7	131	130.4 130.	128.7
°C	439		405		403		447		445
°C	435		440		405		450		451
t/h	1.3		0.7		0		4.0		3.2
t/h	0.7		0.5		0		4.5		4.4
°C	431		428		400		430		431
°C	429		432		402		430		433
°C	485		482		420		485		487
°C	480		482		422		484		486
t/h	0.7		0		0		1.5		0.6
t/h	0.6		0		0		1.5		2.9
°C	480		482		420		478		481
°C	479		482		422		479		477
°C	540	537	542	541	475	471.4	538	539 538	537 539
°C	540	536.9	543	541	475	472.2	540	537 536.5	539 536.7

Zwischenüberhitzer:

Menge

Druck vor ZÜ

Druck nach ZÜ

Effekt

t/h		457.0				65.3			
atü	33.8		27.3		3.2		32.1		33.8
atü	33.3		26.8		2.8		31.5		33.4
MW	169		135.9		20.2		154 156.6		165.1



Versuch

		6	7	8	10a	10b					
Temperatur vor K ZÜ li	°C	358	356	355	353	258	251,7	362	354 360	365	362
Temperatur vor K ZÜ re	°C	357	356	354	352,8	256	255,5	360	357 360	363	362
Einspritzung K ZÜ li	t/h	0	0	0	0	0	0	0	0	0	
Einspritzung K ZÜ re	t/h	0	0	0	0	0	0	0	0	0	
Temperatur nach K ZÜ li	°C	361	358		262			365		368	
Temperatur nach K ZÜ re	°C	360	357		260			364		366	
Temperatur nach ZÜ li	°C	535	532,7	540	530	440	438,6	530	536,5 539,9	530	532,3 536,6
Temperatur nach ZÜ re	°C	539	534	540	532,1	445	434,7	535	540,9 544,2	535	540,1 544,6

Frischluff:

Menge oben li	10 <sup>3</sup>	Nm <sup>3</sup> /h	104	80	36	94	99
Menge oben re	10 <sup>3</sup>	Nm <sup>3</sup> /h	104	91	34	108	117
Menge unten li	10 <sup>3</sup>	Nm <sup>3</sup> /h	100	86		94	97
Menge unten re	10 <sup>3</sup>	Nm <sup>3</sup> /h	106	83		99	101
Menge Summe	10 <sup>3</sup>	Nm <sup>3</sup> /h	411	340	70	385	414
Druck hinter Lüfter li	mm	WS	410	280	225	370	380
Druck hinter Lüfter re	mm	WS	405	270	225	370	380
Druck vor Luvo li	mm	WS	400	270	225	365	375
Druck vor Luvo re	mm	WS	390	265	220	365	370
Druck hinter Luvo li	mm	WS	310	210	220	290	290
Druck hinter Luvo re	mm	WS	310	210	220	290	290
Druck vor Br. oben li	mm	WS	240	165	190	230	230
Druck vor Br. oben re	mm	WS	240	165	185	215	210
Druck vor Br. unten li	mm	WS	220	140	-	210	210
Druck vor Br. unten re	mm	WS	220	140	-	210	210
Temperatur hinter Lüfter li	°C		44	40	45	40	42
Temperatur hinter Lüfter re	°C		44	42	47	42	44
Temperatur vor Luvo li	°C		44	53	50	40	42
Temperatur vor Luvo re	°C		44	61	60	41	44
Temperatur hinter Luvo li	°C		450	433	299	439	445
Temperatur hinter Luvo re	°C		441	430	299	430	437
	LU		411	399	291	401	407
	RO		435	420	293	425	430
	RU		417	402	296	407	415
			438	426	297	429	436

Vor Brennergr. - Lufttemp. °C

Heizöl

Menge (Steinm. Differenzmessung)	t/h	35,1/36,15	28,2/28,7	5,8	33,0 (31,8)	34,8
Menge Br. oben li	t/h	6,15	7,08			
Menge Br. oben re	t/h	9,15	7,14			
Menge Br. unten li	t/h	9,15	7,23			
Menge Br. unten re	t/h	9,0	7,25			
Öltemperatur vor Brenner	°C	94	94	97	96	96
Menge Korr.	Kg/h	35375	28745	5750	32332 83149	35000



Versuch

		6	7	8	10a	10b
Druck Vorlauf	atü	52.5	46.5	54	50.5	52
Druck Rücklauf	atü	33	26.5	34	30.5	32
Differenzdruck	at	19.5	20	20	20	20
Düsen-Nr.		"	"	"	"	"
Brenner-Nr.		1-12	1-12	8+11	1-12	1-12

Rauchgas

		6	7	8	10a	10b
Zug Feuerraum	mm WS	4	4-5	5	4-5	5
Zug vor Eco li/re	mm WS	9/10	9/10	10/11	10/11	10/11
Zug vor Eco re/li	mm WS	44/52	39/38	23/28	43/53	45/55
Zug nach ZÜ li	mm WS	143	123	33	135	143
Zug nach ZÜ re	mm WS					
Zug vor Luvo li	mm WS	150	124	25	136	146
Zug vor Luvo re	mm WS	150	124	25	136	148
Zug hinter Luvo li	mm WS	270	210	29	245	265
Zug hinter Luvo re	mm WS	295	235	65	270	290
Temperatur vor ZÜ	°C	800	750	520	780	780
Temperatur vor Eco li	°C	805	755	380	790	800
Temperatur vor Eco re	°C	810	750	380	805	805
Temperatur hinter ZÜ li	°C					
Temperatur hinter ZÜ re	°C					
Temperatur <sup>vor Luvo</sup> hinter Eco li	°C	491			322	
Temperatur <sup>vor Luvo</sup> hinter Eco re	°C	498			323	
Temperatur hinter Luvo li	°C	165 157 168		114	100 155	160
Temperatur hinter Luvo re	°C	160 156 169		115	103 149	156
Zug vor Saugzug li/re	mm WS	300/295	235/227	29/29	27/27	27/27

O<sub>2</sub>-Gehalt

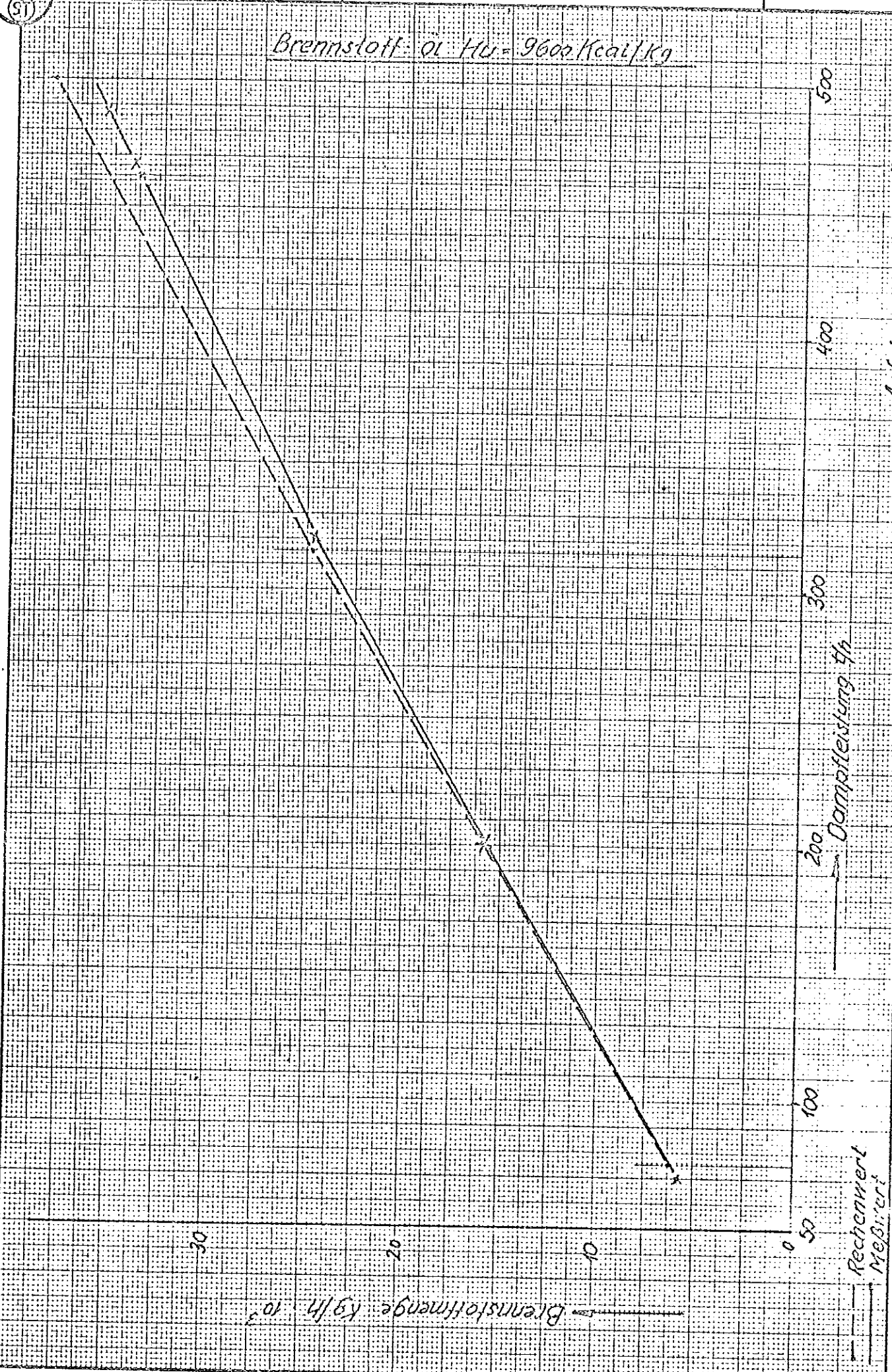
		6	7	8	10a	10b			
vor Luvo li	%	0.8	0.75	0.7	0.76	3.0	3.1	1.2	1.0
vor Luvo re	%	0.7	0.83	0.6	0.8	3.0	3.15	0.9	0.9
hinter Luvo li	%	2.52	3.0		11.4				
hinter Luvo re	%	1.6	2.0		8.7				

Klappenstellung

		6	7	8	10a	10b
Eco-Klappe li	%	32	19	0	32	32
Eco-Klappe re	%	32	18	0	32	32
ZÜ-Klappe li	%	100	100	100	100	100
ZÜ-Klappe re	%	100	100	100	100	100



Brennstoff-öl He = 9600 kcal/kg



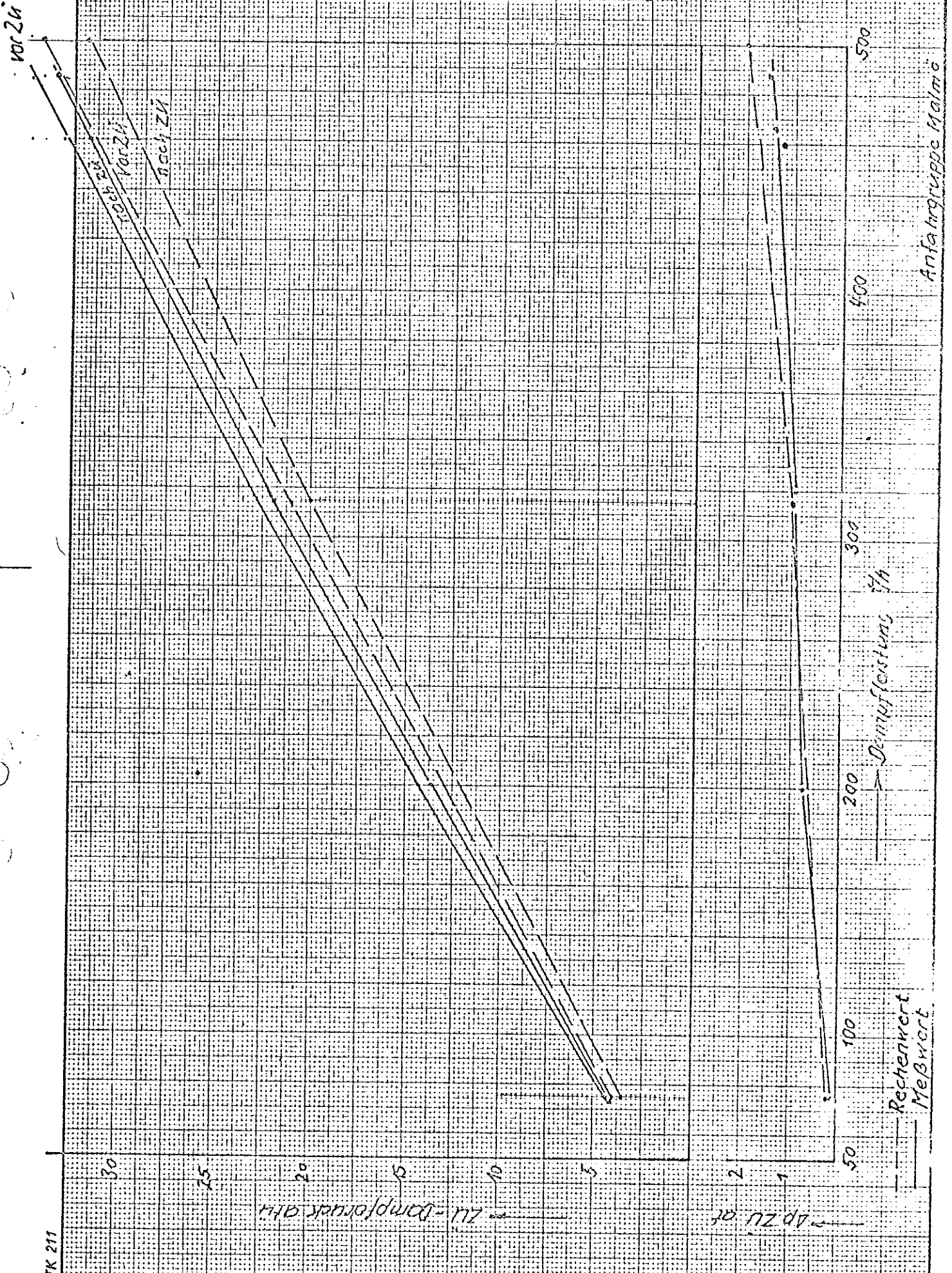
Anfahrgruppe Malmö

TK 211





Brennstoff: Öl Hu = 9600 kcal/kg



TK 211

Sydskraft  
Ångkraftbyrån  
6.5.1965/Pnn

G 16 Regl.-vent.

Regl.-vent. öppning enl. ritning 78036.

