EUR 2550.d

ASSOZIATION

EUROPÄISCHE ATOMGEMEINSCHAFT - EURATOM KERNFORSCHUNGSANLAGE JÜLICH DES LANDES NORDRHEIN-WESTFALEN - e.V.

CROWBAR- UND POWER-CROWBAR-SCHALTUNGEN UND IHRE BERECHNUNG

von

H. J. BELITZ und E. KUGLER

1965



Bericht abgefasst beim Institut für Plasmaphysik Kernforschungsanlage Jülich des Landes Nordrhein-Westfalen - e.V., Deutschland

Assoziation Nr. 006-62-10 FUAD

HINWEIS

Das vorliegende Dokument ist im Rahmen des Forschungsprogramms der Kommission der Europäischen Atomgemeinschaft (EURATOM) ausgearbeitet worden.

Es wird darauf hingewiesen, dass die Euratomkommission, ihre Vertragspartner und die in deren Namen handelnden Personen :

keine Gewähr dafür übernehmen, dass die in diesem Dokument enthaltenen Informationen richtig und vollständig sind, oder dass die Verwendung der in diesem Dokument enthaltenen Informationen, oder der in diesem Dokument beschriebenen technischen Anordnungen, Methoden und Verfahren nicht gegen gewerbliche Schutzrechte verstösst;

keine Haftung für die Schäden übernehmen, die infolge der Verwendung der in diesem Dokument enthaltenen Informationen, oder der in diesem Dokument beschriebenen technischen Anordnungen, Methoden oder Verfahren entstehen könnten.

Dieser Bericht wird in den auf der vierten Umschlagseite genannten Vertriebsstellen

zum Preise von DM 4,80	FF 6	FB 60 Lit.	750	Fl. 4,30
------------------------	------	------------	-----	----------

verkauft.

Es wird gebeten, bei Bestellungen die EUR-Nummer und den Titel anzugeben, die auf dem Umschlag jedes Berichts aufgeführt sind.

> Gedruckt von L. Vanmelle, S.A. - Gent Brüssel, November 1965

EUR 2550.d

CROWBAR- UND POWER-CROWBAR-SCHALTUNGEN UND IHRE BERECHNUNG von H.J. BELITZ und E. KUGLER

Assoziation : Europäische Atomgemeinschaft - EURATOM Kernforschungsanlage Jülich des Landes Nordrhein-Westfalen - e.V.

Bericht abgefasst beim Institut für Plasmaphysik Kernforschungsanlage Jülich des Landes Nordrhein-Westfalen - e.V. (Deutschland)

Assoziation Nr. 006-62-10 FUAD

Brüssel, November 1965 - 48 Seiten - 6 Abbildungen - FB 60

Der Crowbar ist ein Schaltelement, das gestattet, eine gezündete Kondensatorentladung durch externe Schaltauslösung so zu steuern, dass Hochstromimpulse gewünschter Form und Länge erhalten werden.

EUR 2550.d

CROWBAR AND POWER CROWBAR SWITCHES AND THEIR CALCULATION by H.J. BELITZ and E. KUGLER

Association : European Atomic Energy Community - EURATOM Kernforschungsanlage Jülich des Landes Nord

Nordrhein-Westfalen - e.V. Report prepared at the Institut für Plasmaphysik Kernforschungsanlage Jülich des Landes Nordrhein-Westfalen - e.V.

(Germany)

Association No. 006-62-10 FUAD Brussels, November 1965 - 48 Pages - 6 Figures - FB 60

The crowbar is a switching element which makes it possible to control an ignited capacitor discharge by external trigger in such a way

EUR 2550.d

AND POWER CROWBAR SWITCHES AND THEIR CROWBAR CALCULATION by H.J. BELITZ and E. KUGLER

Association : European Atomic Energy Community - EURATOM Kernforschungsanlage Jülich des Landes Nordrhein-

Kernforschungsanlage Jülich des Landes Nordrhein-Westfalen - e.V. Report prepared at the Institut für Plasmaphysik Kernforschungsanlage Jülich des Landes Nordrhein-Westfalen - e.V.

(Germany) Association No. 006-62-10 FUAD

Brussels, November 1965 - 48 Pages - 6 Figures - FB 60

The crowbar is a switching element which makes it possible to control an ignited capacitor discharge by external trigger in such a way

EUR 2550.d

CROWBAR AND POWER CROWBAR SWITCHES AND THEIR CALCULATION by H.J. BELITZ and E. KUGLER

Association : European Atomic Energy Community - EURATOM Kernforschungsanlage Jülich des Landes Nordrhein-

Westfalen - e.V.

Report prepared at the Institut für Plasmaphysik Kernforschungsanlage Jülich des Landes Nordrhein-Westfalen - e.V. (Germany)

Association No. 006-62-10 FUAD

Brussels, November 1965 - 48 Pages - 6 Figures - FB 60

The crowbar is a switching element which makes it possible to control an ignited capacitor discharge by external trigger in such a way

Die beiden hier betrachteten Crowbar-Schaltungen führen den Anfangs-zustand der Entladung, der durch einen schnellen Stromanstieg charakterisiert ist, in einen anderen dynamischen Zustand über, dem eine langsame Abnahme des Stromes entspricht. Es werden die Spannungen und Ströme in den einzelnen Zweigen eines Schwingkreises mit Crowbar berechnet und ein FORTRAN-Programm für numerische Rechnungen angegeben.

that high current impulses of the required form and length are obtained. The two crowbar switches considered here bring about the transition of the initial discharge state, which is characterized by a rapid current rise, into another dynamic state corresponding to a slow current drop. The tensions and currents in the individual branches of an oscillation circuit with crowbar are calculated and a FORTRAN digital

programme is given.

that high current impulses of the required form and length are obtained. The two crowbar switches considered here bring about the transition of the initial discharge state, which is characterized by a rapid current rise, into another dynamic state corresponding to a slow current drop. The tensions and currents in the individual branches of

The tensions and currents in the individual branches of an oscillation circuit with crowbar are calculated and a FORTRAN digital programme is given.

that high current impulses of the required form and length are obtained. The two crowbar switches considered here bring about the transition of the initial discharge state, which is characterized by a rapid current rise, into another dynamic state corresponding to a slow current drop. The tensions and currents in the individual branches

The tensions and currents in the individual branches of an oscillation circuit with crowbar are calculated and a FORTRAN digital programme is given.

EUR 2550.d

ASSOZIATION

EUROPÄISCHE ATOMGEMEINSCHAFT - EURATOM KERNFORSCHUNGSANLAGE JÜLICH DES LANDES NORDRHEIN-WESTFALEN - e.V.

CROWBAR- UND POWER-CROWBAR-SCHALTUNGEN UND IHRE BERECHNUNG

von

H. J. BELITZ und E. KUGLER

1**965**



Bericht abgefasst beim Institut für Plasmaphysik Kernforschungsanlage Jülich des Landes Nordrhein-Westfalen - e.V., Deutschland

Assoziation Nr. 006-62-10 FUAD

ZUSAMMENFASSUNG

Der Crowbar ist ein Schaltelement, das gestattet, eine gezündete Kondensatorentladung durch externe Schaltauslösung so zu steuern, dass Hochstromimpulse gewünschter Form und Länge erhalten werden. Die beiden hier betrachteten Crowbar-Schaltungen führen den Anfangszustand der Entladung, der durch einen schnellen Stromanstieg charakterisiert ist, in einen anderen dynamischen Zustand über, dem eine langsame Abnahme des Stromes entspricht.

Es werden die Spannungen und Ströme in den einzelnen Zweigen eines Schwingkreises mit Crowbar berechnet und ein FORTRAN-Programm für numerische Rechnungen angegeben.

Einleitung

Die zur Zeit erfolgreichste Methode, ein sehr heißes Plasma zu erzeugen, ist die schnelle magnetische Kompression. Dabei wird in einer einwindigen Kompressionsspule ein Magnetfeld erzeugt, das innerhalb weniger Mikrosekunden von O auf etwa 10⁵ Gauß ansteigt. Dem entspricht ein Anstieg des elektrischen Stromes von der Größenordnung 10¹² A/sec. Die Möglichkeit, so große Stromanstiege zu realisieren, beruht auf der gleichzeitigen, sehr schnellen Durchzündung zahlreicher Schaltfunkenstrecken. Dadurch wird eine sehr stromstarke Kondensatorentladung ausgelöst. Wegen der geringen Dämpfung und der niedrigen Induktivität des Entladungskreises verläuft die Entladung in erster Näherung sinusförmig. Das heißt aber, daß der Strom nicht nur sehr schnell ansteigt, sondern auch ebenso schnell abfällt. Auf diese Weise kann deshalb ein heißes Plasma zwar erzeugt, jedoch nur kurzfristig gehalten werden.

Um ein so erzeugtes heißes Plasma über längere Zeit zu halten, muß nach erfolgtem schnellen Stromanstieg die Halbwellendauer verlängert werden. Dazu gibt es z.Zt. zwei Möglichkeiten:

- Man schaltet auf die Kompressionsspule zu einem geeigneten Zeitpunkt eine zusätzliche, stärkere (und langsamere) Kondensatorbatterie, die wegen ihrer längeren Halbwellendauer die Abnahme des Stromes zunächst verhindert (oder sogar noch einen Stromanstieg bewirkt); - das ist die sog. Power-Crowbar-Schaltung.
- 2. Man schließt (möglichst im Strommaximum) den Schwingkreis über geeignete Schaltfunkenstrecken in der Weise kurz, daß der Strom in der Kompressionsspule etwa exponentiell abnimmt; - das ist die sog. Crowbar-Schaltung.

Gemeinsam ist beiden Methoden, daß durch einen Schaltungsvorgang der ursprüngliche - sagen wir - "dynamische Zustand" des Systems (der die Aufheizung verursachte) in einen neuen Zustand übergeht (der das Halten des Plasmas bewirken soll). Sie unterscheiden sich aber insofern, als diese neuen Zustände prinzipi-Manuskript erhalten am 25. August 1965. ell verschieden sind; - im ersten Fall geht der ursprüngliche Schwingungszustand (mit hoher Frequenz) in einen anderen Schwingungszustand (mit geringer Frequenz) über, im zweiten Fall folgt auf den Anfangszustand ein Endzustand (im wesentlichen) nichtperiodischer Art.⁺⁾

Die Bedeutung der beiden Crowbar-Schaltungen erschöpft sich keineswegs in der Anwendung auf die schnelle magnetische Kompression. Das Wesen des Crowbars besteht vielmehr darin, daß er e i n e n (für einen bestimmten Effekt, Vorgang oder Zweck wesentlichen) d y n a m i s c h e n Zustand einer stromstarken Kondensatorentladung in einen and eren (für einen anderen Effekt, Vorgang oder Zweck wesentlichen) dynamischen Zustand überführt. (Hieraus mag sich der Name Crowbar-Brecheisen, Brechstange- erklären). Der Crowbar löst daher ein allgemeineres Problem der Steuer- bzw. Hochstromschaltungstechnik. - Nicht jeder Kurzschluß kann als Crowbar aufgefaßt werden. Entlädt man z.B. einen Kondensator über einen Erder, so handelt es sich nicht um Crowbar, da der entladene Zustand des Kondensators keinen d y n a m i s c h e n Zustand darstellt. Dagegen kann man einen Kurzschluß, der nach einem einmaligen Stromimpuls alle weiteren Schwingungen bis zu einem gewissen Grade unterdrückt, ebenfalls als Crowbar ansehen. - Zusammenfassend kann man sagen: Der Crowbar ist ein Schaltelement, das es gestattet, eine gezündete Kondensatorentladung durch externe Schaltauslösung so zu steuern, daß Hochstromimpulse gewünschter Form und Länge erhalten werden. Diese Definition umreißt zugleich auch das Anwendungsgebiet solcher Schaltungen.

Der vorliegende Bericht ist gegliedert in Teil I "Crowbar-Schaltung" und Teil II "Power-Crowbar-Schaltung". Diese Einteilung hat sich auch aus rechentechnischen Gründen als zweckmäßig erwiesen. Im Ersatzschaltbild unterscheidet sich der Power-Crowbar durch zwei zusätzliche Kapazitäten (C_2 und C_3) im Last- und Crowbar-Kreis vom einfachen Crowbar. Dadurch erhält man im Power-Crowbar-Fall eine Differentialgleichung 4. Ordnung, im Crowbar-Fall eine 3. Ordnung. Bei Behandlung dieser Gleichungen mittels Laplace-Transformation ergeben sich also beim Power-Crowbar bzgl.

- 4 -

⁺⁾ Die folgenden Rechnungen zeigen, daß nicht nur e i n Endzustand existiert. Beim Power-Crowbar sind z.B. drei verschiedene Endzustände möglich. Das beeinträchtigt unsere Betrachtungsweise nicht, sondern verallgemeinert nur den Begriff "der Endzustand".

der Lösungen der charakteristischen Gleichung im Unterbereich 3 Fälle (alle Wurzeln reell, je zwei konjugiert-komplex, zwei reell und zwei komplex), beim einfachen Crowbar 2 Fälle. Ein gemeinsames Rechenmaschinenprogramm wird dadurch so umfangreich, daß bei kleineren Maschinen die vorhandenen Speicherplätze u.U. nicht ausreichen – insbedondere, wenn man durch Berechnung zusätzlicher Größen (z.B. Welligkeit der kurzgeschlossenen Entladung) das Programm noch erweitern möchte.

Die zugrunde gelegten Ersatzschaltbilder (s. Abb. 1.1 und 2.1) zeigen ausschließlich lokalisierte Schaltelemente. Das ist eine Näherung, durch die die Frequenz und die Amplitude der Grundschwingung richtig wiedergegeben werden. Sie folgt aus der strengeren Behandlung (bei der die Kabel oder Bänder durch die Kabelgleichungen charakterisiert werden) unter solchen Bedingungen, die bei den in der Plasmaphysik verwendeten Kondensatorbatterien immer gut erfüllt sind. Eine so strenge Behandlung der Crowbar-Schaltung kompliziert die Rechnung ungemein. Sie ist den realen Verhältnissen aber auch insofern gar nicht angemessen, als die Schaltelemente -- insbesondere die ohmschen Widerstände und ihre räumliche Verteilung -- nicht genau genug bekannt sind.

