

# Časopis pro pěstování matematiky a fysiky

---

Arnošt Dittrich

Jak třeba zvoliti vazby a síly, aby soustava jimi daná dala se realizovati.  
[III.]

*Časopis pro pěstování matematiky a fysiky*, Vol. 31 (1902), No. 3, 201--213

Persistent URL: <http://dml.cz/dmlcz/122614>

## Terms of use:

© Union of Czech Mathematicians and Physicists, 1902

Institute of Mathematics of the Academy of Sciences of the Czech Republic provides access to digitized documents strictly for personal use. Each copy of any part of this document must contain these *Terms of use*.



This paper has been digitized, optimized for electronic delivery and stamped with digital signature within the project *DML-CZ: The Czech Digital Mathematics Library* <http://project.dml.cz>

t. j. trojúhelníky  $U_1 U_2 U_3$ ,  $V_1 V_2 V_3$  a  $W_1 W_2 W_3$  mají s trojúhelníkem základním též střed hmotný  $G$ .

Trojúhelníky ty mají, jak ze sestrojení jejich vysvítá, strany vzájemně i se stranami trojúhelníka  $B_1 B_2 B_3$  rovnoběžné; na př.:  $U_2 U_3 \parallel V_2 V_1 \parallel W_1 W_3 \parallel B_3 B_2$  atd. Musí tedy i mediany jejich býti navzájem rovnoběžny; poněvadž pak všechny tyto mediany procházejí týmž středem hmotným  $G$ , splývají vždy příslušné čtyři z nich v jedinou přímku. Jednou z těchto přímek jest  $U_1 V_3$ , druhou  $V_2 U_3$ , třetí  $U_2 V_1$ . Leží tedy na př. bod  $U_1$ , střed strany  $V_2 V_1$ , bod  $B_1$ , střed strany  $W_1 W_3$ , střed strany  $B_3 B_2$ , bod  $W_2$ , střed strany  $U_2 U_3$  i bod  $V_3$  vesměs na téže přímce  $U_1 V_3$ ; můžeme též snadno dokázati, že prochází tato přímka též průsečíkem stran  $A_2 A_3$  a  $ST$  jakož i průsečíkem stran  $A_1 A_2$  a  $SR$ . (Dokončení.)

## Jak třeba zvoliti vazby a síly, aby soustava jimi daná dala se realizovati.

Napsal

Arnošt Dittrich v Praze.

(Pokračování.)

§ 3. *Věta druhá.* Věta druhá praví, že síly zevní závisí pouze na souřadnicích. Síla  $X_v$ ,  $Y_v$ ,  $Z_v$  na  $v$ -tý bod působící závisí na souřadnicích  $x$ ,  $y$ ,  $z$  všech bodů soustavy.

Tuto větu uvedeme ve spojení s tím, že vazby dle věty první nezávisí na čase. Další úvahy provedeny nejprve v souřadnicích Descartesových, pak v Lagrangeových.

1. *v souřadnicích Descartesových.* Z d'Alembertova principu plyne, že diferenciálními rovnicemi pohyb soustavy určujícím lze dáti tvar

$$(8) \quad \begin{aligned} m_v x_v'' &= X_v + \sum_1^p \lambda_\pi \frac{\partial \varphi_\pi}{\partial x_v}, \\ m_v y_v'' &= Y_v + \sum_1^p \lambda_\pi \frac{\partial \varphi_\pi}{\partial y_v}, \\ m_v z_v'' &= Z_v + \sum_1^p \lambda_\pi \frac{\partial \varphi_\pi}{\partial z_v}. \end{aligned} \quad \nu = 1, 2, \dots, n.$$

Soustavou vazeb  $\varphi_\pi(x, y, z) = c_\pi$  jsou veličiny  $\lambda_\pi$  jednoznačně určeny. Dosadíme-li totiž do rovnic

$$\frac{d^2 \varphi_\pi}{dt^2} = 0, \quad \pi = 1, \dots, p,$$

za  $x''_v, y''_v, z''_v$  z rovnic (8), obdržíme rovnice dle  $\lambda_\pi$  lineární. Řešení jich dle veličin  $\lambda$  jest vždy možné, neboť funkce  $\varphi_\pi$  jsou na sobě nezávislé. Poněvadž pak vazby neobsahují čas, síly zevní závisí jen na souřadnicích, bude každé  $\lambda_\pi$  jen funkcí veličin  $x_v, y_v, z_v, x'_v, y'_v, z'_v$ .

Diferencialní rovnice (8) lze proto nahraditi následujícími

$$(9) \quad x''_v = \bar{X}_v, \quad y''_v = \bar{Y}_v, \quad z''_v = \bar{Z}_v, \quad v = 1, 2, \dots, n,$$

kde funkce  $\bar{X}_v, \bar{Y}_v, \bar{Z}_v$ , jež závisí jen na proměnných  $x, y, z, x', y', z'$ , dány identitami

$$(10) \quad \begin{aligned} \bar{X}_v &\equiv \frac{1}{m_v} \left( X_v + \sum_1^p \lambda_\pi \frac{\partial \varphi_\pi}{\partial x_v} \right), \\ \bar{Y}_v &\equiv \frac{1}{m_v} \left( Y_v + \sum_1^p \lambda_\pi \frac{\partial \varphi_\pi}{\partial y_v} \right), \quad v = 1, 2, \dots, n, \\ \bar{Z}_v &\equiv \frac{1}{m_v} \left( Z_v + \sum_1^p \lambda_\pi \frac{\partial \varphi_\pi}{\partial z_v} \right). \end{aligned}$$

Obdobný výsledek obdržíme, užijeme-li všeobecných souřadnic.

