# Динамика смены ролика в контакте омни-колеса и плоскости

К.В. Герасимов, А.А. Зобова

Кафедра теоретической механики и мехатроники Механико-математический факультет МГУ им. М.В. Ломоносова

Ломоносовские чтения, Апрель 2018

### План

#### Постановка задачи

### Удар

Переход между роликами как задача теории удара

Удар как действие реакций

Удар как проецирование скоростей

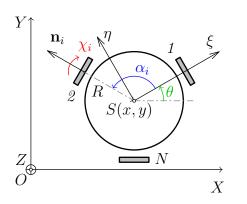
Изменение энергии

#### Численное решение

Примеры.

## Постановка задачи

#### Рисунки



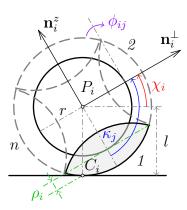


Рис.: Экипаж

Рис.: Колесо

## Постановка задачи

#### Тела, связи, степени свободы

ightharpoonup Экипаж состоит из платформы, N колес и n роликов, количество твердых тел:

$$1 + N(n+1)$$

- Оси и центры колес и роликов неподвижны относительно платформы и колес соответственно
- Скорость точек контакта равна нулю:

$$\mathbf{v}_{C_i} = 0, i = 1 \dots N$$

Количество степеней свободы:

$$3 + N(n-1)$$

### Постановка задачи

#### Координаты, псевдоскорости, связи

• Обобщенные координаты:  $q=(x,y, heta,\chi_i,\phi_k,\phi_s)$ , где  $i,k=1\dots$  N, s – ролики вне

Псевдоскорости:

контакта.

$$\nu = (\nu_1, \nu_2, \nu_3, \nu_s), \mathbf{v}_S = R\nu_1 \mathbf{e}_\xi + R\nu_2 \mathbf{e}_\eta, \nu_3 = \Lambda \dot{\theta}, \nu_s = \dot{\phi}_s$$

Связи:

$$\dot{x} = R\nu_1 \cos \theta - R\nu_2 \sin \theta, \quad \dot{y} = R\nu_1 \sin \theta + R\nu_2 \cos \theta,$$

$$\dot{\theta} = \frac{\nu_3}{\Lambda}, \quad \dot{\chi}_i = \frac{R}{I} (\nu_1 \sin \alpha_i - \nu_2 \cos \alpha_i - \frac{\nu_3}{\Lambda}),$$

$$\dot{\phi}_k = \frac{R}{I \cos \chi_k - r} (\nu_1 \cos \alpha_k + \nu_2 \sin \alpha_k), \quad \dot{\phi}_s = \nu_s$$

### Уравнения движения

в форме Я.В. Татаринова

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L^*}{\partial \nu_\alpha} + \{P_\alpha, L^*\} = \{P_\alpha, \nu_\mu P_\mu\} \qquad \qquad \begin{bmatrix} \widetilde{\mathsf{M}}_{11} & O_{3\times N} & \widetilde{\mathsf{M}}_{13} \\ & JE_{N\times N} & O_{N\times Nn} \\ \star & & BE_{Nn\times Nn} \end{bmatrix}$$
 
$$\nu_\mu P_\mu = \dot{q}_i p_i, \quad p_i = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_i} \qquad \qquad \widetilde{\mathsf{M}}_{11} = \operatorname{diag}(M, M, I_S)$$
 
$$\widetilde{\mathsf{M}}_{13} = \begin{bmatrix} 0 & \cdots & 0 \\ 0 & \cdots & 0 \\ B\sin\chi_{11} & \cdots & B\sin\chi_{Nn} \end{bmatrix}$$
 
$$L^* = \frac{1}{2} \boldsymbol{\nu}^{\mathrm{T}} \mathbf{V}^{\mathrm{T}} \mathbf{M} \mathbf{V} \boldsymbol{\nu} = \frac{1}{2} \boldsymbol{\nu}^{\mathrm{T}} \mathbf{M}^* (\chi_i) \boldsymbol{\nu} \qquad \qquad \begin{bmatrix} R\cos\theta & -R\sin\theta & 0 \\ R\sin\theta & R\cos\theta & 0 \\ 0 & 0 & \frac{1}{\Lambda} \\ \frac{R}{I}\sin\alpha_i & -\frac{R}{I}\cos\alpha_i & -\frac{R}{I\Lambda} \end{bmatrix}$$

#### План

#### Постановка задачи

### Удар

### Переход между роликами как задача теории удара

Удар как действие реакций

Удар как проецирование скоростей

Изменение энергии

#### Численное решение

Примеры

### Переход между роликами

(1) Уравнения вырождаются на стыках роликов:

разрыв 20го рода в правой части из-за выражений  $(l\cos\chi_i - r)$  в знаменателе.

