

ВАРЬИРОВАНИЕ УРАВНЕНИЙ ПУАНКАРЕ

К. Е. Шурова

(Москва)

Уравнения Пуанкаре описывают движение системы, стесненной гладкими голономными связями.

Пусть положение системы задается зависимыми переменными x_1, \dots, x_n , из которых k независимы. Возможные перемещения определяются группой операторов

$$X_\alpha = \sum_{i=1}^n \xi_{\alpha i} \frac{\partial}{\partial x_i} \quad (\alpha = 1, \dots, k)$$

так, чтобы изменение функции $f(t, x_1, \dots, x_n)$ на возможном перемещении определялось формой

$$\delta f = \sum_{\alpha=1}^k \omega_\alpha X_\alpha f(t, x_1, \dots, x_n)$$

где ω_α определяют возможные перемещения системы. Изменение функции на действительном перемещении определяется соотношением

$$df = \left(\frac{\partial f}{\partial t} + \sum_{\alpha=1}^k \eta_\alpha X_\alpha f \right) dt$$

где η_α определяют действительные перемещения.

При этом предполагается перестановочность операторов

$$\frac{\partial}{\partial t} \text{ и } X_\alpha \quad \left(\frac{\partial}{\partial t} X_\alpha \right) = 0; \quad d \text{ и } \delta \quad (d\delta f = \delta df)$$

Группа операторов X удовлетворяет следующему условию:

$$(X_\alpha, X_\beta) = X_\alpha X_\beta - X_\beta X_\alpha = \sum_{i=1}^k c_{\alpha i \beta} X_i$$

Уравнения Пуанкаре для этой системы имеют следующий вид:

$$\frac{d}{dt} \left(\frac{\partial L}{\partial \eta_i} \right) = \sum_{\alpha, \beta} c_{\alpha i \beta} \eta_\alpha \frac{\partial L}{\partial \eta_\beta} + X_i L$$

где

$$L(t, x_1, \dots, x_n, \eta_1, \dots, \eta_k) = T + U$$

В канонической форме эти уравнения запишутся так:

$$\frac{dy_s}{dt} = \sum_{\alpha, \beta} c_{\alpha s \beta} \eta_\alpha y_\beta - X_s H, \quad \eta_s = \frac{\partial H}{\partial y_s} \quad (s = 1, \dots, k)$$

Здесь y_s — новые переменные, а H — функция Гамильтона:

$$y_s = \frac{\partial L}{\partial \eta_\alpha} \quad (\alpha = 1, \dots, k), \quad H(t, x, \dots, x_n, y_1, \dots, y_k) = \sum_{j=1}^k \eta_j y_j - L$$

Составим уравнения для возмущенного движения.

Пусть α_l и β_s ($l = 1, \dots, n$; $s = 1, \dots, k$) — возмущения для x_l и y_s соответственно. Функцию действия для возмущенного движения представим в виде

$$\begin{aligned} H(t, x_1 + \alpha_1, \dots, x_n + \alpha_n; y_1 + \beta_1, \dots, y_k + \beta_k) = \\ = H(t, x_1, \dots, x_n; y_1, \dots, y_k) + \sum_{l=1}^n \frac{\partial H}{\partial x_l} \alpha_l + \sum_{s=1}^k \frac{\partial H}{\partial y_s} \beta_s + \dots \end{aligned}$$

Здесь члены более высокого порядка не выписаны.

Тогда уравнения для возмущенного движения запишутся так:

$$\begin{aligned} \frac{d\beta_s}{dt} = \sum_{\alpha, \beta} c_{\alpha\beta} \eta_{\alpha} \beta_{\beta} + \sum_{\alpha, \beta} c_{\alpha\beta} y_{\beta} \delta \eta_{\alpha} - X_{\alpha} \left[\sum_{l=1}^n \frac{\partial H}{\partial x_l} \alpha_l + \sum_{s=1}^k \frac{\partial H}{\partial y_s} \beta_s \right] \\ \delta \eta_s = \frac{\partial}{\partial y_s} \left[\sum_{l=1}^n \frac{\partial H}{\partial x_l} \alpha_l + \sum_{s=1}^k \frac{\partial H}{\partial y_s} \beta_s \right] \end{aligned}$$

Но полученная система не замкнута. Если учесть связи, наложенные на систему, функция действия представится в виде

$$\begin{aligned} H(t, x_1 + \beta_1, \dots, x_n + \alpha_n; y_1 + \beta_1, \dots, y_k + \beta_k) = \\ = H(t, x_1, \dots, x_n, y_1, \dots, y_k) + \sum_{s=1}^k \omega_s X_s H + \sum_{s=1}^k \frac{\partial H}{\partial y_s} \beta_s \end{aligned}$$

а уравнения движения преобразуются в замкнутую систему для переменных ω_s, β_s . Таким образом, зависимые переменные α_l исключаются из системы:

$$\begin{aligned} \frac{d\beta_s}{dt} = \sum_{\alpha, \beta} c_{\alpha\beta} y_{\beta} \delta \eta_{\alpha} + \sum_{\alpha, \beta} c_{\alpha\beta} \beta_{\beta} \eta_{\alpha} - X_s \left[\sum_{s=1}^k \omega_s X_s H + \sum_{s=1}^k \frac{\partial H}{\partial y_s} \beta_s \right] \\ \delta \eta_s = \frac{\partial}{\partial y_s} \left[\sum_{s=1}^k \omega_s X_s H + \sum_{s=1}^k \frac{\partial H}{\partial y_s} \beta_s \right] \quad (s = 1, \dots, k) \end{aligned}$$

Параметры η_s могут быть исключены из системы из условия

$$\eta_s = \frac{\partial H}{\partial y_s} \quad (s = 1, \dots, k)$$

Отсюда

$$\delta \eta_s = \sum_{\alpha=1}^k \omega_{\alpha} X_{\alpha} \frac{\partial H}{\partial y_s}$$

и уравнения окончательно принимают вид:

$$\begin{aligned} \frac{d\beta_s}{dt} = \sum_{\alpha, \beta} \left[c_{\alpha\beta} y_{\beta} \sum_{\alpha'=1}^k \omega_{\alpha'} X_{\alpha'} \frac{\partial H}{\partial y_{\alpha}} \right] + \sum_{\alpha, \beta} c_{\alpha\beta} \beta_{\beta} \frac{\partial H}{\partial y_s} - X_s \left[\sum_{s=1}^k \omega_s X_s H + \sum_{s=1}^k \frac{\partial H}{\partial y_s} \beta_s \right] \\ \sum_{\alpha=1}^k \omega_{\alpha} X_{\alpha} \frac{\partial H}{\partial y_s} = \frac{\partial}{\partial y_s} \left[\sum_{s=1}^k \omega_s X_s H + \sum_{s=1}^k \frac{\partial H}{\partial y_s} \beta_s \right] \quad (s = 1, \dots, k) \end{aligned}$$

Поступила 8 X 1952

ЛИТЕРАТУРА

1. Четаев Н. Г. Об уравнениях Пуанкаре. ПММ, т. V, вып. 2, 1941.