ÅP - 15

Regleringsventilernas öppning mm

Ventil nr 7
" " 9
" " 6
" " 8
" " 5
" " 4
" " 3
" " 2

Ventil 1

0 1 2 3 4 5 6 7 8 9  
0 10 20 40 60 80 100 120 130  
Regl.ventils slag mm

FX  
60 mm

REG 751201-323 AN-TX1 Pnn

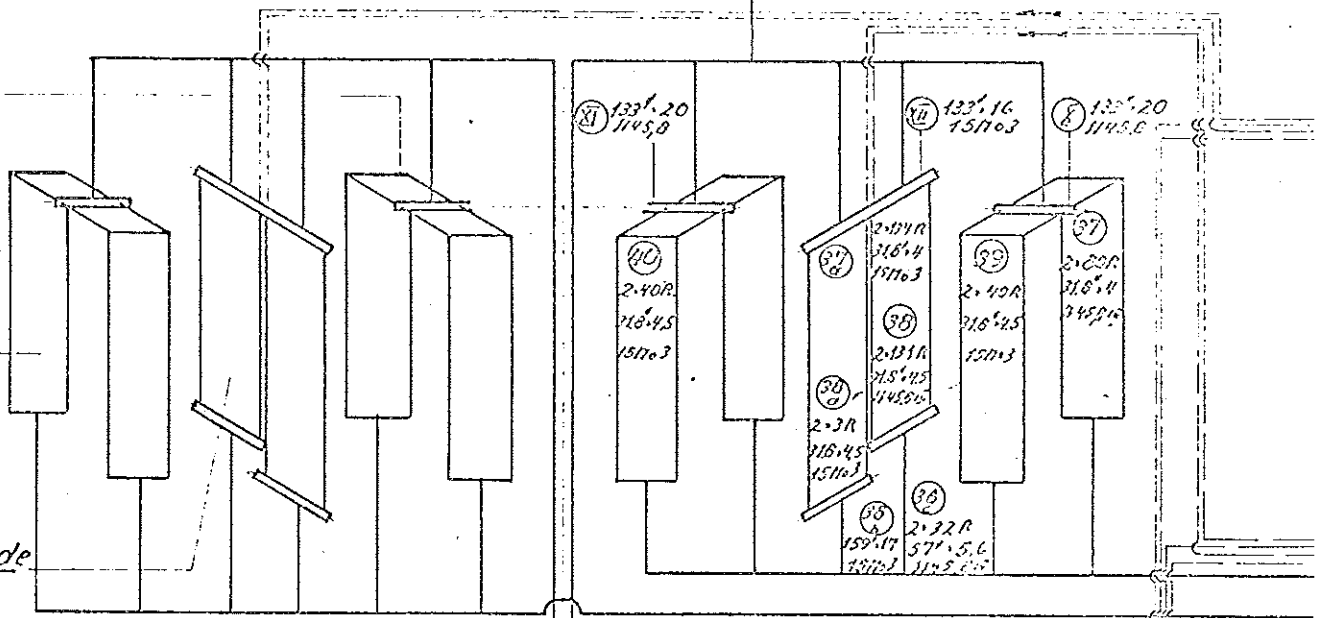
4446

Verb.R. 70° 5,6 1145,8m (35)  
 Verb.R. 42,4° 5 1145,8m (36)

Tragrohre  
Zü-Zug

Tragrohre  
Vorwärmer-  
Zug

Trennwände



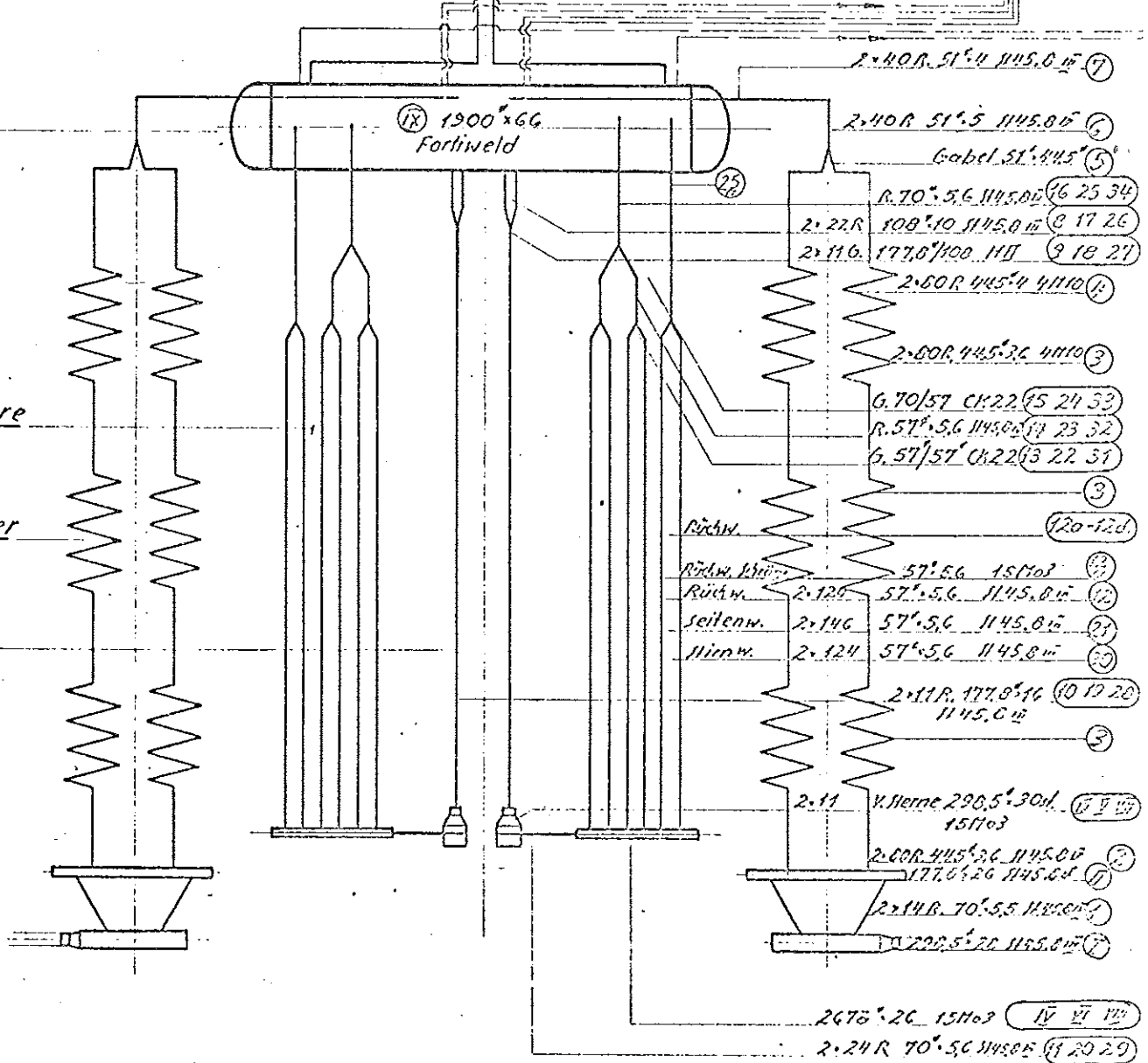
Trommel

Kesselrohre

Vorwärmer

Fallrohre

Speisung



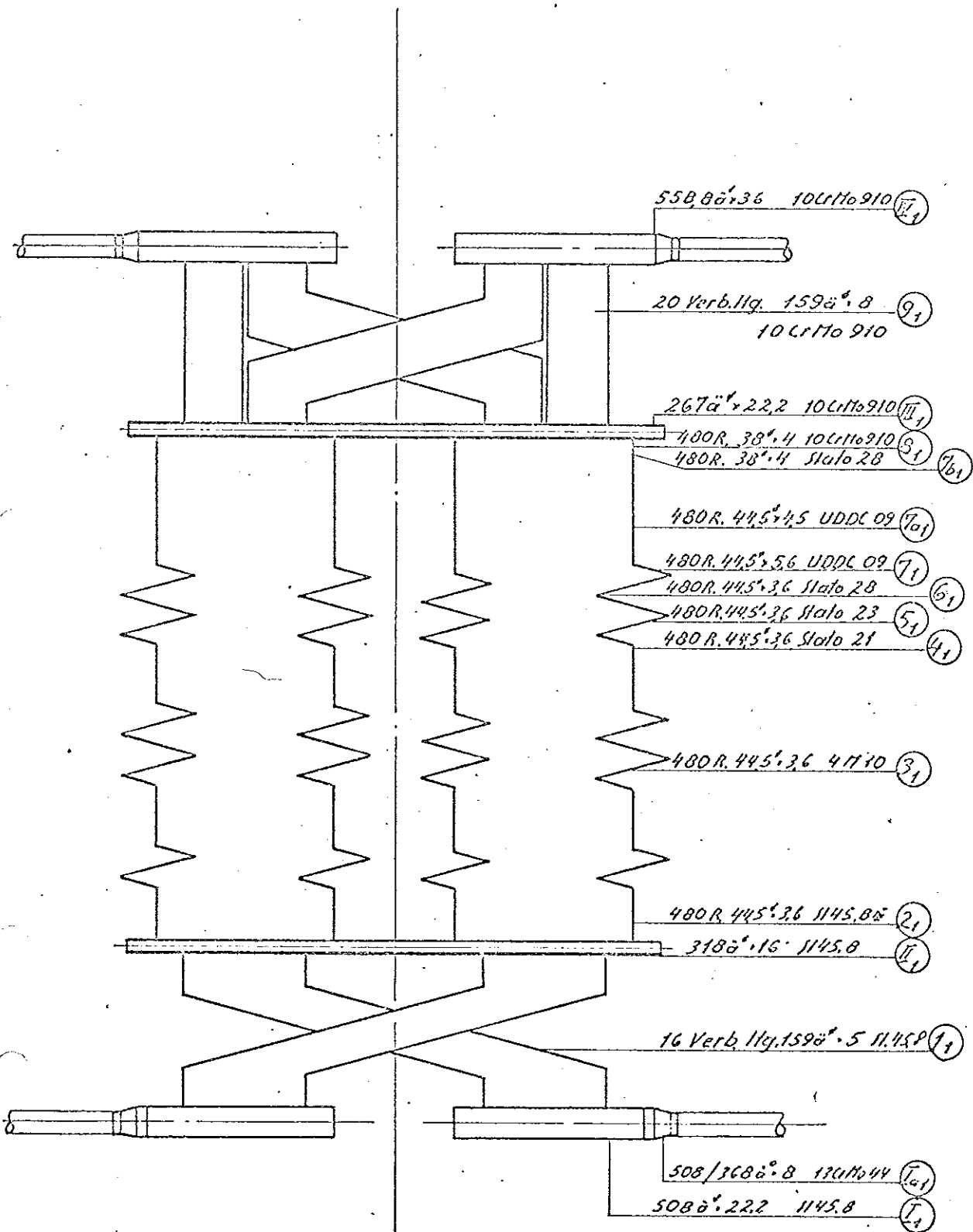
267° 26 151103 (IV V VI VII)  
 2.24 R 70° 5,6 1145,8m (19 20 29)

R. 2.40 316° 4,5 1145,8m (40 C)





Zwischenüberhitzer Austritt.

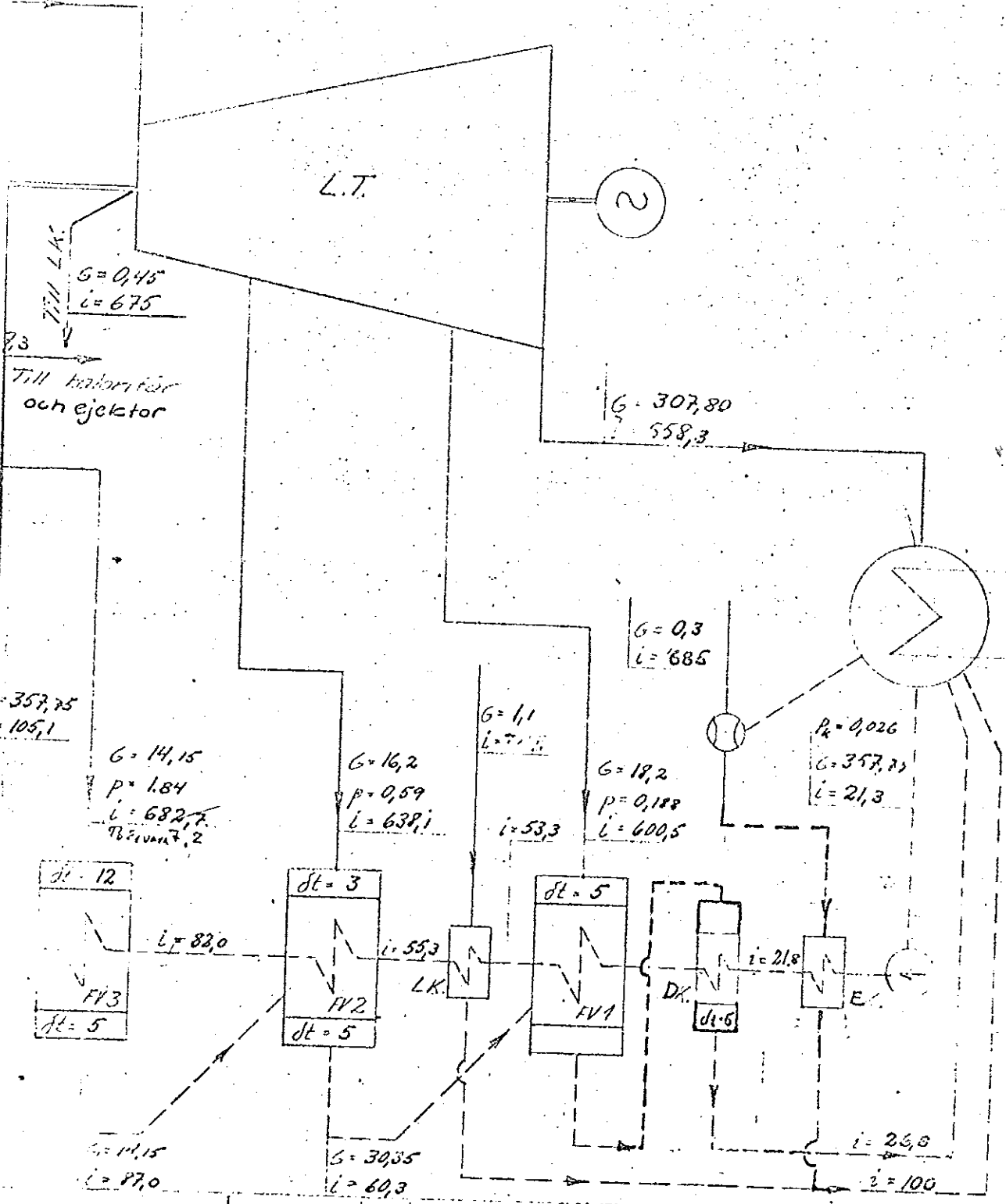


Zwischenüberhitzer Eintritt.

No. 651013

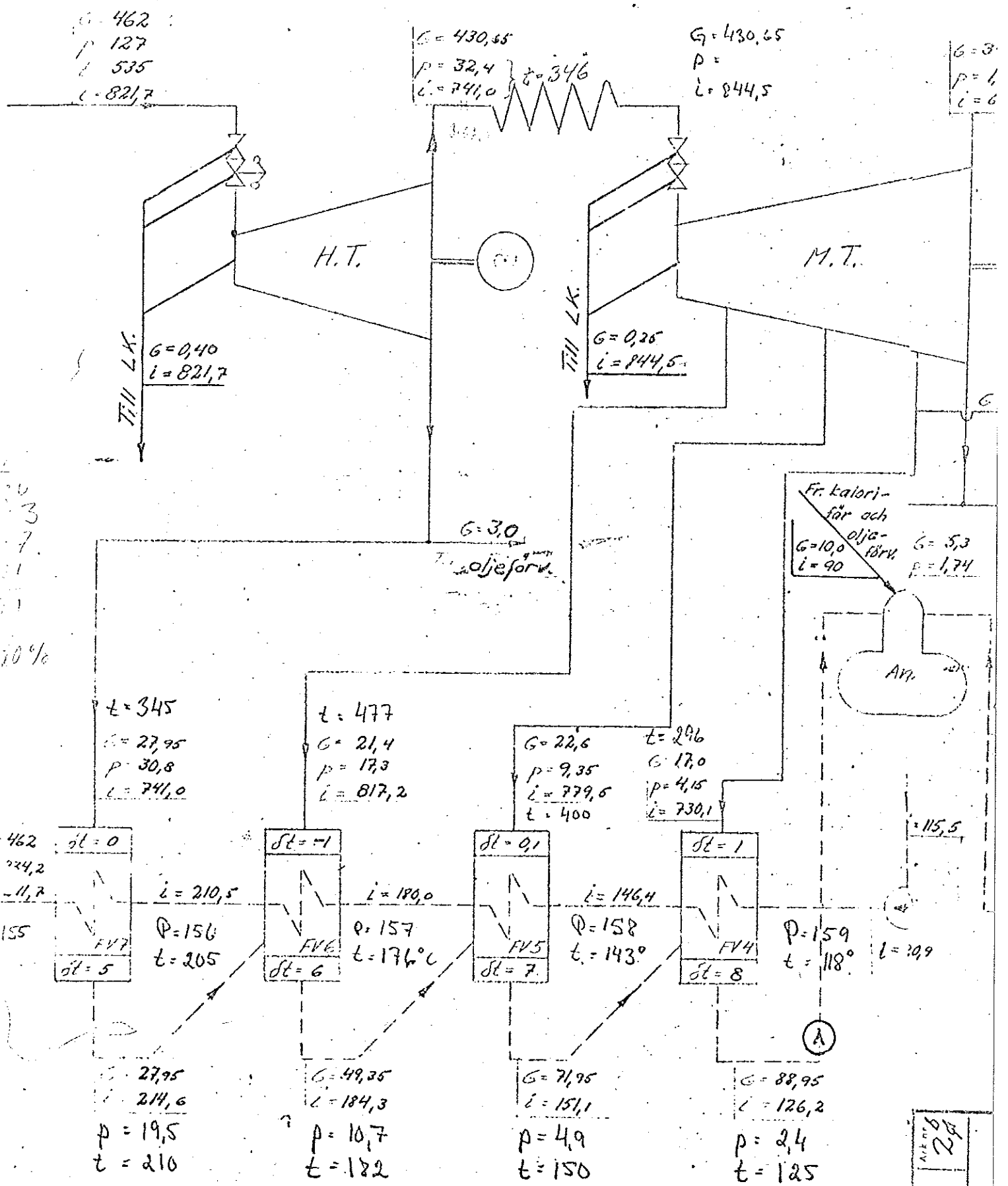
Bel.	Ändring	Införd

2,65  
P  
2,7



Den här ritningen är tillämplig för alla typer av turbiner som är utrustade med en eller flera steg av turbiner. Den är inte tillämplig för turbiner som är utrustade med en eller flera steg av turbiner som är utrustade med en eller flera steg av turbiner.

