

# 一类动力学方程的 Mei 对称性\*

葛伟宽

(湖州师范学院物理系, 湖州 313000)

(2006 年 3 月 9 日收到, 2006 年 5 月 24 日收到修改稿)

研究一类动力学方程的 Mei 对称性的定义和判据, 由 Mei 对称性通过 Noether 对称性可找到 Noether 守恒量. 由 Mei 对称性通过 Lie 对称性可找到 Hojman 守恒量. 同时, 也可找到一类新型守恒量.

关键词: 动力学方程, Mei 对称性, Noether 对称性, Lie 对称性

PACC: 0320

## 1. 引 言

对称性与守恒量的研究是数学物理科学, 特别是分析力学的一个近代发展方向. 人们研究了各类动力学方程的 Noether 对称性<sup>[1-3]</sup>, Lie 对称性<sup>[2-11]</sup>和 Mei 对称性(亦称形式不变性)<sup>[12-15]</sup>, 以及与之相对应的各类守恒量<sup>[16]</sup>. 本文研究二阶 Micévić-Rusov 方程的 Mei 对称性的定义和判据. 如果 Mei 对称性是 Noether 对称性, 则可利用 Noether 定理来求 Noether 守恒量. 如果 Mei 对称性是 Lie 对称性, 则可借助于 Hojman 定理来求 Hojman 守恒量. 另外, 在一定条件下还可以导出一类新型守恒量.

## 2. 二阶 Micévić-Rusov 方程

Micévić 和 Rusov 1984 年得到一类混合型方程<sup>[17]</sup>, 其形式为

$$\frac{\overset{(m)}{\partial T}}{\partial q_s} - \frac{\overset{(m-1)}{\partial T}}{\partial q_s} - \frac{\partial T}{\partial q_s} = Q_s \quad (s = 1, \dots, n), \quad (1)$$

其中  $T$  为系统的动能,  $\overset{(m)}{\partial T}$  为动能对时间的  $m$  次导数,  $Q_s$  为广义力. 称方程(1)为  $m$  阶 Micévić-Rusov 方程. 当  $m = 1$  时, 方程(1)成为 Nielsen 方程. 当  $m = 2$  时, 有形式

$$\frac{\partial \ddot{T}}{\partial \ddot{q}_s} - \frac{\partial \dot{T}}{\partial \dot{q}_s} - \frac{\partial T}{\partial q_s} = Q_s, \quad (2)$$

将  $Q_s$  分成有势的  $Q'_s$  和非势的  $Q''_s$ , 有

$$Q_s = Q'_s + Q''_s, Q'_s = -\frac{\partial V}{\partial q_s}, V = V(t, \mathbf{q}). \quad (3)$$

令

$$L = T - V, \quad (4)$$

则方程(2)成为

$$\frac{\partial \ddot{L}}{\partial \ddot{q}_s} - \frac{\partial \dot{L}}{\partial \dot{q}_s} - \frac{\partial L}{\partial q_s} = Q''_s \quad (s = 1, \dots, n). \quad (5)$$

将二阶微分方程组(5)展开, 可求出所有广义加速度, 记作

$$\ddot{q}_s = \alpha_s(t, \mathbf{q}, \dot{\mathbf{q}}). \quad (6)$$

## 3. Mei 对称性的定义和判据

取时间  $t$  和坐标  $q_s$  的无限小变换

$$t^* = t + \epsilon \xi_0(t, \mathbf{q}, \dot{\mathbf{q}}), \quad (7)$$

$$q_s^*(t^*) = q_s(t) + \epsilon \xi_s(t, \mathbf{q}, \dot{\mathbf{q}}).$$

在变换(7)后, 函数  $L$  和  $Q'_s$  变为  $L^*$  和  $Q'^*_s$ , 有

$$L^* = L\left(t^*, \mathbf{q}^*, \frac{d\mathbf{q}^*}{dt^*}\right) = L(t, \mathbf{q}, \dot{\mathbf{q}}) + \epsilon \tilde{X}^{(1)}(L) + O(\epsilon^2),$$

$$Q'^*_s = Q'_s\left(t^*, \mathbf{q}^*, \frac{dq^*}{dt^*}\right) = Q'_s(t, \mathbf{q}, \dot{\mathbf{q}}) + \epsilon \tilde{X}^{(1)}(Q'_s) + O(\epsilon^2), \quad (8)$$

$$\tilde{X}^{(1)} = \xi_0 \frac{\partial}{\partial t} + \xi_s \frac{\partial}{\partial q_s}$$

\* 国家自然科学基金(批准号:10272021)资助的课题.

$$+ \left( \frac{\bar{d}}{dt} \xi_s - \dot{q}_s \frac{\bar{d}}{dt} \xi_0 \right) \frac{\partial}{\partial \dot{q}_s}, \quad (9)$$

其中

$$\frac{\bar{d}}{dt} = \frac{\partial}{\partial t} + \dot{q}_s \frac{\partial}{\partial q_s} + \alpha_s \frac{\partial}{\partial \dot{q}_s}.$$

定义 方程(5)的 Mei 对称性是指当动力学函数  $L, Q'_s$  在无限小变换(7)之后仍满足方程(5)的一种不变性.