Пусть переход на следующий ролик будет раньше стыка.

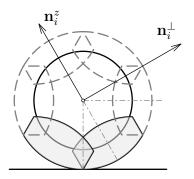


Рис.: Ролики перекрываются

## Переход между роликами

(2) Ролики входят и выходят из состояния контакта при  $t=t^*$ .

Происходит мгновенное снятие связи с одного ролика и наложение связи на другой.

### Пусть:

- $ightharpoonup \Delta t << 1, \quad \Delta q \sim \nu \Delta t << 1, \quad \Delta \nu < \infty,$
- ightharpoonup в точках контакта: m f R = f N + f F, m f M = 0,
- трения в осях нет,
- lacktriangledown к моменту окончания удара  $t^*+\Delta t$  уравнения связей выполнены (  $\dot{f q}^+={f V}({f q}^+)
  u^+$  ), т.е. за время  $\Delta t$  проскальзывание вошедшего в контакт ролика закончилось

### План

#### Постановка задачи

### Удар

Переход между роликами как задача теории удара

Удар как действие реакций

Удар как проецирование скоростей

Изменение энергии

#### Численное решение

Примеры

### Удар как действие реакций

Линейная система уравнений на реакции и скорости после удара

$$\begin{aligned} \mathbf{M}(\dot{\mathbf{q}}^{+} - \dot{\mathbf{q}}^{-}) &= \mathbf{Q} \\ \mathbf{Q} &= \mathbf{KF}, \quad \dot{\mathbf{q}}^{+} &= \mathbf{V}\boldsymbol{\nu}^{+} \\ \mathbf{M}\mathbf{V}\boldsymbol{\nu}^{+} - \mathbf{KF} &= \mathbf{M}\dot{\mathbf{q}}^{-} \\ \left(\boldsymbol{\nu}^{+}; \mathbf{F}\right)^{T} &= \left(\mathbf{M}\mathbf{V} - \mathbf{K}\right)^{-1} \mathbf{M}\dot{\mathbf{q}}^{-} \\ \dim \mathbf{M}\mathbf{V} &= \dim \mathbf{q} \times \dim \boldsymbol{\nu} \\ \dim \mathbf{K} &= \dim \mathbf{q} \times \dim \boldsymbol{F} \\ \dim \mathbf{q} &= 3 + N(n+1) \\ \dim \boldsymbol{\nu} &= 3 + N(n-1) \\ \dim \mathbf{F} &= 2N \end{aligned}$$

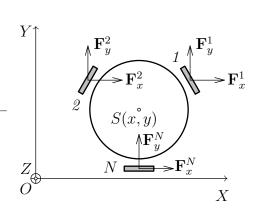


Рис.: Касательные реакции в точках контакта

## Удар как действие реакций

#### Обобщенные импульсы и реакции

$$\mathbf{Q}_{1}^{i} = \mathbf{F}_{x}^{i} 
\mathbf{Q}_{2}^{i} = \mathbf{F}_{y}^{i} 
\mathbf{Q}_{\theta}^{i} = R\left(-\mathbf{F}_{x}^{i}\sin(\theta + \alpha_{i}) + \mathbf{F}_{y}^{i}\cos(\theta + \alpha_{i})\right) 
\mathbf{Q}_{\chi_{i}} = \frac{I}{R}\mathbf{Q}_{\theta}^{i} 
\mathbf{Q}_{\phi_{i}} = -\rho_{i}\left(\mathbf{F}_{x}^{i}\cos(\theta + \alpha_{i}) + \mathbf{F}_{y}^{i}\sin(\theta + \alpha_{i})\right) 
\mathbf{Q}_{s} = 0$$

$$\mathbf{Q} = \left( \begin{array}{ccc} \sum_{i=1}^{N} \mathbf{Q}_{1}^{i}, & \sum_{i=1}^{N} \mathbf{Q}_{2}^{i}, & \sum_{i=1}^{N} \mathbf{Q}_{\theta}^{i}, & \mathbf{Q}_{\chi_{i}}|_{i=1}^{N}, & \mathbf{Q}_{\phi_{i}}|_{i=1}^{N}, & \mathbf{Q}_{s} \end{array} 
ight)^{T}$$