2. *v souřadnicích Lagrange-ových.* Představují-li funkce  $\varphi_\pi$  vazby soustavy, jsou funkce ty na sobě nezávislé; proto lze  $p$  proměnných v rovnicích  $\varphi_\pi(x, y, z) = c_\pi, \pi = 1, \dots, p$  se vyskytujících vyjádřiti pomocí ostatních. Tyto veličiny budtež

$$\begin{aligned} x_i &= f_i(x_i, y_\kappa, y_\lambda), & y_\sigma &= g_\sigma(x_i, y_\kappa, z_\lambda), & z_t &= h_t(x_i, y_\kappa, z_\lambda), \\ i &= 1, \dots, r, & \sigma &= 1, \dots, s, & t &= 1, \dots, t, \\ i &= r + 1, \dots, n, & \kappa &= s + 1, \dots, n, & \lambda &= t + 1, \dots, n, \\ & & r + s + t &= p. \end{aligned}$$

Zde značí  $\psi(x_i, y_\kappa, z_\lambda)$ , že funkce  $\psi$  závisí na  $x_{r+1}, \dots, x_n, y_{s+1}, \dots, y_n, z_{t+1}, \dots, z_n$ .

Vyjádříme-li těchto  $m = 3n - p$  proměnných pomocí  $m$  nových proměnných  $\alpha_1, \dots, \alpha_m$ , kde

$$(11) \quad x_i = F_i(\alpha), \quad y_\nu = G_\nu(\alpha), \quad z_\lambda = H_\lambda(\alpha),$$

lze pomocí těchto proměnných  $\alpha$  vyjádřit též  $p$  proměnných  $x_\rho, y_\sigma, z_\tau$ . Třeba jen za veličiny  $x_i, y_\nu, z_\lambda$  ve funkcích  $f_\rho, g_\sigma, h_\tau$  dosadit funkce  $F_i, G_\nu, H_\lambda$ ; tím stanou se též veličiny  $x_\rho, y_\sigma, z_\tau$  funkcí proměnných  $\alpha_1, \dots, \alpha_m$ . Funkce  $F_i, G_\nu, H_\lambda$  třeba zvolit tak, aby funkcionální determinant substituce (11) dle  $\alpha$  nebyl identický s nullou.

Poněvadž vazby úplných soustav neobsahují čas, lze souřadnice bodů takové soustavy vyjádřit pouze pomocí  $m = 3n - p$  proměnných  $\alpha$ . Jest tedy

$$(12) \quad x_\nu = F_\nu(\alpha), \quad y_\nu = G_\nu(\alpha), \quad z_\nu = H_\nu(\alpha), \quad \nu = 1, \dots, n.$$

Veličiny  $\alpha$  jsou Lagrange-ovy všeobecné souřadnice. Z d'Alembertova principu plyne, že rovnice pohybové v těchto souřadnicích zní

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial T}{\partial \alpha'_\mu} \right) - \frac{\partial T}{\partial \alpha_\mu} = A_\mu, \quad \mu = 1, 2, \dots, m.$$

$T$  jest kinetická energie,  $A_\mu$  všeobecnou komponentou síly příslušící souřadnici  $\alpha_\mu$ .

Veličina  $A_\mu$  jest koeficientem hodnoty  $\delta \alpha_\mu$  ve výrazu, v nějž substitucí (12) součet

$$\sum_1^n (X_\nu \delta x_\nu + Y_\nu \delta y_\nu + Z_\nu \delta z_\nu)$$

přejde. Proto jest

$$A_\mu = \sum_1^n (X_\nu \frac{\partial F_\nu}{\partial \alpha'_\mu} + Y_\nu \frac{\partial G_\nu}{\partial \alpha'_\mu} + Z_\nu \frac{\partial H_\nu}{\partial \alpha'_\mu}).$$

Zde třeba ovšem ve funkcích  $X_\nu, Y_\nu, Z_\nu$ , které dle věty druhé závisí jen na souřadnicích  $x, y, z$ , nahradit tyto proměnné veličinami  $\alpha$ . Provedeme-li to, obdržíme  $A_\mu$  jako funkci hodnot  $\alpha_1, \dots, \alpha_m$ . Kdyby veličiny  $X_\nu, Y_\nu, Z_\nu$  závisely též na rychlostech  $x', y', z'$ , byly by i komponenty  $A_\mu$  funkcí veličin  $\alpha_1, \dots, \alpha_m$  i  $\alpha'_1, \dots, \alpha'_m$ .

Kinetická energie jest quadratickou formou všeobecných komponent rychlosti

$$T = \sum_1^m \sum_k^k \mathfrak{A}_{hk} \alpha'_h \alpha'_k,$$

kde koeficienty  $\mathfrak{A}$  závisí jen na  $\alpha$ , při čemž  $\mathfrak{A}_{hk} = \mathfrak{A}_{kh}$ .

