

auf das System

$$\sum_{\sigma=1}^{n-1} \varepsilon^{r \cdot \sigma} \cdot \dot{z}_h(\varepsilon^\sigma) = \sum_{k=1}^m \sum_{t=1}^l \sum_{\sigma=1}^{n-1} \bar{A}^{(hkt)}(\varepsilon^\sigma) \cdot \varepsilon^{r \cdot \sigma} \cdot q^{t-1} \cdot z_k(\varepsilon^\sigma)$$

mit

$$\bar{A}^{(hkt)}(\varepsilon^\sigma) = \sum_{\lambda=1}^{n-1} a_\lambda^{(hkt)} \cdot (\varepsilon^{\lambda \cdot \sigma} - 1), \quad (6c)$$

das sich durch Multiplikation mit $(\varepsilon^{-r \cdot \varrho} - 1)$ und Summation über r in Systeme von der Form

$$\dot{z}_h(\varepsilon^\alpha) = \sum_{k=1}^m \sum_{\beta=1}^{l_i} \bar{\Theta}_{1+\alpha-\beta}^{(hk)}(\varepsilon^\beta) \cdot z_k(\varepsilon^\beta) \quad (7)$$

mit

$$\bar{\Theta}_\tau^{(hk)}(\varepsilon^\beta) = \sum_{u=0}^{m_i-1} \bar{A}^{(hk[\tau+u \cdot l_i])}(\varepsilon^\beta) \quad (7a)$$

zerspalten läßt. Insbesondere folgt hieraus, daß das System

$$\dot{y}_r = \sum_{s=1}^{n-1} a_{s-r} \cdot y_s \quad (r = 1, 2, 3, \dots, n-1)$$

mit

$$a_0 = - \sum_{v=1}^{n-1} a_v$$

durch Quadraturen integrierbar ist, denn für $m = 1$, $q = 1$ und $l = 1$ geht (7) in

$$\dot{z}(\varepsilon^\varrho) = \bar{A}(\varepsilon^\varrho) \cdot z(\varepsilon^\varrho)$$

über, wobei

$$\bar{A}(\varepsilon^\varrho) = \sum_{\lambda=1}^{n-1} a_\lambda \cdot (\varepsilon^{\lambda \cdot \varrho} - 1)$$

und

$$y_s = \sum_{\sigma=1}^{n-1} \varepsilon^{s \cdot \sigma} \cdot z(\varepsilon^\sigma)$$

zu setzen ist.

Leipzig, Theoretisch-Physikalisches Institut, November 1926.

Berichtigung

zu der Arbeit: Bemerkungen über die Schwingungsenergie der Molekeln CO und CO₂¹⁾ von Frank Matossi.

S. 2, Zeile 12 lies 10⁻¹⁹ statt 10⁻²⁰,

Zeile 16 lies 1,07 statt 1,10,

S. 3, Zeile 9 lies einen ungefähr zehnmal statt einen zehnmal.

¹⁾ ZS. f. Phys. 40, 1, 1926.