

33. 欧拉方程具有伽利略变换的不变性

李学生 (Li Xuesheng)

山东大学副教授, 理论物理教师, 中国管理科学院学术委员会特约研究员, 北京相对论研究联谊会会员, 中国民主同盟盟员 (作者为中国科学院高能物理所研究员)

xiandaiwulixue@21cn.com, 1922538071@qq.com

摘要 (Abstract): 物理学是科学的基本学科。本文章分析探讨了现代物理学的重要问题, 欧拉方程具有伽利略变换的不变性, 供参考。

[李学生 (Li Xuesheng). 33. 欧拉方程具有伽利略变换的不变性. *Academ Arena* 2017;9(15s): 144-145]. (ISSN 1553-992X). <http://www.sciencepub.net/academia>. 33. doi:[10.7537/marsaj0915s1733](https://doi.org/10.7537/marsaj0915s1733).

关键词 (Keywords): 质点; 电荷; 引力; 电力; 空间; 方程; 量子力学; 欧拉方程; 伽利略变换

在理想流体力学中动力学基本方程是欧拉方程:

$$\frac{\partial \mathbf{v}}{\partial t} + (\mathbf{v} \cdot \nabla) \mathbf{v} = \mathbf{G} - \frac{1}{\rho} \nabla P \dots \dots (1)$$

$$\text{或} \quad \frac{\partial \mathbf{v}}{\partial t} + \frac{1}{2} \nabla v^2 - \mathbf{v} \times (\nabla \times \mathbf{v}) = \mathbf{G} - \frac{1}{\rho} \nabla P$$

下面证明欧拉方程在惯性坐标系变换下的协变性:

在方程 (1) 中 \mathbf{G} 、 ρ 、 P 、 t 是不变量, 可直接变换为 \mathbf{G}' 、 ρ' 、 P' 、 t' ; \mathbf{v} 变换为 $\mathbf{v} + \mathbf{u}$ 。其中 \mathbf{u} 是常矢, 故

$$\frac{\partial \mathbf{v}}{\partial t} = \frac{\partial (\mathbf{v}' + \mathbf{u})}{\partial t} = \frac{\partial \mathbf{v}'}{\partial t'}$$

$$(\mathbf{v} \cdot \nabla) \mathbf{v} = (\mathbf{v}' + \mathbf{u}) \cdot \nabla (\mathbf{v}' + \mathbf{u}) = (\mathbf{v}' + \mathbf{u}) \cdot \nabla \mathbf{v}'$$

$$= \mathbf{i} \frac{\partial}{\partial x} + \mathbf{j} \frac{\partial}{\partial y} + \mathbf{k} \frac{\partial}{\partial z}$$

再考虑算符 ∇ 的坐标变换, 单位矢 \mathbf{i} 、 \mathbf{j} 、 \mathbf{k} 都是不变量, 可用 \mathbf{i}' 、 \mathbf{j}' 、 \mathbf{k}' 代入, y 、 z 用 y' 、 z' 代入。但

$$\frac{\partial}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial x'} \frac{\partial x'}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial x'} \frac{\partial (x - ut)}{\partial x} = (1 - u \frac{\partial t}{\partial x}) \frac{\partial}{\partial x'}$$

当算符 ∇ 所作用场量为压强 P 时, t 与 x 可认为是独立坐标, 从而 $\frac{\partial t}{\partial x} = 0$, $\frac{\partial}{\partial x} = \frac{\partial}{\partial x'}$, $\nabla P = \nabla' P'$

当算符 ∇ 作用于场量 \mathbf{v} 时, t 与 x 是相关的, $\frac{\partial x}{\partial t} = \frac{dx}{dt} = v_x$, 从而 $\frac{\partial}{\partial x} = (1 - \frac{u}{v_x}) \frac{\partial}{\partial x'}$

$$\therefore \nabla = (1 - \frac{u}{v_x}) \mathbf{i}' \frac{\partial}{\partial x'} + \mathbf{j}' \frac{\partial}{\partial y'} + \mathbf{k}' \frac{\partial}{\partial z'} = \nabla' - \frac{u \mathbf{i}'}{v_x} \frac{\partial}{\partial x'} = \nabla' - \frac{u}{v'_x + u} \mathbf{i}' \frac{\partial}{\partial x'} \dots \dots (2)$$

将 (2) 式代入

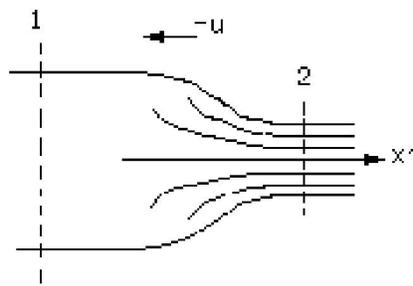
$$\mathbf{v} \cdot \nabla = (\mathbf{v}' + \mathbf{u}) \cdot \nabla = (\mathbf{v}' + \mathbf{u}) \cdot (\nabla' - \frac{u}{v'_x + u} \mathbf{i}' \frac{\partial}{\partial x'}) = \mathbf{v}' \cdot \nabla' + \mathbf{u} \cdot \nabla' - (\mathbf{v}' + \mathbf{u}) \cdot \frac{u \mathbf{i}'}{v'_x + u} \frac{\partial}{\partial x'}$$

$$= \mathbf{v}' \cdot \nabla' + \mathbf{u} \cdot \nabla' - u \frac{\partial}{\partial x'} = \mathbf{v}' \cdot \nabla'$$

欧拉方程最终变换

$$\text{为:} \quad \frac{\partial \mathbf{v}'}{\partial t'} + (\mathbf{v}' \cdot \nabla') \mathbf{v}' = \mathbf{G}' - \frac{1}{\rho'} \nabla' P'$$

可见, 欧拉方程在 x' 系中的形式与在 x 系中形式完全相同。



图b

欧拉方程在惯性坐标系变换下协变是意料中的，因为欧拉方程是牛顿运动定律在流体力学中的表达，而牛顿运动定律对伽利略变换是协变的，故对欧拉方程自然也协变。

5/4/2017