Následkem toho jest

$$\frac{\partial T}{\partial \alpha'_\mu} = \sum_1^m \sum_k^k \frac{\partial \mathfrak{A}_{hk}}{\partial \alpha'_\mu} \alpha'_h \alpha'_k$$

funkcí souřadnic  $\alpha$  a rychlostí  $\alpha'$ . Obdobně závisí

$$\frac{\partial T}{\partial \alpha'_\mu} = 2 \sum_1^m \sum_k^k \mathfrak{A}_{\mu k} \alpha'_k$$

jen na  $\alpha$  i  $\alpha'$ . Konečně jest

$$\frac{d}{dt} \left( \frac{\partial T}{\partial \alpha'_\mu} \right) = 2 \sum_1^m \sum_k^k \mathfrak{A}_{\mu k} \alpha''_k + 2 \sum_1^m \sum_k^k \alpha'_k \sum_1^m \frac{\partial \mathfrak{A}_{\mu k}}{\partial \alpha_i} \alpha'_i.$$

Prvá část tohoto výrazu jest lineární homogenní funkcí všeobecných komponent zrychlení, jejíž koeficienty závisí jen na souřadnicích  $\alpha$ ; druhá část jest funkcí souřadnic a rychlostí.

Uvedeme-li tento výsledek ve spojení s tím, že  $A_\mu$  závisí jen na  $\alpha$ ,  $\frac{\partial T}{\partial \alpha'_\mu}$  závisí na  $\alpha$  i  $\alpha'$ , jest patrné, že Lagrange-ovým rovnicím lze dáti tvar

$$(13) \quad \mathfrak{A}_{\mu 1} \alpha''_1 + \mathfrak{A}_{\mu 2} \alpha''_2 + \dots + \mathfrak{A}_{\mu m} \alpha''_m = f_\mu(\alpha, \alpha'), \quad n = 1, 2, \dots, m,$$

kde

$$f_\mu = \frac{1}{2} (A_\mu + \frac{\partial T}{\partial \alpha'_\mu}) - \sum_1^m \sum_k^k \frac{\partial \mathfrak{A}_{\mu k}}{\partial \alpha_i} \alpha'_k \alpha'_i.$$

Jde nyní o to, zda rovnice (13) lze dle  $\alpha''$  řešiti. O tom rozhoduje determinant  $\Delta = \Sigma \pm \mathfrak{A}_{11} \mathfrak{A}_{22} \dots \mathfrak{A}_{mm}$ . Abychom rozhodli, kdy vymizí, kdy nevymizí, vypočteme koeficienty  $\mathfrak{A}_{hk}$ . Funkce ty vyskytují se ve výrazu  $T$ , proto třeba vyjádřiti

$$T = \sum_1^m \frac{m_v}{2} (x_v'^2 + y_v'^2 + z_v'^2)$$

pomocí Lagrange-ových souřadnic. Provedeme-li to, obdržíme, že každé  $\mathfrak{A}_{hk}$  rovná se součtu součinů ze dvou faktorů. Užijeme-li pak poučky o determinantech ve Weberově Algebře, vyd. 2. díl I. str. 112., udané, shledáme, že  $\mathcal{A}$  rovná se součtu součinů, z nichž každý skládá se z kladného nenulového faktoru a čtverce jistého determinantu. Proto nevymizí  $\mathcal{A}$ , je-li mezi těmito determinanty alespoň jeden, který nevymizí. A takový determinant lze udati; jest to funkcionální determinant substituce (11).

Poněvadž tedy determinant soustavy (13) nevymizí, plynou z těchto rovnic vždy zcela určité hodnoty pro  $\alpha''$ . Funkce  $f$  závisí na  $\alpha$ ,  $\alpha'$ , koeficienty  $\mathfrak{A}_{hk}$  jen na  $\alpha$ , proto obdržíme řešením  $\alpha''$  jako funkci souřadnic a rychlostí

$$(14) \quad \alpha''_{\mu} = \xi_{\mu}(\alpha, \alpha'), \quad \mu = 1, 2, \dots, m.$$

3. *Důsledky věty druhé.* Srovnajme co právě odvozeno s tím, že počítáme-li v souřadnicích Descartesových, jest

$$(9) \quad x''_v = \overline{X}_v, \quad y''_v = \overline{Y}_v, \quad z''_v = \overline{Z}_v,$$

kde  $\overline{X}_v$ ,  $\overline{Y}_v$ ,  $\overline{Z}_v$  závisí též jen na souřadnicích  $x$ ,  $y$ ,  $z$  a rychlostech  $x'$ ,  $y'$ ,  $z'$ .