Dräbeteckning Ritad <i>[Signature]</i> Kontr. Prodgr. Codk. Arkivnummer:		Material (sluttillstånd) <input type="checkbox"/> <input type="checkbox"/> Ytjämnhet <input checked="" type="checkbox"/> <input checked="" type="checkbox"/> <input checked="" type="checkbox"/> <input checked="" type="checkbox"/> Överensstämmer i princip med		Tol. för icke direkt toleranssatta mått enl. K-20021-1 SMS 715 medel. Garanti.	
Skala		DF	HG	Ark. nr 246 Ant. ark	
Laval Jungström HINSPONG SWEDEN		B-2101-2102 Last: 160 MW.		96164	



G = 462  
 p = 127  
 t = 535  
 i = 821,7

G = 430,65  
 p = 32,4  
 i = 741,0  
 t = 346

G = 430,65  
 p =  
 i = 844,5

G = 3  
 p = 1  
 i = 6

100  
 3  
 7  
 1  
 1  
 10%

t = 345  
 G = 27,95  
 p = 30,8  
 i = 741,0

t = 477  
 G = 21,4  
 p = 17,3  
 i = 817,2

G = 22,6  
 p = 9,35  
 i = 779,5  
 t = 400

t = 296  
 G = 17,0  
 p = 4,15  
 i = 730,1

Fr. kalori-för och olje-för.  
 G = 10,0  
 i = 90  
 G = 5,3  
 p = 1,74

G = 462  
 p = 127  
 t = 535  
 i = 821,7

$\delta t = 0$   
 FV7  
 $\delta t = 5$   
 i = 210,5  
 p = 156  
 t = 205

$\delta t = -1$   
 FV6  
 $\delta t = 6$   
 i = 180,0  
 p = 157  
 t = 176°C

$\delta t = 0,1$   
 FV5  
 $\delta t = 7$   
 i = 146,4  
 p = 158  
 t = 143°

$\delta t = 1$   
 FV4  
 $\delta t = 8$   
 p = 159  
 t = 118°

G = 27,95  
 i = 214,6  
 p = 19,5  
 t = 210

G = 49,35  
 i = 184,3  
 p = 10,7  
 t = 182

G = 71,95  
 i = 151,1  
 p = 4,9  
 t = 150

G = 88,95  
 i = 126,2  
 p = 2,4  
 t = 125

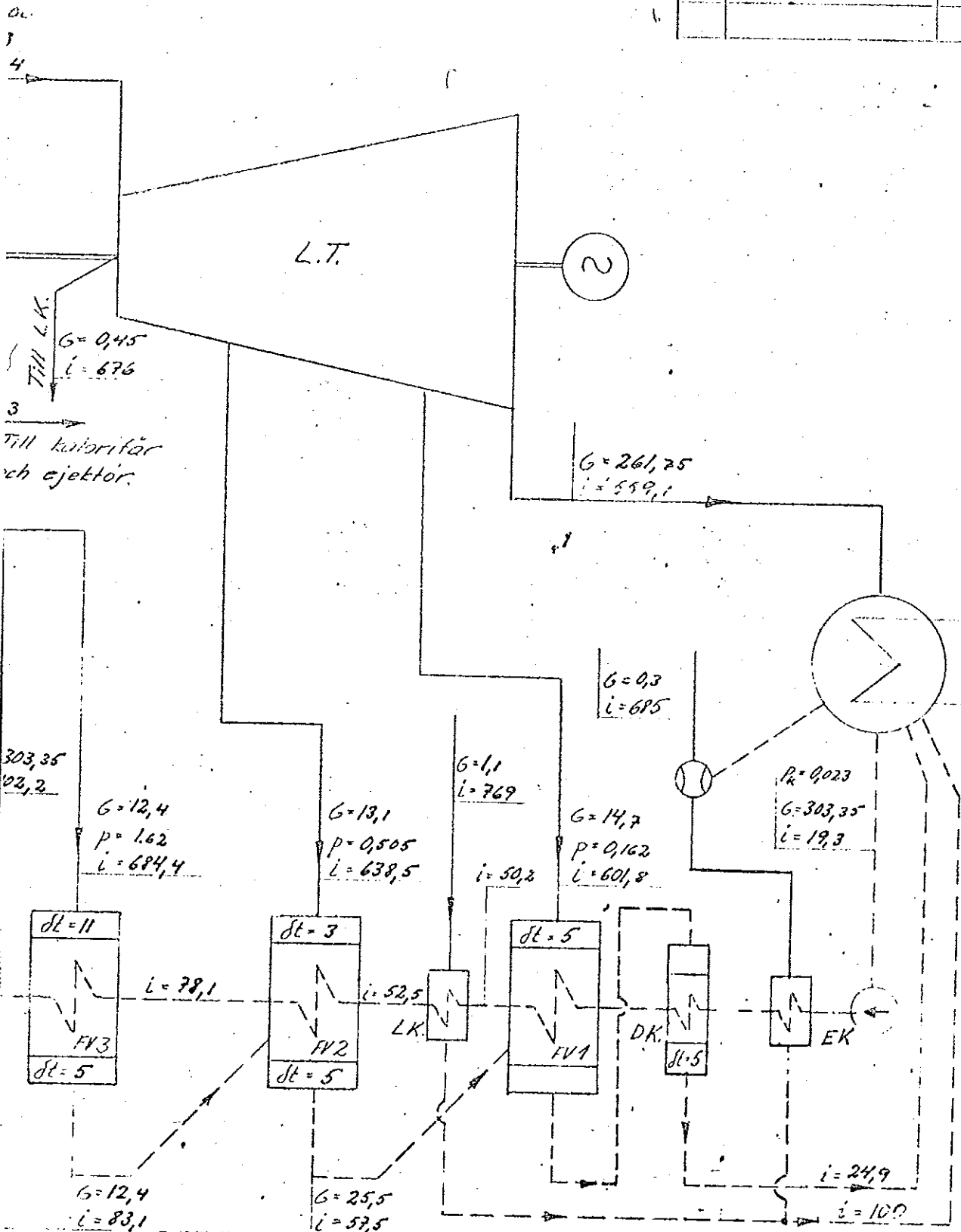
G = mängd i [t/h]  
 p = tryck i [atm]  
 t = temp. i [°C]  
 i = entalpi i [kcal/kg]

535  
 375  
 170

1491/916  
 916/164

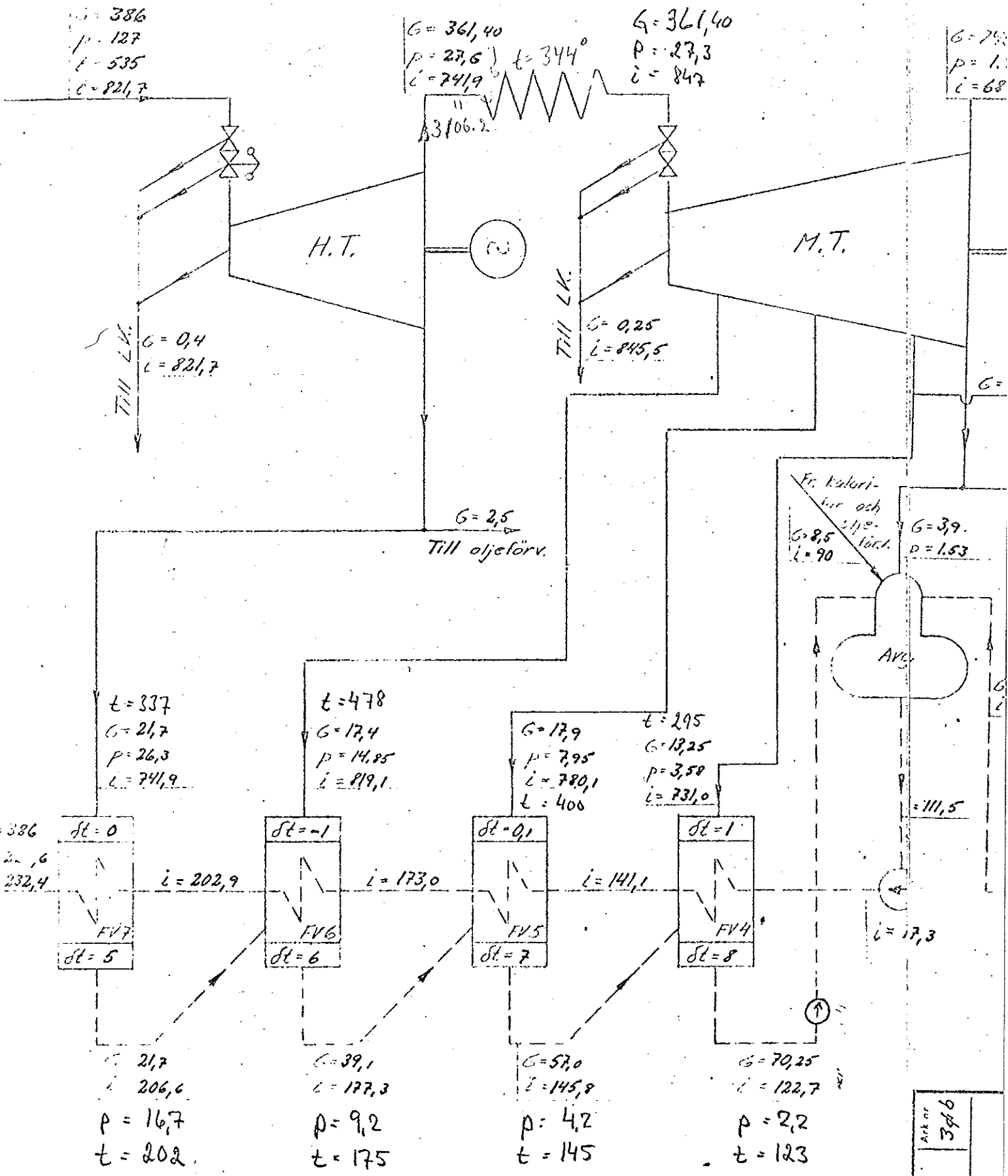
TYF.

Bet.	Andring	Inford



Denne ritning er de lavestillings tegning af alle på anstanden afværmnet. Derfor er ej på noget sæt at ændres i skuden for de lavestillings tegningens interesse.

Delbetegnning	Material (sluttillstand)	Tol. for icke direkt toleranssatta mått enl. K-20021-1 SMS 715 medel. Garanti.
Ritad 20/10-61 <i>Gf.</i>	Ytjämnhet <input checked="" type="checkbox"/> <input checked="" type="checkbox"/> <input checked="" type="checkbox"/> <input checked="" type="checkbox"/>	Skala DF HG
Kontr. Prodgr. Godk.	Overensstämmer i princip med	Ark. nr 346 Ant. ark
Arkivnummer:		
<i>de Laval Junjström</i> FINSPONG SWEDEN	<u>B-2101-2102</u> Last : 135 MW.	96 164



$G =$  mängd i [t/h]  
 $P =$  tryck i [ata]  
 $t =$  temp. i [°C]  
 $i =$  entalpi i [kcal/kg]

Ark nr  
 346  
 96164  
 TYP.

PROGRAM.

## PROGRAM DRFSUM

C  
C COMPUTES THE STANDARD FORM S(A,H,C,D) OF A 15TH ORDER BOILER AND  
C TURBINE MODEL, GIVEN THE ORIGINAL LINEARIZED EQUATION MATRICES AA.  
C THESE MATRICES ARE COMPUTED IN THE SUBROUTINES.  
C THE INPUT DATA ARE MACRO BOILER DATA.  
C REQUIRED INPUT DATA ARE LISTED IN THE COMMENTS OF THE SUBROUTINES.  
C REFERENCE, C. LARSSON-C. 09304.  
C MATEMATISKT MODELL AV FTT ANGGRAETVERK.  
C AUTHORS, C. LARSSON-C. 09304, MAJ-69

## SUBROUTINES REQUIRED

C DRSM  
C SHEATER  
C ATTEMP  
C VALVE  
C TURBINE

C  
C DIMENSION AA(5,71),AA1(20,20),SV(10),DC(10),R(10),DM(10),TD(10),E  
C \*(10),G(10),F(15),TS(15),FM(15),CPS(15),CIS(15),CMA(15),GM(15),DMS(  
C \*15),HK(15),Q1(20,20),AMS(15),AI(15),R2(5),Q2(5),P(5),D1(20,20),A11  
C \*(5),C1(5),CP(5),Q(34,53)

C  
C READ DRUM-DATA

C  
C READ 1001,ICRITIC

1001) FORMAT(I1)

READ 1,(DC(I),I=1,5)

READ 1,(P(I),I=1,7)

READ 1,(DM(I),I=1,3)

READ 1,(TD(I),I=1,5)

READ 1,(E(I),I=1,5)

READ 1,(G(I),I=1,10)

READ 1,F(1)

1) FORMAT(4E20,10)

IPRINT = 1

IA = 20

IR = 20

IC = 10

C  
C CALL DRSM(DC,P,DM,TD,E,G,IPRINT,AA1,SV,IA,IR,IC,KUF)

C  
C IF (KUF-3) 3,3,4

4) PRINT 5,KUF

5) FORMAT(1H1,\*FAILURE IN DRSM\*,13)

GO TO 999

3) PRINT 6

6) FORMAT(//\*VECTOR SV#//)

PRINT 7,(SV(I),I=1,10)

7) FORMAT(E20,10)

DO 10 I=1,51

DO 10 J=1,71

10) AA(I,J) = 0.