### План

#### Постановка задачи

### Удар

Переход между роликами как задача теории удара

Удар как действие реакций

Удар как проецирование скоростей

Изменение энергии

#### Численное решение

Примеры

# Удар как проецирование скоростей

$$\dot{\mathbf{q}}^+ = \dot{\mathbf{q}}^- \! - \Delta \dot{\mathbf{q}} = \mathbf{V} \boldsymbol{\nu}^+ \in \widetilde{V}$$

$$\begin{array}{lll} 0 & = & \left(\Delta\dot{q}, \; \mathsf{MV}\right) \\ & = & \left(\mathsf{V}\nu^+ - \dot{q}^-, \; \mathsf{MV}\right) \\ & = & \left(\mathsf{MV}\nu^+ - \mathsf{M}\dot{q}^-, \; \mathsf{V}\right) \\ & = & \mathsf{V}^T\mathsf{MV}\nu^+ - \mathsf{V}^T\mathsf{M}\dot{q}^- \end{array}$$

$$oldsymbol{
u}^+ = \left( oldsymbol{\mathsf{V}}^\mathsf{T} oldsymbol{\mathsf{M}} oldsymbol{\mathsf{V}}^- oldsymbol{\mathsf{M}} \dot{oldsymbol{\mathsf{q}}}^- 
ight.$$

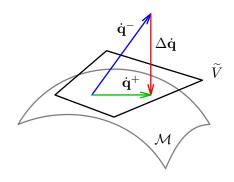


Рис.:  $\dot{\mathbf{q}}^+$  — проекция  $\dot{\mathbf{q}}^-$  на  $\widetilde{V}$ , ортогональная в метрике  $\mathbf{M}$ 

# Два способа

$$\mathsf{M}(\dot{\mathsf{q}}^+ - \dot{\mathsf{q}}^-) = \mathsf{Q}$$
  $\mathsf{Q} = \mathsf{KF}, \quad \dot{\mathsf{q}}^+ = \mathsf{V} 
u^+$ 

 $MV\nu^+ - KF = M\dot{a}^-$ 

$$\dim \mathbf{MV} = \dim \mathbf{q} \times \dim \boldsymbol{\nu}$$

 $\dim \mathbf{K} = \dim \mathbf{q} \times \dim \mathbf{F}$  $\dim \mathbf{q} = 3 + N(n+1)$ 

$$\dim \nu = 3 + N(n-1)$$

 $\mathbf{u}_{m} = \mathbf{0} + \mathbf{v}_{m} = \mathbf{1}$ 

$$\dim \mathbf{F} = 2N$$

$$\left( oldsymbol{
u}^{+}; \mathsf{F} 
ight)^{T} = \left( \mathsf{MV} \ - \mathsf{K} 
ight)^{-1} \mathsf{M} \dot{\mathsf{q}}^{-}$$

Вычисление ударных импульсов и проецирование  $\dot{\mathbf{q}}^-$  на  $\widetilde{V}$  дают один результат.

$$\dot{\mathbf{q}}^+ = \dot{\mathbf{q}}^- - \ \Delta \dot{\mathbf{q}} = \mathbf{V} \boldsymbol{\nu}^+ \in \widetilde{V}$$

$$0 = (\Delta \dot{\mathbf{q}}, MV)$$

$$= (V\nu^{+} - \dot{\mathbf{q}}^{-}, MV)$$

$$= (MV\nu^{+} - M\dot{\mathbf{q}}^{-}, V)$$

$$= V^{T}MV\nu^{+} - V^{T}M\dot{\mathbf{a}}^{-}$$

$$oldsymbol{
u}^+ = \left( oldsymbol{\mathsf{V}}^\mathsf{T} oldsymbol{\mathsf{M}} oldsymbol{\mathsf{V}}^- oldsymbol{\mathsf{M}} \dot{oldsymbol{\mathsf{q}}}^-$$

### План

#### Постановка задачи

### Удар

Переход между роликами как задача теории удара

Удар как действие реакций

Удар как проецирование скоростей

Изменение энергии

#### Численное решение

Примеры

### Изменение энергии

Соответствует теореме Карно

$$\mathbf{T}=rac{1}{2}\left(\mathsf{M}\dot{\mathsf{q}},\ \dot{\mathsf{q}}
ight),\quad \dot{\mathsf{q}}^{+}=\mathsf{V}oldsymbol{
u}^{+}$$