Abychom jisté věty zároveň o rovnicích (9) i (14) platící mohli způsobem co nejjednodušším vyjádřiti, nabradíme je soustavou

$$(15) \quad \frac{d\alpha'_{\mu}}{dt} = \xi_{\mu}(\alpha, \alpha'), \quad \frac{d\alpha_{\mu}}{dt} = \alpha'_{\mu}, \quad \mu = 1, \dots, m,$$

po případě rovnicemi

$$(16) \quad \begin{aligned} \frac{dx'_v}{dt} &= \overline{X}_v, & \frac{dy'_v}{dt} &= \overline{Y}_v, & \frac{dz'_v}{dt} &= \overline{Z}_v, \\ \frac{dx_v}{dt} &= x'_v, & \frac{dy_v}{dt} &= y'_v, & \frac{dz_v}{dt} &= z'_v. \end{aligned} \quad v = 1, \dots, n.$$

Veličiny  $\alpha$ ,  $\alpha'$  neb soustava všech hodnot  $x$ ,  $y$ ,  $z$ ,  $x'$ ,  $y'$ ,  $z'$  určují stav soustavy (viz § 1.). Označme nyní obecné souřadnice stavu písmenami  $u_1$ ,  $u_2$ , ...,  $u_s$ ; stav těmito souřadnicemi daný budiž  $u$ . Počítáme-li v souřadnicích Lagrange-ových, jest  $s = 2m$ ,

$u_{\nu} = x_{\nu}$ ,  $u_{\nu+m} = x'_{\nu}$ ; užíváme-li souřadnic Descartesových, jest  $s = 6n$ ,

$$\begin{aligned} u_{\nu} &= x_{\nu}, & u_{\nu+n} &= y_{\nu}, & u_{\nu+2n} &= z_{\nu}, & \nu &= 1, \dots, n. \\ u_{\nu+3n} &= x'_{\nu}, & u_{\nu+4n} &= y'_{\nu}, & u_{\nu+5n} &= z'_{\nu}. \end{aligned}$$

Zavedeme-li toto společné označení, lze soustavu rovnic (15) i (16) nahraditi jedinou

$$(17) \quad \frac{du_{\sigma}}{dt} = \eta_{\sigma}(u), \quad \sigma = 1, 2, \dots, s.$$

Zde značí  $\eta(u)$ , že funkce  $\eta$  závisí na  $u_1, \dots, u_s$ .

Pohyb soustavy jest rovnicemi (17) dokonale určen, známe-li v jisté době  $t_0$  stav její  $u_0$ , jenž dán souřadnicemi  $u_{01}, u_{02}, \dots, u_{0s}$ .

Stanovme nyní, že od okamžiku  $t_0$ , v němž soustava jest ve stavu  $u_0$ , budeme čítati čas, t. j. položíme  $t_0 = 0$ ; kladnými čísly vytkneme pak čas po době  $t_0$ , zápornými před dobou  $t_0$ . Úlohou naší jest pak integrovati rovnice

$$\frac{du_{\sigma}}{\eta_{\sigma}} = dt, \quad \sigma = 1, \dots, s,$$

tak, aby pro  $t = 0$  bylo  $u_{\sigma} = u_{0\sigma}$ . Integrací této soustavy obdržíme však jednočlenou skupinu transformací\*)  $T_t$ , jež dána rovnicemi

$$u_{\sigma} = F_{\sigma}(u_{01}, \dots, u_{0s}, t), \quad \sigma = 1, \dots, s.$$

Proměnný parametr skupiny jest  $t$ .

Jest výhodno označovati v dalším písmenami  $u_{\sigma}$  stav počáteční, písmenami  $\bar{u}_{\sigma}$  stav po době  $t$ . V tomto označení jest skupina  $T_t$  dána vzorcí

$$\bar{u}_{\sigma} = F_{\sigma}(u, t), \quad \sigma = 1, \dots, s.$$

Lie-ův symbol této skupiny jest pak

$$Af \equiv \sum_{\sigma}^s \eta_{\sigma} \frac{\partial f}{\partial u_{\sigma}}.$$

\*) *Scheffers-Lie, Differentialgleichungen, kap. 14.*

Užíváme-li souřadnic Descartesových, jest

$$(18) \quad Af \equiv \sum_1^n \left[ x'_r \frac{\partial f}{\partial x_r} + y'_r \frac{\partial f}{\partial y_r} + z'_r \frac{\partial f}{\partial z_r} + \bar{X}_r \frac{\partial f}{\partial x'_r} + \bar{Y}_r \frac{\partial f}{\partial y'_r} + \bar{Z}_r \frac{\partial f}{\partial z'_r} \right],$$

počítáme-li v Lagrange-ových souřadnicích, jest

$$(19) \quad Af \equiv \sum_1^m \left[ \alpha'_{\mu} \frac{\partial f}{\partial \alpha_{\mu}} + \xi'_{\mu} \frac{\partial f}{\partial \alpha'_{\mu}} \right].$$

Z Lie-ových vět o jednočlenných skupinách plynou snadno obecné věty mechanické.

Poněvadž rovnicemi  $T_t$  dána jednočlenná skupina transformací, v níž postup transformací s parametry  $t$  a  $t_1$  lze nahraditi jedinou transformací s parametrem  $t + t_1$ , obdržíme eliminací veličin  $\bar{u}$  z rovnic

$$(20) \quad \bar{u}_{\sigma} = F_{\sigma}(u, t)$$

$$(21) \quad \bar{u}_{\sigma} = F_{\sigma}(\bar{u}, t_1) \quad \sigma = 1, \dots, s,$$

rovnic

$$(22) \quad \bar{u}_{\sigma} = F_{\sigma}(u, t + t_1).$$

Tato souvislost vypsanych vzorců vyznačuje se symbolickou rovnicí

$$(23) \quad T_t T_{t_1} = T_{t+t_1}.$$

Tento vztah lze interpretovati. Vzorcové (20) udávají, že soustava přejde ze stavu  $u$  během doby  $t$  do stavu  $\bar{u}$ . Rovnice (21) udávají, že táže soustava přejde během doby  $t_1$  ze stavu  $\bar{u}$  ve stav  $\bar{u}$ . Rovnice (22) praví pak, že soustava, jež přešla během doby  $t$  ze stavu  $u$  ve stav  $\bar{u}$  a ze stavu  $\bar{u}$  během doby  $t_1$  ve stav  $\bar{u}$ , přejde tam, kam se soustava dostane ze stavu  $u$  během doby  $t + t_1$ . Zkrátka můžeme říci, že soustava přejde během doby  $t$  a doby  $t_1$  tam, kam přejde během doby  $t + t_1$ .

