

狭义相对论中万有引力也是保守力

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, 狭义相对论中万有引力也是保守力, 供参考。

[李学生 (Li Xuesheng). 狭义相对论中万有引力也是保守力. *Academ Arena* 2017;9(16s): 242-243]. (ISSN 1553-992X). <http://www.sciencepub.net/academia>. 14. doi:[10.7537/marsaaj0916s1714](https://doi.org/10.7537/marsaaj0916s1714).

关键词 (Keywords): 质点; 电荷; 引力; 电力; 空间; 方程; 量子力学; 狭义相对论; 万有引力; 保守力

牛顿作为伟大的科学家, 1726 年在《自然哲学之数学原理》(引自陕西人民出版社和武汉出版社出版的 2001 年版本, 以下称《原理》) 第三版的“总释”中写到: “迄此为止我们以引力作用解释了天体及海洋的现象, 但还没有找出这种作用的原因. 它当然必定产生于一个原因……但我迄今为止还无能为力于从现象中找出引力的这些特性的原因, 我也不构造假说……”. R. P. Feynman 在讲到 Newton 引力定律时说, “而真的就是这样一条简单的定律吗? 它的机制 (machinery) 是什么? 我们做过的一切, 只是描写了地球怎样绕太阳转, 可没有说过其缘由何在 (but we have not said what makes it go.), Newton 对此无假设, 他只满足于找出引力都干了些什么, 而未能深入下去.” 自然界中的许多力, 例如重力、弹性力、静电力等都是保守力, 摩擦力、流体的粘性力等都是非保守力。

引力是保守力, 这是引力最重要的一个物理性质, 这个性质在牛顿力学里已被证明了. 现在有一个问题, 引力是保守力这一性质, 在相对论的情况下, 还能够成立吗? 对于这个问题, 我们可以证明一个定理.

定理 1: 任意一个静态球对称星球的引力场是一个保守力场, 这一结论, 无论是对牛顿力学还是对相对论, 都是正确的.

证明: 首先证明在牛顿力学的情况下定理 1 成立. 给定一个质量为 M , 半径为 R 的星球, 并假设星球的质量是均匀分布的, 再给定一个静止质量为 m_0 的质点, $m_0 \ll M$, 下面研究质点 m_0 在星球引力作用下的运动规律, 由于我们讨论的引力场是球对称的情况, 因此可进一步假设质点 m_0 只在星球的径向做直线运动. 首先将球坐标系固定在星球 M 上, 并令坐标原点与星球球心相重合. 在牛顿力学中, 质点质量是一个

常量, 根据牛顿第二定律和万有引力定律, 质点运动方程为:
$$m_0 \frac{du}{dt} = -\frac{GMm_0}{r^2} \quad (1).$$
 牛顿引力场的

能量守恒方程
$$m_0 \frac{u^2}{2} + m_0 \phi = 0 \quad (2),$$
 从能量守恒方程 (2) 可以得出, 质点运动时其动能与势能之和等于常数, 质点运动只同质点的起始和终了位置有关, 而同质点运动的路径无关. 这表明在牛顿力学情况下, 引力场是一个保守力场.

下面讨论相对论的情况.

我们知道, 牛顿理论只能用于质点运动速度远小于光速的情况. 当引力场很强时, 在引力作用下的质点运动速度与光速相比不再是一个可忽略的小量, 此时质点的质量也不再是一个常量, 而是一个随速度变化的变量. 在这种情况下, 需要对牛顿力学的质点运动方程 (1) 进行修正, 我们需要把狭义相对论中质量随速

度变化的规律考虑进去, 我们可以得出如下形式的质点运动方程:
$$\frac{d(mu)}{dt} = -\frac{GMm}{r^2} \quad (3),$$
 根据狭