В силу идеальности связей:

$$\left(\boldsymbol{M}\dot{\boldsymbol{q}}^{+},\ \Delta\dot{\boldsymbol{q}}\right)=\left(\boldsymbol{M}\Delta\dot{\boldsymbol{q}},\ \dot{\boldsymbol{q}}^{+}\right)=\left(\boldsymbol{P},\ \dot{\boldsymbol{q}}^{+}\right)=0$$

Поэтому:

$$\Delta \mathbf{T} = -\frac{1}{2} \left( \mathbf{M} \Delta \dot{\mathbf{q}}, \ \Delta \dot{\mathbf{q}} \right) < 0$$

$$\begin{split} 2\Delta T &=& 2\left(T^{+}-T^{-}\right) = \left(M\dot{q}^{+},\ \dot{q}^{+}\right) - \left(M\dot{q}^{-},\ \dot{q}^{-}\right) \\ &=& \left(M\Delta\dot{q},\ \Delta\dot{q}\right) + 2\left(M\dot{q}^{-},\ \Delta\dot{q}\right) \\ &=& -\left(M\Delta\dot{q},\ \Delta\dot{q}\right) + 2\left(M\dot{q}^{+},\ \Delta\dot{q}\right) = -\left(M\Delta\dot{q},\ \Delta\dot{q}\right) \end{split}$$

### План

#### Постановка задачи

#### Удар

Переход между роликами как задача теории удара

Удар как действие реакций

Удар как проецирование скоростей

Изменение энергии

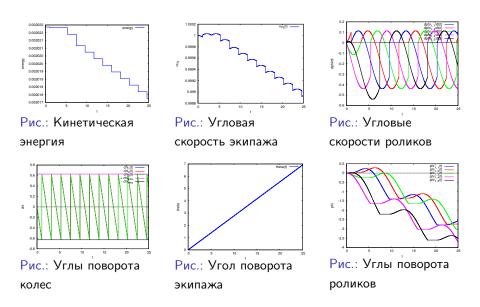
#### Численное решение

Примеры.

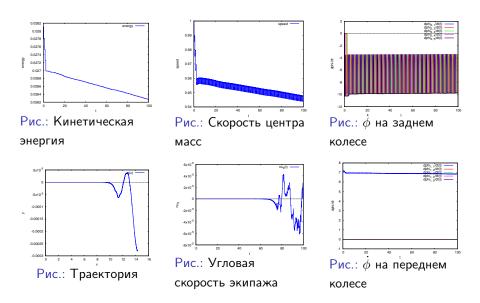
## Значения параметров

- ▶ радиус колеса r = 0.05,
- ▶ масса колеса  $M_{\kappa} = 0.15$ ,
- ▶ масса ролика  $m_{\rm poл} = 0.05$ ,
- ▶ радиус платформы R = 0.15,
- масса платформы M<sub>пл</sub> = 1.

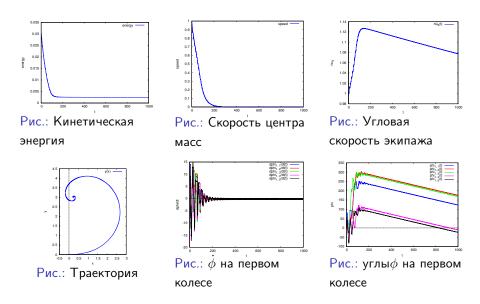
# Вращение вокруг своей оси $(\nu_{1,2}(0)=0,\nu_3=1)$ .



# Движение по прямой $(\nu_1(0)=1, \nu_{2,3}=0)$ .



# Движение с закруткой $(\nu_1(0)=1,\nu_2(0)=0,\nu_3(0)=1)$ .



### Результаты

- Рассмотрены уравнения движения экипажа в неголономной постановке с учетом движения всех роликов.
- Предложен способ ведения расчетов, учитывающий влияние ударного взаимодействия при смене контакта на всю систему.
- Показано, что кинетическая энергия не возрастает при сменах контакта
   и постоянна на гладких участках движения.
- Получены численные решения для симметричной конфигурации.