Dále plyne z Lie-ových vět, že rovnicím transformace  $T_t$  lze dáti tvar



$$\Omega_i(\bar{u}_1, \dots, \bar{u}_s) = \Omega_i(u_1, \dots, u_s), \quad i=1, 2, \dots, s-1$$

$$W(\bar{u}_1, \dots, \bar{u}_s) - t = W(u_1, \dots, u_s).$$

Funkci  $W$  lze naléztí kvadraturou, známe-li výrazy  $\Omega_i$ .

Zavedením nových proměnných lze rovnice  $T_i$  převéstí na tvar

$$\bar{x}_i = x_i, \quad \bar{x}_s = x_s + t. \quad i=1, 2, \dots, s-1.$$

Jsou-li stavy dvou různých soustav určeny stejným počtem proměnných, lze rovnice  $T_i$  prvé soustavy transformovati zavedením nových proměnných v rovnice  $T$ , jež přísluší druhé soustavě.

Libovolnou funkci veličin  $\bar{u}$  lze rozvinouti v jednoduchou řadu, která udává, jak se daná funkce stavu soustavy s časem mění. Je-li  $f(\bar{u})$  onou funkcí, jest

$$f(\bar{u}) = f(u) + tAf(u) + \frac{t^2}{2!}A[Af(u)] + \frac{t^3}{3!}A\{A[Af(u)]\} + \dots$$

Zde jest  $Af(u) = \varphi(u)$  funkce veličin  $u$ , jež vznikne, dosadíme-li do Lie-ova symbolu  $Af$  za funkci  $f$  danou funkci  $f(u)$ . Výraz  $A[Af(u)]$  jest pak  $A\varphi u = \psi(u)$  atd.

Dosadíme-li za  $f(\bar{u})$  jen  $\bar{u}_\sigma$ , obdržíme integrály differentialních rovnic (17)

$$\bar{u}_\sigma = u_\sigma + tAu_\sigma + \frac{t^2}{2!}AAu_\sigma + \dots \quad \sigma = 1, \dots, s.$$

Rovnice ty jsou identické se soustavou rovnic  $T_i$ .

Všechny věty zde uvedené, k nimž lze připojiti ještě některé další, platí, ať počítáme v Lagrange-ových neb Descartesových souřadnicích, neobsahují-li vazby čas a závisí-li síly jen na souřadnicích.

Ostatně zůstane vše v tomto § uvedené v platnosti i tehdá, závisejí-li síly též na rychlostech.

§ 4. *Skupina všech pošnutí a otočení v Lagrange-ových souřadnicích.* Soustava měj vazby  $\varphi_\pi = c_\pi$ ,  $\pi = 1, \dots, p$ , o nichž platí věta prvá, t. j. je-li jednou polohou soustavy  $(x, y, z)\varrho$ , druhou  $(\bar{x}, \bar{y}, \bar{z})\bar{\varrho}$  jest,

$$\varphi_{\pi}(\overline{x}, \overline{y}, \overline{z}) = \varphi_{\pi}(x, y, z),$$

je-li 
$$\overline{\varrho} = \varrho S.$$

Transformace S značí zase skupinu všech pošunutí a otočení, jejíž vzorcové vypsány v § 1.

Zaveďme nyní místo  $3n$  Descartesových souřadnic do vzorců transformace S jiné proměnné pomocí transformace H, jež dána vzorcí

$$(24) \quad \begin{aligned} \alpha_{\mu} &= \psi_{\mu}(x_i, y_{\kappa}, z_{\lambda}), & \mu &= 1, \dots, m, & \text{kde } m &= 3n - p, \\ \beta_{\pi} &= \varphi_{\pi}(x, y, z), & \pi &= 1, \dots, p. \end{aligned}$$

Poloha  $\overline{\varrho}$  dána v této soustavě souřadnic proměnnými  $\overline{\alpha}, \overline{\beta}$ , kde

$$(25) \quad \overline{\alpha}_{\mu} = \psi_{\mu}(x_i, \overline{y}_{\kappa}, \overline{z}_{\lambda}), \quad \overline{\beta}_{\pi} = \varphi_{\pi}(\overline{x}, \overline{y}, \overline{z}).$$

Veličiny  $\alpha$  jsou Lagrange-ovy všeobecné souřadnice, jež zavedeny v § 3. odst. 2. Tam udán též význam výrazu  $\psi(x_i, y_{\kappa}, z_{\lambda})$ .