C  
C ARRANGE DRUM-MATRIX IN MATRIX AA

```

DO 30 J=1,9
DO 15 J=1,5
AA(I,J) = AA1(I,J)
15 AA(I,J+15) = AA1(I,J+5)
DO 20 J=1,2
20 AA(I,J+30) = AA1(I,J+10)
AA(I,50) = AA1(I,13)
DO 30 J=1,4
30 AA(I,J+35) = AA1(I,J+13)
AA(5,31) = F(I)*AA(5,31)

```

```

C
C
C
READ SUPERHEATER DATA

```

```

IND = 0
READ 1,IED
N = 4
100 CONTINUE
READ 1,(F(I),I=1,N)
READ 1,(TM(I),I=1,N)
READ 1,(CPM(I),I=1,N)
READ 1,(GM(I),I=1,N)
READ 1,(OMS(I),I=1,N)
K = N+1
READ 1,(TS(I),I=1,K)
READ 1,(CPS(I),I=1,K)
READ 1,(CTS(I),I=1,K)
READ 1,AK,AML
IA = 20
IB = 20
IC = 15
IPRINT = 2

```

```

C
CALL SHEATER(AA1,N1,AK,BK,F,TS,TM,AML,CPS,CTS,CPM,GM,OMS,IA,IB,IC,
*N,IPRINT,IERR)

```

```

C
IF(IERR-1)104,101,104
101 PRINT 102
102 FORMAT(/* FAILURE. N IS TOO GREAT */)
GO TO 999
104 IND = IND+1
GO TO (105,125,140,155),IND

```

```

C
C
C
ARRANGE SUPERHEATER-1 IN MATRIX AA

```

```

105 DO 110 I = 1,4
K = I+9
AA(K,I+5) = AA1(I,I)
AA(K,I+20) = AA1(I,I+4)
AA(K+4,I+20) = AA1(I+4,I+4)
110 AA(K,31) = AA1(I,9)
DO 115 I = 1,3
K = I+9
AA(K,I+41) = AA1(I,I+12)
AA(K+4,I+41) = AA1(I+4,I+12)
AA(K+5,I+41) = AA1(I+5,I+12)
AA(K+5,I+44) = AA1(I+5,I+15)

```



```

AA(K+8,I+4) = AA1(I+8,I+16)
115 AA(K+9,I+4) = AA1(I+9,I+16)
DO 120 I = 1,12
K = I+9
120 AA(K,5) = AA1(I,10)
AA(13,4) = AA1(4,16)
AA(17,4) = AA1(8,16)
AA(18,16) = AA1(9,12)
AA(14,16) = AA1(5,12)+1E0*AA1(5,11)
AA(21,41) = AA1(12,20)
N = 1
GO TO 100

```

C  
C  
C

```

ARRANGE SUPERHEATER-2 IN MATRIX AA
125 DO 130 J = 1,2
K = I+24
AA(K,25) = AA1(I,2)
AA(K+1,49) = AA1(I+1,6)
130 AA(K,51) = AA1(I,7)
DO 135 I = 1,3
K = I+24
135 AA(K,55) = AA1(I,4)
AA(25,10) = AA1(1,1)
AA(25,31) = AA1(1,3)
AA(26,48) = AA1(2,5)
AA(27,52) = AA1(3,8)
N = 1
GO TO 100

```

C  
C  
C

```

ARRANGE SUPERHEATER-3 IN MATRIX AA
140 DO 145 I = 1,2
K = I+30
AA(K,26) = AA1(I,2)
AA(K+1,54) = AA1(I+1,6)
145 AA(K,56) = AA1(I,7)
DO 150 I = 1,3
K = I+30
150 AA(K,58) = AA1(I,4)
AA(31,11) = AA1(1,1)
AA(31,31) = AA1(1,3)
AA(32,53) = AA1(2,5)
AA(33,57) = AA1(3,8)
N = 4
GO TO 100

```

C  
C  
C

```

ARRANGE REHEATER IN MATRIX AA
155 DO 160 I = 1,4
K = I+37
AA(K,I+11) = AA1(I,I)
AA(K,I+26) = AA1(I,I+4)
AA(K+4,I+26) = AA1(I+4,I+4)
160 AA(K,31) = AA1(I,4)
DO 165 I = 1,3

```

```

K = I+37
AA(K,I+63) = AA1(I,I+12)
AA(K+4,I+63) = AA1(I+4,I+12)
AA(K+5,I+63) = AA1(I+5,I+12)
AA(K+5,I+66) = AA1(I+5,I+16)
AA(K+8,I+66) = AA1(I+8,I+16)
165 AA(K+9,I+66) = AA1(I+9,I+16)
DO 170 I = 1,12
K = I+37
170 AA(K,58) = AA1(I,10)
AA(41,62) = AA1(4,16)
AA(45,62) = AA1(8,16)
AA(46,63) = AA1(9,12)
AA(49,70) = AA1(12,20)
AA(42,59) = AA1(5,11)
AA(42,63) = AA1(5,12)
C
C READ ATTEMPERATOR-DATA
C
IND = 0
200 READ 1,(AMS(I),I=1,2)
READ 1,(CPS(I),I=1,2)
READ 1,(CIS(I),I=1,2)
READ 1,(AI(I),I=1,2)
READ 1,AK
IPRINT = 1
IA = 20
IB = 20
IC = 15
C
CALL ATTEMP(AA1,AMS,CPS,CIS,AI,AK,IA,IB,IC,IPRINT)
C
IND = IND+1
GO TO (210,230),IND
C
C ARRANGE ATTEMP-MATRIX IN MATRIX AA
C
210 CONTINUE
DO 225 I=1,3
DO 215 J=1,3
215 AA(I+21,J+47) = AA1(I,J)
DO 220 J=1,2
220 AA(I+21,J+39) = AA1(I,J+3)
AA(I+21,55) = AA1(I,6)
225 AA(I+21,33) = AA1(I,7)
GO TO 230
230 CONTINUE
DO 245 I=1,3
DO 235 J=1,3
235 AA(I+27,J+52) = AA1(I,J)
DO 240 J=1,2
240 AA(I+27,J+50) = AA1(I,J+3)
AA(I+27,58) = AA1(I,6)
245 AA(I+27,34) = AA1(I,7)
C
C

```

```

C   READ VALVE-DATA
   READ 1,(P(I),I=1,2)
   READ 1,TL,RL,AML,AR
   IPRINT = 1
   IA = 5

C
C   CALL VALVE (A1,B2,C2,D2,P,TL,RL,AML,AR,ICRITIC,IA,IPRINT)

C
C   ARRANGE VALVE-MATRIX IN MATRIX AA
C
AA(34,35) = D2(1)
AA(34,57) = D2(2)
IF (ICRITIC.EQ.0) AA(34,57) = D2(2)/(2*AML)
IF (ICRITIC.EQ.0) AA(34,58) = D2(3)/(2*AML)
AA(34,58) = -1.

C
C   READ TURBINE-DATA
C
NHT = 1
IND = 0
700 READ 1,(A1(I),I=1,2)
   READ 1,(CT(I),I=1,2)
   READ 1,CS2,DT1,DP1
   READ 1,(CP(I),I=1,2)
   READ 1,(P(I),I=1,2)
   READ 1,AML,AN,CPS2,T1
   IA = 20
   IB = 20
   IC = 5
   IPRINT = 1

C
C   CALL TURBINE (Q1,D1,A1,CT,CP,P,CS2,DT1,DP1,AML,AN,T1,CPS2,IA,IB,IC
* ,NHT,IPRINT)

C
   IND = IND+1
   GO TO (710,910),IND

C
C   ARRANGE TURBINE-MATRICES IN MATRIX AA
C
710 CONTINUE
   DO 720 J=1,3
   DO 715 J=1,3
715 AA(I+34,J+58) = O1(I,J)
   AA(I+34,63) = O1(I,4)
   AA(I+34,56) = O1(I,5)
720 AA(I+34,58) = O1(I,6)
   NHT = 0
   GO TO 700
910 CONTINUE
   AA(53,62) = O1(1,1)
   AA(50,58) = O1(1,2)
   AA(51,58) = O1(2,2)
   AA(51,71) = -1.
   AA(50,71) = -1.

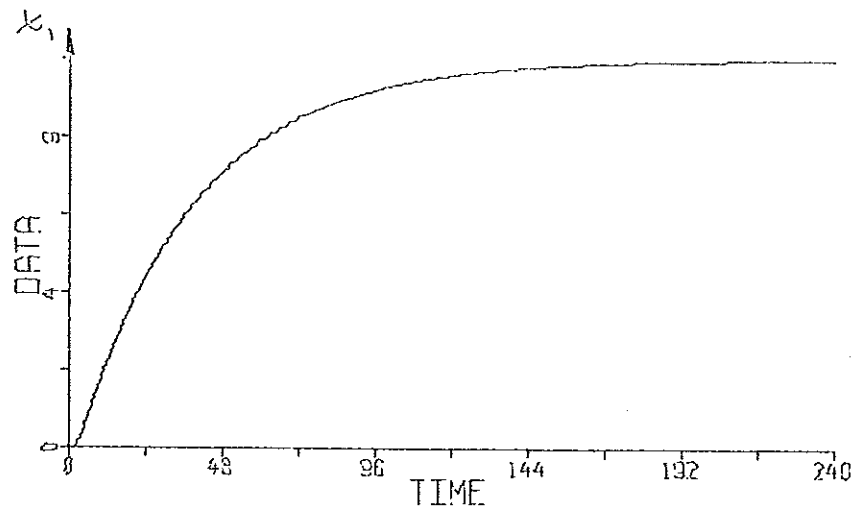
```

```

C   ARRANGE MATRIX Q FROM MATRIX AA
C
      DO 500 I=1,34
      DO 500 J=1,50
500  Q(I,J) = 0.
      Q(1,21) = AA(4,16)
      Q(2,21) = AA(4,16)
      Q(2,22) = AA(4,18)
      Q(1,23) = AA(4,19)
      Q(1,38) = AA(4,39)
      Q(2,37) = AA(4,38)
      DO 505 I=6,13
      DO 505 J=1,2
505  Q(I,J) = AA(I+11,J+39)
      DO 510 I=3,13
      DO 510 J=3,10
510  Q(I,J) = AA(I+11,J+45)
      Q(3,21) = AA(14,16)
      Q(7,21) = AA(18,16)
      DO 515 K=1,4
515  Q(K+2,K+23) = AA(K+13,K+20)
      DO 520 I=3,10
      DO 520 J=39,44
520  Q(I,J) = AA(I+11,J+3)
      Q(11,34) = AA(22,33)
      Q(12,34) = AA(23,33)
      DO 525 I=14,18
      DO 525 J=3,13
525  Q(I,J) = AA(I+12,J+45)
      Q(14,28) = AA(26,25)
      Q(16,35) = AA(28,34)
      Q(17,35) = AA(29,34)
      DO 530 I=19,24
      DO 530 J=8,18
530  Q(I,J) = AA(I+13,J+45)
      Q(19,29) = AA(32,26)
      Q(21,36) = AA(34,35)
      DO 535 I=25,34
      DO 535 J=13,18
535  Q(I,J) = AA(I+17,J+45)
      DO 540 I=32,34
      DO 540 J=19,20
540  Q(I,J) = AA(I+17,J+51)
      DO 545 K=1,4
      Q(K+24,K+29) = AA(K+41,K+26)
      DO 545 I=25,32
      DO 545 J=45,50
545  Q(I,J) = AA(I+17,J+19)
      DO 490 I=1,5
490  CALL SKIPFILE(31)
      WRITE(31),((AA(I,J),J=1,71),I=1,51)
      WRITE(31),((Q(I,J),J=1,50),I=1,34)
499  CONTINUE
      CALL EXIT
      END

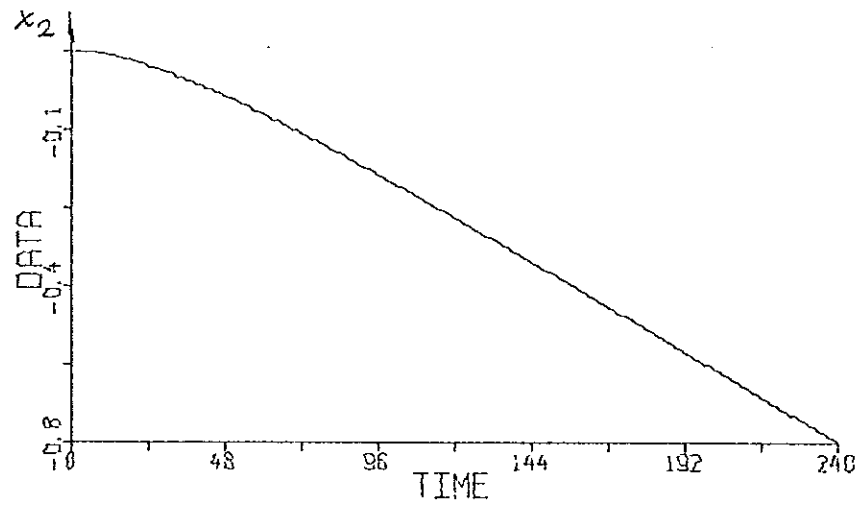
```

DATA



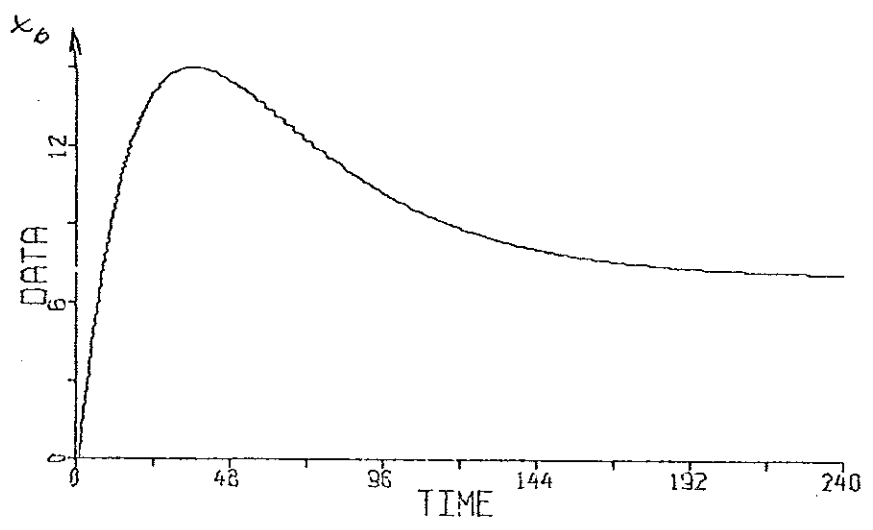
1.  $x_1$  är domtryck.

DATA

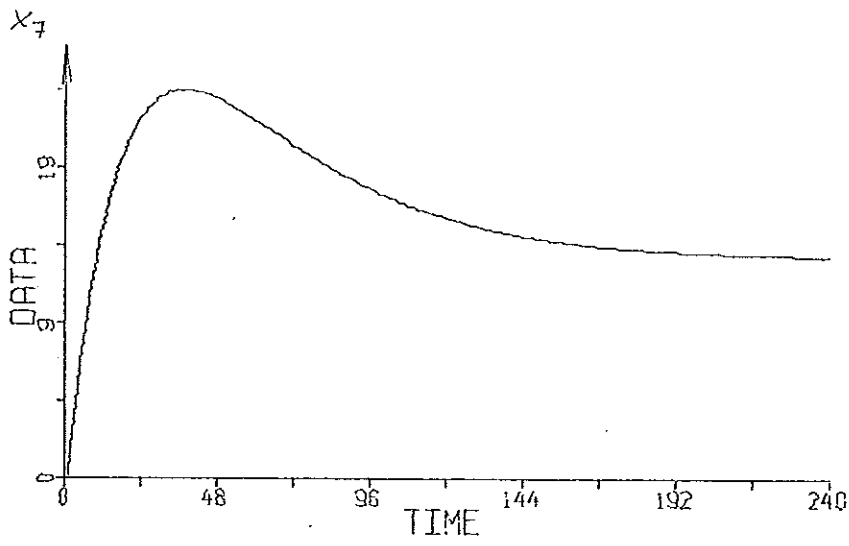


2.  $x_2$  är nivå i dom.

