大爆炸核合成与宇宙背景中微子 曹云<sup>1</sup> 那志忠<sup>2</sup>

(1 清华大学工程物理系 北京 100084)(2 中国科学院高能物理研究所 北京 100049)

# Big bang nucleosynthesis and the cosmic neutrino background

CAO Yun<sup>1</sup> XING Zhi-Zhong<sup>2,†</sup>

Department of Engineering Physics, Tsinghua University, Beijing 100084, China)
 Institute of High Energy Physics, Chinese Academy of Sciences, Beijing 100049, China)

**摘 要** 文章基于大爆炸宇宙学描述了发生于宇宙早期的中微子退耦与 轻核素合成事件。退耦后的中微子形成宇宙的背景之一。文章介绍了几种探测 宇宙背景中微子的方法,侧重于利用β衰变核俘获超低动能的中微子。

关键词 宇宙背景中微子,大爆炸核合成,β衰变

**Abstract** We present a brief overview of the neutrino decoupling and big bang nucleosynthesis in the early universe. The big bang relic neutrinos formed one of the backgrounds of the universe. A few possible ways to directly detect the cosmic neutrino background are briefly introduced, and particular attention is paid to the relic neutrino capture on  $\beta$ -decaying nuclei.

Keywords cosmic neutrino background, big bang nucleosynthesis,  $\beta$  decay

2012-10-04收到

† email: xingzz@ihep.ac.cn
DOI: 10.7693/wl20130704

# 1 引言

迄今为止,在解释宇宙的诞生、演化 及未来命运的所有理论中,最精彩的、得 到最多观测数据支持的是大爆炸宇宙论。 根据这一理论,宇宙起源于一百多亿年前 的一次大爆炸。之后宇宙不断地膨胀、冷 却,一直到我们现在所处的状态。该学说 对于现代宇宙学的重要意义如同当年达尔 文提出的进化论,给人类的理性思维提供 了一个相当可靠的支点,对于破除神学迷 信、宗教桎梏都可谓居功至伟。下面先简 要介绍一下大爆炸宇宙学的发展历史。

哈勃(Hubble)通过天文观测在1929年 发现了一个奇特现象:星系之间彼此渐行 渐远,而且退行速度和星系之间的距离成 正比。反推回去,人们自然就会想到在很 早以前,物质也许紧紧挤压在一起,处于 一个高密高温的状态。哈勃的观测结果和 勒梅特(Lemaitre)当时提出的宇宙起源于 一个"原生原子"的假说相符合。基于上 述事实,伽莫夫(Gamow)等人在20世纪 40年代初提出了较为完整的大爆炸理 论,正确地预言了宇宙微波背景辐射的存 在。贝尔实验室的彭齐亚斯(Penzias)和威 耳逊(Wilson)在1965年很偶然地发现了宇 宙微波背景辐射的存在,他们最终获得了 诺贝尔奖。大爆炸宇宙学也因此获得了最 强有力的支持。经过一代又一代科学家的 不懈努力,人们对于宇宙的演化过程已经 有了比较清晰的描述。根据现有的知识, 宇宙在大爆炸发生10<sup>43</sup>s之后的演化历史 是比较清楚的。但是在10<sup>43</sup>s之前,宇宙 究竟发生了什么?对于这一点,依然无人 能做出准确的描述,因为现有的物理规律 对此无能为力。

既然宇宙在不断膨胀,我们自然要关 心宇宙的终极命运。宇宙究竟会一直膨胀 下去,还是最终会收缩成一个点?根据目 前的宇宙学,有三种可能的结果。一种是 紧闭宇宙,对应曲率常数*k*=1。在这种 情况下,宇宙扩张到一个最大半径之后会 再次发生坍缩。另一种是开放宇宙,对应 曲率常数*k*=-1。与紧闭宇宙相反,开放 宇宙会无限地扩张下去。还有一种是平坦 宇宙,对应曲率常数*k*=0。平坦宇宙会 一直膨胀下去,但是膨胀的速度最终会趋 于零。现有的天文学观测表明,宇宙的结 构在大尺度上很接近平坦宇宙模型,但目 前却处在加速膨胀的状态。

宇宙的能量密度包含三种成分,分别 来自物质、辐射和真空。追溯宇宙的演化 历史,它分别经历了这三种能量成分占主 导地位的时期。在宇宙的现阶段,辐射在 总能量密度中所占的比例已经非常之小, 可以忽略不计。宇宙目前的演化行为主要 是由物质(其中主要是暗物质)和真空能(暗 能量)决定的。