Přesvědčme se nyní, že pomocí vzorců H lze vskutku proměnné  $x, y, z$  vyjádřiti veličinami  $\alpha, \beta$ .

Soustavu vzorců  $\alpha_{\mu} = \psi_{\mu}$  lze dle  $x_i, y_{\kappa}, z_{\lambda}$  řešiti, čímž obdržíme transformační vzorce z § 3. odst. 2., jimiž Lagrange-ovy souřadnice zavedeny,

$$(11) \quad x_i = F_i(\alpha), \quad y_{\kappa} = G_{\kappa}(\alpha), \quad z_{\lambda} = H_{\lambda}(\alpha).$$

Zbývající veličiny  $x_{\varrho}, y_{\sigma}, z_{\tau}$  lze (viz § 3. odst. 2.) pomocí rovnic  $\varphi_{\pi}(x, y, z) = c_{\pi}$  vyjádřiti veličinami  $x_i, y_{\kappa}, z_{\lambda}$ . Proto obdržíme řešením rovnic  $\varphi_{\pi} = \beta_{\pi}$  proměnné  $x_{\varrho}, y_{\sigma}, z_{\lambda}$  jako funkci veličin  $\beta_{\pi}$  a všech  $x_i, y_{\kappa}, z_{\lambda}$ ; vyjádříme-li ještě tyto Descartesovy souřadnice pomocí rovnic (11) veličinami  $\alpha$ , obdržíme, že

$$(26) \quad x_{\varrho} = f_{\varrho}(\alpha, \beta), \quad y_{\sigma} = g_{\sigma}(\alpha, \beta), \quad z_{\tau} = h_{\tau}(\alpha, \beta).$$

Celkem jest tedy inverzní transformace  $H^{-1}$  dána vzorcí

$$(11) \quad x_i = F_i(\alpha) \quad y_{\kappa} = G_{\kappa}(\alpha) \quad z_{\lambda} = H_{\lambda}(\alpha),$$

$$(26) \quad x_{\varrho} = f_{\varrho}(\alpha, \beta), \quad y_{\sigma} = g_{\sigma}(\alpha, \beta), \quad z_{\tau} = h_{\tau}(\alpha, \beta).$$

Stran indexů  $i, \kappa, \lambda, \varrho, \sigma, \tau$  viz § 3. odst. 2.

Zaveďme nyní do vzorců skupiny S

$$(27) \quad \begin{aligned} \overline{x}_v &= a_1 x_v + a_2 y_v + a_3 z_v + a_0, \\ \overline{y}_v &= b_1 x_v + b_2 y_v + b_3 z_v + b_0, \\ \overline{z}_v &= c_1 x_v + c_2 y_v + c_3 z_v + c_0, \end{aligned} \quad v=1, \dots, n,$$

pomocí transformace  $H$  nové proměnné  $\alpha, \beta$ . Tím obdržíme transformaci, jež převádí  $\alpha, \beta$  v  $\overline{\alpha}, \overline{\beta}$ , která vznikne, provedeme-li nejprve transformaci  $H^{-1}$  danou vzorcí (11) a (26), pak  $S$ , jejíž rovnice jsou (27), a konečně  $H$  danou vzorcí (25). Třeba tedy nalézt transformaci  $H^{-1}SH$ .

Utvořme nejprve  $SH$ . Dosadíme-li z rovnic (27) za proměnné  $\overline{x}_v, \overline{y}_v, \overline{z}_v$  do rovnic (25), obdržíme, poněvadž funkce  $\varphi_\pi$  jsou invarianty skupiny  $S$ , že

$$(28) \quad \begin{aligned} \overline{\beta}_\pi &= \varphi_\pi(x, y, z), \\ \overline{\alpha}_\mu &= \psi_\mu(a_1 x_i + a_2 y_i + a_3 z_i + a_0, b_1 x_\kappa + b_2 y_\kappa + \dots + b_0, \\ &\quad c_1 x_\lambda + \dots + c_0). \end{aligned}$$

Vyhledáme-li nyní transformaci  $H^{-1}(SH)$  ze vzorců (28), (11) a (26), obdržíme

$$(29) \quad \begin{aligned} \overline{\beta}_\pi &= \beta_\pi, & \pi &= 1, \dots, p, \\ \overline{\alpha}_\mu &= \chi_\mu(\alpha, \beta, a, b, c), & \mu &= 1, \dots, m. \end{aligned}$$

Všimněme si nyní blíže funkcí  $\chi_\mu$ . Každá z funkcí těch závisí obecně ne jen na Lagrange-ových souřadnicích  $\alpha$ , ale též na proměnných  $\beta$ , poněvadž nelze předpokládati, že indexy  $i, \kappa, \lambda$  probíhají tytéž hodnoty. Náleží-li na př.  $x_3$  mezi veličiny  $x_i$ , není nutno, aby též  $y_3$  byla jednou z proměnných  $y_\kappa$ .  $y_3$  může náležeti mezi hodnoty  $y_\sigma$ . Jak ze vzorců (28) patrně, objeví se ve funkcích  $\psi_\pi$  veličina  $y_3$ , když  $x_3$  náleží mezi hodnoty  $x_i$ . Eliminujeme-li pak  $x_3$  a  $y_3$  pomocí vzorců (11) a (26), nahradíme sice  $x_3$  jen funkcí veličin  $\alpha$ , ale  $y_3$  funkcí veličin  $\alpha$  i  $\beta$ , ježto  $y_3$  náleží mezi proměnné  $y_\sigma = g_\sigma(\alpha, \beta)$ .

