

22.5

$$I = \oint [(a p + b q) \delta q + (\alpha p + \beta q) \delta p]$$

Если он явл-ся универс. инт. инвариантом,  
то по т. Ли Хэджина  $I = \gamma I_{\text{Л}} = \gamma \oint p \delta q$ ,  $\gamma \in \mathbb{R}$   
где  $I_{\text{Л}}$  - интегр. инвариант Пуанкаре

$$\oint [((a-\gamma)p + bq) \delta q + (\alpha p + \beta q) \delta p] = 0$$

Должны быть равны вторые произв.

$$\frac{\partial [(a-\gamma)p + bq]}{\partial p} = a - \gamma = \frac{\partial (\alpha p + \beta q)}{\partial q} = \beta$$

Откуда  $\gamma = a - \beta$  - в этом случае инт.  
будет инвариантом

$$I = (a - \beta) \oint p \delta q$$

22.15

$A_i(q_1, \dots, q_n, p_1, \dots, p_n)$  и  $B_i(q_1, \dots, q_n, p_1, \dots, p_n)$

$i = \overline{1, n}$  такие, чтобы  $\oint_C \sum_{i=1}^n (A_i \delta q_i + B_i \delta p_i)$  был универс. интегр. инвариантом.

Должна восп-ся т. Л. Хуанжуна:  $\dot{I} = \gamma \dot{I}_H$

$$\oint_C \sum_{i=1}^n [(A_i - \gamma p_i) \delta q_i + B_i \delta p_i] = 0$$

Должны быть равны смешан. произв.

$$\frac{\partial A_i}{\partial p_j} - \gamma \frac{\partial p_i}{\partial p_j} = \frac{\partial B_i}{\partial q_j}$$

$$\frac{\partial p_i}{\partial p_j} = \begin{cases} 0, & i \neq j \\ 1, & i = j \end{cases} \equiv \delta_{ij}$$



$$\frac{\partial A_i}{\partial p_j} - \frac{\partial B_i}{\partial q_j} = \gamma \delta_{ij} \quad i, j = \overline{1, n}$$

Из мат. анализа знаем, что матрицы симм. произв. симметрические, откуда

$$\frac{\partial A_i}{\partial p_j} = \frac{\partial A_j}{\partial p_i} \quad \frac{\partial B_i}{\partial q_j} = \frac{\partial B_j}{\partial q_i}$$

Ответ:  $\frac{\partial A_i}{\partial p_j} = \frac{\partial A_j}{\partial p_i}, \quad \frac{\partial B_i}{\partial q_j} = \frac{\partial B_j}{\partial q_i}$

$$\frac{\partial A_i}{\partial p_j} - \frac{\partial B_j}{\partial q_i} = \gamma \delta_{ij}$$

$$i, j = \overline{1, n}$$

22.24

Показать, что из сохр. фазового объёма для сист.  $\dot{q}_i = Q_i(q_1, \dots, q_n, p_1, \dots, p_n, t)$   
 $\dot{p}_i = P_i(q_1, \dots, q_n, p_1, \dots, p_n, t) \quad i = \overline{1, n}, n \geq 2$  нельзя  
сделать вывод, что система гамильтонова.

$$\dot{\vec{x}} = \vec{f}(\vec{x}, t)$$

Если  $\operatorname{div} \vec{f} = 0$ , то по т. Лиувилля о  
сохр. фазового объёма будет сохр. фазовый V.

$$\vec{x} = \begin{pmatrix} q_1 \\ \vdots \\ q_n \\ p_1 \\ \vdots \\ p_n \end{pmatrix} \quad n \geq 2.$$



Можно привести пример негамигтоновой системы:

$$\begin{cases} \dot{q}_1 = q_1 = Q_1 \\ \dot{q}_2 = -q_2 = Q_2 \\ \dot{p}_1 = 0 = P_1 \\ \dot{p}_2 = 0 = P_2 \end{cases}$$

$$\begin{aligned} \operatorname{div} f &= \frac{\partial Q_1}{\partial q_1} + \frac{\partial Q_2}{\partial q_2} + \frac{\partial P_1}{\partial p_1} + \frac{\partial P_2}{\partial p_2} = \\ &= 1 - 1 + 0 + 0 = 0 \end{aligned}$$

Выполнена т. Лиувилля  
значит фазов. V сохр.-ся.