中微子在宇宙的早期演化过程中扮演 了不可或缺的参与者和见证人的角色。本 文将简要描述中微子退耦与大爆炸核合成 的基本物理图像,并简单介绍宇宙背景中 微子的性质及其可能的探测途径。

# 2 中微子退耦<sup>[1]</sup>

宇宙背景中微子是大爆炸宇宙模型的 另一个预言,其数密度仅比宇宙背景光子 的数密度低一点。创世之初,就像中国古 代神话里描述的那样,一切都处于混沌状 态。各种粒子好似组成了一锅热汤,中微 子和其他粒子反复地进行弱相互作用,彼 此处于热平衡状态。进行弱相互作用的粒 子,其反应率与温度T成5次方的正比关 系,而宇宙膨胀的速率随温度T成2次方 的正比关系。随着宇宙不断地膨胀和冷 却,温度逐渐下降。在大爆炸发生后大约 1s 左右,对应的温度约为1 MeV时, 字 宙膨胀的速率赶上和超过了弱相互作用的 反应率。这时正反中微子的热平衡状态无 法再维持,它们停止了与其他粒子的相互 作用,即中微子开始退耦合。从此以后, 宇宙空间对于中微子来说几乎彻底透明, 中微子可以自由自在地穿行其中而毫无阻 碍。当宇宙的温度低于电子的静止质量 (0.511 MeV)时,正负电子对开始发生湮 没,以光子的形式释放能量,并使得宇宙 空间中的光子被加热。退耦之后的中微子 与光子不发生相互作用,因而宇宙背景中 微子的温度比光子的温度略微低一些。在 理想的退耦情况下,即中微子在一瞬间就 与其他物质彻底脱离关系,则光子和中微 子的温度之比为

 $T_{\gamma}/T_{\nu} = (11/4)^{1/3} \simeq 1.4012$ .

我们也可以算出中微子与光子的数密 度之间的关系:

$$n_{v} = \frac{9}{11}n_{\gamma}$$

根据今天对宇宙微波背景辐射的测量 结果,可得到 $T_{\gamma}$ =2.725 K和 $n_{\gamma}$ =336 cm<sup>-3</sup>。 则宇宙中微子背景的温度 $T_{*}$ ≈1.945 K,数 密度为 $n_{*}$ ≈336 cm<sup>-3</sup>。中微子及其反粒子 的平均动量非常小,仅为5×10<sup>-4</sup> eV。考 虑到中微子振荡实验所得到的三种中微 子的质量平方差,我们可以推断:目前 至少有两种中微子的静止质量大于其平 均动量。换句话说,在宇宙中微子背景 中,至少有两种中微子处在非相对论性 的运动状态。如此低的动能使得大爆炸 遗留下来的中微子无力触发与其他物质 的带电流相互作用,所以人们无法通过 现有的实验手段去探测和证实宇宙背景中 微子的真实存在。

# 3 大爆炸核合成

大爆炸核合成的观测证据是支持标准 大爆炸宇宙学的三大实验证据之一,另外 两个分别是关于宇宙膨胀和微波背景辐射 的观测证据。大爆炸核合成理论对宇宙中 轻核素丰度的解释和观测数据非常吻合。 根据这一理论,在大爆炸发生数百秒内, 质子和中子合成了大量的轻元素,主要是 <sup>2</sup>H,<sup>3</sup>He,<sup>4</sup>He和<sup>7</sup>Li。不过它们的丰度彼 此不同,而且差异很大(见图1)。

# 3.1 中子与质子的数密度之比

轻元素的合成在辐射主导宇宙能量密 度的时期出现,在此阶段,宇宙温度的分 布跨度大致从1 MeV 到0.1 MeV。当宇宙 的温度处于 200 MeV 左右时,胶子、夸 克和反夸克等被束缚在一起,形成核子和 反核子,即质子、中子及其反粒子。随着