Die Ermittlung der Schaltelemente, z.B. für die Projektierung einer Kondensatorbatterie mit Crowbar, ist ohnehin ein Problem für sich. Während sich die Kapazitäten und Induktivitäten im allgemeinen leicht mit der notwendigen Genauigkeit direkt messen oder berechnen lassen, müssen die ohmschen Widerstände praktioch immer aus Dämpfungsmessungen, d.h. aus dem Abklingen der gedämpften Schwingung bestimmt werden. Die so erhaltenen ohmschen Widerstände sind aber wegen des Skineffektes größer als die tatsächlichen Widerstände im Crowbar-Fall, d.h. nach dem Kurzschließen. Dies führt z.B. dazu, daß man eine geringere Welligkeit berechnet als man beobachtet. - Für die ohmschen Widerstände der Schaltfunkenstrecken kann man ohnehin nur geeignete Mittelwerte wählen.

Die vorliegenden Rechnungen stellen also eine starke Vereinfachung der realen Verhältnisse dar; sie lassen sich aber leicht noch verbessern, wenn dies für spezielle Fragen notwendig erscheint.

- 5 -

Anlaß zu diesen Rechnungen war die Notwendigkeit, die recht kurze "Haltezeit" (d.h. Halbwellendauer) einer vorhandenen Kondensatorbatterie um einen Faktor 5...10 zu verlängern, wobei die Welligkeit des Stromes in der Lastspule einen gewissen Wert nicht übersteigern sollte. Die Fragen waren

- läßt sich eine solche Verlängerung der Halbwelle⁺⁾ mittels Crowbar-Schaltung überhaupt erreichen und wenn ja,
- 2. wieviele Crowbar-Schalter sind hierzu erforderlich,
- 3. wo müssen diese Schalter angebracht werden, damit die Welligkeit hinreichend klein bleibt?

Diese und ähnliche bei der Projektierung einer Kondensatorbatterie mit Crowbar-Schaltung auftretenden Fragen lassen sich mit diesen Rechnungen hinreichend genau beantworten.

Die erhaltenen Ausdrücke für die einzelnen Ströme und Spannungen, sind sehr unübersichtlich. Der Versuch, einige grobe Näherungsausdrücke abzuleiten, ist naheliegend. Wir haben indes nur einen Ausdruck gefunden, der anscheinend schon unter sehr schwachen, anscheinend stets erfüllten Voraussetzungen gültig ist (s. die Punkte 1.7 und 1.11.2). Es ist die Zeit, nach der die Amplitude 1 auf den Wert 1/e abgefallen ist: $t \approx (L_2 + L_3)/R_2 + R_3)$. Bzgl. der Werte L_2 , L_3 , R_2 , R_3 s. Abb. 1.1. In allen gerechneten Fällen stimmt diese Näherung bis auf ca. 1% mit dem exakten Wert überein. Andererseits ist der technische Aufwand für eine Crowbar-Schaltung doch so groß, daß sich die Mühe einer strengeren Rechnung immer lohnt. Aus diesem Grunde wurde auf ein systematisches Aufsuchen solcher Näherungen verzichtet.

Die Abschnitte im Teil I sind durch "I", die im Teil II durch "II" gekennzeichnet. Formeln und Abbildungen sind fortlaufend numeriert; die Numerierung beginnt im Teil II wieder mit 1.

⁺⁾ Beim e^{-dt} - Verlauf soll die "Halbwellendauer" durch die Zeit bestimmt sein, nach der eine Amplitude 1 auf den Wert 1/e abgefallen ist.

Teil I Crowbar

I.1 Ersatzbild

Das betrachtete Ersatzschaltbild zeigt Abb. 1. Bei t=-T erfolgt die "Draufschaltung" der Kondensatorbatterie (C_1 , L_1 , R_1) auf den Lastkreis (L_2 , R_2) über den Schalter S_1 . Die den Schalter charakterisierenden Schaltelemente (ohmscher Widerstand und Induktivität) seien in C_1 , L_1 und R_1 bereits enthalten. Bei t=0 erfolgt über den Schalter S_2 die "Kurzschlußschaltung". Der Kurzschluß- oder Crowbar-Kreis bestehe aus L_3 und R_3 .

Der Fall, daß an Stelle eines Kurzschlusses eine neue Kapazität C₃ über S₂ auf den Kreis geschaltet wird, in der englischen Literatur Power-Crowbar genannt, wird im Teil II behandelt. Diese Schaltung erlaubt sowohl eine erhebliche Verlängerung des Pulses wie auch ein weiteres Ansteigen des Stromes.



I.2 Draufschaltung

Für -T≤t≤ 0 ist der Strom gegeben durch

$$\tilde{J}(t) = \frac{U_0}{\omega L_{12}} e^{-a(t+T)} \sin w(t+T).$$
(1)

Dabei ist

$$L_{12} = L_{1} + L_{2}$$

$$R_{12} = R_{1} + R_{2}$$

$$a = \frac{R_{12}}{2 \cdot L_{12}}$$

$$b = \frac{1}{C_{1}L_{12}}$$

$$\omega^{2} = b - a^{2}$$
(2)

Wir normieren die Ladespannung durch

$$U_{0} = 1$$
 (3)

und führen zur Vereinfachung der Schreibweise ein

$$EST = e^{-a} T_{sin} \omega . T$$

$$ECT = e^{-a} T_{cos} \omega . T$$

$$(4)$$

Dann ist

$$\tilde{J}(0) = \underbrace{\frac{1}{\omega \cdot L}}_{12} \text{ EST}, \qquad (5)$$

und z.Zt. t = 0, d.h. im Augenblick der Kurzschlußschaltung, liegt über dem Crowbarzweig die Spannung

$$U(-0) = (R_2 - a L_2)_{\omega} \frac{1}{L_{12}} EST + \frac{L_2}{L_{12}} ECT.$$
 (6)

I. 3 Kurzschlußschaltung

Für t > 0 gelten die Gleichungen

$$L_{1} \frac{d^{2}J_{1}}{dt^{2}} + R_{1} \frac{dJ_{1}}{dt} + \frac{J_{1}}{C_{1}} = -\frac{dU}{dt}$$

$$L_{2} \frac{d^{2}J_{2}}{dt^{2}} + R_{2} \frac{dJ_{2}}{dt} = \frac{dU}{dt}$$

$$L_{3} \frac{d^{2}J_{3}}{dt^{2}} + R_{3} \frac{dJ_{3}}{dt} = \frac{dU}{dt}$$

$$(7)$$

mit den Nebenbedingungen.

$$J_1 = J_2 + J_3$$
 (8)

(9)

und

 $J_1 = J_2 + J_3$.

Die Anfangswerte für die Ströme sind

$$J_{1}(0) = J_{2}(0) = \tilde{J}(0) = \frac{1}{\omega L_{12}} \text{ EST,}$$

$$J_{3}(0) = 0.$$
(10)

Die Anfangswerte für die $\dot{J}_{y}(0)$ (v = 1,2,3,) sind

$$\dot{J}_{1}(0) = \frac{1}{L_{1}} \cdot \left[1 - \frac{1}{C_{1}} \int_{-\tau}^{\sigma} \tilde{J} dt - U(+0) - R_{1} J_{1}(0) \right] = = \frac{1}{L_{1}} \cdot \left[ECT + \left(\frac{a}{\omega} - \frac{R_{1}}{\omega L_{12}} \right) EST - U(+0) \right] , \dot{J}_{2}(0) = \frac{1}{L_{2}} \cdot \left[U(+0) - \frac{R_{2}}{\omega L_{12}} EST \right] ,$$

$$\dot{J}_{3}(0) = \frac{1}{L_{3}} U(+0) .$$

$$(11)$$

Die Unterscheidung zwischen U(-0) und U(+0) ist notwendig. Ersetzt man nämlich in (11) U(+0) durch U(-0) aus (6), so ist die Bedingung (9) nur erfüllt für U(0) = 0. D.h. im allgemeinen Falle springt beim Kurzschluß die Spannung von U(-0) auf U(+0). Man erhält U(+0) aus (11) und (9) zu

$$U(+0) = \frac{L_2 L_3}{L_{123}} \left[ECT + \frac{a}{\omega} EST \left(1 - \frac{R_1 L_2 R_2 L_1}{a L_{12} L_2} \right) \right]$$
(12)

mit

$$L_{123} = L_1 L_2 + L_2 L_3 + L_3 L_1.$$
 (13)

I.4 Laplace - Transformation

Die Behandlung des Problems erfolgt mittels Laplace-Transformation, die durch

$$f(t) = \int_{0}^{\infty} e^{-pt} f(t) dt = f(p)$$
(14)

definiert ist.

Aus (7) und (8) erhält man im Unterbereich das Gleichungssystem

$$\begin{pmatrix} L_{1}p^{2}+R_{1}p+\frac{1}{C_{1}} \end{pmatrix} J_{1} + \begin{pmatrix} L_{2}p^{2}+R_{2}p \end{pmatrix} J_{2} = L_{12}pJ_{1}(0) + R_{12}J_{1}(0) + \\ + L_{1}\dot{J}_{1}(0) + L_{2}\dot{J}_{2}(0), \end{pmatrix}$$
(15)
$$\begin{pmatrix} L_{1}p^{2}+R_{1}p+\frac{1}{C_{1}} \end{pmatrix} J_{1} + \begin{pmatrix} L_{3}p^{2}+R_{3}p \end{pmatrix} J_{3} = L_{1}pJ_{1}(0) + R_{1}J_{1}(0) + \\ + L_{1}\dot{J}_{1}(0) + L_{3}\dot{J}_{3}(0), \end{pmatrix}$$
(16)
$$J_{1} - J_{2} - J_{3} = 0.$$
(17)

 $J_1 - J_2 - J_3 = 0$.

Die Ströme ergeben sich daraus im Unterbereich zu

$$J_{1} = \frac{G_{12}p^{2} + G_{11}p + G_{10}}{p^{3} + a_{2}p^{2} + a_{1}p + a_{0}}$$
(18)

mit

$$G_{12} = J_{1}(0)$$

$$G_{11} = \frac{1}{L_{123}} (L_{1}R_{23} + L_{2}R_{31} + L_{3}R_{12}) J_{1}(0) + \dot{J}_{1}(0)$$

$$G_{10} = \frac{1}{L_{123}} \left[R_{123} J_{1}(0) + L_{1}R_{23}\dot{J}_{1}(0) + L_{2}R_{3}\dot{J}_{2}(0) + L_{3}R_{2}\dot{J}_{3}(0) \right]$$
(19)

und

$$a_{2} = \frac{1}{L_{123}} \left[L_{1}R_{23} + L_{2}R_{31} + L_{3}R_{12} \right],$$

$$a_{1} = \frac{1}{L_{123}} \left[R_{123} + \frac{L_{23}}{C_{1}} \right],$$

$$a_{0} = \frac{1}{L_{123}} \cdot \frac{R_{23}}{C_{1}}.$$
(20)

Dabei ist

$$R_{123} = R_1 R_2 + R_2 R_3 + R_3 R_1$$
 (21)

Für den Strom im Lastkreis ergibt sich

$$J_{2} = \frac{G_{22}p^{2}+G_{21}p + G_{20}}{p^{3}+a_{2}p^{2}+a_{1}p+a_{0}} + \frac{G_{23}}{p(p^{3}+a_{2}p^{2}+a_{1}p+a_{0})}$$
(22)

mit

$$G_{22} = J_{1}(0)$$

$$G_{21} = \frac{1}{L_{123}} \left[L_{1}R_{23} + L_{2}R_{31} + L_{3}R_{12} \right] J_{1}(0) + \dot{J}_{2}(0)$$

$$G_{20} = \frac{1}{L_{123}} \left[(R_{123} + \frac{L_{2}}{C_{1}}) J_{1}(0) + L_{1}R_{3}\dot{J}_{1}(0) + L_{2}R_{31}\dot{J}_{2}(0) - L_{3}R_{1}\dot{J}_{3}(0) \right]$$

$$G_{23} = \frac{1}{L_{123}} \cdot \frac{R_{2}J_{1}(0) + L_{2}\dot{J}_{2}(0) - L_{3}\dot{J}_{3}(0)}{C_{1}}$$

$$(23)$$

Für den Crowbarstrom folgt

$$J_{3} = \frac{G_{31}^{p+}G_{30}}{p^{3} + a_{2}^{p^{2}} + a_{1}^{p} + a_{0}} + \frac{G_{33}}{p(p^{3} + a_{2}^{p^{2}} + a_{1}^{p} + a_{0}^{q})}$$
(24)

mit

Man zeigt leicht, daß die Bedingung (8) erfüllt ist.

I.5 Rücktransformation in den Oberbereich

Der Nenner von Gl. (18) kann durch

$$(p - p_1) (p - p_2) (p - p_3)$$
 (26)

dargestellt werden. Dabei sind entweder alle p_y reell (und < 0) oder es sind zwei konjugiert - komplex (mit negativem Realteil). Es muß vorausgesetzt werden, daß alle p_y verschieden sind. Anderenfalls ergibt die Rücktransformation ungedämpfte Schwingungen, und es liegt kein Crowbarfall vor.

- 12 -

Eine (bzw. die) reelle Wurzel von

$$p^{3} + a_{2}p^{2} + a_{1}p + a_{0} = 0$$
 (27)

kann leicht numerisch oder graphisch bestimmt werden. Da alle a, reell und > 0, haben die Funktionen

$$y = p^2 (p + a_2)$$
 (28)

und

$$\tilde{y} = -a_1 (p + \frac{a_0}{a_1})$$
 (29)

die in Abb. 2 skizzierte Gestalt. Zur Bestimmung der Schnittpunkte der Kurven y und ÿ sind die Fälle zu unterscheiden

$$\frac{a_0}{a_1} > a_2 \quad \text{dann ist} \quad \tilde{y} = \tilde{y} \text{ (I),}$$

$$\frac{a_0}{a_1} = a_2 \quad \text{dann ist} \quad \tilde{y} = \tilde{y} \text{ (II) und } p_1 = -a_2,$$

$$\frac{a_0}{a_1} < a_2 \quad \text{dann ist} \quad \tilde{y} = \tilde{y} \text{ (III),}$$

(Eine eingehendere Betrachtung zeigt, daß nur der 3. Fall realisiert sein kann. Sonst treten negative Dämpfungen auf). Die Schnittpunkte lassen sich z.B. durch Intervallteilung leicht in vorgegebene Grenzen einschließen.