Система явл-ся гагмигтоновой  $\Leftrightarrow$

$$\frac{\partial^2 H}{\partial \bar{x} \partial \bar{x}^T} = \frac{\partial^2 H}{\partial \bar{x}^T \partial \bar{x}}$$

Ур-ия Гагмигтона:

$$\begin{cases} \dot{q}_1 = \frac{\partial H}{\partial p_1} = q_1 \\ \dot{q}_2 = \frac{\partial H}{\partial p_2} = -q_2 \\ \dot{p}_1 = -\frac{\partial H}{\partial q_1} = 0 \\ \dot{p}_2 = -\frac{\partial H}{\partial q_2} = 0 \end{cases}$$

$$1 = \frac{\partial^2 H}{\partial q_1 \partial p_1} \neq \frac{\partial^2 H}{\partial p_1 \partial q_1} = 0$$

не совп. как симметрич.

1 компонента, значит

критерий того, что

система гагмигтоновая, не выполнен.



22.32

$$\dot{x}_i = f_i(x_1, \dots, x_n) \quad i = \overline{1, n}$$

показать, что граничный объем сохр-ся  $\Leftrightarrow$

$$\sum_{i=1}^n \frac{\partial f_i}{\partial x_i} = 0$$

$$V = \int_{\Omega} \int dx_1 \dots dx_n = \int_{\Omega_0} \int \det \frac{\partial \bar{x}}{\partial \bar{x}_0} dx_{0,1} \dots dx_{0,n}$$

$$\bar{x} = \bar{x}_0 + \bar{f}(\bar{x}_0)(t-t_0) + \underline{O}(t-t_0)$$

$$\frac{\partial \bar{x}}{\partial \bar{x}_0} = E + A \cdot (t-t_0) + \underline{O}(t-t_0), \text{ где } A = \frac{\partial \bar{f}(\bar{x}_0)}{\partial \bar{x}_0}$$

$$\det \frac{\partial \bar{x}}{\partial \bar{x}_0} = \det \begin{pmatrix} 1+a_{11}\Delta t + \underline{O}(\Delta t) & a_{12}\Delta t + \underline{O}(\Delta t) & \dots & a_{1n}\Delta t + \underline{O}(\Delta t) \\ a_{21}\Delta t + \underline{O}(\Delta t) & 1+a_{22}\Delta t + \underline{O}(\Delta t) & & \\ \vdots & & \ddots & \\ a_{n1}\Delta t + \underline{O}(\Delta t) & \dots & \dots & 1+a_{nn}\Delta t + \underline{O}(\Delta t) \end{pmatrix} =$$

$$= (1+a_{11}\Delta t + \underline{O}(\Delta t)) \cdot \dots \cdot (1+a_{nn}\Delta t + \underline{O}(\Delta t)) + \Psi \quad \textcircled{=}$$

$\Psi$  - порядок по  $\Delta t$  не выше  $1 \cdot 1 + (n-2) \cdot \underset{\Delta t \geq 0}{\Delta t} + 1 \cdot 1 \geq 2$

$$\textcircled{=} 1 + (a_{11} + a_{22} + \dots + a_{nn})\Delta t + \underline{O}(\Delta t) = 1 + \left( \frac{\partial f_1(\bar{x}_0)}{\partial x_1} + \dots + \frac{\partial f_n(\bar{x}_0)}{\partial x_n} \right) \Delta t + \underline{O}(\Delta t)$$

$$\cdot (t-t_0) + \underline{O}(t-t_0) = 1 + \operatorname{div} \bar{f}(\bar{x}_0)(t-t_0) + \underline{O}(t-t_0)$$

$$\dot{V} \Big|_{t=t_0} = \int_{\Omega_0} \int \operatorname{div} \bar{f}(\bar{x}_0) dx_{0,1} \dots dx_{0,n}, \quad \forall t_0$$

Если  $V = \text{const}$ , то  $\dot{V} = 0 \hookrightarrow \operatorname{div} \bar{f} = 0$ .

Если  $\operatorname{div} \bar{f} = 0$ , то  $V = \text{const}$ .