#### Спасибо за внимание!



### Кинетическая энергия и лагранжиан

▶ Присутствует аддитивный член, пропорциональный В – моменту инерции ролика относительно его оси собственного вращения:

$$2T = 2L = M\mathbf{v}_{S}^{2} + I_{S}\dot{\theta}^{2} + J\sum_{i}\dot{\chi}_{i}^{2} +$$

$$+B\sum_{i,j}(\dot{\phi}_{ij}^{2} + 2\dot{\theta}\sin(\kappa_{j} + \chi_{i})\dot{\phi}_{ij}),$$

$$M = \mathring{M} + Nnm$$

$$I_{S} = \mathring{I}_{S} + N \cdot n(\frac{A+B}{2} + mR^{2} + \frac{mr^{2}}{2}),$$

$$J = \mathring{J} + n(A + mr^{2})$$

### Кинетическая энергия и лагранжиан

С учетом связей:

$$2L^* = \mathring{\nu}^T \mathring{V}^T \mathring{M} \mathring{V} \mathring{\nu} +$$

$$+B \sum_{i} \left( \frac{(\nu_2 \sin \alpha_i + \nu_1 \cos \alpha_i)^2 R^2}{\rho_i^2} + \frac{2R\nu_3(\nu_2 \sin \alpha_i + \nu_1 \cos \alpha_i) \sin \chi_i}{\rho_i \Lambda} \right)$$

$$+B \sum_{i,j} \left( \frac{2\nu_3 \nu_{ni+j} \sin(\kappa_j + \chi_i)}{\Lambda} + \nu_{ni+j}^2 \right)$$

где  $\frac{1}{2}\mathring{\nu}^T\mathring{V}^T\mathring{M}\mathring{V}\mathring{\nu}$  – лагранжиан системы без роликов,  $ho_i = I\cos\chi_i - r$ 

### Кинетическая энергия и лагранжиан

Матрицы кинетической энергии и связей для системы без роликов

$$\mathring{M} = diag(M, M, I_S, J...J),$$

$$\mathring{V} = \begin{bmatrix} R\cos\theta & -R\sin\theta & 0\\ R\sin\theta & R\cos\theta & 0\\ 0 & 0 & \frac{1}{\Lambda}\\ \frac{R}{I}\sin\alpha_i & -\frac{R}{I}\cos\alpha_i & -\frac{R}{I\Lambda} \end{bmatrix}$$

#### Отличие от случая без роликов

Уравнения Я.В. Татаринова:

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L^*}{\partial \nu_{\alpha}} + \{P_{\alpha}, L^*\} = \{P_{\alpha}, \nu_{\mu}P_{\mu}\},$$

$$\nu_{\mu}P_{\mu} = \dot{q}_{i}p_{i}, \quad p_{i} = \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_{i}}$$
(3.1)

 Лагранжиан и "импульсы" отличаются аддитивными членами:

$$L^* = \mathring{L}^* + BL^*_{\Delta}(\nu, \chi)$$

$$P_{\alpha} = \mathring{P}_{\alpha}(\theta, p_x, p_y, p_\chi) + P_{\Delta}(p_{\phi_i}, \chi)$$

#### Матрица лагранжиана

Лагранжиан с учетом связей имеет вид:

$$2L^* = \boldsymbol{\nu}^{\mathrm{T}} \boldsymbol{V}^{\mathrm{T}} \mathcal{M} \boldsymbol{V} \boldsymbol{\nu} = \boldsymbol{\nu}^{\mathrm{T}} \mathcal{M}^* (\chi_i) \boldsymbol{\nu}$$

Структура симметричной матрицы  $\mathcal{M}^*$  следующая:

#### Слагаемые для свободных роликов

Первое слагаемое (3.1) получается дифференцированием лагранжиана и подстановкой связей (ниже  $\mathcal{M}_i^* = \frac{\partial \mathcal{M}^*}{\partial \chi_i}$ ):

$$\frac{d}{dt}\frac{\partial L^*}{\partial \nu_{\alpha}} = \frac{d}{dt}(\mathcal{M}^*(\chi)\nu_{\alpha}) = \mathcal{M}^*(\chi_i)\dot{\nu_{\alpha}} + \left(\sum_{i=1}^N \mathcal{M}_i^*(V\nu)_{3+i}\nu\right)_{\alpha},$$

Слагаемые, соответствующие свободным роликам:

$$\frac{\cos\chi_{ij}\nu_3B\left(-\frac{\nu_3R}{I\Lambda}-\frac{\cos\alpha_i\nu_2R}{I}+\frac{\sin\alpha_i\nu_1R}{I}\right)}{\Lambda}=\frac{B}{\Lambda}\cos\chi_{ij}(\dot{\chi_i})^*\nu_3.$$