Die beiden restlichen Wurzeln ergeben sich in bekannter Weise durch Reduktion der Gl. (27) auf eine quadratische Gleichung. Damit sind alle notwendigen Größen bestimmt, um mit Hilfe des Heaviside'schen Entwicklungssatzes die Lösung im Oberbereich anschreiben zu können. .

I. 6 Der Batteriestrom J_1

1. Alle Wurzeln reell

Seien die Wurzeln von (27)

$$p_y = -d_y$$
 (d_y reell, > 0)

und

$$\mathbf{y}'(\mathbf{p}_{\nu}) = 3 d_{\nu}^{2} - 2 a_{2} d_{\nu} + a_{1},$$
 (30)

dann erhält man aus (18)

$$J_{1}(t) = F_{111} e^{-d_{1}t} + F_{112}e^{-d_{2}t} + F_{113}e^{-d_{3}t}$$
(31)

mit

$$F_{11\nu} = \frac{1}{\Psi'(p_{\nu})} (G_{12} d_{\nu}^{2} - G_{11} d_{\nu} + G_{10}).$$
(32)

2. Zwei Wurzeln komplex

Seien die Wurzeln von (27)

$$p_{1} = -d_{1}$$

$$p_{2} = -d_{2} + i\omega_{2}$$

$$p_{3} = -d_{2} - i\omega_{2}$$
(33)

Ersetzt man in (30), (31) und (32) d_2 durch $-p_2$ und d_3 durch $-p_3$ (jeweils aus (33)), so folgt mit

$$M = 3 (d_2^2 - \omega_2^2) - 2a_2 d_2 + a_1$$

$$N = 2\omega_2 (a_2 - 3d_2)$$

$$P = M (d_2^2 - \omega_2^2) - 2 N d_2 \omega_2$$

$$Q = 2 M d_2 \omega_2 + N (d_2^2 - \omega_2^2)$$

$$(34)$$

und

$$F_{121} = \frac{1}{\Psi'(P_{4})} (G_{12}d_{1}^{2} - G_{11}d_{1} + G_{10})$$

$$F_{122} = \frac{2}{M^{2} + N^{2}} (G_{12} P + G_{11} (N\omega_{2} - Md_{2}) + G_{10} M)$$

$$F_{123} = \frac{2}{M^{2} + N^{2}} (G_{12} Q - G_{11} (M\omega_{2} + Nd_{2}) + G_{10} M)$$
(35)

für den Batteriestrom

$$J_{1}(t) = F_{121}e^{-d_{1}t} + F_{122}e^{-d_{2}t}\cos \omega_{2}t + F_{123}e^{-d_{2}t}\sin \omega_{2}t \qquad (36)$$

I. 7 Der Laststrom J₂

Laststrom $J_2(t)$ und Crowbarstrom $J_3(t)$ lassen sich bei Kenntnis von $J_1(t)$ mit dem Faltungsintegral aus relativ einfachen Beziehungen zwischen $J_2(p)$ resp. $J_3(p)$ und $J_1(p)$ ermitteln. Hierbei treten aber Terme der Form $\frac{13}{r-d_1}$ auf, die für $r \approx d_1$ Schwierigkeiten bei der numerischen Rechnung bereiten können.

1. Alle Wurzeln reell

Der 1. Term von (22) ergibt bei der Rücktransformation formal den gleichen Ausdruck wie in Gl. (31), - die G_{12} , G_{11} , G_{10} sind nur durch die Größen G_{22} , G_{21} , G_{20} zu ersetzen. Der 2. Term von (22) liefert bei Verwendung des Faltungsintegrals Ausdrücke der Form

$$\frac{1}{\Psi'(p_{v})} \frac{G_{23}}{d_{v}} (1 - e^{-d_{v}t}), \quad v = 1, 2, 3.$$

Damit folgt für den Laststrom

$$J_{2}(t) = F_{211}e^{-d_{1}t} + F_{212}e^{-d_{2}t} + F_{213}e^{-d_{3}t} + F_{214}, \qquad (37)$$

wobei

$$F_{21\nu} = \frac{1}{\Psi'(p_{\nu})} (G_{22} d_{\nu}^{2} - G_{21} d_{\nu} + C_{20} - \frac{G_{23}}{d_{\nu}})$$

$$F_{214} = G_{23} (\frac{1}{\Psi'(p_{\nu})} d_{1} + \frac{1}{\Psi'(p_{2})} d_{2} + \frac{1}{\Psi'(p_{3})} d_{3})$$
(38)

2. Zwei Wurzeln komplex

$$J_{2}(t) = F_{221}e^{-d_{1}t} + F_{222}e^{-d_{2}t}\cos w_{2}t + F_{223}e^{-d_{2}t}\sin w_{2}t + F_{224}, (39)$$

$$F_{221} = \frac{1}{\Psi'(p_{4})} (G_{22}d_{1}^{2} - G_{21}d_{1} + G_{20} - \frac{G_{23}}{d_{1}})$$

$$F_{222} = \frac{2}{M^{2}+N^{2}} \left[G_{22}p + G_{21}(Nw_{2} - Md_{2}) + G_{20}M - -\frac{G_{23}}{d_{2}^{2}+w_{2}^{2}}(Md_{2} + Nw_{2})\right]$$

$$(40a)$$

$$F_{223} = \frac{2}{M^2 + N^2} \left[G_{22}Q - G_{21} (M\omega_2 + Nd_2) + G_{20}N + \frac{G_{23}}{d_2^2 + \omega_2^2} (M\omega_2 - Nd_2) \right]$$
(40b)

$$F_{224} = \frac{1}{\Psi'(p_4)} \frac{G_{23}}{d_1} + \frac{2}{M^2 + N^2} \frac{G_{23}}{d_2^2 + \omega_2^2} (Md_2 + N\omega_2) \right]$$

I. 8 Der Crowbarstrom $J_3(t)$

Auf die gleiche Weise wie in Abschnitt I.7 erhält man den Crowbarstrom $J_3(t)$ aus den Gl. (24) und (25).

1. Alle Wurzeln reell

$$J_{3}(t) = F_{311}e^{-d_{1}t} + F_{312}e^{-d_{2}t} + F_{313}e^{-d_{3}t} + F_{314}$$
(41)

$$F_{31\nu} = \frac{1}{\Psi'(p_{\nu})} \begin{bmatrix} -G_{31} d_{\nu} + G_{30} - \frac{G_{33}}{d_{\nu}} \end{bmatrix}$$

$$\nu = 1, 2, 3$$

$$F_{314} = -F_{214}$$

$$(42)$$

2. Zwei Wurzeln komplex

$$J_{3}(t) = F_{321}e^{-d_{1}t} + F_{322}e^{-d_{2}t}\cos w_{2}^{t+F_{323}}e^{-d_{2}t}\sin w_{2}t + F_{324}$$
(43)

$$F_{321} = \frac{1}{\Psi'(p_{\lambda})} (-G_{31}d_{1} + G_{30} - \frac{G_{33}}{d_{1}})$$

$$F_{322} = \frac{2}{M^{2} + N^{2}} \begin{bmatrix} G_{31} (N\omega_{2} - Md_{2}) + G_{30}M - - - \frac{G_{33}}{d_{2}^{2} + \omega_{2}^{2}} (Md_{2} + N\omega_{2}) \end{bmatrix}$$

$$F_{323} = \frac{2}{M^{2} + N^{2}} \begin{bmatrix} -G_{31} (M\omega_{2} + Nd_{2}) + G_{30}N + + \frac{G_{33}}{d_{2}^{2} + \omega_{2}^{2}} (M\omega_{2} - Nd_{2}) \end{bmatrix}$$

$$F_{324} = -F_{224}.$$

$$(44)$$

- 15 -

I. 9 Die Spannung über der Lastspule U_s(t)

Die Lastspule stelle einen rein induktiven Widerstand dar. Dann ist

$$U_{s} = L_{spule} \cdot \frac{dJ_{2}}{dt}$$
 (45)

1. Alle Wurzeln reell Aus (45) folgt mit (37) und (38)

$$U_{s}(t) = F_{411}e^{-d_{1}t} + F_{412}e^{-d_{2}t} + F_{413}e^{-d_{3}t}, \qquad (46)$$

mit

$$F_{41\nu} = -L_{spule} d_{\nu} F_{21\nu}$$
 ($\nu = 1, 2, 3$). (47)

2. Zwei Wurzeln komplex Aus (45) folgt mit (39) und (40)

$$U_{s}(t) = F_{421}e^{-d_{1}t} + F_{422}e^{-d_{2}t}\cos\omega_{2}t + F_{423}e^{-d_{2}t}\sin\omega_{2}t. \quad (48)$$

Dabei ist

$$F_{421} = -L_{spule} \cdot d_{1} \cdot F_{221}$$

$$F_{422} = -L_{spule} \quad (d_{2} \cdot F_{222} - \omega_{2} \cdot F_{223})$$

$$F_{423} = -L_{spule} \quad (\omega_{2} \cdot F_{222} + d_{2} \cdot F_{223}) \cdot$$
(49)

I. 10 Die Spannung über dem Crowbar- bzw. Lastkreis U_{Cr}

Die Spannung U_{Cr} über dem Crowbarkreis (das ist die Spannung U in Abb. 1) hat praktische Bedeutung nur bei t=0 für die Triggerung der Schaltfunkenstrecke S₂. Da ihre Kenntnis bei der Entwicklung bzw. Erprobung von Crowbarschaltern nützlich sein kann, soll sie hier angeschrieben und (im FORTRAN-Programm) mit berechnet werden. Es ist

$$U_{Cr} = L_3 \frac{dJ_3}{dt} + R_3 J_3.$$
 (50)

1. Alle Wurzeln reell

Es folgt aus (50) mit (41) und (42)

$$U_{Cr} = F_{511}e^{-d_1t} + F_{512}e^{-d_2t} + F_{513}e^{-d_3t} + F_{514}$$
(51)

mit

$$F_{51\nu} = (R_3 - L_3 d_{\nu}) F_{31\nu}$$

$$(\nu = 1, 2, 3),$$

$$F_{514} = R_3 F_{314}.$$
(52)

2. Zwei Wurzeln komplex Aus (50), (43) und (44) folgt

$$U_{Cr} = F_{521}e^{-d_1t} + F_{522}e^{-d_2t}\cos\omega_2t + F_{523}e^{-d_2t}\sin\omega_2t + F_{524}, \quad (53)$$

mit

$$F_{521} = (R_3 - L_3 d_1) F_{321}$$

$$F_{522} = R_3 F_{322} - L_3 (F_{322} d_2 - F_{323} w_2)$$

$$F_{523} = R_3 F_{323} - L_3 (F_{322} w_2 + F_{323} d_2)$$

$$F_{524} = R_3 F_{324}.$$
(54)

I. 11 FORTRAN-Programm

1. Eingabe

Eingegeben werden die Größen F1 (C₁), H1 (L₁), H2 (L₂), H3 (L₃), HSP (L_{Last}), R1 (R₁), R2 (R₂), R3 (R₃), FT, HW. Die in Klammern stehenden Größen bezeichnen die Schaltelemente in Abb. 1, -Kapazität in μ F, Induktivitäten in μ Henry, Widerstände in Ohm.

FT und HW bestimmen den Zeitpunkt TAUO (T) für die Kurzschlußschaltung über S $_2$. Dabei ist FT eine Zahl zwischen -1 und +1, HW eine ganze Zahl ≥ 0. Der Zeitpunkt der Kurzschlußschaltung bestimmt sich für FT > 0 nach TAUO = TMAX + FT^{*}(TNULL - TMAX) +HW^{*}TNULL, für FT < 0 nach TAUO = TMAX + FT^{*}TMAX + HW^{*}TNULL gemäß Abb. 3.



Abb. 3

2. Ausgabe über Schreibmaschine

Zur Kennzeichnung werden zunächst die Eingabedaten herausgeschrieben. Danach werden berechnet und geschrieben die Größen A (=a in Gl. (1)), FRQ (= ω in Gl. (1)) und TAUO (=T, der Zeitpunkt der Kurzschlußschaltung); weiter die Größen UMIN (=U(-O) in Gl. (6)), UPLUS (=U(+O) in Gl. (12)) und UDIF = UMIN - UPLUS; in der nächsten Zeile stehen $\dot{J}_1(O)$, $\dot{J}_2(O)$, $\dot{J}_3(O)$ (ohne Benennung) und SUM. IPUNKT (= $\dot{J}_1(O)-\dot{J}_2(O)-\dot{J}_3(O)$); danach stehen die Koeffizienten der kubischen Gleichung (27).

In der folgenden Zeile steht zunächst eine 1 (wenn alle Wurzeln reell) oder eine 2 (wenn zwei Wurzeln komplex). Im Falle "1" folgen als DPFGN (=Dämpfungen) die Größen d₁, d₂, d₃, im Falle "2" die Größen d₁, d₂, ω_2 . Die Größe RL bedeutet (R₂+R₃)/(L₂+L₃) (sie stimmt erfahrungsgemäß sehr gut mit d₁ überein).

Reduziert man mit Hilfe von d₁ Gl. (27) auf eine quadratische Cleichung, so bleibt im allgemeinen ein Rest, der in der nächsten Zeile als REST KUB. Gl. bezeichnet ist.

Der größte Wert von 1/d ergibt die Zeit, nach der der bei TAUO vorhandene Stromwert auf den e-ten Teil abgefallen ist. Diese Zeit "EXP. ABFALL NACH ..." wird nur dann in µsec angegeben, wenn die Größen in der Eingabe in den vorgeschriebenen Einheiten angegeben sind.