宇宙继续膨胀和冷却,核子与反核子的数 密度随温度呈指数减小。待到温度低于 20 MeV时,大多数核子和反核子已经相 互湮灭掉了,因而残留下来的核子与反核 子对宇宙能量密度的贡献并不是很大,此 时辐射占据主导地位。在电子型中微子和 电子型反中微子发生退耦之前, 弱相互作 用使得质子和中子不断地相互转化。根据 目前的观测数据,如果我们取中微子退耦 时的温度为 $T\approx 0.72$  MeV,则当时中子与 质子的数密度之比约为 $n_p/n_p \approx 1/6$ 。这一 切不过是在大爆炸发生后的大约1.4s 就完 成了,之后中子开始衰变成质子、电子和 电子型反中微子。该β衰变的阶段持续的 时间较长,大约几分钟。随着这一衰变过 程的进行,中子和质子数密度的比值逐渐 减小。在大爆炸发生约160s之后,中子 与质子之比降低到 $n_n/n_n \approx 0.14$ ,此时此刻 核合成的大幕才正式拉开。

#### 3.2 轻核素的合成

大爆炸核合成过程中的第一个核反应 就是中子和质子合成氘核的反应,其束缚 能约等于2.22 MeV。因为该反应的截面 较大,它处在热平衡状态的时间较长。换 言之,如果核子所处的环境中存在很多光 子,而且光子的能量比氘核的束缚能高的 话, 氘核一经合成就会迅速分解。这样的 光解过程延缓了氘核的稳定合成。但是随 着温度不断降低,终归会出现光子的能量 小于氘核束缚能的那一刻。这样一来,逆 向的光解反应就不会再发生了, 使得氘核 的产量迅速增加。在接下来的几分钟里, 几乎所有幸存下来的中子都开始参与合成 稳定轻核<sup>4</sup>He的过程。很重的核素不会大 量生成,这一方面在于没有质量数等于 5,6或8的稳定核,另一方面在于相关反 应有着极大的库仑势垒。这一点是伽莫夫



图1 几种主要轻核素的丰度基于大爆炸核合成理论的预期值随重子与光子数密度比值  $\eta$ 的变化,以及相应的实验观测值范围(框型区域)。其中<sup>2</sup>H,<sup>3</sup>He,<sup>4</sup>He元素的理论值与实验值相符,但是<sup>2</sup>Li元素存在较明显的偏差,需要合理的解释(图中 $\Omega_b$ 表示重子密度,h为哈勃常数, $Y_b$ 为<sup>4</sup>He的质量分数)<sup>2</sup>

等人当初未曾预料到的,他们本以为所有 的核素都可以按照上述类似的反应模式合 成出来。氘、氚和氦核的合成过程如图2 所示。

合成<sup>4</sup>He反应的束缚能最大(一切反应 总是向释放能量最多的方向进行,恰如水 往低处流),也就是说,<sup>4</sup>He的核子结合得 最为紧密。有部分的氘核以及<sup>3</sup>He由于没 有足够的质子或中子,不能参与<sup>4</sup>He的合成 而得以幸运地存留下来。不过比起宇宙中 的<sup>4</sup>He,氘核及<sup>3</sup>He的丰度要明显小得多。

为了验证大爆炸核合成理论的正确 性,我们可以计算一下<sup>4</sup>He的丰度(这里指



的是其质量丰度)。假设所有的中子最终都合成了<sup>4</sup>He,并且假设前面关于核合成阶段的初始条件(包括起始时间以及中子与质子的数密度之比等)的估计也是正确的话,我们可以得到<sup>4</sup>He的质量分数为 $Y_p = 0.246$ ,这里的下标 p 代表"初始"(primordial)的意思。

但是<sup>4</sup>He的含量不会维持恒定,随着 星系的演化和氢核等的燃烧,在恒星内 部, <sup>4</sup>He往往和氧、氮等"金属"元素 (在天文学中,质量重于<sup>4</sup>He的元素往往都 被称为"金属"元素)一起合成。再加上 <sup>4</sup>He的稳定性,它不会参与到重核素的合 成过程中去,导致现在宇宙中<sup>4</sup>He的含量 比起 K来要稍稍高出。显然,我们无法直 接测量原初<sup>4</sup>He的丰度。实际上,我们首 先测量那些低金属(metal-poor)的星系中 热电离气体区域的<sup>4</sup>He 丰度。在这些区域 中,只有极少量的重核素是通过星系氢核 聚变反应而生成的。然后,我们综合大量 积累的观测数据,将结果外推到金属含量 为零的情形。几个不同的研究小组得到的 Y,结果是相互支持的,也和上面得到的理 论预计值 Y=0.246 高度吻合。