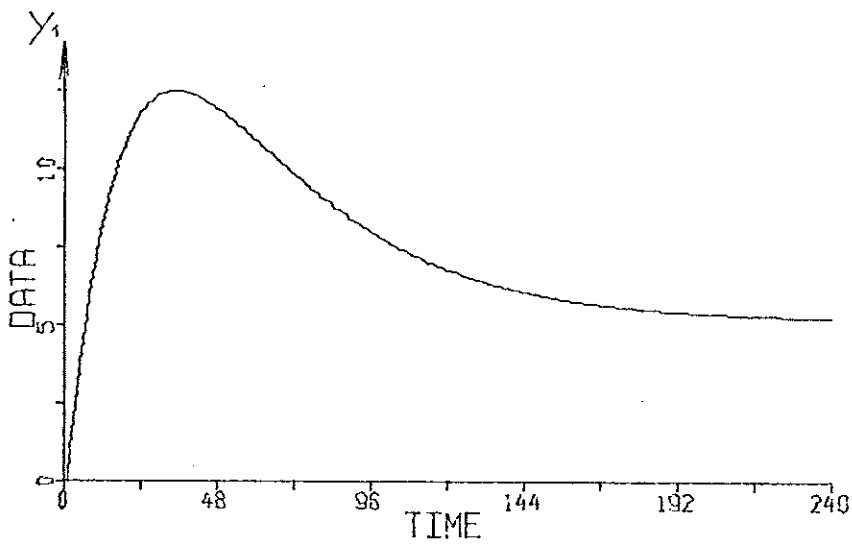
DATA



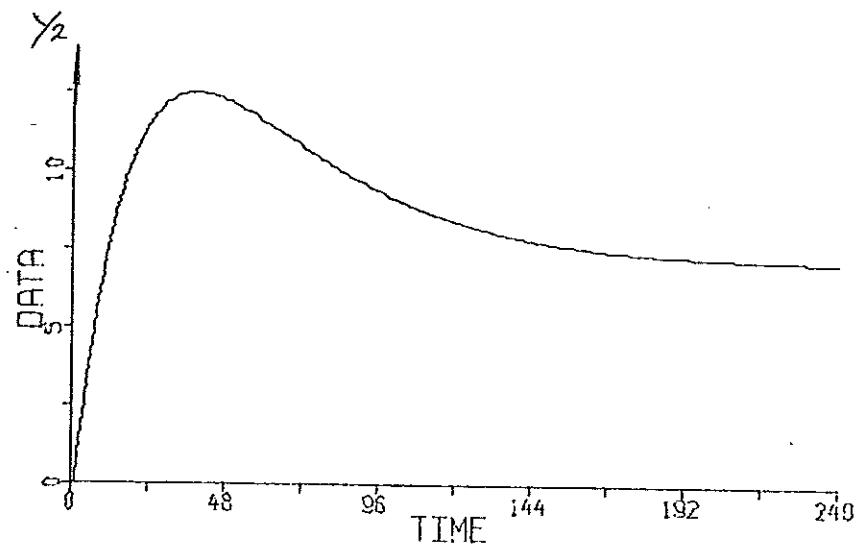
3.  $x_6$  är materialtemperatur i ÖH I.



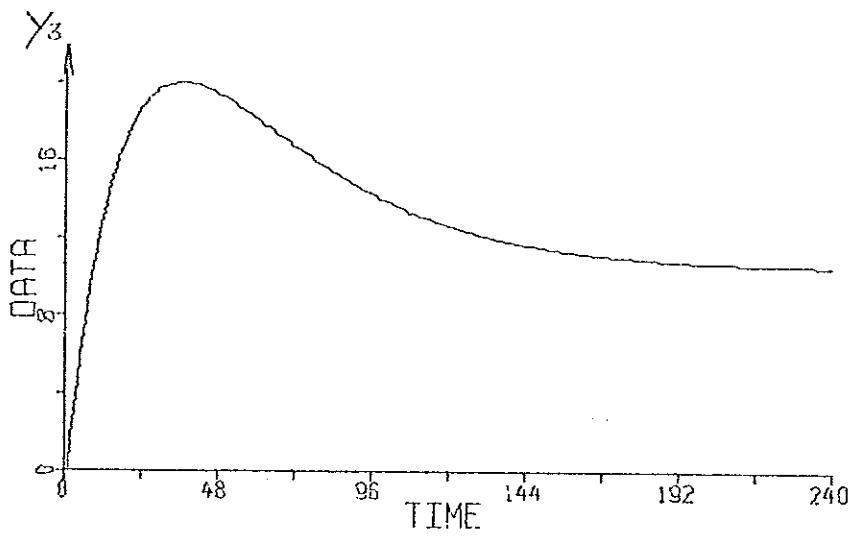
4.  $x_7$  är materialtemperatur i ÖH II.



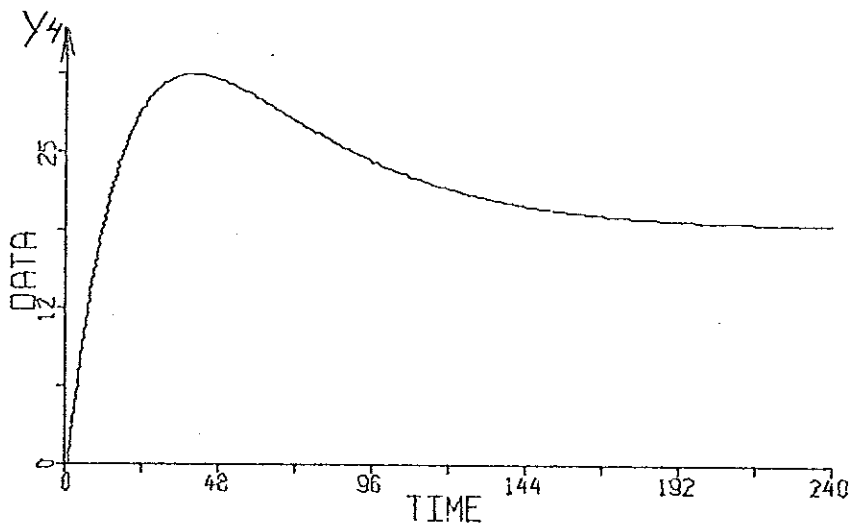
5.  $y_1$  är temperatur före kylare I.



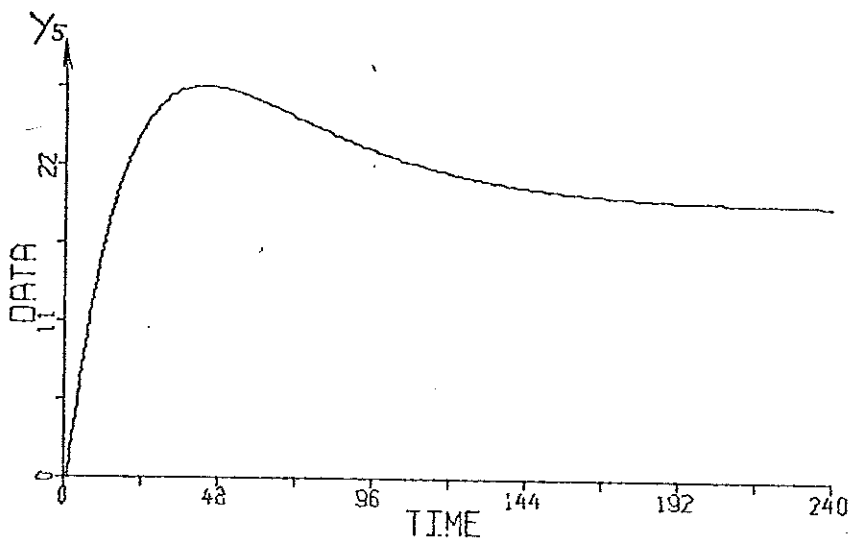
6.  $y_2$  är temperatur efter kylare I.



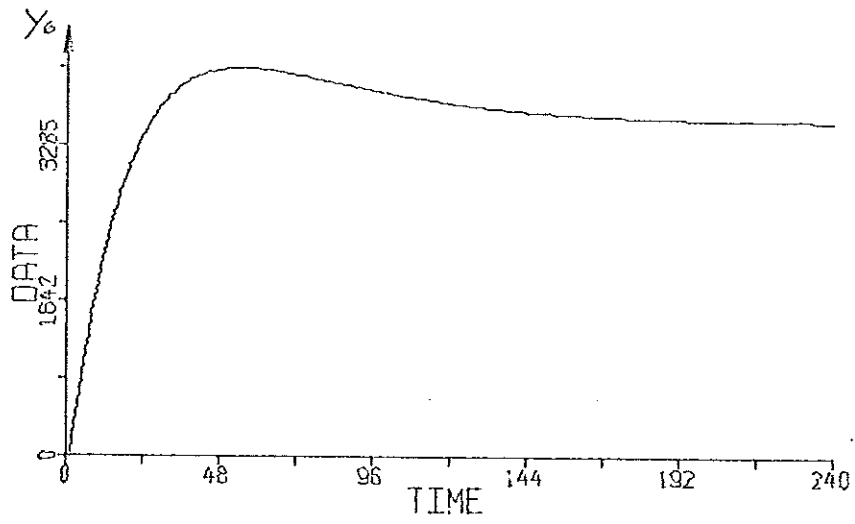
7.  $y_3$  är temperatur före kylare II.



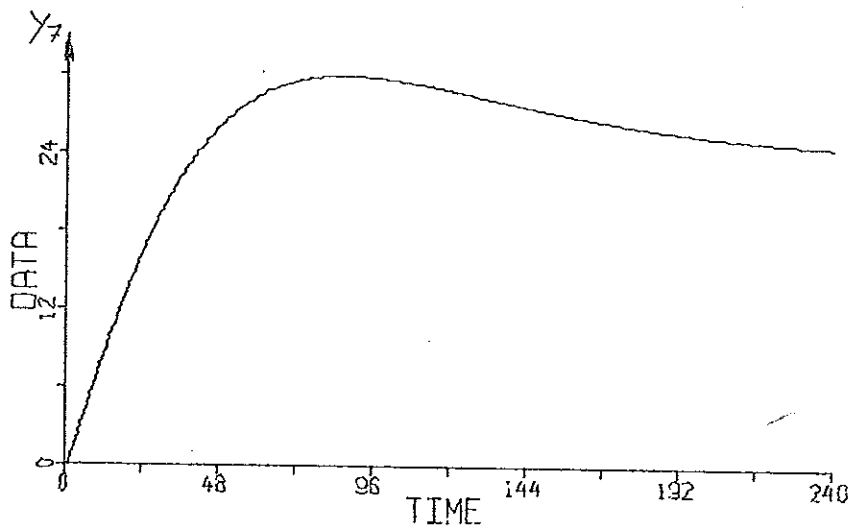
8.  $y_4$  är temperatur före ventil.



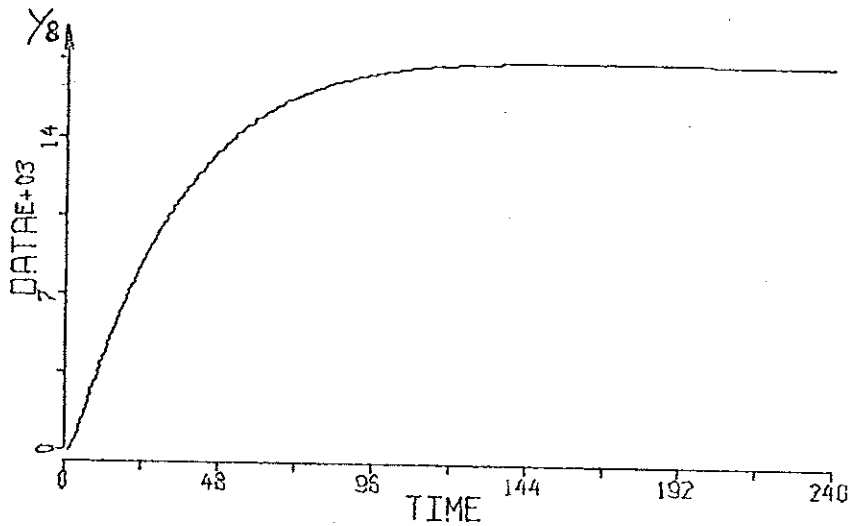
9.  $y_5$  är temperatur efter HT.



10.  $y_6$  är effekt hos HT.

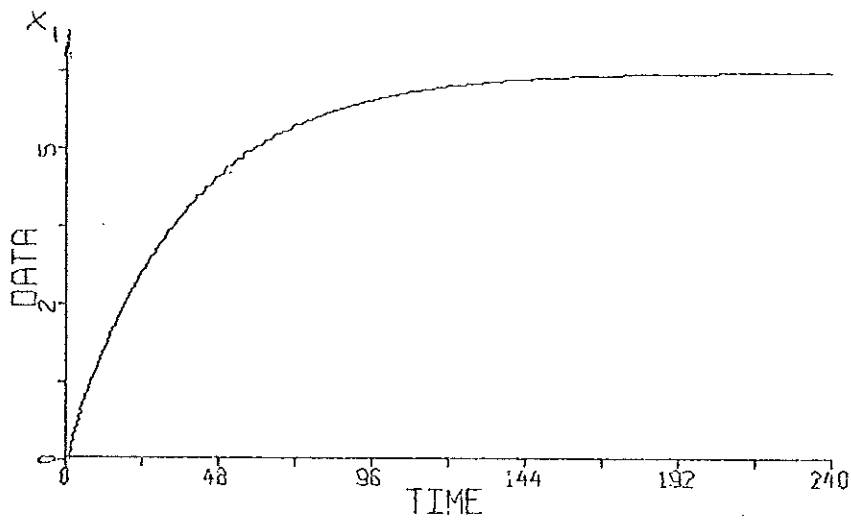


11.  $y_7$  är temperatur före LT.

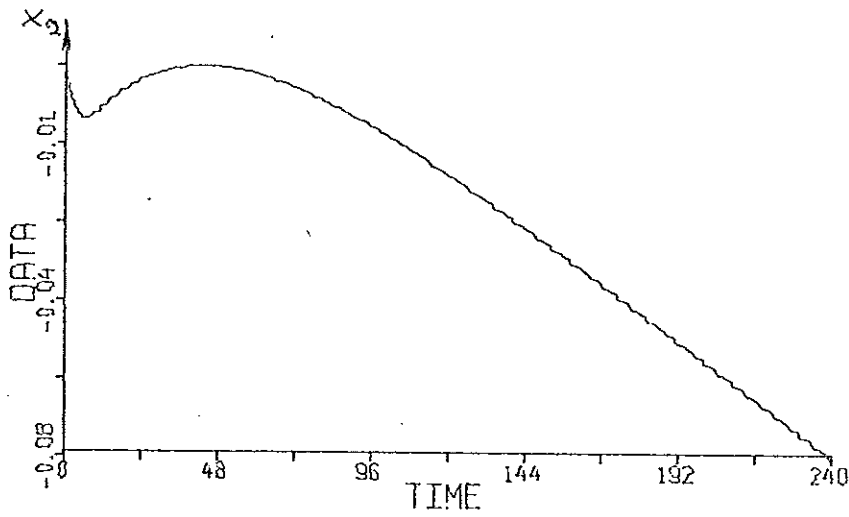


12.  $y_8$  är effekt hos LT.

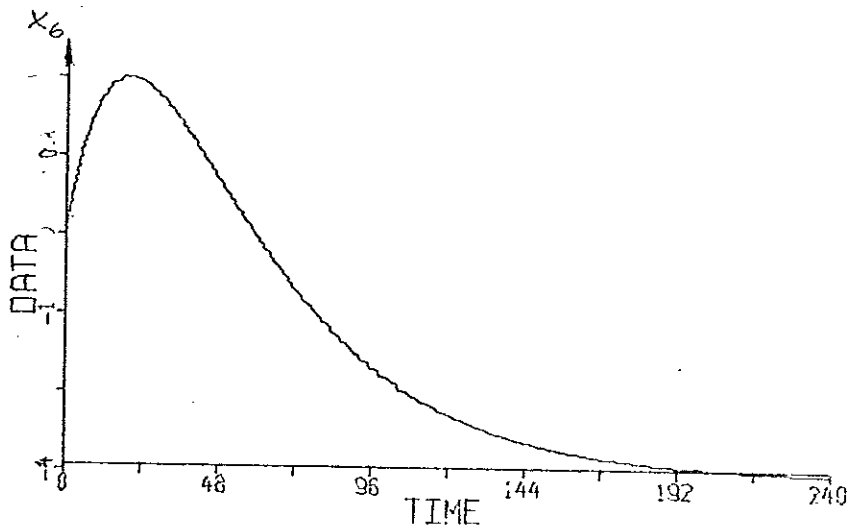




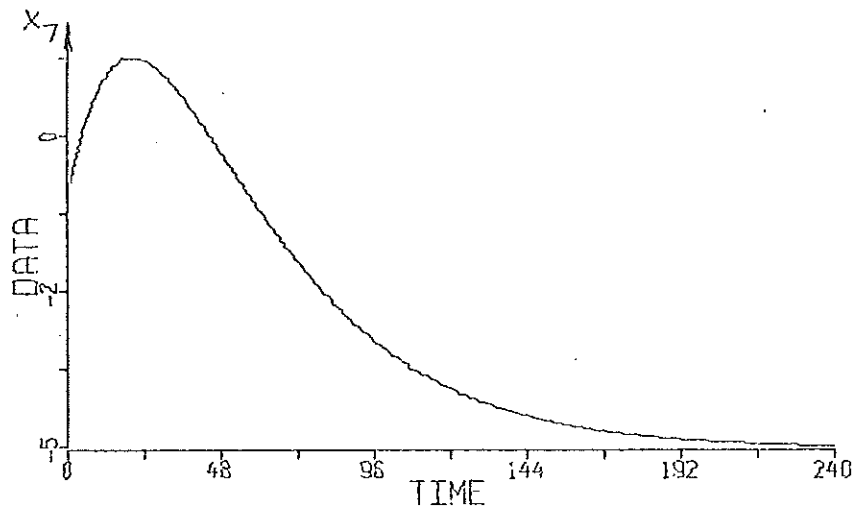
13.  $x_1$  är domtryck.