CUR10 und USPO sind der Laststrom und die Spulenspannung zum Kurzschlußzeitpunkt (berechnet aus Gl. (1)).

Die letzten 5 Zeilen geben für die Ströme CUR1 $(=J_1)$, CUR2 $(=J_2)$, CUR3 $(=J_3)$ und die Spannungen USP $(=U_s)$ und UCR $(=U_{Cr})$ die Komponenten F111, F112 ... aus den Abschnitten 6...10 und die Momentanwerte für den Kurzschlußzeitpunkt an. (Es müssen deshalb CUR10 = CUR1 = CUR2 und CUR3 = 0 sein. Im allgemeinen ist USPO \neq USP, s. Abschnitt I.3). Alle Werte gelten für die Ladespannung U₀ = 1 V.

1.3 Ausgabe über Lochkarten

Über Lochkarten werden ausgegeben die Größen TXPL, CUR2T, USPT (für das Zeitintervall von der Draufschaltung bis zur Kurzschlußschaltung) und die Größen TXPL, CUR1T, CUR2T, CUR3T, USPT, UCRT (für das Zeitintervall von der Kurzschlußschaltung bis zum 1/e – Abfall des Laststromes). TXPL = 1 entspricht der Summe dieser beiden Zeitintervalle.

Das FORTRAN-Programm für die IBM 1620 findet sich im Anhang.

I. 12 Beispiel

Die Abbildungen 4 und 5 zeigen Oszillogramme und berechnete Kurven für U_s(t) und J₂(t). (Dabei wurde nur ein relativ hochinduktiver Bandschalter als Crowbarschalter benutzt). Die Werte für die Entladungsapparatur waren hierbei:

$$C_1 = 18 \ \mu F$$
, $L_1 = 8,67 \ nH$, $L_2 = 65 \ nH$, $L_3 = 20 \ nH$,
 $L_{spule} = 60 \ nH$, $R_1 = 4,92 \ mA$, $R_2 = 0,98 \ mA$, $R_3 = 2,42 \ mA$

- 20 -

Dabei konnte nur die Summe $R_1 + R_2 = 5,9 \text{ m}\Omega$ aus der Dämpfung ziemlich genau bestimmt werden. Die einzelnen Werte R_1 , R_2 , R_3 sind mit einem Fehler von ca. 10-15% behaftet. Der Zeitpunkt für die Triggerung des Crowbarschalters lag in der 1. Halbwelle (HW = 0) bei TAUO = TMAX + 0,6 (TNULL-TMAX), (d.h. etwa bei TAUO für FT > 0, HW = 0 in Abb. 3).



Spulenspannung U_s (t) (oszillographierte und berechnete Kurve).





Abb. 5 Laststrom J₂ (t) (oszillographierte und berechnete Kurve).

Schreibmaschinenausgabe:

CROWBAR

1.800E+01 8.670E-03 6.500E-02 2.000E-02 6.000E-02 4.920E-03 9.800E-04 2.420E-03 .60 0.

A= .04004343 FRQ= .867 TAU0= 2.875

.

UMIN= -.6411 UPLUS= -.4637 UDIF= -.1773

-30.4504410 -7.2617004 -23.1887400 SUM. IPUNKT= -.0000010

KOEFF. KUB. GL.= 3.066E-01 2.327E-00 9.273E-02 2 DPFGN 40.022E-03 13.330E-02 15.163E-01 RL= 40.000E-03 REST KUB. GL.= .19000000E-07

EXP. ABFALL NACH 25.00 MIKROSEK.

CUR10= 8.403 USP0= -.599

-7.253E-038.411E-00-1.934E+01CUR1=8.4036.189E-002.214E-00-4.430E-000.000E-99CUR2=8.403-6.196E-006.196E-00-1.491E+01-0.000E-99CUR3=0.0002.476E-017.014E-002.767E-00USP=-1.003E-02-4.537E-01-1.842E-010.000E-99UCR=

	FORTRAN - Programm
	-
	CRCWBAR
	DIMENSION H41(3),F51(3)
	PI=3.141593
	P[H=P]/2.
	DIMENSION D(3), CD(3), PSIS(3), DT(3), EDT(3), F11(3), F21(3), F31(3)
1	REAC 2,F1,H1,H2,H3,HSP
2	FCRMAT (5E1C.3)
•	
4	KEAL JIKIIKZIKJIFIIMW
5	
54	PRINT 24 ECONATI364SINDIE CRAWRAR - PRCCRAWN VON 7 10 66771
74	
	PUNCH 8
8	FCRMAT (1HN)
-	PUNCH 2,F1,H1,H2,H3,HSP
	PUNCH 3,R1,R2,R3,FT,HW
	I I I = 1
	H12=H1+H2
	H23=H2+H3
	H31=H3+H1
	R12=R1+R2
	R23=R2+R3
	R31=R3+R1
	A=U.J4E144121
	D=10/(F1#F12) EPCC=P_A+A
	FR&&=D-### EDC#SCOPTE(FD/C)
	TWAX=ATANE(FRC/A) /FRC
	IF(FT)2CC,2C0,2C1
200	TAUC=TMAX+FT+TMAX+HW+TNULL
	GC TC 2C2
201	TAUC≈T⊬A×+FT∞(TNULL→TMA×)+H₩∞TNULL
202	PRINT 5, A, FRC, TAUO
5	FCRMAT(/2HA=,F13.8,2X4HFRQ=,F6.3,2X5HTAUO=,F6.3)
	ET=EXPF(-A+TAUO)
	ST=SINF(FRQ#TAUC)
	CIBCCSF(FRQ@IAUC) CST-CT+CT
	CUR10=EST/(512#ERC)
	USPC=-HSPa(A#EST-ERO#ECT)/(ERO#E12)
	HIRJK=H1+R23+H2+R31+H3+R12
	H[J=H1+H2+H2+H3+H3+H1
	RIJ=K1*R2+R2*R3+R3*R1
	UMIN=((R2-A+H2)+EST/FRQ+H2+ECT)/H12
	UPLUS=H2*H3*(ECT+A*EST*(1.~(R1*H2-R2*H1)/(A*H12*H2))/FKQ)/HIJ
	UDIF=UMIN-UPLUS
	PRINT 6, UMIN, UPLUS, UDIF
6	FCRMAT(/5HUMIN=,F8.4,2X6HUPLUS=,F8.4,2X5HUDIF=,F8.4)
	SIO=(ESTD(A-R1/H12)/FRG+ECT-UPLLS)/H1
	520=102U5-828E517128G8H12JJ/H2
	530-07405/73 CHN-510-630-930
	30m-310-320-330 DDINT 7.510.520.530.510
7	ECRMAT (/3F14,7,2X)2HSUM, [PUNKT=_F14,7)
r	A2=FIRJK/HIJ

.

- 22 -

A1 = (RIJ + F23/F1)/HIJAO=R23/(F1+HIJ)PRINT 4, A2, A1, AC FCRMAT(/16HKCEFF. KUB. GL.=,3E1C.3) 4 G12=CUR1C G11=HIRJK+G12/HIJ+S10 G10=(R1J+G12+H1+R23+S1C+H2+R3+S20+H3+R2+S3C)/H1J G22 = G12G21=HIRJK+C22/HIJ+S20 G20=((R1J+H2/F1)+G22+H1+R3+S10+H2+R31+S20-R1+H3+S3C)/H1J G23=(R2+G22+H2+S20-H3+S30)/(HIJ+F1) G31=S3C G30=(-H2+G22/F1+H1+R2+S10-R1+H2+S20+H3+R12+S3C)/HLJ G33=-G23 AA=AU/A1 IF(AA-A2)10,11,12 11 X1=-,2 GC TO 13 10 XG = -A2 $XR = -\Lambda A$ XC=ABSF(XC-XR) 18 XM=C.5+(XC+XR) XCT=-XC/XM IF(XGT-1.E-C6)14,15,15 XM2 = XM = XM15 Y1 = XM2 + (XM + A2)Y2 = -A1 + (XM + AA)IF(Y1-Y2)16,16,17 16 $X \subseteq = X M$ GC TO 18 XR=XM 17 GC TO 18 X1 = XM14 GC TO 13 XQ = -AA12 $XR = -\Lambda 2$ GO TO 18 13 REST=A0+X1+(A1+X1+(A2+X1)) B1 = A2 + X1BC = A1 + X1 = (A2 + X1)IF(E1)20,20,21 2 C PRINT 22 FCRMAT (//28HKCEFFIZIENT B1 NICHT NEGATIV//) 22 GC TC 1 21 DISKR=B1#B1/4.-BC 1F(DISKR)23,24,25 24 PRINT 26 FORNAT (//39HDISKRIMINANTE IST NULL,NUK ZWEI WURZELN//) 26 GC TO 1 25 K=1 X2=-0.5+B1+SQRTF(DISKR) X3=+0.5#P1-SCRTF(DISKR) D(1) = -X1E(2) = -x2D(3) = -x3PRINT 29,K,C(1),C(2),D(3),RQU 30 FCRMAT(12,2×5HDPFGN,3E11.3,2×3HRL=,011.3) 29 PRINT 19, REST FCRMAT(14HREST KUB. GL.=,E14.8) 19 GC TO (27,/C),K

23	K=2
	D(1) = -X1
	D(3)=SQRTF(-DISKR)
	GC 10 30
27	DC 28 L=1,3
	DD(L)=D(L)+C(L)
	PSIS(1)=3. = P(1)=2. = A2= P(1) (A1)
	$F_{21}(L) = (G_{22} = DD(L) - G_{21} = D(L) + G_{20})/F_{515}(L)$
	F31(L)=(-G31•D(L)+G30-G33/D(L))/PSIS(L)
	F41(L)=F21(L)+D(L)
28	F51(L)=(R3-H3+D(L))+F31(L)
	F214#G230(1,//D(1)*PSIS(1))+1,//D(2)*PSIS(2))+1,//D(3)*PSIS(3)))
	F314=K3=F314
	CUR1=F11(1)+F11(2)+F11(3)
	CUR2=F21(1)+F21(2)+F21(3)+F214
	CUR3=F31(1)+F31(2)+F31(3)+F314
	1(SP = F(4)(1) + F(4)(2) + F(4)(3)
	PRINT 32,FII(1),FII(2),FII(3),CCRI
	PRINT 34,F21(1),F21(2),F21(3),F214,CUR2
	PRINT 33,F31(1),F31(2),F31(3),F314,CUR3
	PRINT 35.F41(1).F41(2).F41(3).USP
	PRINT 31. E51(1). E51(2). E51(3). E514.UCR
27	COPAT(1/2510 2 1076) = COPAT(1/2510) = COPAT(1/2510) = COPAT(1/2510 2 1076) = COPAT(1/251
32	
34	FCRNAT(4E10.3,5HCUR2=,F8.3)
33	FCRMAT(4E10.3,5HCUR3=,F8.3)
35	FCRMAT(3E10.3,11×4HUSP=,F8.3)
31	FORMAT(4E10.3.1X4HUCR=.F8.3//)
	PRINT 55
22	$FURMAT = \{T \in [T, T]\}$
70	IF(L(I)-L(2))30,30,37
36	DX=C(1)
	GC TO 38
37	DX=C(2)
38	IF(K-1) 39.39.40
20	F(r) = F(r) +
27	
42	
44	FCRMAT (//23H2WEI IDENIISCHE WURZELN//)
	GC TO 1
41	
	GG TO 45
43	$DY=\Gamma(3)$
40	
46	IEXP=1./UY
	GO TO 49
47	TEXP=1./RQU
	GC TO 49
40	0 A = C X
70	
49	PRINT DU, LEAP
50	FURMAT(/16HEXP. ABFALL NACH,F8.2,1X9HPIKRUSEK.)
	PRINT 71,CURIO,USPO
71	FORMAT(/6HCUR1C=,1xF7.3,2X5HUSPC=,1xF7.3)
	ΤΑU=ΤΑUO+ΤΕΧΡ
	TUIF≠IAU/DUL.

•

108 109	DxPL=1./5CC. CURCO=1./(FRQ+H12) USPCO=-HSP*CUROO IF(T-TAUO)1C9,11C,110 I=1 AT=A*T FRQT=FRQ*T EAT=EXPF(-AT) ESFT=EAT*SINF(FRGT) ECFT=EAT*CCSF(FRGT) CURCOT=CUROO*ESFT USPCOT=USPOC*(A*ESFT-FRQ*ECFT)
	PUNCH 111, TXPL, CURCOT, USPOOT
111	FURMAI(F7.4,10XF10.4,10XF10.4)
112	1F11XPL+1+112+1+1 T-T+TD1E
112	I-IVIDIC TYPI=TYDIANYDI
110	I=2
	T=T-TAUC
114	GC T0(63,1CC),K
63	DC 65L=1+3
	DT(L)=D(L)+T
65	EDT(L)=EXPF(-DT(L))
	CURZI=0.
	USPT=0.
	UCRT=0.
	GO TO (64,1C7),K
64	DO 51L=1,3
	CUR2T=CUR2T+F21(L)+EDT(L)
	USPT=USPT+F41(L)*ECT(L)
	LUKJI=LUKJI+FJILI)+EDILI) CUPIT-CUPITALII/IIAEDT/II
51	UCRT=UCRT+F5)(1)+FCT(1)
	CUR2T=CUR2T+F214
	CUR3T=CUR3T+F314
	USPT=-HSP+USPT
•	UCRT=UCRT+R +F514
52	PUNCH 53,TXPL,CUR1T,CUR2T,CUR3T,USPT,UCRT
23	FLKMAI (F/.4,0MIU.4)
100	
120	DD(1)=D(1)=D(1)
	DD(2) = D(2) = D(2)
	DD(3)≠D(3)+D(3)
	PHM=3.*(CC(2)-DD(3))-2.*A2*D(2)+A1
	PHN=2.+Q(3)+(A2-3.+U(2))
	PHNEN≈PHF*PHM*PPHN*PHN DHD-DHN+(NN(2)→DN(3))+2.●PHN*N(2)*N(3)
	PHC=2.*PHM*D(2)*D(3)+PHN*(DD(2)-DD(3))
	G12=CUR10
	G11=HIRJK*G12/HIJ+S10
	G10=((R1*R2+R12*R3)*G12+H1*R23*S10+H2*K3*S20+H3*K2*S30)/HIJ
	G22=G12
	621=H1KJK#622/H1J+520 coc_//pt/hup/c11acoox41au3ac1/acoap31acon_pteH3e53C1/H1.1
	020+11K10+M2/F11+022+F14K3+310+F2=K31+320-K1+H3-33077440 623=182+622+H2+520-H3+530)/(H1.1+F1)
	G31=S3C