根据上述定义,有

$$\frac{\partial}{\partial \dot{q}_s} \left( \frac{d^2}{dt^2} L^* \right) - \frac{\partial}{\partial \dot{q}_s} \left( \frac{d}{dt} L^* \right) - \frac{\partial}{\partial q_s} L^* = Q''_s. \quad (10)$$

将(8)式代入(10)式,利用方程(5),并忽略  $\varepsilon^2$  及各高阶小项,得

$$\begin{aligned} & \frac{\partial}{\partial \dot{q}_s} \left\{ \frac{d^2}{dt^2} \bar{X}^{(1)}(\chi L) \right\} - \frac{\partial}{\partial \dot{q}_s} \left\{ \frac{d}{dt} \bar{X}^{(1)}(\chi L) \right\} \\ & - \frac{\partial}{\partial q_s} \bar{X}^{(1)}(\chi L) = \bar{X}^{(1)}(\chi Q'_s) \quad (s = 1, \dots, m) \end{aligned} \quad (11)$$

于是有

判据 如果无限小生成元  $\xi_0, \xi_s$  满足方程(11)则相应的不变性是方程(5)的 Mei 对称性.

方程(11)称为 Mei 对称性的判据方程.

#### 4. Mei 对称性导致的 Noether 守恒量

方程(6)在满足一定条件下可化成 Lagrange 方程<sup>[18]</sup> 如不能或不易化为 Lagrange 方程,可以部分 Lagrange 化.实际上,令

$$\tilde{L} = \frac{1}{2} \dot{q}_s \dot{q}_s, \quad \tilde{Q}_s = \alpha_s, \quad (12)$$

则方程(6)可表为一个有非势力的完整力学系统,其方程为

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial \tilde{L}}{\partial \dot{q}_s} - \frac{\partial \tilde{L}}{\partial q_s} = \tilde{Q}_s. \quad (13)$$

对方程(13)如果存在规范函数  $G_N = G_N(t, q, \dot{q})$  使得下列 Noether 等式成立:

$$\tilde{L} \dot{\xi}_0 + X^{(1)}(\tilde{L}) + \tilde{Q}(\xi_s - \dot{q}_s \xi_0) + \dot{G}_N = 0 \quad (14)$$

则有 Noether 守恒量

$$I_N = \tilde{L} \xi_0 + \frac{\partial \tilde{L}}{\partial \dot{q}_s} (\xi_s - \dot{q}_s \xi_0) + G_N = \text{const}. \quad (15)$$

于是有

命题 1 如果方程(5)Mei 对称性的生成元  $\xi_0,$

$\xi_s$  和规范函数  $G_N = G_N(t, q, \dot{q})$  满足(14)式,则 Mei 对称性导致 Noether 守恒量式(15).

#### 5. Mei 对称性导致的 Hojman 守恒量

方程(6)在时间不变的特殊无限小变换下, Lie 对称性的确定方程有形式

$$\frac{\bar{d}}{dt} \frac{\bar{d}}{dt} \xi_s = \frac{\partial \alpha_s}{\partial q_k} \xi_k + \frac{\partial \alpha_s}{\partial \dot{q}_k} \frac{\bar{d}}{dt} \xi_k. \quad (16)$$

Hojman 定理指出<sup>[19]</sup> 如果生成元  $\xi_s$  满足方程(16), 并且存在某函数  $\mu = \mu(t, q, \dot{q})$  使得

$$\frac{\partial \alpha_s}{\partial \dot{q}_s} + \frac{\bar{d}}{dt} \ln \mu = 0, \quad (17)$$

则方程(6)有 Hojman 守恒量

$$I_H = \frac{1}{\mu} \frac{\partial}{\partial q_s} (\mu \xi_s) + \frac{1}{\mu} \frac{\partial}{\partial \dot{q}_s} \left( \mu \frac{\bar{d}}{dt} \xi_s \right) = \text{const}. \quad (18)$$

于是有

命题 2 如果方程(5)的 Mei 对称性生成元  $\xi_s$  ( $\xi_0 = 0$ ) 满足确定方程(16) 并且存在某函数  $\mu$  满足(17)式,则 Mei 对称性导致 Hojman 守恒量(18)式.