Dále závisí  $\chi_\mu$  na parametrech  $a, b, c$  substituce  $S$ , poněvadž funkce  $\psi_\mu$  ve vzorcích (28) tyto hodnoty obsahují.

Lze snadno dokázat,\*) že vzorcí (29) dána zase šesti-

---

\*) *Lie-Engel*, Theorie der Transformationsgruppen, Teubner, 1888, sv. I. str. 24. — Viz též *Scheffers*, Continuirliche Gruppen, Cap. 6, § 4.

členná skupina transformací, jež ke každé své transformaci obsahuje inverzní. Provedeme-li po transformaci, jež dána vzorcí (29), zase transformaci téže skupiny

$$(30) \quad \overline{\overline{\beta}}_{\pi} = \overline{\beta}_{\pi}, \quad \overline{\overline{\alpha}}_{\mu} = \chi_{\mu}(\overline{\alpha}, \overline{\beta}, \overline{a}, \overline{b}, \overline{c}),$$

obdržíme eliminací proměnných  $\overline{\alpha}$ ,  $\overline{\beta}$  z rovnic (29) a (30), že

$$(31) \quad \overline{\overline{\beta}}_{\pi} = \beta_{\pi}, \quad \overline{\overline{\alpha}}_{\mu} = \chi_{\mu}(\alpha, \beta, A, B, C),$$

kde A, B, C jsou parametry substituce S, jež vznikne, provedeme-li nejprve transformaci S s parametry  $a, b, c$ , pak transformaci S s parametry  $\overline{a}, \overline{b}, \overline{c}$ .

Dále lze veličiny  $\overline{a}, \overline{b}, \overline{c}$  zvoliti jako funkce parametrů  $a, b, c$  tak, že rovnice (31) redukují se na

$$\overline{\overline{\beta}}_{\pi} = \beta_{\pi}, \quad \overline{\overline{\alpha}}_{\mu} = \alpha_{\mu};$$

i zde jest transformace S, mající parametry  $\overline{a}, \overline{b}, \overline{c}$  inverzní k transformaci S, jež má parametry  $a, b, c$ .

Ale již vzorcí

$$(32) \quad \overline{\alpha}_{\mu} = \chi_{\mu}(\alpha, \beta, a, b, c), \quad \mu = 1, \dots, m,$$

dána šestičlenná skupina transformací  $\mathfrak{A}$ , jež převádí proměnné  $\alpha$  v hodnoty  $\overline{\alpha}$ . Neboť veličiny  $\beta_{\pi}$  se vůbec transformací (29) nezmění. Proto lze rovnice (30) nahraditi ihned soustavou

$$\overline{\overline{\alpha}}_{\mu} = \chi_{\mu}(\overline{\alpha}, \beta, \overline{a}, \overline{b}, \overline{c}).$$

Z předchozího plyne pak, že postup obou vypsanych transformací lze nahraditi transformací

$$\overline{\overline{\alpha}}_{\mu} = \chi_{\mu}(\alpha, \beta, A, B, C)$$

a že veličiny  $\overline{a}, \overline{b}, \overline{c}$  lze zvoliti tak, aby výsledná transformace redukovala se na identickou  $\overline{\overline{\alpha}}_{\mu} = \alpha_{\mu}$ .

Proto dána vzorcí (32) skupina takové povahy jako S. Nevezmeme-li v dalším na veličiny  $\beta$  ohled, což přípustno, poněvadž vazby  $\beta_{\pi} = c_{\mu}$  jsou pro danou soustavu konstantami, jest transformace  $\mathfrak{A}$  dána vzorcí

$$(33) \quad \alpha_\mu = \chi_\mu(\alpha, a, b, c), \quad \mu = 1, \dots, m.$$

Veličiny  $a, b, c$  jsou koeficienty orthogonální substitute. Ať tedy počítáme v Lagrange-ových neb Descartesových souřadnicích, můžeme vždy nalézt šestičlenou skupinu, jež udává, jak se souřadnice soustavy změní, přejde-li tato do jiné polohy pošnutím a otočením.

Symbody infinitesimálních transformací této skupiny jsou výrazy  $V_i f$ ,  $i = 1, 2, \dots, 6$ , vypsané v § 1., počítáme-li v souřadnicích Descartesových. Užíváme-li Lagrange-ových, lze symbody skupiny  $\mathfrak{A}$ , jež dána vzorcí (33), buď z těchto vzorců neb přímo z výrazů  $V_i$  odvoditi. Označme je v dalším

$$U_i f \equiv \sum_1^m \eta_{i\mu} \frac{\partial f}{\partial \alpha_\mu}, \quad i = 1, \dots, 6,$$

kde  $\eta_{i\mu}$  závisí na souřadnicích  $\alpha$ .

Již v § 1. uvedena t. zv. rozšířená skupina všech pošnutí a otočení, která představuje transformaci stavu  $x, y, z, x', y', z'$  ve stav  $\bar{x}, \bar{y}, \bar{z}, \bar{x}', \bar{y}', \bar{z}'$ . Tam udány též symbody  $V_i f$ ,  $i = 1, \dots, 6$ , této skupiny.