•

G3C=(H1+R2+S10-H2+R1+S20+H3=R12+S30-H2+G12/F1)/HIJ G33=-G23 PSIS(1)=3.+CC(1)-2.+A2+D(1)+A1 DCC=1./(DD(2)+CC(3)) QMN=2./PHNEN F121=(G12=UC(1)-G11=D(1)+G1C)/PSIS(1) F122=QMN+(G12+PFP+G11+(PHN+C(3)-PHM+D(2))+G10+PHF) F123=QMN+(C12+PHQ-G11+(PHM+C(3)+PHN+D(2))+C10+PHN; F221=(G22+CC(1)-G21+D(1)+G2C-G23/C(1))/PSIS(1) F222=GMN+(G22+PHP+G21+(PHN+C(3)-PHM+D(2))+G20+PHM+ F222=F222-QMN+G23+(PHM+D(2)+PHN+D(3))+DDD F223=GMN+(G22+PHQ-G21+(PHM+C(3)+PHN+D(2))+G20+PHN) F223=F223+GMN+G23+(PHM+D(3)-PHN+D(2))+DCD F224=G23+(1./(PSIS(1)+D(1))+CMN+DCU+(PHM+D(2)+PHN+C(3))) F321=(-G31+D(1)+C3C-G33/D(1))/PSIS(1) F322=QMN+(G31+(PHN+D(3)-PHM+D(2))+G30+PHM) F322=F322-QMN+G33+CDD+(PHM+C(2)+PHN+D(3)) F323=CMN+(-G31+(PHM+D(3)+PHN+D(2))+G30+PHN) F323=F323+CFN+(G33+DDD+(PHF+D(3)-PHN+D(2))) F324=-F224 F421=F221=D(1) F422=F222+D(2)-F223+D(3) F423=F222+D(3)+F223+D(2) F521=(R3-H3+D(1))+F321 F522=R3+F322-H3+(D(2)+F322-D(3)+F323) F523=R3+F323-H3+(D(3)+F322+D(2)+F323) F524=R3+F324 CUR1=F121+F122 CUR2=F221+F222+F224 CUR3=F321+F322+F324 USP=-HSP+(F421+F422) UCR=F521+F522+F524 PRINT 102, F121, F122, F123, CUR1 PRINT 104, F221, F222, F223, F224, CUR2 PRINT 103, F321, F322, F323, F324, CUR3 PRINT 105, F421, F422, F423, USP PRINT 101, F521, F522, F523, F524, UCR PRINT 130 FCRMAT (48(/)) 111=2 FCRMAT(/3E1C.3,1CX5HCUR1=,F8.3) FCRMAT(4E10.3,5HCUR2=,F8,3) FCRMAT(4E10.3,5HCUR3=,F8.3) FCRMAT(3E10.3,11x4HUSP=,F8.3) FCRMAT(4E10.3,1X4HLCR=,F8.3) GC TO 63 ESTT=ECT(2) @SINF(DT(3)) ECTY=ECT(2) *CCSF(DT(3)) CUR1T=F121+EDT(1)+F122+ECTT+F123+ESTT CUR2T=F221*EDT(1)+F222*ECTT+F223*ESTT+F224 CUR3T=F321+ECT(1)+F322+ECTT+F323+ESTT+F324 USPT=F421#ECT(1)+F422*ECTT+F423*ESTT USPT=-HSPOUSPT UCRT=F521+EDT(1)+F522+ECTT+F523+ESTT+F524 CC 10 52 CALL EXIT

106

END

130

102

104

105

101

107

Teil II. Power-Crowbar

II. 1 Ersatzschaltbild

Das betrachtete Ersatzschaltbild zeigt Abb. 1. Bei t = -T erfolgt die "Draufschaltung" der Kondensatorbatterie (C_1 , L_1 , R_1) auf den Lastkreis (C_2 , L_2 , R_2) über den Schalter S_1 . Bei t = 0 erfolgt über den Schalter S_2 die "Kurzschlußschaltung". Der Kurzschluß- oder Crowbarkreis bestehe aus C_3 , L_3 , R_3 . Die die Schalter S_1 und S_2 charakterisierenden Schaltelemente (ohmscher Widerstand und Induktivität) seien in L_1 , R_1 resp. L_3 , R_3 mit einbezogen.

Bei der hier betrachteten "Power-Crowbar"-Schaltung wird also z.Zt. t = 0 die Energie des Kondensators C₃ auf einen bereits schwingenden elektrischen Kreis geschaltet. Sind dagegen im Last- und Crowbarkreis keine Kapazitäten vorhanden, wird also z.Zt. t = 0 durch S₂ nur ein Kurzschluß im Schwingkreis erzeugt, so soll von einer einfachen "Crowbar"-Schaltung gesprochen werden, wie sie in Teil I behandelt wurde.



Abb. 1

...

II. 2 Draufschaltung

Für $-T \leqslant t \leqslant 0$ ist der Strom gegeben durch

$$\widetilde{J}(t) = \frac{U_1}{\omega L_{12}} e^{-a(t+T)} \sin \omega \cdot (t+T), \qquad (1)$$

mit

$$L_{12} = L_{1} + L_{2}$$

$$R_{12} = R_{1} + R_{2}$$

$$C_{12} = \frac{1}{C_{1}} + \frac{1}{C_{2}}$$

$$a = \frac{R_{12}}{2 L_{12}}$$

$$b^{2} = \frac{C_{12}}{L_{12}}$$

$$\omega^{2} = b^{2} - a^{2}.$$
(2)

Führt man zur Vereinfachung der Schreibweise die Bezeichnungen ein

$$EST = e^{-aT} \sin \omega T$$

$$ECT = e^{-aT} \cos \omega T,$$
(3)

dann ist

$$\vec{J}(0) = \frac{U_1}{\omega L_{12}} \text{ EST.}$$
(4)

Die z.Zt. t = O über Crowbar- bzw. Lastkreis liegende Spannung ist

$$U(-0) = U_{1} \stackrel{a}{\leftrightarrow} EST \left(\frac{R_{2}}{aL_{12}} - \frac{L_{2}}{L_{12}} - \frac{1}{C_{12}C_{2}} \right) + \\ + U_{1} ECT \left(\frac{L_{2}}{L_{12}} - \frac{1}{C_{12}C_{2}} \right) + \frac{U_{1}}{C_{12}C_{2}} \right\}$$
(5)

II. 3 Crowbarschaltung

Für t ≥ 0 gelten die Gleichungen

.

$$L_{1} \frac{d^{2}J_{1}}{dt^{2}} + R_{1} \frac{dJ_{1}}{dt} + \frac{J_{1}}{C_{1}} = -\frac{dU}{dt}$$

$$L_{2} \frac{d^{2}J_{2}}{dt^{2}} + R_{2} \frac{dJ_{2}}{dt} + \frac{J_{2}}{C_{2}} = \frac{dU}{dt}$$

$$L_{3} \frac{d^{2}J_{3}}{dt^{2}} + R_{3} \frac{dJ_{3}}{dt} + \frac{J_{3}}{C_{3}} = \frac{dU}{dt}$$
(6)

5

mit den Nebenbedingungen

$$J_1 = J_2 + J_3$$
 (7)

und

$$\dot{J}_1 = \dot{J}_2 + \dot{J}_3.$$
 (8)

Die Anfangswerte für die Ströme sind

$$J_{1}(0) = J_{2}(0) = \tilde{J}(0) = \frac{U_{1}}{\omega L_{12}} \text{ EST,}$$

$$J_{3}(0) = 0.$$
(9)

Die Anfangswerte für die \dot{J}_{ν} (ν = 1,2,3) sind

$$\dot{J}_{1}(0) = \frac{1}{L_{1}} \left[U_{1} - U(+0) - R_{1}J_{1}(0) - \frac{1}{C_{1}} \int_{-T}^{0} \widetilde{J}dt \right] =$$

$$= \frac{U_{1}}{L_{1}} \left[\frac{C_{1}}{C_{1}+C_{2}} + \frac{1}{C_{1}C_{12}} EST + \left(\frac{a}{\omega C_{12}C_{1}} - \frac{R_{1}}{\omega L_{12}} \right) EST \right] - \frac{U(+0)}{L_{1}} \right]$$

$$= \frac{J_{2}(0)}{J_{2}(0)} = \frac{1}{L_{2}} \left[U(0) - R_{2}J_{2}(0) - \frac{1}{C_{2}-T} \int_{-T}^{0} \widetilde{J} dt \right] =$$

$$= \frac{U_{1}}{L_{2}} \left[\left(\frac{a}{\omega C_{2}C_{12}} - \frac{R_{2}}{\omega L_{12}} \right) EST + \frac{1}{C_{2}C_{12}} ECT - \frac{1}{C_{2}C_{12}} \right] +$$

$$+ \frac{U(+0)}{L_{2}} \right]$$

$$(10)$$

$$J_3(0) = \frac{U(+0)}{L_3} - \frac{U_3}{L_3}$$
 (12)

Setzt man in (10) und (11) für U(+0) den Ausdruck U(-0) aus (5) ein, so erkennt man leicht, daß $J_1(0) = J_2(0)$, und es ist mithin die Bedingung (8) nur erfüllt, wenn gilt U(-0) = U₃. Das ist aber im allgemeinen, d.h. bei beliebiger Wahl des Zeitpunktes für die Schaltung des Crowbarschalters S₂, nicht erfüllt. Im allgemeinen Fall ergibt sich deshalb beim Einschalten des Crowbarkreises ein Spannungssprung U(-0) \rightarrow U(+0). Die Spannung U(+0) erhält man aus (10), (11), (12) zu

$$U(+0) = \frac{U_{1}}{L_{123}} \left\{ \frac{C_{1}L_{12}L_{3}}{C_{1}+C_{2}} + ECT \frac{L_{3}}{C_{12}} \cdot (\frac{L_{2}}{C_{1}} - \frac{L_{1}}{C_{2}}) + ECT \frac{L_{3}}{U_{12}} \cdot (\frac{L_{2}}{C_{1}} - \frac{L_{1}}{C_{2}}) + \frac{L_{12}}{U_{12}} + \frac{L_{1}L_{2}}{U_{12}} - \frac{L_{1}}{L_{12}} + \frac{L_{1}L_{2}}{L_{123}} U_{3} \right\}$$

$$(13)$$

mit

$$L_{123} = L_1 L_2 + L_2 L_3 + L_3 L_1.$$
 (14)

II. 4 Laplace-Transformation

Die Behandlung des Problems erfolgt mittels Laplace-Transformation, die durch

$$f(t) \stackrel{:}{=} \int_{0}^{\infty} e^{-pt} f(t) dt = f(p)$$
(15)

definiert ist.

Aus (6) und (7) erhält man im Unterbereich das Gleichungssystem

$$\begin{pmatrix} L_{1}p^{2} + R_{1}p + \frac{1}{C_{1}} \end{pmatrix} J_{1} + \begin{pmatrix} L_{2}p^{2} + R_{2}p + \frac{1}{C_{2}} \end{pmatrix} J_{2} = L_{12}pJ_{1}(0) + R_{12}J_{1}(0) + \\ + L_{1}J_{1}(0) + L_{2}J_{2}(0) \end{pmatrix}$$
(16)

$$\begin{pmatrix} L_{1}p^{2}+R_{1}p+\frac{1}{C_{1}} \end{pmatrix} J_{1} + \begin{pmatrix} L_{3}p^{2}+R_{3}p+\frac{1}{C_{3}} \end{pmatrix} J_{3} = L_{1}pJ_{1}(0)+R_{1}J_{1}(0$$

$$J_1 - J_2 - J_3 = 0, (18)$$

dessen Lösungen die Ströme im Unterbereich darstellen. Es ist

•

$$J_{1} = \frac{G_{13}p^{3}+G_{12}p^{2}+G_{11}p+G_{10}}{p^{4}+a_{3}p^{3}+a_{2}p^{2}+a_{1}p+a_{p}}$$
(19)

mit

$$\begin{array}{l} \begin{array}{c} C_{13} = J_{1}(0) \\ \\ G_{12} = \frac{1}{L_{123}} \left(L_{1}R_{23} + L_{2}R_{31} + L_{3}R_{12} \right) J_{1}(0) + \dot{J}_{1}(0) \\ \\ G_{11} = \frac{1}{L_{123}} \left[\left(R_{123} + \frac{L_{12}}{C_{3}} + \frac{L_{1}}{C_{2}} \right) J_{1}(0) + \\ & + L_{1}R_{23}\dot{J}_{1}(0) + L_{2}R_{3}\dot{J}_{2}(0) + L_{3}R_{2}\dot{J}_{3}(0) \right] \end{array} \right\} (20a) \\ \\ G_{10} = \frac{1}{L_{123}} \left[\left(\frac{R_{12}}{C_{3}} + \frac{R_{1}}{C_{2}} \right) J_{1}(0) + \\ & + L_{1}C_{23}\dot{J}_{1}(0) + \frac{L_{2}}{C_{3}} \dot{J}_{2}(0) + \frac{L_{3}}{C_{2}} \dot{J}_{3}(0) \right] \end{array} \right] \\ \\ \\ a_{3} = \frac{1}{L_{123}} \left(L_{1}R_{23} + L_{2}R_{31} + L_{3}R_{12} \right) \\ a_{2} = \frac{1}{L_{123}} \left(R_{123} + L_{1}C_{23} + L_{2}C_{31} + L_{3}C_{12} \right) \\ a_{1} = \frac{1}{L_{123}} \left(R_{1}C_{23} + R_{2}C_{31} + R_{3}C_{12} \right) \\ a_{0} = \frac{C_{123}}{L_{123}} \end{array} \right]$$

$$R_{123} = R_1 R_2' + R_2 R_3' + R_3 R_1$$

$$C_{123} = \frac{1}{C_1 C_2} + \frac{1}{C_2 C_3} + \frac{1}{C_3 C_1} \cdot$$
(20b)