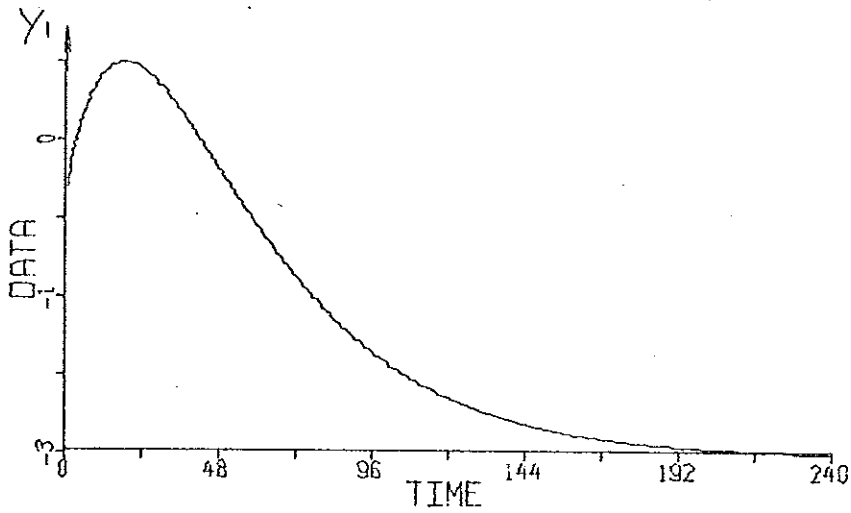
14.  $x_2$  är nivå i dom.



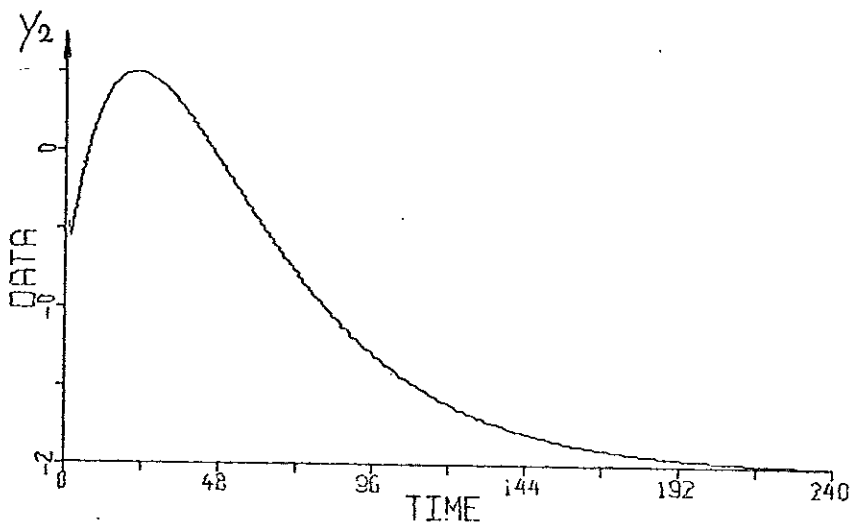
15.  $x_6$  är materialtemperatur i ÖH I.



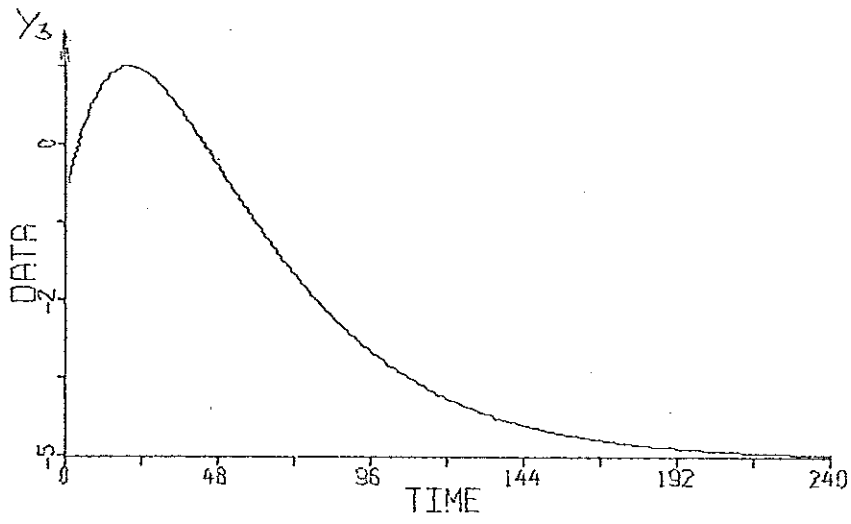
16.  $x_7$  är materialtemperatur i ÖH II.



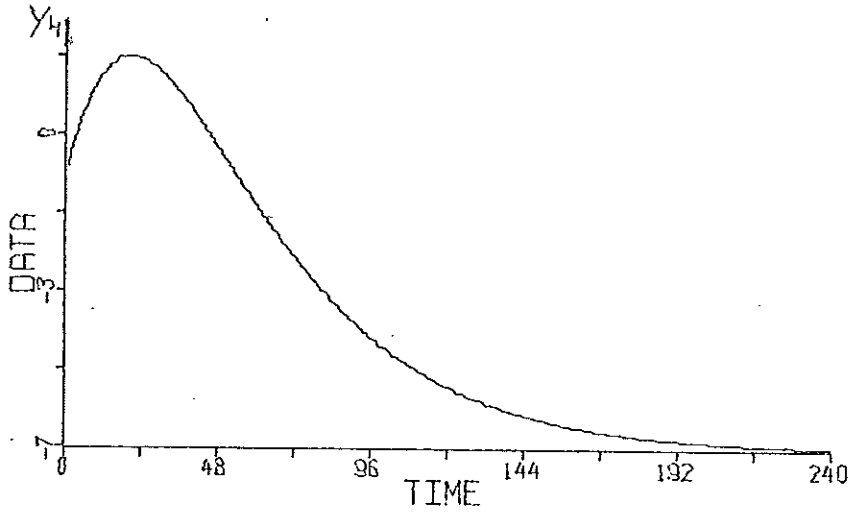
17.  $y_1$  är temperatur före kylare I.



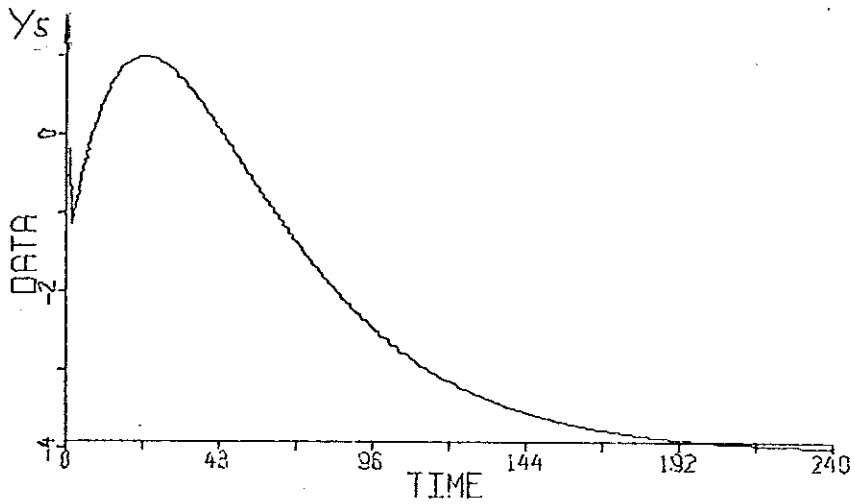
18.  $y_2$  är temperatur efter kylare I.



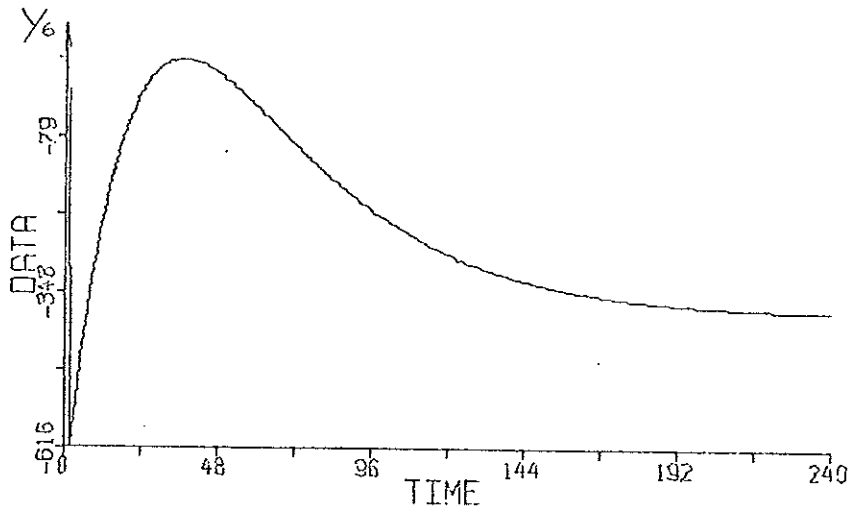
19.  $y_3$  är temperatur före kylare II.



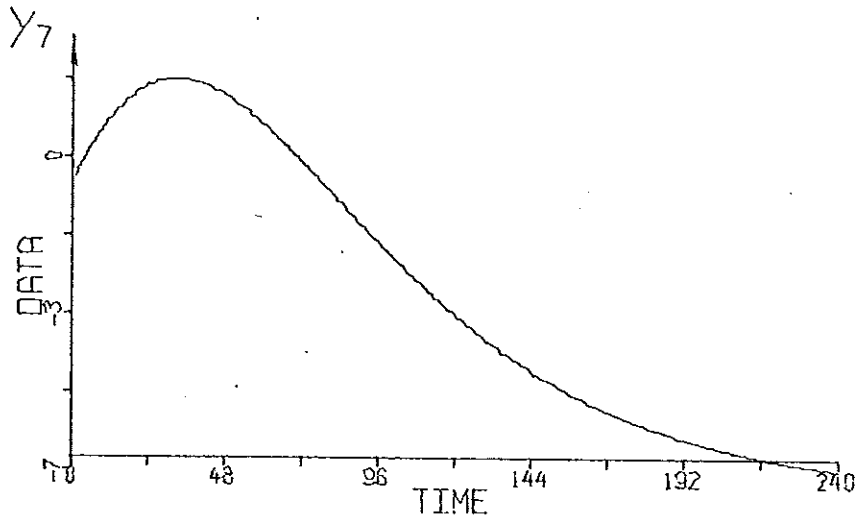
20.  $y_4$  är temperatur före ventil.



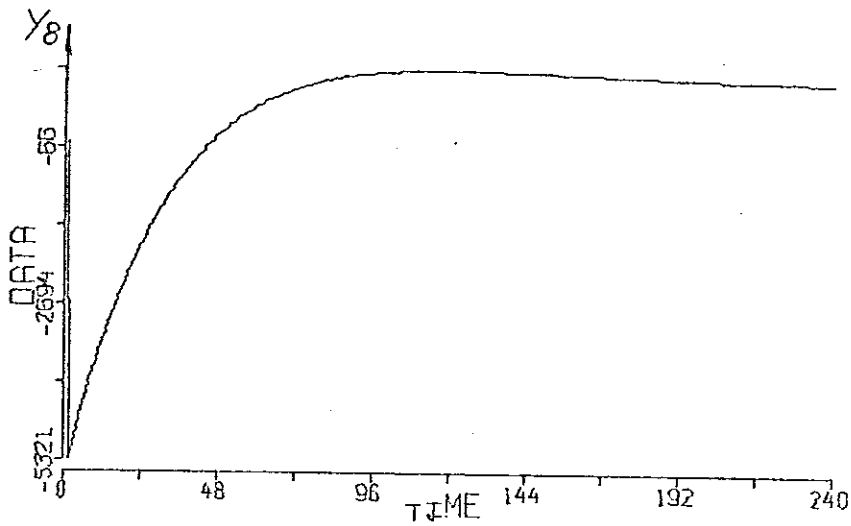
21.  $y_5$  är temperatur efter HT.



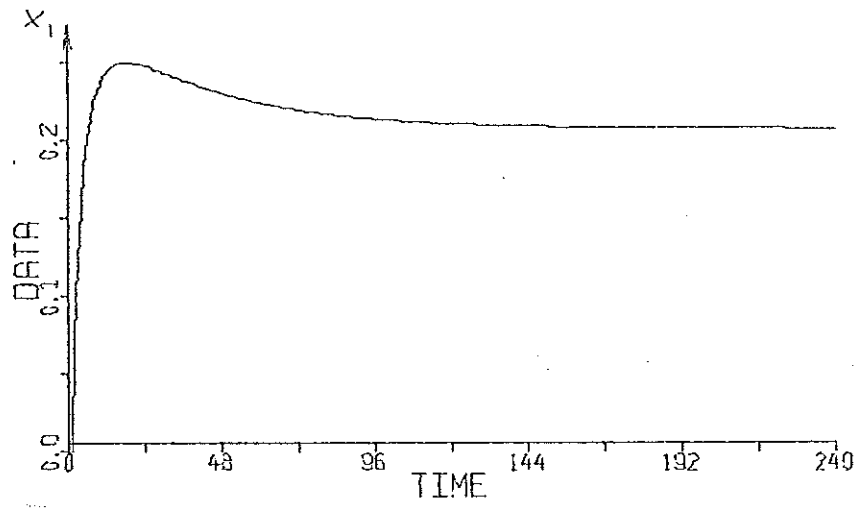
22.  $y_6$  är effekt hos HT.



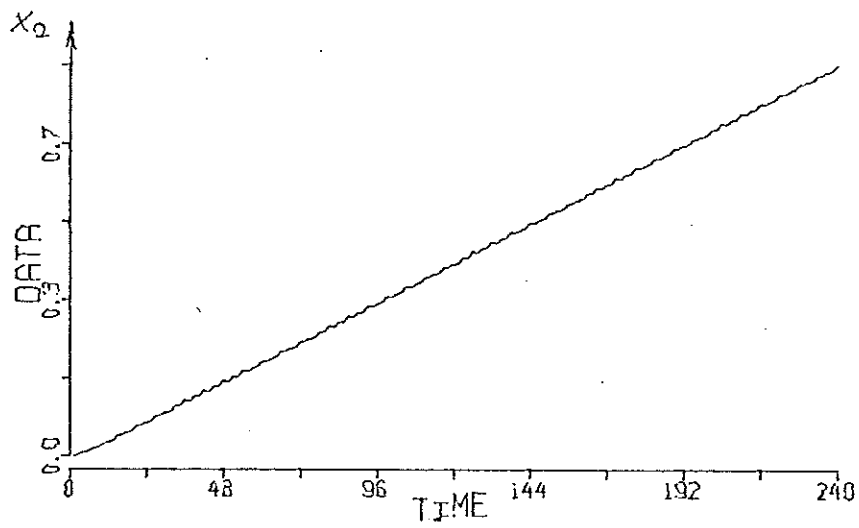
23.  $y_7$  är temperatur före LT.