Obdobným způsobem lze rozšířiti skupinu  $\mathfrak{A}$ . K tomuto rozšíření přijdeme následujícím způsobem:

Znáznorněme polohu  $\alpha$  i  $\bar{\alpha}$  bodem  $m$ -rozměrného prostoru a představme si, že bod  $\alpha$  i bod  $\bar{\alpha}$  se pohybuje. V době  $t$  zaujímají body polohu  $\alpha$  resp.  $\bar{\alpha}$ , kde  $\bar{\alpha} = \alpha \mathfrak{A}$ . Po době  $dt$  zaujímají tyto body polohy  $\beta$  resp.  $\bar{\beta}$ , kde  $\beta_\mu = \alpha_\mu + \alpha'_\mu dt$ ,  $\bar{\beta}_\mu = \bar{\alpha}_\mu + \bar{\alpha}'_\mu dt$ ,  $\mu = 1, \dots, m$ . Žádáme-li nyní opět, aby  $\bar{\beta} = \beta \mathfrak{A}$ , při čemž  $\mathfrak{A}$  značí transformaci s týmiž parametry jako  $\mathfrak{A}$  původní, jež převádí  $\alpha$  v  $\bar{\alpha}$ , závisí rychlosti  $\bar{\alpha}'$  na  $\alpha$  i  $\alpha'$ . Jak tyto veličiny souvisí, plyne ze vzorců

$$\begin{aligned} \bar{\alpha} &= \alpha \mathfrak{A} & \bar{\alpha}_\mu &= \chi_\mu(\alpha, a, b, c), \\ \bar{\beta} &= \beta \mathfrak{A} & \bar{\alpha}_\mu + \bar{\alpha}'_\mu dt &= \chi_\mu(\alpha + \alpha' dt, a, b, c), \end{aligned} \quad \mu = 1, \dots, m,$$

z nichž plyne

$$\bar{\alpha}_\mu = \chi_\mu(\alpha, a, b, c), \quad \bar{\alpha}'_\mu = \sum_1^m \frac{\partial \chi_\mu}{\partial \alpha_s} \alpha'_s.$$

Těmito  $2m$  rovnicemi dána t. zv. rozšířená transformace, kterou v dalším značíme  $\mathfrak{U}'$ . Transformace ta udává, jak souvisí stav  $\alpha$ ,  $\alpha'$  se stavem  $\bar{\alpha}$ ,  $\bar{\alpha}'$ , souvisí-li polohy obou soustav tímž pošinutím a otočením v době  $t$  i  $t + dt$ .

Lze snadno dokázati, že též transformace  $\mathfrak{U}'$  tvoří skupinu\*) jako  $\mathfrak{U}$ . Symboly\*\*)  $U'_{i,f}$ ,  $i = 1, \dots, 6$ , infinitesimalních transformací skupiny  $\mathfrak{U}'$  lze odvoditi ze symbolů  $U_{i,f}$  skupiny  $\mathfrak{U}$ , jež považujeme za známé. Jsou-li symboly ty dány vzorci

$$U_{i,f} \equiv \sum_1^m \eta_{i,\mu} \frac{\partial f}{\partial \alpha_\mu},$$

jsou symboly rozšířené skupiny  $\mathfrak{U}'$

$$U'_{i,f} \equiv U_{i,f} + \sum_1^m \frac{\partial f}{\partial \alpha'_\mu} \sum_1^m \frac{\partial \eta_{i,\mu}}{\partial \alpha_s} \alpha'_s, \quad i = 1, \dots, 6.$$

Co v tomto § odvozeno, lze shrnouti v poměrně jednoduchý výsledek. Vznikne-li jedna poloha soustavy z druhé pošinutím a otočením, souvisí polohy ty, ať užíváme Descartesových či Lagrange-ových souřadnic, jistou transformací  $P$ ; transformace ty tvoří šestičlenou skupinu. V Descartesových souřadnicích jest skupina  $P \equiv S$ , v Lagrange-ových jest  $P \equiv \mathfrak{U}$ . Souvisí-li polohy soustavy touže transformací  $P$  v době  $t$  i  $t + dt$ , souvisí stavy soustavy rozšířenou transformací  $P'$ . Též transformace  $P'$  tvoří šestičlenou skupinu. Použijeme-li opět obecných souřadnic stavu  $u_\sigma$ , jež zavedeny v § 3., a je-li  $u$  stav původní,  $\bar{u}$  stav transformovaný, jest  $\bar{u} = uP'$ . Skupina  $P'$  vytvořena infinitesimalními transformacemi

$$W'_{i,f} \equiv \sum_1^s \psi_\sigma(u) \frac{\partial f}{\partial u_\sigma}, \quad i = 1, \dots, 6.$$

Počítáme-li v souřadnicích Descartesových, jest  $P' \equiv S'$  a  $W'_i \equiv V'_i$ , užíváme-li souřadnic Lagrange-ových, jest  $P' \equiv \mathfrak{U}'$  a  $W'_i \equiv U'_i$ .

(Pokračování.)

\*) Lie, Engel, „Transformations-Gruppen“ svazek I, str. 524.

\*\*) Tamtéž, sv. I., str. 526.