Für den Laststrom ergibt sich

$$J_{2} = \frac{G_{23}p^{3}+G_{22}p^{2}+G_{21}p+G_{20}}{p^{4}+a_{3}p^{3}+a_{2}p^{2}+a_{1}p+a_{0}}$$
(21)

mit

$$G_{23} = J_{1}(0)$$

$$G_{22} = \frac{1}{L_{123}} (L_{1}R_{23} + L_{2}R_{31} + L_{3}R_{12}) J_{1}(0) + J_{2}(0)$$

$$G_{21} = \frac{1}{L_{123}} \left[(R_{123} + \frac{L_{12}}{C_{3}} + \frac{L_{2}}{C_{1}}) J_{1}(0) + \frac{L_{1}R_{3}J_{1}(0) + L_{2}R_{31}J_{2}(0) - L_{3}R_{1}J_{3}(0)}{L_{123}} \right]$$

$$G_{20} = \frac{1}{L_{123}} \left[(\frac{R_{12}}{C_{3}} + \frac{R_{2}}{C_{1}}) J_{1}(0) + \frac{L_{1}R_{3}J_{1}(0) + L_{2}C_{31}J_{2}(0) - \frac{L_{3}}{C_{1}}J_{3}(0)}{L_{3}} \right]$$

$$(22)$$

Der Crowbarstrom ist

$$J_{3} = \frac{G_{32}p^{2}+G_{31}p+G_{30}}{p^{4}+a_{3}p^{3}+a_{2}p^{2}+a_{1}p+a_{0}}$$
(23)

mit

$$\begin{array}{c} {}^{G}_{32} = \dot{J}_{3}(0) \\ {}^{G}_{31} = \frac{1}{L_{123}} \left[\left(\frac{L_{1}}{C_{2}} - \frac{L_{2}}{C_{1}} \right) J_{1}(0) + L_{1}R_{2}\dot{J}_{1}(0) - \right] \\ \\ - L_{2}R_{1}\dot{J}_{2}(0) + L_{3}R_{12}\dot{J}_{3}(0) \right] \end{array} \right\}$$
(24)

$$G_{30} = \frac{1}{L_{123}} \left[\left(\frac{R_1}{C_2} - \frac{R_2}{C_1} \right) J_1(0) + \frac{L_1}{C_2} \dot{J}_1(0) - \frac{L_2}{C_1} J_2(0) + L_3 C_{12} \dot{J}_3(0) \right]$$

$$(24)$$

Man zeigt leicht, daß die Bedingung (7) erfüllt ist.

II. 5 Rücktransformation in den Oberbereich

Für die Rücktransformation mit Hilfe des Heaviside'schen Entwicklungssatzes ist die Kenntnis der Wurzeln von

$$p^{4} + a_{3}p^{3} + a_{2}p^{2} + a_{1}p + a_{0} = 0$$
 (25)

erforderlich. Drei Fälle sind zu unterscheiden: 1) alle Wurzeln p_v (y = 1,2,3,4) sind reell, 2) zwei Wurzeln sind reell, zwei konjugiert-komplex, 3) je zwei Wurzeln sind konjugiert-komplex. Die Realteile der Wurzeln müssen in allen drei Fällen < 0 sein.

Im Falle 1) und 2) lassen sich die reellen Wurzeln graphisch ermitteln. Um auch den Fall 3) zu erfassen, erscheint es uns für die numerische Rechnung einfacher, den Ausdruck (25) in ein Produkt von zwei quadratischen Ausdrücken umzuwandeln (s.R. Zurmühl, Praktische Mathematik für Ingenieure und Physiker, Springer-Verlag, 1957, S. 59 ff).

```
II. 6 Der Batteriestrom J_1(t)
```

Alle Wurzeln reell
 Seien die Wurzeln von (25)

$$p_{\psi} = -d_{\psi}, \quad d_{\psi} \text{ reell, > 0}$$

 $\psi = 1,2,3,4$

und

$$\Psi'(p_{\nu}) = 4p_{\nu}^{3} + 3a_{3}p_{\nu}^{2} + 2a_{2}p_{\nu} + a_{1} =$$

$$= -4d_{\nu}^{3} + 3a_{3}d_{\nu}^{2} - 2a_{2}d_{\nu} + a_{1},$$
(26)

- 33 -

.

dann erhält man aus (19)

$$J_{1}(t) = F_{111}e^{-d_{1}t} + F_{112}e^{-d_{2}t} + F_{113}e^{-d_{3}t} + F_{114}e^{-d_{4}t}$$
(27)

mit

$$F_{11\nu} = \frac{1}{\Psi'(p_{\nu})} \left(- G_{13} d_{\nu}^{3} + G_{12} d_{\nu}^{2} - G_{11} d_{\nu}^{4} + G_{10} \right)$$
(28)
$$\gamma = 1, \dots 4$$

2. Zwei Wurzeln komplex Seien die Wurzeln von (25)

$$p_{1} = -d_{1}$$

$$p_{2} = -d_{2}$$

$$p_{3} = -d_{3} + i\omega_{3}$$

$$p_{4} = -d_{3} - i\omega_{3}$$

Dann ist

$$J_{1}(t) = F_{121}e^{-d_{1}t} + F_{122}e^{-d_{2}t} + F_{123}e^{-d_{3}t}\cos w_{3}t + F_{124}e^{-d_{3}t}\sin w_{3}t$$
(29)

Dabei ist

$$F_{121} = F_{111}$$

$$F_{122} = F_{112}$$

$$F_{123} = \frac{2}{\Psi_{3}^{2} + \Psi_{4}^{2}} (\Phi_{3} \Psi_{3} + \Phi_{4} \cdot \Psi_{4})$$

$$F_{124} = \frac{2}{\Psi_{3}^{2} + \Psi_{4}^{2}} (\Phi_{3} \Psi_{4} - \Phi_{4} \Psi_{3})$$

$$\Phi_{3} = G_{13} d_{3} (3 w_{3}^{2} - d_{3}^{2}) + G_{12} (d_{3}^{2} - w_{3}^{2}) - G_{11} d_{3}^{+} G_{10}$$
(30a)

$$\begin{split} \boldsymbol{\varPhi}_{4} &= \boldsymbol{w}_{3} \left[G_{13} \left(3d_{3}^{2} - \boldsymbol{w}_{3}^{2} \right) - 2d_{3}G_{12} + G_{11} \right] \\ &(also: G_{13}p_{3}^{3} + G_{12}p_{3}^{2} + G_{11}p_{3} + G_{10} = \\ &= \boldsymbol{\varPhi}_{3} + \mathbf{i} \boldsymbol{\varPhi}_{4}, \\ &G_{13}p_{4}^{3} + G_{12}p_{4}^{2} + G_{11}p_{4} + G_{10} = \boldsymbol{\varPhi}_{3} - \mathbf{i} \boldsymbol{\varPhi}_{4}) \\ \boldsymbol{\varPsi}_{3} &= 4d_{3} \left(3\boldsymbol{\omega}_{3}^{2} - d_{3}^{2} \right) + 3a_{3} \left(d_{3}^{2} - \boldsymbol{\omega}_{3}^{2} \right) - \\ &- 2a_{2}d_{3} + a_{1} \\ \boldsymbol{\varPsi}_{4} &= 2\boldsymbol{\omega}_{3} \left(6d_{3}^{2} - 2\boldsymbol{\omega}_{3}^{2} - 3a_{3}d_{3} + a_{2} \right) \\ &(also: \boldsymbol{\varPsi}_{4}(p_{3}) = \boldsymbol{\varPsi}_{3} + \mathbf{i}\boldsymbol{\varPsi}_{4}; \boldsymbol{\varPsi}_{4}(p_{4}) = \boldsymbol{\varPsi}_{3} - \mathbf{i}\boldsymbol{\varPsi}_{4}). \end{split}$$

3. Alle Wurzeln komplex Seien die Wurzeln von (25)

.

.

 $p_{1} = - d_{1} + i \omega_{1}$ $p_{2} = - d_{1} - i \omega_{1}$ $p_{3} = - d_{3} + i \omega_{3}$ $p_{4} = - d_{3} - i \omega_{3}$

Dann ist

$$J_{1}(t) = F_{131}e^{-d_{1}t}\cos \omega_{1}t + F_{132}e^{-d_{1}t}\sin \omega_{1}t + + F_{133}e^{-d_{3}t}\cos \omega_{3}t + F_{134}e^{-d_{3}t}\sin \omega_{3}t$$
(31)

mit

$$F_{131} = \frac{2}{\boldsymbol{\varPsi}_{1}^{2} + \boldsymbol{\varPsi}_{2}^{2}} \left(\boldsymbol{\varPhi}_{1} \boldsymbol{\varPsi}_{1} + \boldsymbol{\varPhi}_{2} \boldsymbol{\varPsi}_{2} \right)$$

$$F_{132} = \frac{2}{\boldsymbol{\varPsi}_{1}^{2} + \boldsymbol{\varPsi}_{2}^{2}} \left(\boldsymbol{\varPhi}_{1} \boldsymbol{\varPsi}_{2} - \boldsymbol{\varPhi}_{2} \boldsymbol{\varPsi}_{1} \right) \qquad \left\{ \begin{array}{c} (32a) \\ (32a) \end{array} \right\}$$

$$\begin{split} \Phi_{1} &= G_{13}d_{1} (3\omega_{1}^{2}-d_{1}^{2}) + G_{12} (d_{1}^{2}-\omega_{1}^{2}) - G_{11}d_{1}+G_{10} \\ \Phi_{2} &= \omega_{1} \left[G_{13} (3d_{1}^{2}-\omega_{1}^{2}) - 2d_{1}G_{12} + G_{11} \right] \\ \Psi_{1} &= 4d_{1} (3\omega_{1}^{2}-d_{1}^{2}) + 3a_{3} (d_{1}^{2}-\omega_{1}^{2}) - 2a_{2}d_{1} + a_{1} \\ \Psi_{2} &= 2\omega_{1} (6d_{1}^{2}-2\omega_{1}^{2}-3a_{3}d_{1} + a_{2}) \\ F_{133} &= F_{123} \\ F_{134} &= F_{124}. \end{split}$$
(32b)

II. 7 Der Laststrom J'2(t)
1. Alle Wurzeln reell
Aus (21) erhält man in völliger Analogie zu den Gln. (26) ...
(28)

$$J_{2}(t) = F_{211}e^{-d_{1}t} + F_{212}e^{-d_{2}t} + F_{213}e^{-d_{3}t} + F_{214}e^{-d_{4}t}.$$
 (33)

Die $F_{21\nu}$ ergeben sich formal aus den $F_{11\nu}$ dadurch, daß man in letzteren (d.h. in Gl. (28)) G_{13} durch G_{23} , G_{12} durch G_{22} usw. ersetzt.

2. Zwei Wurzeln komplex Es ist

$$J_{2}(t) = F_{221}e^{-d_{1}t} + F_{222}e^{-d_{2}t} +$$

$$+ F_{223}e^{-d_{3}t}\cos w_{3}t + F_{224}e^{-d_{3}t}\sin w_{3}t.$$

$$(34)$$

Die $F_{22\nu}$ erhält man aus den Gln. (30), indem man dort überall die G_{13} , G_{12} , G_{11} , G_{10} durch die entsprechenden G_{23} , G_{22} , G_{21} , G_{20} ersetzt. 3. Alle Wurzeln komplex Es ist

$$J_{3}(t) = F_{231}e^{-d_{1}t}\cos \omega_{1}t + F_{232}e^{-d_{1}t}\sin \omega_{1}t + F_{233}e^{-d_{3}t}\cos \omega_{3}t + F_{234}e^{-d_{3}t}\sin \omega_{3}t.$$
(35)

Die F_{23v} erhält man aus (32) durch Ersetzung der G_{1µ} durch die entsprechenden G_{2µ}.

$$J_{3}(t) = F_{311}e^{-d_{1}t} + F_{312}e^{-d_{2}t} + F_{313}e^{-d_{3}t} + F_{314}e^{-d_{4}t}.$$
 (36)

Die $F_{31\nu}$ erhält man formal aus (28), indem man dort die $G_{1\mu}$ durch die $G_{3\mu}$ ersetzt und berücksichtigt, daß $G_{33}=0$ ist.

2. Zwei Wurzeln komplex Es ist

$$J_{3}(t) = F_{321}e^{-d_{1}t} + F_{322}e^{-d_{2}t} +$$

$$+ F_{323}e^{-d_{3}t}\cos w_{3}t + F_{324}e^{-d_{3}t}\sin w_{3}t.$$
(37)

Die F_{32y} erhält man aus (30), indem man dort die G_{1 μ} durch die G_{3 μ} ersetzt.

3. Alle Wurzeln komplex Es ist

$$J_{3}(t) = F_{331}e^{-d_{1}t}\cos w_{1}t + F_{332}e^{-d_{1}t}\sin w_{1}t + F_{333}e^{-d_{3}t}\cos w_{3}t + F_{334}e^{-d_{3}t}\sin w_{3}t.$$
(38)

Die F₃₃, erhält man aus (32), indem man dort die G₁ durch die G₃, ersetzt.