Детали

Формальные импульсы  $P_{\alpha}$  и скобки Пуассона  $L^*$  с ними:

$$\begin{split} P_1 &= R \bigg( p_x \cos \theta + p_y \sin \theta + \sum_i \bigg( \frac{\sin \alpha_i p_{\chi_i}}{l} + \frac{\cos \alpha_i p_{\phi_{i1}}}{\rho_i} \bigg) \bigg), \\ P_2 &= R \bigg( - p_x \sin \theta + p_y \cos \theta + \sum_i \bigg( - \frac{\cos \alpha_i p_{\chi_i}}{l} + \frac{\sin \alpha_i p_{\phi_{i1}}}{\rho_i} \bigg) \bigg), \\ P_3 &= \frac{1}{\Lambda} \bigg( p_\theta - \sum_i \frac{R}{l} p_{\chi_i} \bigg), \quad P_s p_{\phi_s}, \\ &\{ P_1, L^* \} = - \frac{\partial P_1}{\partial p_{\chi_i}} \frac{\partial L^*}{\partial \chi_i} = - \frac{R}{2l} \boldsymbol{\nu}^{\mathrm{T}} \sin \alpha_i \mathcal{M}_i^* \boldsymbol{\nu}, \\ &\{ P_2, L^* \} = \frac{R}{2l} \boldsymbol{\nu}^{\mathrm{T}} \cos \alpha_i \mathcal{M}_i^* \boldsymbol{\nu}, \; \{ P_3, L^* \} = \frac{R}{2l\Lambda} \boldsymbol{\nu}^{\mathrm{T}} \mathcal{M}_i^* \boldsymbol{\nu}, \quad \{ P_s, L^* \} = 0, \\ \mathsf{Суммы} \; \{ P_\alpha, \nu_\mu P_\mu \} \neq 0 \; \mathsf{лишь} \; \mathsf{для} \; \mathsf{первых} \; \mathsf{трех} \; \mathsf{уравнений}. \end{split}$$

4 □ ト ← □ ト ← 亘 ト ← 亘 ・ り Q で

Новые слагаемые ( $\mathcal{P}_{\alpha}$  и  $\mathcal{M}_{i}^{*}$  зависят от  $\chi$ )

$$\mathcal{M}^{*}\dot{\boldsymbol{\nu}} = \frac{MR^{2}}{\Lambda} \begin{pmatrix} \nu_{2}\nu_{3} \\ -\nu_{1}\nu_{3} \\ 0 \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix} + \frac{R}{2I}\boldsymbol{\nu}^{T} \begin{pmatrix} -\sin\alpha_{i}\mathcal{M}_{i}^{*} \\ \cos\alpha_{i}\mathcal{M}_{i}^{*} \\ \Lambda^{-1}\mathcal{M}_{i}^{*} \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix} \boldsymbol{\nu}$$

$$- BR^{2}\boldsymbol{\nu}^{T} \begin{pmatrix} \mathcal{P}_{1} \\ \mathcal{P}_{2} \\ \mathcal{P}_{3} \\ 0 \\ \vdots \\ 0 \end{pmatrix} \boldsymbol{\nu} - B \begin{pmatrix} * \\ * \\ \cos\chi_{12}\frac{\nu_{3}}{\Lambda}\dot{\chi}_{1}^{*} \\ \vdots \\ \cos\chi_{N_{D}}\frac{\nu_{3}}{\lambda}\dot{\chi}_{N_{D}}^{*} \end{pmatrix}$$

#### Свойства

- 1. Интеграл энергии  $\frac{1}{2} \nu^{\mathrm{T}} \mathcal{M}^*(\chi_i) \nu = h = \mathrm{const}$  (связи автономны, идеальны, силы консервативны)
- 2.  $\nu_1 = \nu_2 = \nu_3 = 0 \implies \nu_s = \text{const}$
- 3.  $B = 0 \implies$  уравнения как в безынерционной модели.
- 4. Интеграл  $m_{33}^* \nu_3 = {
  m const}$  разрушается при  $B \neq 0$ .  $\dot{\nu_3} {\sim} B$ .
- 5. Первые интегралы:

$$\nu_s + \frac{1}{\Lambda} \sin \chi_{ij} \nu_3 = const.$$

Вращение  $\nu_1(0)=0, \nu_2(0)=0, \nu 3(0) \neq 0$  неравномерно.

6. Замена псевдоскоростей  $m{
u} o \lambda m{
u}, \lambda 
eq 0$  эквивалентна замене времени  $t o \lambda t.$ 

