

БИБЛИОГРАФИЧЕСКИЙ СПИСОК

1. Демьянов В.Ф., Малоземов В.Н. Введение в минимакс. М.: Наука, 1972.
2. Ремез Е.Я. Основы численных методов чебышевского приближения. Киев: Наук. думка, 1969.

УДК 514.764

С.В. Галаев, А.В. Гохман

ГЕОМЕТРИЧЕСКАЯ ИНТЕРПРЕТАЦИЯ ДВИЖЕНИЯ ТОЧКИ ПЕРЕМЕННОЙ МАССЫ СО СВЯЗЯМИ

В работе [1] была рассмотрена материальная точка, масса которой зависит только от её положения, в то время как абсолютные скорости отбрасываемых частиц равны нулю. Автором работы была дана геометрическая интерпретация движения такой точки. А именно было показано, что траектория точки переменной массы совпадает с геодезической проективно-евклидовой связности. В работе [2] на движение точки переменной массы были наложены связи, в результате чего траектории движения такой точки должны были касаться неголономного многообразия специального вида. Как и в работе [1], удалось найти связность, теперь уже в неголономном многообразии, геодезические которой совпадают с траекториями движения точки.

В настоящей статье мы продолжаем изучать движение точки переменной массы, но уже в случае произвольной линейной связи. Назовём точку $M(X^\alpha)$ евклидова пространства R_3 положением материальной точки \tilde{M} с переменной массой $m(x^\alpha)$, где $m(x^\alpha)$ интерпретируется как положительная функция $m : R_3 \rightarrow R$ ($\alpha, \beta, \gamma = 1, 2, 3$).

Предположим, что на движение точки \tilde{M} наложена линейная связь. Это означает, что траектория движения точки всюду касается некоторого неголономного многообразия X_3^2 . Будем считать, что в пространстве R_3 задана ортонормированная система координат (x^α) и $P : T(R_3) \rightarrow X_3^2$ – проектор, определяемый связью. Векторные поля $\bar{e}_a = P(\partial_\alpha) = \partial_\alpha - \Gamma_a^3 \partial_3$ в каждой точке пространства R_3 определяют допустимый базис соответствующей площадки неголономного многообразия X_3^2 ($a, b, c = 1, 2$). Мы полагаем, что движение точки \tilde{M} подчиняется закону

$$\frac{d}{dt} m \dot{r} = \lambda \bar{n}, \quad (1)$$

где $\bar{n} = \Gamma_1^3 \partial_1 + \Gamma_2^3 \partial_2 + \partial_3$ – нормальное векторное поле к неголономному многообразию X_3^2 , λ – неопределённый множитель. В ортонормированных координатах уравнение (1) перепишется в виде

$$\begin{cases} m \ddot{x}^a + \partial_\alpha m \dot{x}^\alpha \dot{x}^a = \lambda \Gamma_a^3, \\ m \ddot{x}^3 + \partial_\alpha m \dot{x}^\alpha \dot{x}^3 = \lambda. \end{cases} \quad (2)$$

Используя уравнение связи $\dot{x}^3 = -\dot{x}^a \Gamma_a^3$, находим явное выражение для λ :

$$\lambda = \frac{-m \dot{\Gamma}_a^3 \dot{x}^a}{\bar{n}^2}. \quad (3)$$

С помощью необходимых преобразований систему (2) с учётом равенства (3) приведём к эквивалентному виду

$$\ddot{x}^a + \left(\delta_b^a P_c + \delta_c^a P_b + \frac{\Gamma_a^3}{\bar{n}^2} \bar{e}_b \Gamma_c^3 \right) \dot{x}^b \dot{x}^c = 0,$$

где $P_a = \frac{1}{2} \bar{e}_a \ln m$.

Пусть $\Gamma_{\beta\gamma}^\alpha = \delta_\beta^\alpha P_\gamma + \delta_\gamma^\alpha P_\beta$ — проективно-евклидова связность, заданная в пространстве R_3 . Проецируя эту связность вдоль оснащения $\langle \partial_3 \rangle$ на X_3^2 , получим связность в неголономном многообразии X_3^2 , коэффициенты которой относительно базиса \bar{e}_a имеют вид

$$\Gamma_{bc}^a = \delta_b^a P_c + \delta_c^a P_b + \frac{\Gamma_a^3}{\bar{n}^2} \bar{e}_b \Gamma_c^3.$$

Таким образом, нами доказана

Теорема. *Движение точки переменной массы со связями совпадает с геодезической проекции проективно-евклидовой связности на соответствующее неголономное многообразие.*

БИБЛИОГРАФИЧЕСКИЙ СПИСОК

1. Гохман А.В. К геометрии динамики одного класса точек переменной массы // Дифференциальная геометрия. Саратов: Изд-во Саратов. ун-та, 1974. Вып. 1. С. 15–19.
2. Галаев С.В., Гохман А.В. К геометрии динамики со связями одного класса точек переменной массы // Математика. Механика: Сб. науч. тр. Саратов: Изд-во Саратов. ун-та, 2003. Вып. 5. С. 18–22.

А.В. Голубь, А.П. Хромов

УДК 517.984

О РАВНОСХОДИМОСТИ РАЗЛОЖЕНИЙ ПО СОБСТВЕННЫМ ФУНКЦИЯМ ИНТЕГРАЛЬНЫХ ОПЕРАТОРОВ С ИНВОЛЮЦИЕЙ, ДОПУСКАЮЩЕЙ РАЗРЫВЫ

Рассмотрим оператор

$$Af(x) = \int_0^{\theta(x)} A(\theta(x), t) f(t) dt, \quad (1)$$

где $\theta(x) = \frac{1}{2} - x$ при $x \in [0; \frac{1}{2}]$ и $\theta(x) = \frac{3}{2} - x$ при $x \in [\frac{1}{2}; 1]$. Функция $\theta(x)$