II. 9 Die Spannung über der Lastspule U_s(t)

Die Induktivität L_2 in Abb. 1 setzt sich zusammen aus der Induktivität der Zuleitung und der eigentlichen Lastspule L_{Sp} . Der zeitliche Verlauf der Spannung über der Lastspule (U_S(t)) ist insofern interessant, als sie sich einfacher messen läßt als der Laststrom. Die Lastspule wird als reine Induktivität angenommen. Dann ist

$$U_{s}(t) = L_{Sp} \cdot \frac{dJ_{2}}{dt}$$

1. Alle Wurzeln reell Es ist

$$U_{s}(t) = -L_{sp} \cdot \sum_{\nu} F_{41\nu} e^{-d_{\nu}t}$$
(39)

mit

$$F_{41\nu} = F_{21\nu} \cdot d_{\nu}$$
 (40)

$$U_{s}(t) = -L_{sp.} \left[F_{421} e^{-d_{1}t} + F_{422} e^{-d_{2}t} + F_{423} e^{-d_{3}t} \cos w_{3}t + F_{424} e^{-d_{3}t} \sin w_{3}t \right] \right\}$$
(41)

mit

$$F_{421} = F_{221} \cdot d_{1}$$

$$F_{422} = F_{222} \cdot d_{2}$$

$$F_{423} = F_{223} \cdot d_{3} - F_{224} \cdot \omega_{3}$$

$$F_{424} = F_{223} \cdot w_{3} + F_{224} \cdot d_{3} \cdot$$

$$(42)$$

3. Alle Wurzeln komplex

Es ist

$$U_{s}(t) = -L_{sp} \left(F_{431}e^{-d_{1}t}\cos w_{1}t + F_{432}e^{-d_{1}t}\sin w_{1}t + \right) + F_{433}e^{-d_{3}t}\cos w_{3}t + F_{434}e^{-d_{3}t}\sin w_{3}t\right)$$
(43)

mit

$$F_{431} = F_{221} \cdot d_1 - F_{222} \cdot w_1$$

$$F_{432} = F_{221} \cdot w_1 + F_{222} \cdot d_1$$

$$F_{433} = F_{423}$$

$$F_{434} = F_{424}.$$

$$(44)$$

II. 10 Spannung über Last- bzw. Crowbarkreis U(t)
Es ist

$$U = L_{2} \frac{dJ_{2}}{dt} + R_{2}J_{2} + \frac{1}{C} \int_{2-T}^{o} \tilde{J}dt + \frac{1}{C_{2}} \int_{0}^{t} J_{2}dt' =$$

$$= \frac{U_{1}}{C_{12}C_{2}} \left[1 - \frac{a}{w} EST - ECT \right] + L_{2} \frac{dJ_{2}}{dt} + R_{2}J_{2} + \frac{1}{C_{2}} \int_{0}^{t} J_{2}dt'.$$
(45)

1. Alle Wurzeln reell Aus (45) folgt mit (33)

$$U(t) = F_{51\nu} e^{-d_{\nu}t} + F_{515}; \qquad (46)$$

dabei ist

$$F_{51\nu} = \left(-L_{2}d_{\nu} + R_{2} - \frac{1}{C_{2}d_{\nu}}\right) F_{21\nu}(\nu = 1, \dots 4)$$

$$F_{515} = \frac{U_{1}}{C_{12}C_{2}} \left(1 - \frac{a}{\omega} EST - ECT\right) + \frac{1}{C_{2}} \left(\frac{F_{211}}{d_{1}} + \frac{F_{212}}{d_{2}} + \frac{F_{213}}{d_{3}} + \frac{F_{214}}{d_{4}}\right) \qquad (47)$$

2. Zwei Wurzeln komplex
Aus (45) folgt mit (34)

$$U(t) = F_{521}e^{-d_{1}t} + F_{522}e^{-d_{2}t} + F_{523}e^{-d_{3}t}\cos w_{3}t + F_{524}e^{-d_{3}t}\sin w_{3}t + F_{525}$$

$$(48)$$

dabei ist

$$F_{52\nu} = (-L_{2}d_{\nu} + R_{2} - \frac{1}{C_{2}d_{\nu}}F_{22\nu}(\nu = 1, 2))$$

$$F_{523} = F_{223}(-L_{2}d_{3} + R_{2} - \frac{1}{C_{2}}\frac{d_{3}}{d_{3}^{2}+w_{3}^{2}}) + F_{224}w_{3}(L_{2} - \frac{1}{C_{2}}\frac{1}{d_{3}^{2}+w_{3}^{2}}) - F_{223}w_{3}(L_{2} - \frac{1}{C_{2}}\frac{1}{d_{3}^{2}+w_{3}^{2}}) - F_{525} = \frac{U_{1}}{C_{12}C_{2}}(1 - \frac{a}{w} \text{ EST-ECT}) + F_{525} + \frac{F_{222}}{C_{2}d_{1}} + \frac{F_{222}}{C_{2}d_{2}} + \frac{F_{223}}{C_{2}} \cdot \frac{d_{3}}{d_{3}^{2}+w_{3}^{2}} + \frac{F_{224}}{C_{2}}\frac{w_{3}}{d_{3}^{2}+w_{3}^{2}}$$

$$(49)$$

$$F_{525} = \frac{U_{1}}{C_{12}C_{2}}(1 - \frac{a}{w} \text{ EST-ECT}) + F_{525} + \frac{F_{222}}{C_{2}d_{2}} + \frac{F_{223}}{C_{2}} \cdot \frac{d_{3}}{d_{3}^{2}+w_{3}^{2}} + \frac{F_{224}}{C_{2}}\frac{w_{3}}{d_{3}^{2}+w_{3}^{2}}$$

3. Alle Wurzeln komplex Aus (45) folgt mit (35)

$$U(t) = F_{531}e^{-d_{1}t}\cos w_{1}t + F_{532}e^{-d_{1}t}\sin w_{1}t + F_{533}e^{-d_{3}t}\cos w_{3}t + F_{534}e^{-d_{3}t}\sin w_{3}t + F_{535}$$
(50)

Dabei ist

$$F_{531} = F_{231} \left(-L_2 d_1 + R_2 - \frac{1}{C_2} \frac{d_1}{d_1^2 + \omega_1^2} \right) + F_{232} \omega_1 \left(L_2 - \frac{1}{C_2} \frac{1}{d_1^2 + \omega_1^2} \right)$$

$$F_{532} = F_{232} \left(-L_2 d_1 + R_2 - \frac{1}{C_2} \frac{d_1}{d_1^2 + \omega_1^2} \right) - F_{231} \omega_1 \left(L_2 - \frac{1}{C_2} \frac{1}{d_1^2 + \omega_1^2} \right)$$
(51a)

 $^{\rm F}_{533}$ und $^{\rm F}_{534}$ entsprechen den $^{\rm F}_{523}$ und $^{\rm F}_{524}$ in (49), wenn man dort $^{\rm F}_{223}$ und $^{\rm F}_{224}$ durch die resp. $^{\rm F}_{233}$ und $^{\rm F}_{234}$ ersetzt.

$$F_{535} = \frac{U_1}{C_{12}C_2} \left(1 - \frac{a}{\omega} \text{ EST-ECT}\right) + \frac{F_{231}}{C_2} \frac{d_1}{d_1^2 + w_1^2} + \frac{F_{232}}{C_2} \frac{w_1}{d_1^2 + w_1^2} + \frac{F_{233}}{d_1^2 + w_1^2} + \frac{F_{234}}{d_2^2 + w_2^2} \frac{w_3}{d_3^2 + w_3^2} + \frac{F_{234}}{C_2} \frac{w_3}{d_3^2$$

II. 11 FORTRAN-Programm

Das FORTRAN-Programm für die Power-Crowbar-Schaltung stimmt bzgl. der Ein- und Ausgabe im wesentlichen mit dem Programm für die Crowbar-Schaltung überein.

Die Eingabedaten sind (Statement No 1 und 140): FO (C_1), F2 (C_2), F3 (C_3), H1 (L_1), H2 (L_2), H3 (L_3), HSP (L_{Sp}), R1 (R_1), R2 (R_2), R3 (R_3), U1, U3, FT, HW.

Die in Klammern stehenden Größen bezeichnen die Schaltelemente in Abb. 1, Teil II; Werte für Kapazitäten in μ F, für Induktivitäten in μ Henry, für Widerstände in Ohm. Befindet sich im Lastkreis keine Kapazität C₂, so ist C₂ = 10⁺²⁰ zu setzen. U1 ist die Ladespannung von C₁, U3 die Ladespannung von C₃; es ist zweckmäßig, sie in Einheiten von 10⁴ V anzugeben. Bzgl. FT und HW s. Abschnitt I.11.

Das Schema für Schreibmaschinenausgabe unterscheidet sich von dem im Crowbar-Programm in zwei Punkten:

```
1) Die Zahl K = 1,2,3 unterscheidet die Fälle
```

K = 1: Alle Wurzeln der charakteristischen Gleichung sind reell,

```
K = 2: Zwei Wurzeln sind reell, zwei konjugiert-komplex,
```

K = 3: Je zwei Wurzeln sind konjugiert-komplex.

2) Die Genauigkeit der Lösung der charakteristischen Gleichung wird hier nicht angegeben. Die Berechnung der Wurzeln erfolgt von Statement No 9 an nach dem im Abschnitt II.5 zitierten Verfahren. Die Forderung in Statement 9+6 gewährleistet hinreichende Genauigkeit. Dafür schreibt die Maschine an dieser Stelle im Falle K = 1, 2: "EXP. ABFALL NACHMIKROSEK.", im Falle K = 3: "KEIN CROWBARFALL. TEXP =.....MIKROSEK.". TEXP bedeutet

hier die Dauer der längeren Halbwelle. Alle anderen Angaben ent sprechen dem Crowbar - Programm in Abschnitt I.11.

Anmerkung

Vorliegende Rechnungen haben Anregungen erfahren in mehreren Diskussionen mit Herrn Dr. H. L. Jordan und Herrn Dipl. ing. W. Anger. Bei der Aufstellung, sowie beim Testen der Programme und beim Rechnen auf der IBM 1620 erhielten wir freundliche Unterstützung von Frau Dipl. ing. Th. Martin, von Frl. E. Bismans und Herrn D. Otto. Ihnen allen sei an dieser Stelle gedankt.

FORTRAN - Programm POWER CROWBAR DIMENSION D(4), CD(4), DDD(4), G1(4), G2(4), G3(4), PS(4), PI(4), P1(4) CIMENSION C1(4), C2(4), C3(4), C4(4), C5(5) PI=3.141593 P1+=P1/2. REAC 2, FO, F2, F3, H1, H2, H3, HSP 1 IF(FO) 140,141,140 140 READ 3, R1, R2, R3, U1, U3, FT, HW FCRMAT (7E1C.3) 2 3 FCRMAT (3E1C.3,2F8.4,F6.2,H3.0) PRINT 143 FORMAT(36FPOWER-CROWBAR PROGRAMM VCM 15.1C.64) 143 PRINT2, FC, F2, H3, H1, H2, H3, HSP PRINT3,R1,R2,R3,U1,L3,FT,HW PUNCH 4 FCRMAT (1HN) 4 PUNCH2, FC, F2, F3, H1, H2, H3, HSP PUNCH3,R1,R2,R3,L1,U3,FT,HW H12=H1+H2 H23=H2+H3 H31=H3+H1 HIJ=H1+H2+H2+H3+H3+H1 R12=R1+R2 R23=R2+R3 R31=R3+R1 RIJ=R1+R2+R2+R3+R3+R1 F12=1./F0+1./F2 F23=1./F2+1./F3 F31=1./F3+1./FC FIJ=1./F0+1./F2+1./F2+1./F3+1./F3+1./F3 HIRJK=H1*R23+H2*R31+H3*R12 H1FJK=H1#F23+H2#F31+H3#F12 RIFJK=R1+F23+R2+F31+R3+F12 A=0.5*R12/H12 B=F12/H12 FRGG=B-A+A FRQ=SCKTF(FRQQ) IF(A/FRG-1.E-90)103,103,104 TMAX=PIH/FRG 103 $A = 1 \cdot E - 4C$ GC TO 105 104 TMAX=ATANF(FRQ/A)/FRQ 105 TNULL=PI/FRC IF(FT) 100,100,101 TAUC=TMAX++T*TMAX+HW*TNULL 100 GO TO 102 TAUC=TMAX+FT*(TNULL-TMAX)+HW*TNULL 101 102 PRINT 5, A, FRQ, TAUO FORMAT (/2HA=,F13.8,2X4HFRQ=,F6.3,2X5HTAL0=,H6.3) 5 EST=EXPF(-A*TAUC)*S[NF(FRQ*TAU0) ECT=EXPH(-A #TALC) #COSF(FRQ #TAUC) CURIO=U1+EST/(H12+FRQ) USPC=-FSP+U1+(A+EST-FRQ+ECT)/(PRQ+H12) UMIN=U1+(A+EST+(R2/A-H2-H12/(P12+P2))/(PR.+P12)) UMIN=UMIN+U1*(ECT*(H2/H12-1./(P12*P2))+1./(P12*P2)) UU1=F0+H12+H3/(FC+F2)+ECT+H3+(H2/P0-H1/R2)/P12 UU2=EST+H3+(A+(H2/H0-H1/F2)/F12-(R1+H2-R2+H1)/P12)/F<-UPLUS=(U1*(UU1+UU2)+H1*H2*U3)/H1J UDIF=UMIN-UPLUS PRINT 6, UMIN, UPLUS, UDIF