#### 6. Mei 对称性导致的一类新守恒量

将方程(5)写成如下形式:

$$\frac{d}{dt} \frac{\partial L}{\partial \dot{q}_s} - \frac{\partial L}{\partial q_s} = Q'_s, \quad (19)$$

它的 Mei 对称性的判据方程有形式:

$$\frac{d}{dt} \left\{ \frac{\partial}{\partial \dot{q}_s} \bar{X}^{(1)}(\chi L) \right\} - \frac{\partial}{\partial q_s} \{ \bar{X}^{(1)}(\chi L) \} = \bar{X}^{(1)}(\chi Q'_s). \quad (20)$$

对满足判据方程(20)的生成元  $\xi_0, \xi_s$ , 如果存在某函数  $G_F = G_F(t, q, \dot{q})$  使得

$$\begin{aligned} & \bar{X}^{(1)}(\chi L) \frac{\bar{d}}{dt} \xi_0 + \bar{X}^{(1)}\{ \bar{X}^{(1)}(\chi L) \} \\ & + \bar{X}^{(1)}(\chi Q'_s) \xi_s - \dot{q}_s \xi_0 + \frac{\bar{d}}{dt} G_F = 0, \end{aligned} \quad (21)$$

则系统(20)有如下新型守恒量:

$$\begin{aligned} I_F &= \bar{X}^{(1)}(\chi L) \xi_0 + \frac{\partial}{\partial \dot{q}_s} \{ \bar{X}^{(1)}(\chi L) \} \xi_s - \dot{q}_s \xi_0 + G_F \\ &= \text{const}. \end{aligned} \quad (22)$$

于是有

命题 3 如果方程(5)Mei 对称性的生成元  $\xi_0,$

$\xi$ , 满足 (20) 式, 并且存在函数  $G_N = G_N(t, q, \dot{q})$  满足 (21) 式, 则方程 (5) 的 Mei 对称性可导致新型守恒量式 (22).

以上三个命题都是所论方程 Mei 对称性导致的守恒量, 分别为 Noether 守恒量, Hojman 守恒量和新型守恒量.

## 7. 算 例

下面举例说明上述结果.

例 1 单自由度的 Lagrange 函数和广义力分别为

$$L = \frac{1}{2} \dot{q}^2, Q = -\dot{q}. \quad (23)$$

首先, 研究 Mei 对称性导致的 Noether 守恒量. 对系统 (23), 方程 (5) 给出

$$\ddot{q} = -\dot{q}, \quad (24)$$

取生成元

$$\xi_0 = 0, \xi = 1, \quad (25)$$

则有

$$\begin{aligned} \tilde{X}^{(1)}\chi(L) &= \dot{q} \left( \frac{\bar{d}}{dt} \xi - \dot{q} \frac{\bar{d}}{dt} \xi_0 \right) = 0, \\ \tilde{X}^{(1)}\chi(Q) &= 0. \end{aligned}$$

因此, 生成元 (25) 是 Mei 对称性的. Noether 等式 (14) 给出

$$L\dot{\xi}_0 + \dot{q}(\dot{\xi} - \dot{q}\dot{\xi}_0) - \dot{q}(\xi - \dot{q}\dot{\xi}_0) + \dot{G}_N = 0.$$

将 (25) 式代入上式, 得

$$G_N = q,$$

而守恒量式 (15) 给出

$$I_N = \dot{q} + q = \text{const}. \quad (26)$$

这是 Mei 对称性导致的 Noether 守恒量.

再取生成元

$$\xi_0 = 0, \xi = (\dot{q} + q)\dot{q} \exp t, \quad (27)$$

则有

$$\tilde{X}^{(1)}\chi(L) = \tilde{X}^{(1)}\chi(Q) = 0,$$

因此, 生成元 (27) 是 Mei 对称性的. 将 (17) 式代入确定方程 (16), 可知满足, 因此, 它也是 Lie 对称性的. (17) 式给出

$$-1 + \frac{\bar{d}}{dt} \ln \mu = 0, \quad (28)$$

它有解

$$\mu = \exp t \quad (29)$$

将 (27)(29) 式, 代入守恒量式 (18), 得到

$$I_H = \frac{\partial \xi}{\partial q} = \dot{q} \exp t = \text{const}. \quad (30)$$

它是 Mei 对称性导致的 Hojman 守恒量.

例 2 研究系统

$$L = \frac{1}{2} \dot{q}^2, Q'' = t \quad (31)$$

的 Mei 对称性导致的新型守恒量.