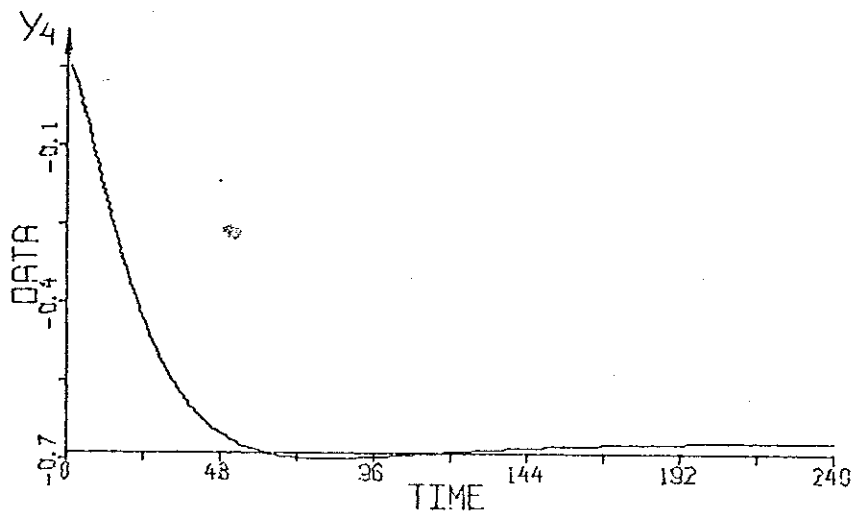
24.  $y_8$  är effekt hos LT.



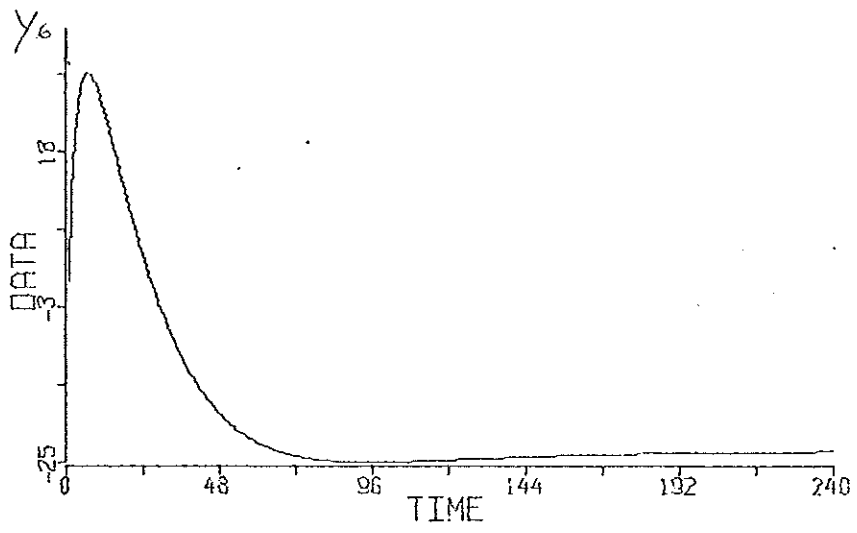
25.  $x_1$  är domtryck.



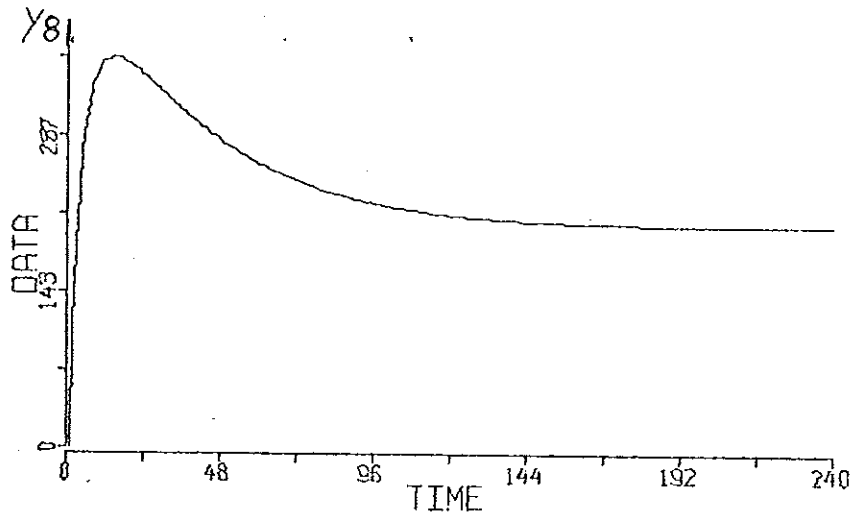
26.  $x_2$  är nivå i dom.



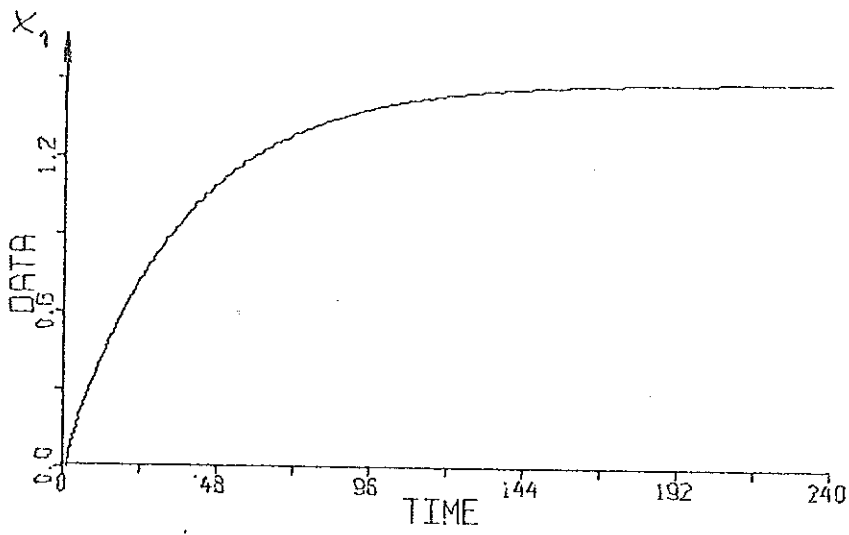
27.  $y_4$  är temperatur före ventil.



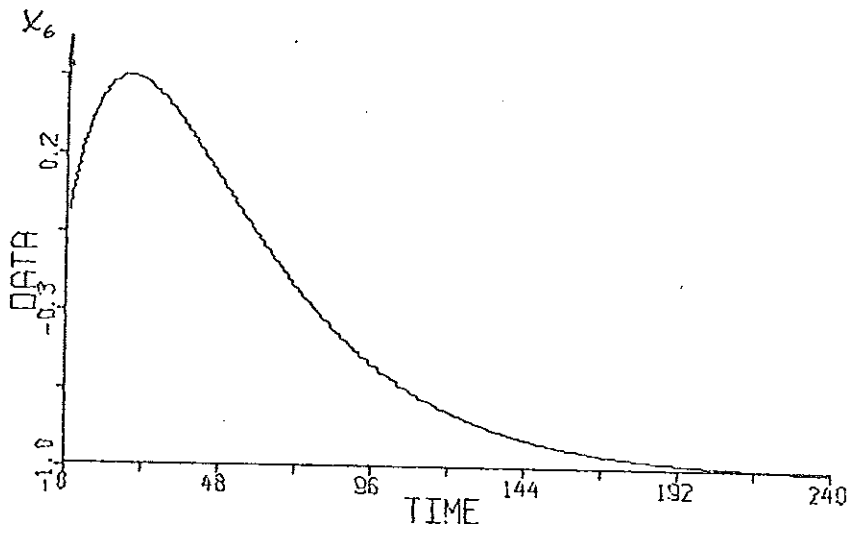
28.  $y_6$  är effekt hos HT.



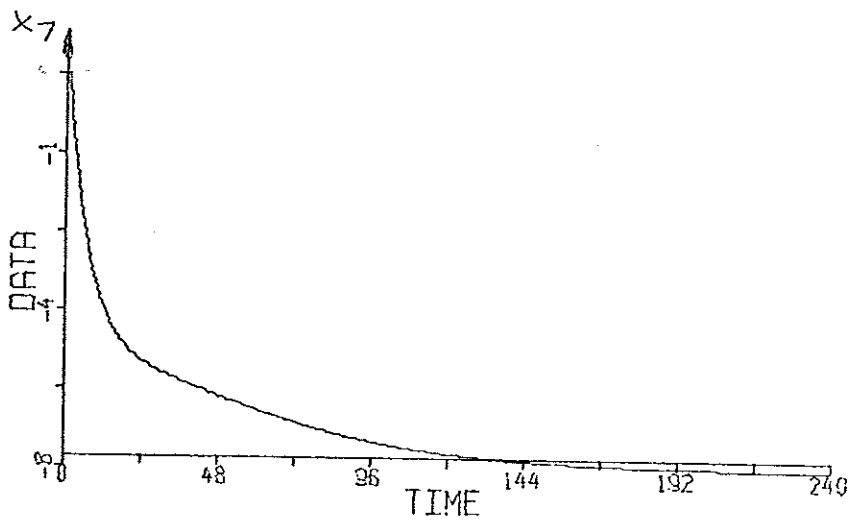
29.  $y_8$  är effekt hos LT.



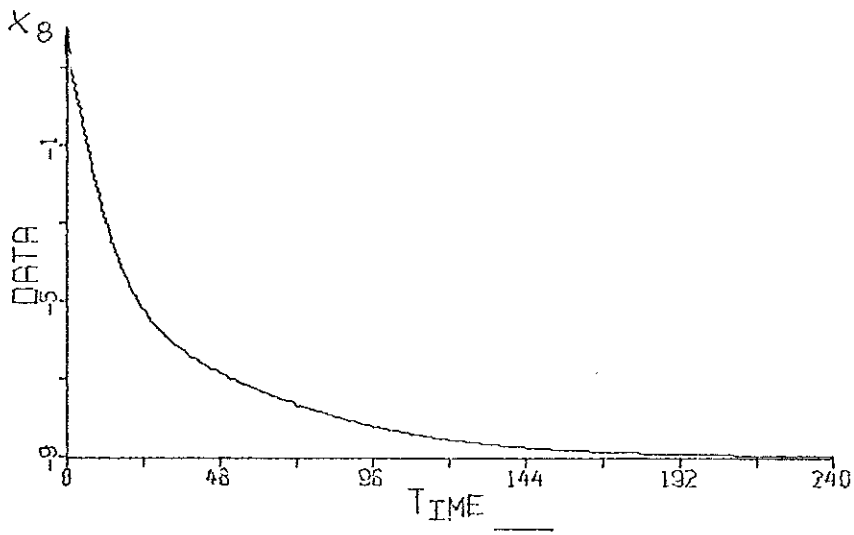
30.  $x_1$  är domtryck.



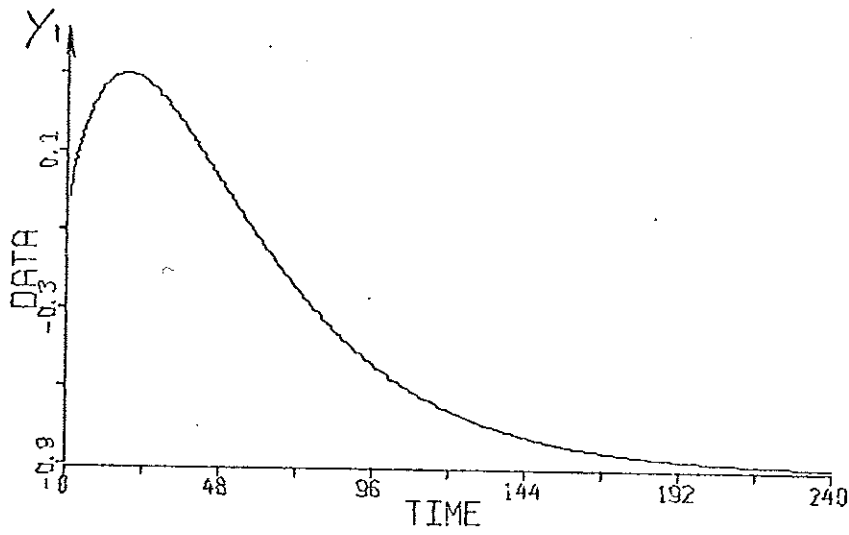
31.  $x_6$  är materialtemperatur i ÖH I.



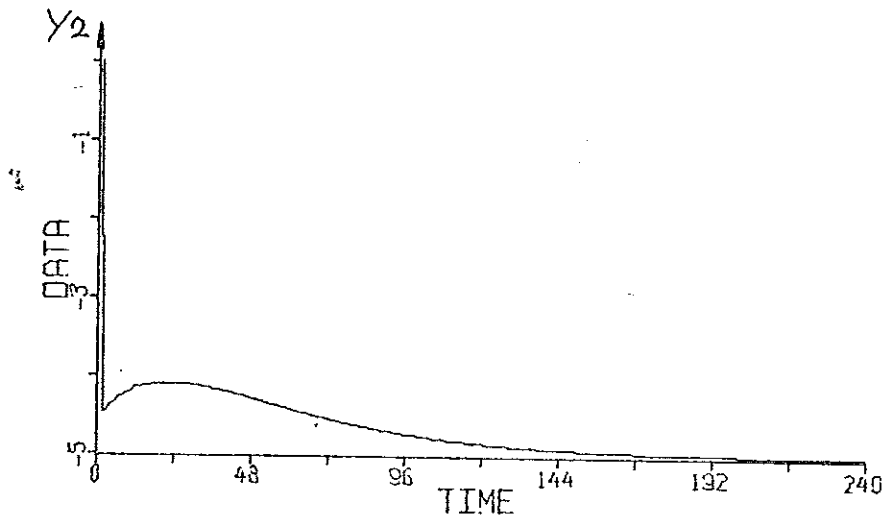
32.  $x_7$  är materialtemperatur i ÖH II.



33.  $x_8$  är materialtemperatur i ÖH III.

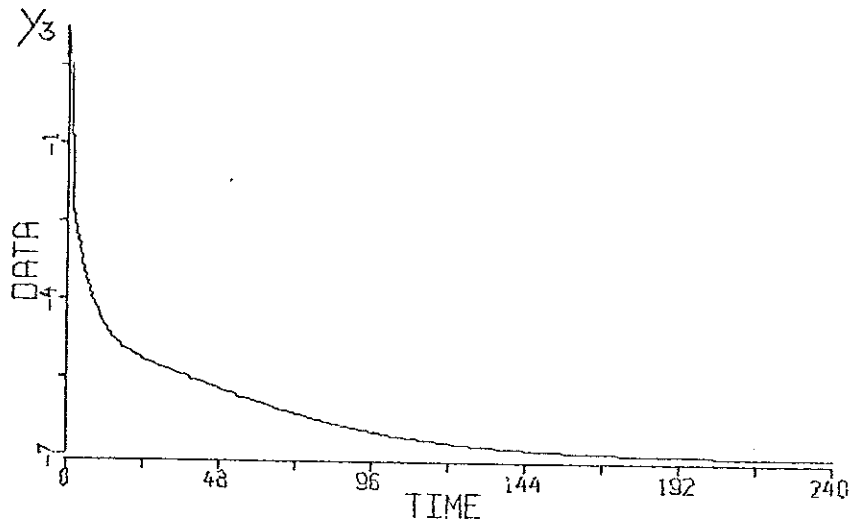


34.  $y_1$  är temperatur före kylare I.

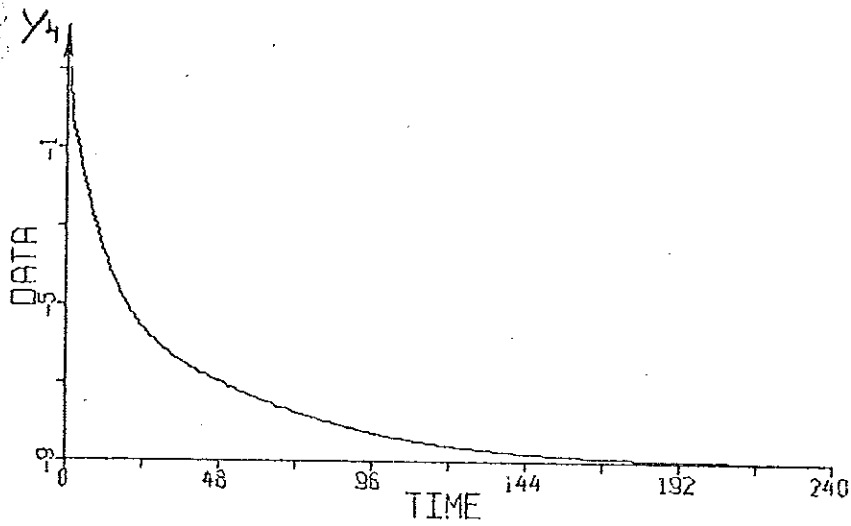


35.  $y_2$  är temperatur efter kylare I.