6	FORMAT (5HUMIN=,F8.4,2X6HUPLUS=,F8.4,2X5HUL1F=,F8.4) \$10=11/H1#/FO/(FO#F2)*FCT/(FO#F32)*FST/FPC#(A/(FO#F1.)-P1/H12))
	SIC=SIC-UPLUS/HI
	S2C=U1/H2*(EST*(A/(F2*F12)-R2/H12)/FRC+(ECT-1*)/(F2*F12))*UPLUS/H2
	S30=(UPLUS-L3)/F3
	SUM=S10-S20-S30 DDINT 7, S10, S20, S3C, SUM
7	FREMAT (3F14.7.2X12HSUM, 1PUNKT=.F14.7)
•	A3=FIRJK/HIJ
	A2=(RIJ+HIFJK)/HIJ
	Al=RIFJK/HIJ
	AC=FIJ/HIJ DOINT 9 A3 A2 A1.AC
8	FORMAT (22HKOFFF, CHARAKTER, GL.=+4t:10.3)
-	XA=C.
	XB=SGRTF(AD)
9	Q1=C.5*(XA+XB)
	$Q^{2} A^{1} Q^{1}$
	$P_{2} = (A_{1} - A_{3} - B_{1}) + (B_{2} - B_{1})$
	YQ1=C1+Q2+P1+P2-A2
	YABS=ABSF(YQ1)
	IF(YABS-A2*1. E-05) 10,11,11
11	1F(YQ1) 12,10,13
12	
13	XA=C1
	GC TO 9
10	CISK1=P1+P1/4Q1
	UISK2=P2@P2/4@-Q2 16/0/5w1N_1A_15_1A
16	IF(UISK1) 14,12,10 IF(DISK2) 17,15,18
18	K=1
21	D(1)=0.5*P1-SGRTF(D1SK1)
	$D(2) = C_0 + SQRTF(D1SK1)$
.	GC 10 (22,23,23),K C/3)-0 5+D2-50PTF/D15K2)
66	D(4) = 0.5 = P2 + SORTF(D1SK2)
	GC TO 25
17	K = 2
a a	
23	D(3)=UoD&P2 D(4)=S00TF(+D1SK2)
	GC TO 25
14	IF(DI\$K2) 19,15,20
20	K = 2
	PP2=P2
	QQ2+Q2 P2≈P1
	P1=PP2
	Q2 = Q1
	Q1 = QQ2
10	
17	C(1)=0.5•P1
	D(2) = SQRT+(-D)SK1)
	GO 10 23
15	PRINT 24
24	FURMAT (723HZWET IDENTISCHE WURZELN771 GO TO I

25	PRINT 26,K,D(1),D(2),D(3),D(4)
-26	FORMAT (11,2X22HWURZELN CHARAKT. GLN.=,4E11.3)
2.0	IF(K-2) 27,32,28
28	IF(U(2)-U(4))83,13,84
63	
u /.	
04	
20	FRINT JUTTEAP
50	CO TO 31
27	
27	
52	
22	
34	
25	FRINT JJTTEAF Fromatijalevo Abeati Nach Er 2 tyduktvorev v
31	POTNT 34. CHOIN BIGA
36	$ = \frac{1}{2} \left[\frac{1}{2$
50	
	G1(2)=(\k13\n12)F3\n17F2/*G1(4)\n1*K23*310*n2*K3*320*n3*K2*330
	G1(1)=(N12)* 5*N1/* 21*G1(4)*F1*F25*510*N2*520/F3*N5*550/F2
	(2)(3) - (2)(3)
	G2(2)=(x13)+12/13)+12/10)+G2(4)+11+X3=310+12+K31=320-H3+K1=330
	C2(1)=(2(2))//// C0)=C2(4)4F1=S10/F34H2=F31=C20=H3=S30/F0
	$C_2(1) = (R_1 Z_1) + K_2 + (1 - G_1 + 1) + \frac{1}{2} - G_2(1 - G_2 + 1) + \frac{1}{2} - $
	(3) = (3) = (3)
	G3(2)= (H1/F2-H2/F0)=G3(4)+H1=R2=S10-H2=R1=S20+H3=R12=S30
	$G_3(1) = (181/12 - 82/160) = G_1(4) + H_1 + S_10/12 - H_2 + S_20/160 + H_3 + 12 + S_30)/H_{1,1}$
	DC 29M=1.4
29	
• ·	GC TO (37.37.39).K
37	$I \in \{K-1\}$ 38.38.40
38	N=4
50	60 10 41
40	N=2
41	DD 42M=1.N
42	PS(M) = -4 + 0 CD(M) + 3 + 0 A B CD(M) - 2 + 0 A 2 + D(M) + A 1
46	DC 45M=1.N
45	$F_1(M) = (-G_1(4) + DCC(M) + G_1(3) + CD(M) - G_1(2) + D(M) + G_1(1)) / PS(M)$
	G TO (47.48.48).K
47	GC TO (49.5C.51).L
49	
52	$C_1(M) = F_1(M)$
	GO TO (53.54.55).K
53	CUB1=C1(1)+C1(2)+C1(3)+C1(4)
	GO TO 56
54	CUR1=C1(1)+C1(2)+C1(3)
<u> </u>	
55	CUR1=C1(1)+C1(3)
56	= 2
20	DC_57M=1.4
5 7	$G_1(M) = G_2(M)$
~ .	

c c	GU 10(46,46,58),K
50	CU S9M=1,4
59	C2(P)=F1(P)
	GC 10(6C,61,62),K
60	$COR_2 = C_2(1) + C_2(2) + C_2(3) + C_2(4)$
	GC 10 63
61	CUR2=C2(1)+C2(2)+C2(3)
	GC TC 63
62	CUR2=C2(1)+C2(3)
63	
	DC 64M=1,3
64	G1(M)=G3(M)
	G1(4) = C.
	GC TO (46,46,58),K
51	DC 65M=1.4
65	C3(M)=F1(M)
	GO TO (66,67,68),K
66	CUR3=C3(1)+C3(2)+C3(3)+C3(4)
	GC 10 69
67	CUR3=C3(1)+C3(2)+C3(3)
	GC TO 69
68	CUR3=C3(1)+C3(3)
69	UKLAM=U1+(1A+EST/FRQ-ECT)/(F12+F2)
	GC TO (70,7C,71),K
70	CC 72M=1+N
72	C4(W) = C2(W) = D(W)
	GO TO (73,74,74),K
73	USP=-HSP+(C4(1)+C4(2)+C4(3)+C4(4))
	GC 10 75
76	USP = -HSP + (C4(1)+C4(2)+C4(3))
75	DC 78M=1,N
78	C5(M) = C2(M) = (-H2 + D(M) + K2 - 1 + 7(F2 + D(M)))
19	
. 1	
0 L	
07	
02	004-0211-0111402121-0121
00	
30	$P_{\text{C}}(\mathbf{x}_{1}) \rightarrow P_{\text{C}}(\mathbf{x}_{1}) \rightarrow P_{\text{C}}(\mathbf{x}_{2}) \rightarrow P_{\text{C}}(\mathbf{x}_{1}) \rightarrow P_{\text{C}}(\mathbf{x}_{2}) \rightarrow P_{\text{C}$
	$\frac{1}{2} \frac{1}{2} \frac{1}$
	$\frac{1}{2} \frac{1}{2} \frac{1}$
01	$ \begin{bmatrix} c c b + 1 + 1 + c + 1 + 1 + c + 2 + 1 + c + 1 + 1 + 1 + 1 + 1 + 1 + 1 + 1$
71	= C C M A + (7 + 2 C + 3) + (2 A 3 C C C + 7 C + 3)
92	$ \begin{bmatrix} c 0 \text{ MAT} (A \in I 0 + 3) \text{ I } 2 A > F \text{ GOV} A = \{F 0 + 3\} \end{bmatrix} $
2 C F	
74 05	
22	
	E E E E E E E E E E E E E E E E E E E
142	
11	65KL1x1.//D0/11400/211
	$(5(1)_{2}(2)_{1})_{0}(-H_{2})_{0}(1)_{0}_{2}+D(1)_{0}+5K(1)/F_{2})_{0}(2)_{0}(1)_{0}(H_{2})_{0}(H$
	(5/2) = (2/2) + (-H2 + D/1) + R2 - D/1) + F5k(1/F2) - (2/1) + D/2) + (H2 + F5k(1/F2))

80	F5K1 2=1-//FD(3)+DD(4))
80	
	L5[3]=L2[3]=(-H2=D[3]+K2-D[3]+F5KL2/F2]+C2[4]=D[4]=(H2-F5KL2/F2)
	C5(4)=C2(4)+(-H2+D(3)+R2-D(3)+F5KL2/F2)+C2(3)+D(4)+(H2+F5KL2/F2)
	GC TO (81,81,82).K
39	1=1
69	
20	F3(1)=4.*U(1)*(3.*UU(2)=UU(1))*3.*A3*(UU(1)=UU(2))=2.*A2*U(1)*A1
	PS(2)=2.+D(2)+(6.+DU(1)=2.+CD(2)=3.+A3+D(1)+A2)
	PH(1)=G1(4)+D(1)+(3.+DD(2)-CD(1))+G1(3)+(DC(1)-DD(2))-G1(2)+D(1)
	PH(1) = PH(1) + GI(1)
	FAR12=2.7(FS(1)=FS(1)+FS(2)=FS(2))
	F1(1)=FAK12+(PH(1)+PS(1)+PH(2)+PS(2))
	F1(2)=FAK12+(PH(1)+PS(2)-PH(2)+PS(1))
48	GC TD (43-44-44).L
43	
72	
	PS(4)=2.+D(4)+(6.+DD(3)-2.+CD(4)-3.+A3+D(3)+A2)
44	PH(3)=G1(4)+D(3)+(3.+DD(4)-CD(3))+G1(3)+(DD(3)-DC(4))-G1(2)+D(3)
	PH(3)=PH(3)+G1(1)
	PH(4)=D(4)=(G1(4)=(3,=DD(4)-DD(4))-2,=D(3)=G1(3)+G1(2))
	F1(3)=FAK34+(PH(3)+PS(3)+PH(4)+PS(4))
	F1(4)=FAK34+(PH(3)+PS(4)-PH(4)+PS(3))
	GD 10 47
71	(4(1)=(2(1)+0(1))=(2(2)+0(2))
••	
74	C4(3)=C2(3)=D(3)=C2(4)=D(4)
	C4(4)=C2(3)+D(4)+C2(4)+D(3)
	GD TD (76,76,77),K
96	TAUSTAUC+TEXP
	Teo
	TDIF=TAU/50C.
	DXPL=1./500.
112	IF(T-TAUO)97,98,98
97	I = 1
	ESFT=EXPF(-A+T)+SINF(FRQ+T)
	ECET=EXPE(-Ast)+COSE(EROst)
	USP1=USPOC4(-A=ESF1+FRG+ECF1)
	PUNCH 99,TXPL,CURT,USPT
99	FCRMAT(F7.4.10XF10.4.10XF1C.4)
119	$1 \in (1 \times P) = 1 \times 1 \times 1 \times 1$
110	
110	
	TXPL=TXPL+DXPL
	GO TO (112,119),I
GR	1=2
90	
119	GU IC(113,113,115),K
113	CUR1T=0.
	CUR2T=0.
	UCRI=0.
	DC 130M=1,N
	EDT=EXPF(-D(M)+T)
	$CUBIT = CUBIT + CI(M) \Rightarrow EDT$

	USPT=-HSP+(LSPT+C4(M)+EDT)
130	UCRT=UCRT+C5(M)+ECT
	GC TO (116,114,114),K
116	UCRT=UCRT+C5(5)
	PUNCH 117,TXPL,CUR1T,CUR2T,CUR3T,USPT,UCRT
117	FCRFAT(F7.4,5(2×F8.4))
	GC TO 118
115	ED1CT=EXPF(-D(1)+T)+COSF(D(2)+T)
	ED1ST=EXPF(-D(1)+T)+SINF(D(2)+T)
	CURIT=C1(1)=ED1CT+C1(2)=ED1ST
	CUR2T=C2(1)+ED1CT+C2(2)+ED1ST
	CUR3T=C3(1)+ED1CT+C3(2)+ED1ST
	USPT=C4(1)=ED1CT+C4(2;=ED1ST
	UCRT=C5(1)=ED1CT+C5(2)=ED1ST
114	ED3CT=EXPF(-D(3)+T)+COSF(D(4)+T)
	ED3ST=EXPF(-D(3)+T)+SINF(D(4)+T)
	CURIT=CURIT+C1(3)+ED3CT+C1(4)+EC3ST
	CUR2T=CUR2T+C2(3)+ED3CT+C2(4)+EC3ST
	CUR3T=CUR3T+C3(3)+ED3CT+C3(4)+EC3ST
	USPT=-HSP+(USPT+C4(3)+ED3CT+C4(4)+ED3ST)
	UCRT≖UCRT+C5(3) +ED3CT+C5(4) +ED3ST
	GC TO 116
141	CALL EXIT
	END

Erkenntnisse verbreiten ist soviel wie Wohlstand verbreiten — ich meine den allgemeinen Wohlstand, nicht den individuellen Reichtum — denn mit dem Wohlstand verschwindet mehr und mehr das Böse, das uns aus dunkler Zeit vererbt ist.

Alfred Nobel

VERTRIEBSSTELLEN

Alle Euratom-Berichte sind bei folgenden Stellen zu den auf der Rückseite des Umschlags angegebenen Preisen erhältlich (bei schriftlicher Bestellung bitte die EUR-Nummer und den Titel, die beide auf dem Umschlag jedes Berichts stehen, deutlich angeben).

PRESSES ACADEMIQUES EUROPEENNES

98, Chaussée de Charleroi, Bruxelles 6

Banque de la Société Générale - Bruxelles compte N° 964.558,
Banque Belgo Congolaise - Bruxelles compte N° 2444.141,
Compte chèque postal - Bruxelles - N° 167.37,
Belgian American Bank and Trust Company - New York compte No. 22.186,
Lloyds Bank (Europe) Ltd. - 10 Moorgate, London E.C.2,
Postcheckkonto - Köln - Nr. 160.861.

OFFICE CENTRAL DE VENTE DES PUBLICATIONS DES COMMUNAUTES EUROPEENNES

2, place de Metz, Luxembourg (Compte chèque postal Nº 191-90)

BELGIQUE — BELGIË MONITEUR BELGE 40-42, rue de Louvain - Bruxelles BELGISCH STAATSBLAD Leuvenseweg 40-42 - Brussel

DEUTSCHLAND BUNDESANZEIGER Postfach - Köln 1

FRANCE

SERVICE DE VENTE EN FRANCE DES PUBLICATIONS DES COMMUNAUTES EUROPEENNES 26, rue Desaix - Paris 15° GRAND-DUCHE DE LUXEMBOURG OFFICE CENTRAL DE VENTE DES PUBLICATIONS DES COMMUNAUTES EUROPEENNES 9, rue Goethe - Luxembourg

ITALIA LIBRERIA DELLO STATO Piazza G. Verdi, 10 - Roma

NEDERLAND STAATSDRUKKERIJ Christoffel Plantijnstraat - Den Haag

> EURATOM — C.I.D. 51 - 53, rue Belliard Bruxelles (Belgique)

CDNA02550DEC