取生成元为

$$\xi_0 = 0, \xi = \dot{q} + t - \frac{1}{2} t^2, \quad (32)$$

则有

$\tilde{X}^{(1)}\chi(L) = \dot{q} \tilde{X}^{(1)}\{\tilde{X}^{(1)}\chi(L)\} = 1, \tilde{X}^{(1)}\chi(Q'') = 0$ , 可验证, 生成元 (32) 满足方程 (11), 因此它是方程 (5) 的 Mei 对称性. 由 (21) 式求得

$$G_F = -t,$$

而守恒量 (22) 式给出

$$I_F = \dot{q} - \frac{1}{2} t^2 = \text{const}. \quad (33)$$

它是 Mei 对称性导致的新型守恒量.

## 8. 结 论

本文研究了二阶 Micévić-Rusov 方程的 Mei 对称性, 并由 Mei 对称性求得了 Noether 守恒量, Hojman 守恒量和新型守恒量等.

[1] Li Z P 1993 *Classical and Quantal Dynamics of Constrained Systems and Their Symmetrical Properties* (Beijing: Beijing Polytechnic University Press) [in Chinese] 李子平 1993 经典和量子约束系统及其对称性质 (北京: 北京工业大学出版社)

[2] Zhao Y Y, Mei F X 1999 *Symmetries and Invariants of Mechanical Systems* (Beijing: Science Press) [in Chinese] 赵跃宇, 梅凤翔 1999 力学系统的对称性与不变量 (北京: 科学出版社)

[3] Mei F X 1999 *Applications of Lie Groups and Lie Algebras to*

*Constrained Mechanical Systems* (Beijing: Science Press) [in Chinese] [梅凤翔 1999 李群和李代数对约束力学系统的应用 (北京: 科学出版社)]

[4] Lutzky M 1979 *J. Phys. A: Math. Gen.* **12** 973

[5] Fu J L, Chen L Q 2003 *Phys. Lett. A* **317** 255

[6] Mei F X, Shang M 2000 *Acta Phys. Sin.* **49** 1901 [in Chinese] 梅凤翔, 尚 玫 2000 物理学报 **49** 1901]

[7] Zhang Y 2002 *Acta Phys. Sin.* **51** 461 [in Chinese] 张 毅 2002

物理学报 51 461 ]

- [ 8 ] Zhang H B 2002 *Chin. Phys.* **11** 1
- [ 9 ] Mei F X 2000 *Acta Mech.* **141**( 3 - 4 ) 135
- [ 10 ] Luo S K ,Jia L Q ,Cai J L 2003 *Chin. Phys.* **12** 841
- [ 11 ] Qiao Y F , Li R J , Zhao S H 2004 *Chin. Phys.* **13** 1790
- [ 12 ] Mei F X 2000 *J. Beijing Institute of Technology* **9** 120
- [ 13 ] Xu X J ,Mei F X ,Qin M C 2004 *Chin. Phys.* **13** 1999
- [ 14 ] Mei F X ,Xu X J 2005 *Chin. Phys.* **14** 449
- [ 15 ] Fang J H ,Peng Y ,Liao Y P 2005 *Acta Phys. Sin.* **54** 496 ( in Chinese ] 方建会、彭 勇、廖永潘 2005 物理学报 **54** 496 ]
- [ 16 ] Mei F X 2004 *Symmetries and Conserved Quantities of Constrained Mechanical Systems* ( Beijing : Beijing Institute of Technology Press ) ( in Chinese ] 梅凤翔 2004 约束力学系统的对称性与守恒量 ( 北京 :北京理工大学出版社 )]
- [ 17 ] Mei F X , Liu D ,Luo Y 1991 *Advanced Analytical Mechanics* ( Beijing : Beijing Institute of Technology Press )( in Chinese ] 梅凤翔、刘 端、罗 勇 1991 高等分析力学( 北京 :北京理工大学出版社 )]
- [ 18 ] Santilli R M 1978 *Foundations of Theoretical Mechanics I* ( NewYork : Springer-Verlag )
- [ 19 ] Hojman S A 1992 *J. Phys. A* **25** L29

## Mei symmetries of a type of dynamical equations \*

Ge Wei-Kuan

( Department of Physics , Huzhou Teachers College , Huzhou 313000 ,China )

( Received 9 March 2006 ; revised manuscript received 24 May 2006 )

### Abstract

The definition and the criterion of a Mei symmetry for a type of dynamical equations are presented. The Noether conserved quantity can be deduced when the Mei symmetry is a Noether symmetry . The Hojman conserved quantity can be obtained if the Mei symmetry is a Lie symmetry. In addition , a new conserved quantity can be found by the Mei symmetry .

**Keywords :** dynamical equations , Mei symmetry , Noether symmetry , Lie symmetry

**PACC :** 0320