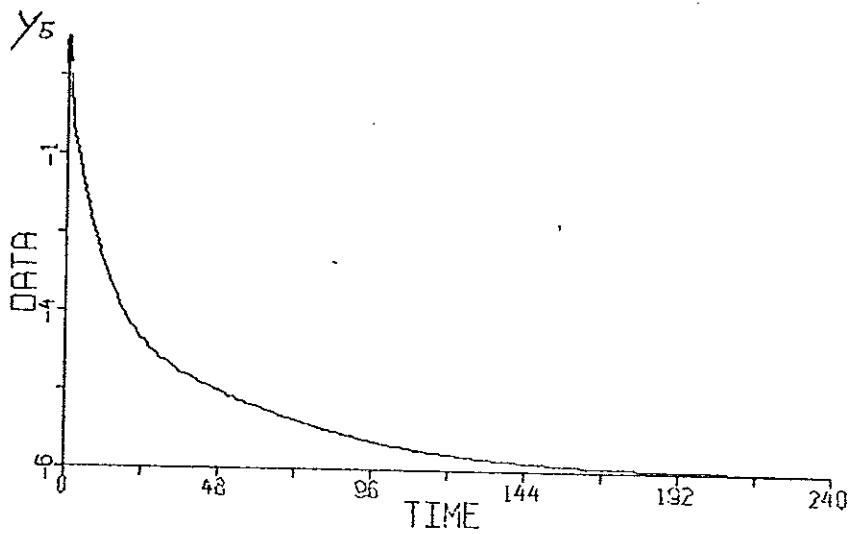




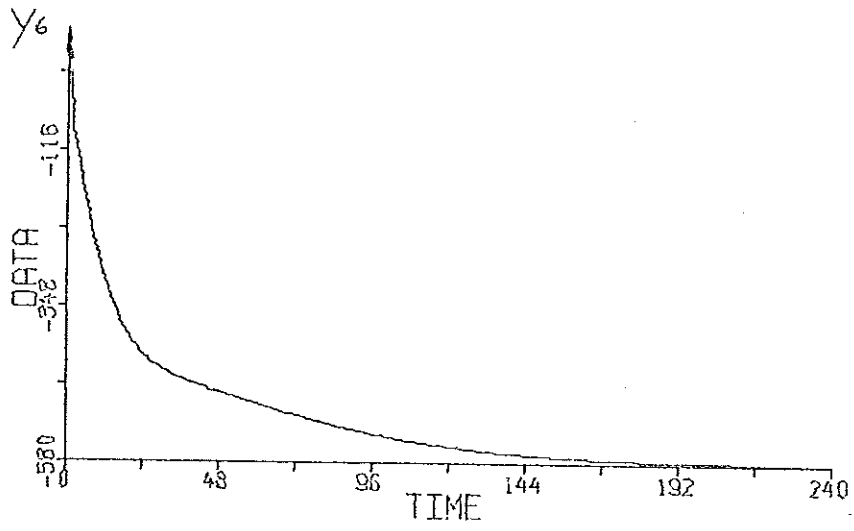
36.  $y_3$  är temperatur före kylare II.



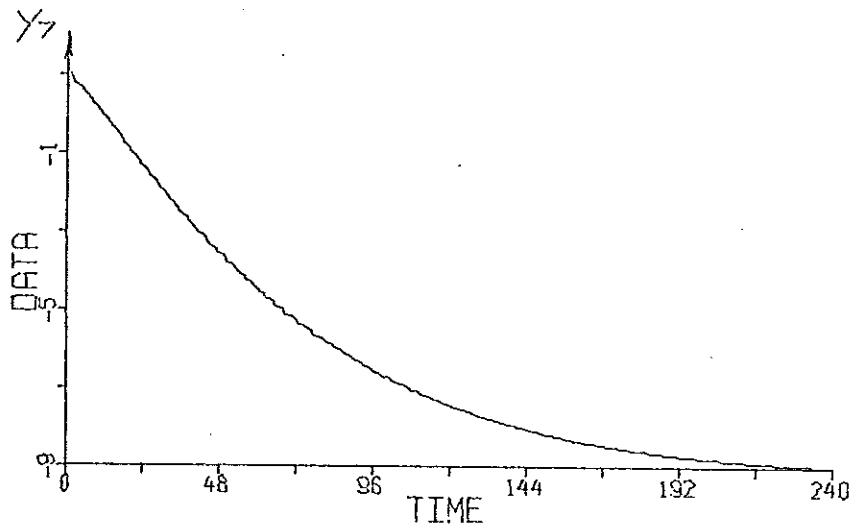
37.  $y_4$  är temperatur före ventil.



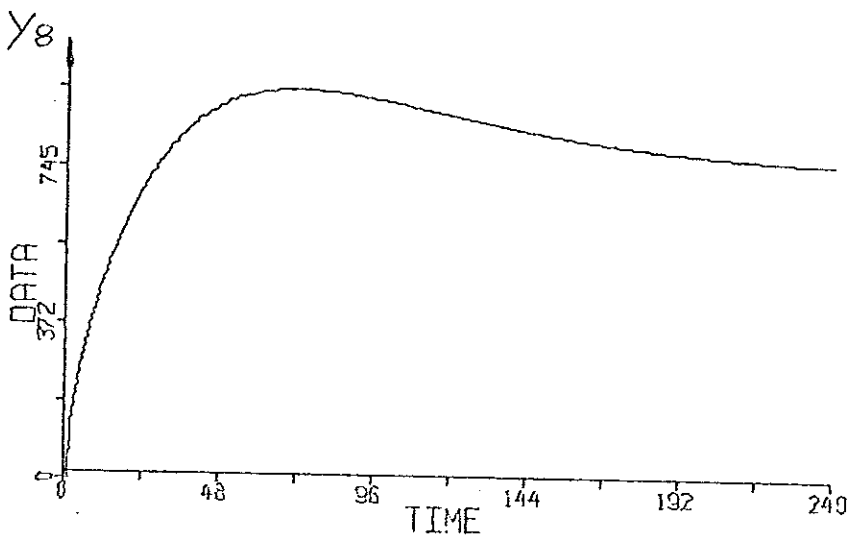
38.  $y_5$  är temperatur efter HT.



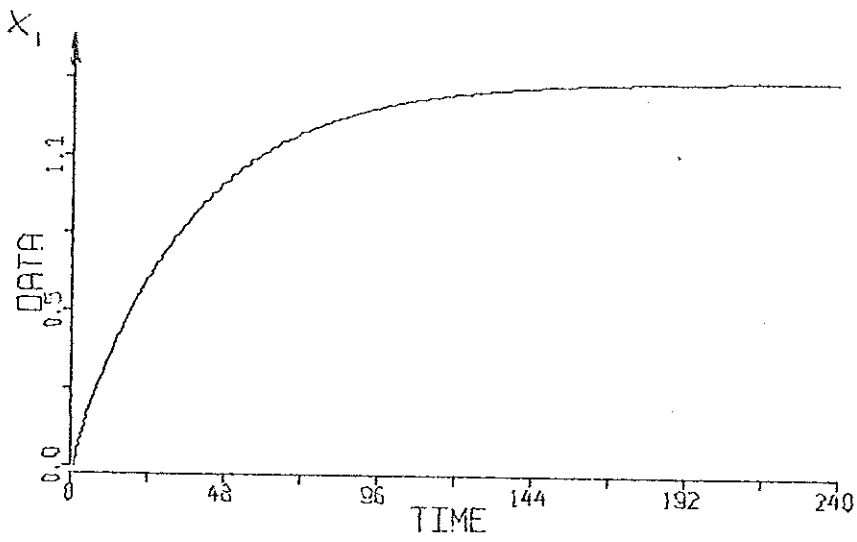
39.  $y_6$  är effekt hos HT.



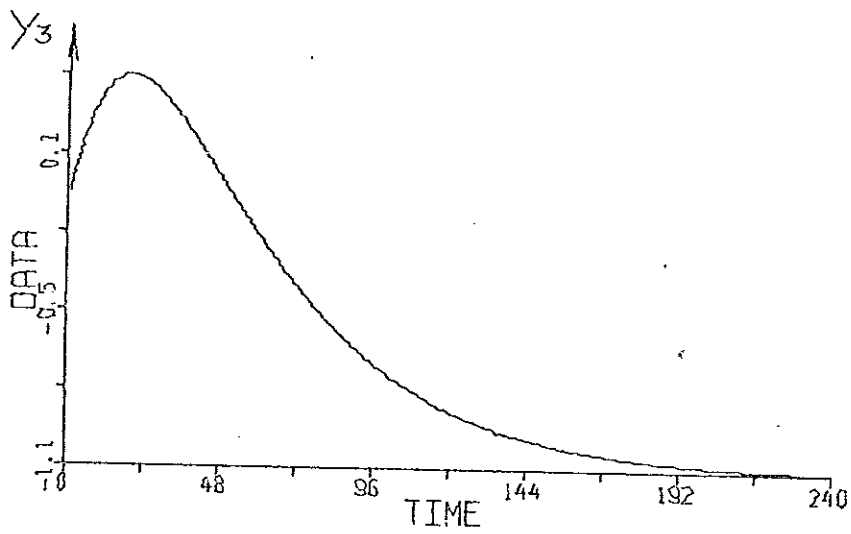
40.  $y_7$  är temperatur före LT.



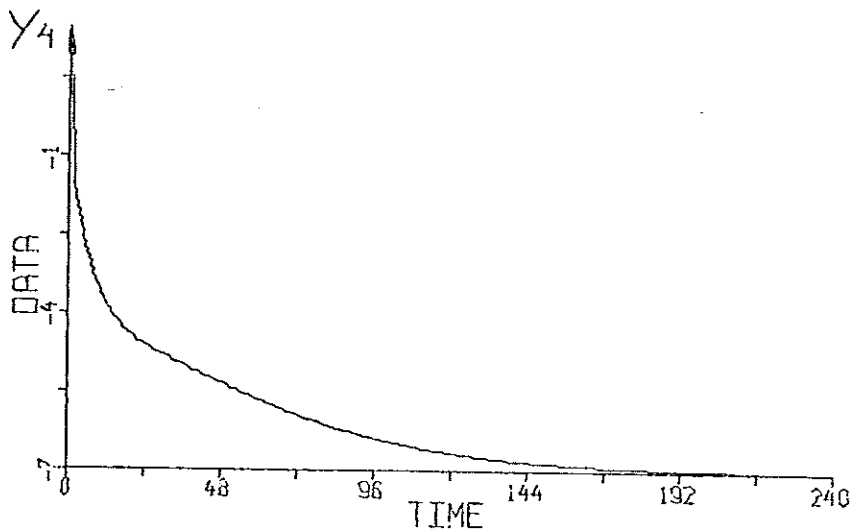
41.  $y_8$  är effekt hos LT.



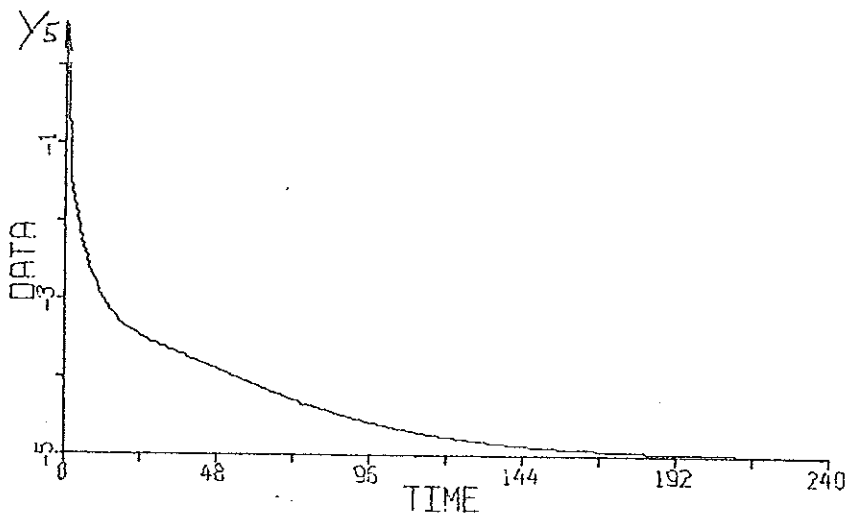
42.  $x_1$  är damtryck.



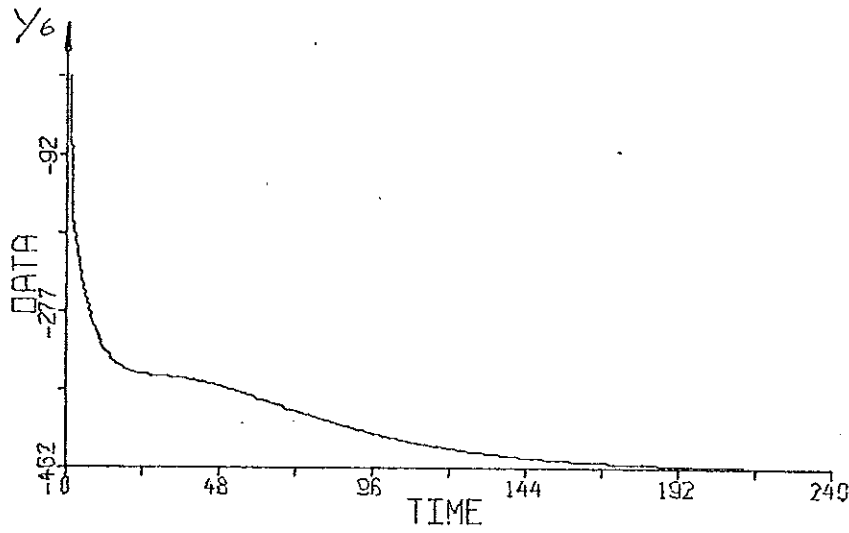
43.  $y_3$  är temperatur före kylare II.



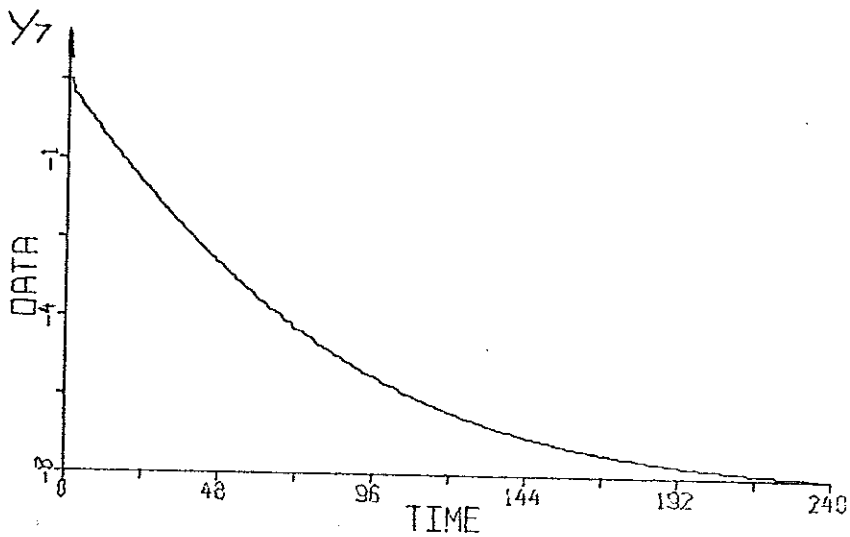
44.  $y_4$  är temperatur före ventil.



45.  $y_5$  är temperatur efter HT.



46.  $y_6$  är effekt hos HT.



47.  $y_7$  är temperatur före LT.