义相对论的质量公式:
$$m = \frac{m_0}{\sqrt{1 - \frac{u^2}{c^2}}} \quad (4),$$
 将公式 (4) 代入公式 (3), 整理后可得:

$$m_0 \frac{du}{dt} = -\frac{GMm_0}{r^2} \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right) \quad (5), \text{公式 (5) 是考虑了相对论效应后, 质点在星球引力作用下的运动方}$$

程, 我们可将公式 (3-5) 的右端理解为万有引力在相对论中的推广, 即:

$$F = -\frac{GMm}{r^2} \left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right) \quad (6),$$

公式 (6) 中的 F, 实际上并不全是引力, 其中也包括由质量变化引起的惯性附加力, 不过根据相对论中的等效原理, 惯性力可以等效于引力, 因此, 今后我们将 F 称为等效引力. 由于在静态球对称情况下, 速度 u

$$\frac{udu}{1 - \frac{u^2}{c^2}} = -\frac{GM}{r^2} dr$$

只是 r 的函数, 因此我们有: $\frac{du}{dt} = \frac{du}{dr} \frac{dr}{dt} = u \frac{du}{dr}$ (7), 将 (7) 代入 (5) 可得:

$$\ln\left(1 - \frac{u^2}{c^2}\right) = -\frac{2GM}{rc^2} \quad (9),$$

(8), 对上式积分, 同时代入边界条件: $r = \infty$ 时, $u = 0$ 积分后可得:

$$1 - \frac{u^2}{c^2} = \exp\left(-\frac{2GM}{rc^2}\right) \quad (10), \text{将公式 (10) 代到公式 (5) 中}$$

$$m_0 \frac{du}{dt} = -\frac{GMm_0}{r^2} \exp\left(-\frac{2GM}{rc^2}\right) \quad (11), \text{将公式 (10) 代入公式 (6), 我们又可以得到等效引力的另}$$

$$F = -\frac{GMm_0}{r^2} \exp\left(-\frac{2GM}{rc^2}\right) \quad (12)$$

一种形式

从引力公式 (12) 可以看出, F 只是位置 r 的函数, 因此也存在一个等效引力势 Φ , 它应满足:

$$\frac{\partial \Phi}{\partial r} = \frac{GM}{r^2} \exp\left(-\frac{2GM}{rc^2}\right) \quad (13), \text{对上式积分, 并引入边界条件 } r = \infty \text{ 时, } \Phi = 0 \text{ 于是得到:}$$

$$\Phi = -\frac{c^2}{2} [1 - \exp\left(-\frac{2GM}{rc^2}\right)] \quad (14), \text{将 (13) 代入到运动方程 (11) 中, 则相对论引力场中的质点运}$$

$$m_0 \frac{du}{dt} = -m_0 \frac{\partial \Phi}{\partial r} \quad (15), \text{对上式进行积分, 利用公式 (7) 并注意边界条件: } r = \infty \text{ 时, } u_{\infty} =$$

0, $\Phi_{\infty} = 0$, 最后得到:

$$m_0 \frac{u^2}{2} + m_0 \Phi = 0 \quad (16).$$

方程(16)就是考虑了相对论效应后的能量守恒方程, 它与牛顿力学的能量守恒方程在形式上是相同的, 二者的区别仅在于, 这里用相对论的引力势代替了牛顿引力势. 我们知道, 牛顿引力场是一个保守力场. 现在, 由 (16) 我们不难看出, 相对论的引力场也是一个保守力场. 在牛顿力学里, 能量守恒方程的含义是, 质点运动时其动能与势能之和等于常数, 在相对论情况下则变成, 质点运动的等效动能与等效势能之和等于常数.

总之, 对于静态球对称的相对论引力场, 我们可以证明其能量守恒方程与牛顿力学的方程在形式上完全相同. 因此, 任意静态球对称星球的引力场是一个保守力场, 这个结论无论是牛顿力学还是相对论均成立, 于是定理 1 得证.

笔者认为: 机械能守恒定律在狭义相对论中也是成立的, 机械能守恒定律不但满足力学相对性原理也满足狭义相对论性原理.