

О НАРУШЕНИИ ИНВАРИАНТНОСТИ УРАВНЕНИЯ ЭЙЛЕРА–ЛАГРАНЖА

В. П. Кошчев

Московский авиационный институт (национальный исследовательский университет), филиал
«Стрела», г. Жуковский, Московская область, Российская Федерация
ORCID: <https://orcid.org/0000-0002-0724-9760>, ✉ koshcheev1@yandex.ru

Аннотация: показано, что если при переходе к новой системе координат определитель Якоби равен нулю, то имеет место нарушение инвариантности уравнения Эйлера–Лагранжа.

Ключевые слова: уравнение Эйлера–Лагранжа, уравнение Гамильтона–Якоби, уравнение Гамильтона, дифференциальные формы, нарушение инвариантности.

Для цитирования: Кошчев В. П. О нарушении инвариантности уравнения Эйлера–Лагранжа. *Успехи кибернетики.* 2025;6(3):70–71.

Поступила в редакцию: 16.08.2025.

В окончательном варианте: 17.09.2025.

VIOLATION OF THE INVARIANCE OF THE EULER–LAGRANGE EQUATION

V. P. Koshcheev

Moscow Aviation Institute (National Research University), Strela branch, Zhukovsky, Moscow Region,
Russian Federation
ORCID: <https://orcid.org/0000-0002-0724-9760>, ✉ koshcheev1@yandex.ru

Abstract: we showed that if, during the transition to a new coordinate system, the Jacobi determinant equals zero, so the invariance of the Euler–Lagrange equation is violated.

Keywords: Euler–Lagrange equation, Hamilton–Jacobi equation, Hamilton equation, differential forms, violation of invariance.

Cite this article: Koshcheev V. P. Violation of the Invariance of the Euler–Lagrange Equation. *Russian Journal of Cybernetics.* 2025;6(3):70–71.

Original article submitted: 16.08.2025.

Revision submitted: 17.09.2025.

Инвариантность уравнения Эйлера была доказана в [1] с помощью вариационной производной и сформулирована как свойство кривой быть (или не быть) экстремалью независимо от выбора системы координат. С помощью [2] покажем, что если при переходе к новой системе координат определитель Якоби равен нулю, то имеет место нарушение инвариантности уравнения Эйлера–Лагранжа.

Классическое действие для динамической системы с одной степенью свободы запишем в виде определенного интеграла с переменным верхним пределом

$$S(t) = \int_{t_0}^t L(t', q(t'), \frac{dq(t')}{dt'}) dt' \quad (1)$$

Тогда

$$dS = L \left(t', q(t'), \frac{dq(t')}{dt'} \right) dt' \Big|_{t'=t} = L(t, q, \dot{q}) dt, \quad (2)$$

где $\dot{q} = \frac{dq}{dt}$.

Построим дифференциал второго порядка

$$ddS = \left(\frac{\partial L}{\partial t} dt + \frac{\partial L}{\partial q} dq + \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} d\dot{q} \right) \wedge dt. \quad (3)$$

Так как $dt \wedge dt = 0$ и $\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \dot{q}} dq \right) = \left(\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} \right) dq + \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} d\dot{q}$, то

$$d \left(dS - \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} dq \right) = \left(-\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} + \frac{\partial L}{\partial q} \right) dq \wedge dt. \quad (4)$$

Видно, что

$$d \left(dS - \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} dq \right) = 0. \quad (5)$$

Дифференциальная 1-форма удовлетворяет лемме Пуанкаре, когда правая часть равенства (4) равна нулю:

$$\left(-\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} + \frac{\partial L}{\partial q}\right) dq \wedge dt = 0. \quad (6)$$

Тогда из формулы (6) получим уравнение Эйлера–Лагранжа

$$-\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} + \frac{\partial L}{\partial q} = 0, \quad (7)$$

так как $dq \wedge dt \neq 0$.

При переходе к новой системе координат

$$\begin{cases} q = q(u,v) \\ t = t(u,v) \end{cases} \quad (8)$$

Формула (6) преобразуется к виду

$$\left(-\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}} + \frac{\partial L}{\partial q}\right) \Big|_{\substack{t=t(u,v) \\ q=q(u,v)}} \det \begin{pmatrix} \frac{\partial q}{\partial u} & \frac{\partial q}{\partial v} \\ \frac{\partial t}{\partial u} & \frac{\partial t}{\partial v} \end{pmatrix} du \wedge dv = 0, \quad (9)$$

так как

$$dq \wedge dt = \det \begin{pmatrix} \frac{\partial q}{\partial u} & \frac{\partial q}{\partial v} \\ \frac{\partial t}{\partial u} & \frac{\partial t}{\partial v} \end{pmatrix} du \wedge dv, \quad (10)$$

где $\det \begin{pmatrix} \frac{\partial q}{\partial u} & \frac{\partial q}{\partial v} \\ \frac{\partial t}{\partial u} & \frac{\partial t}{\partial v} \end{pmatrix}$ — определитель Якоби.

Видно, что уравнение Эйлера–Лагранжа не является инвариантным при переходе к новой системе координат, когда определитель Якоби равен нулю. Рассмотрим, например, отображение Арнольда [3]

$$\begin{aligned} y_1 &= x_1^2 - x_2^2 + ax_1 \\ y_2 &= 2x_1x_2 - ax_2, \end{aligned} \quad (11)$$

где a — параметр.

В [3] было показано, что на плоскости (x_1, x_2) определитель Якоби равен нулю на окружности

$$x_1^2 + x_2^2 = \frac{a^2}{4}. \quad (12)$$

Отображение этой окружности на плоскости (y_1, y_2) приводит к гипоциклоиде с тремя острями [3], в окрестности которых производная испытывает скачок.

ЛИТЕРАТУРА

1. Гельфанд И. М., Фомин С. В. *Вариационное исчисление*. М.: Физматгиз; 1961. 228 с.
2. Кощеев В. П. К задаче построения уравнения Эйлера–Лагранжа с помощью леммы Пуанкаре. *Успехи кибернетики*. 2025;6(2):40–43.
3. Арнольд В. И. Математика и физика: родитель и дитя или сестры? *Успехи физических наук*. 1999;169(12):1311–1323.