根据大爆炸核合成理论,我们不仅可 以计算<sup>4</sup>He的丰度,同时也可以计算其他 轻核素(比如D,<sup>3</sup>He和<sup>7</sup>Li)的原初丰度。 这些核素的丰度与<sup>4</sup>He的丰度相比要小, 但与星系内部仅仅通过热核反应而生成的 轻核素的丰度相比则大得多。

研究原初氘核的丰度有着重要的物理 意义。不过宇宙现阶段的氘核的丰度比起 原初氘核的丰度也是大为不同,原因何 在? 在恒星内部, 氘核会燃烧生成<sup>3</sup>He。 我们只能说,现在的观测结果对于原初氘 核的丰度提供了一个下限值。值得一提的 是,虽然在一个有大量氢核燃烧反应的星 系里, 氘核会大量生成, 不过生成的氘核 同时会通过聚变反应生成氦。为了确定原 初氘核的丰度,我们可以测量高红移、低 金属度的气体云中的氘核的丰度。这些气 体云非常遥远,它们不曾是某一个恒星的 组成部分,在其内部从未进行过氢核燃烧 等各种元素合成的过程,所以较好地保留 了原初的信息,就如同是来自太古时代的信 使。好几个实验组都对氘核的含量进行了测 量 , 这 些 实 验 结 果 的 平 均 值 D/H|<sub>p</sub>=(2.82±0.21)×10<sup>-5</sup>。不过,在宇宙

空间中, 氘核的分布并不均匀, 至少目前 的观测结果如此。值得一提的是, 氘核和 ⁴He的丰度与中微子的种类有关, 所以精确 测定二者的丰度有助于我们进一步了解核 合成时期中微子的种类等基本物理信息。

<sup>7</sup>Li星系演化中含量变化的情况要稍 微复杂一些,因为在星系演化过程中,既 有'Li的消耗,又有'Li的合成。大多数在 大爆炸核合成时期所合成的<sup>7</sup>Li其实已经 不存在了,只有位于那些质量很小、温度 又很低的恒星的表面的部分幸存了下来, 因为这部分的<sup>7</sup>Li不参与原子核的燃烧反 应。现有的一些观测显示, 红巨星在其演 化的某一阶段会合成<sup>7</sup>Li,不过我们也没 有足够证据能够证明红巨星在消亡之后 <sup>7</sup>Li进入到了星际介质中。另外,星际介 质和宇宙射线的相互碰撞也会产生<sup>7</sup>Li。 如何精确地估计各部分的贡献是比较复杂 的问题。不难想象,对<sup>2</sup>Li丰度的测量存 在比较大的不确定性。到目前为止,对 <sup>2</sup>Li的原初丰度的精确测定主要来自于对 银河系中温度很高且金属含量较低的恒星 的测量,其结果同样可以外推到无金属的 情形。现在的数据指向<sup>7</sup>Li/H|\_=(1.7 ± 0.06 ± 0.44)×10<sup>-10</sup>,不过这个结果所对应 的宇宙重子数和光子数的比值 $\eta$ 较小(见 图1),与通过测量宇宙微波背景辐射以及 轻核素的丰度所确定的 $\eta$ 值有明显的出 入,出现了所谓的"锂难题"。该疑难问 题目前悬而未决,可能和我们对星系结构 或演化过程的理解不够充分有关,当然也 有其他的可能性,比如存在超越标准模型 的新物理。

测量<sup>3</sup>He的原初丰度是相当困难的。 目前只在银河系的星系介质中观测到了 <sup>3</sup>He,这些星际介质往往是气体状态,而 且早已经历了很多代的恒星演化过程,相 关区域的金属含量很高。同<sup>7</sup>Li类似,<sup>3</sup>He 在演化过程中也会有消失和产生,因而测 量结果的精确度较差。

正如我们在前面所指出的那样,根据 大爆炸核合成理论,通过测量原初<sup>4</sup>He和 氘的丰度,我们可以得到宇宙中的重子数 和光子数的比值以及中微子的种类等重要 信息。需要注意的是,大爆炸核合成之前 的宇宙空间中既有核子又有反核子,只不 过核子和反核子的数目并不对称,前者要 多一些。核子和反核子后来发生了湮灭, 存留下来的核子只有其初始值的十亿分之 一左右,它们参与了大爆炸核合成,并由 此形成了我们现在所观测到的、由重子构 成的物质世界。

# 4 探测宇宙背景中微子

根据大爆炸宇宙学,中微子在宇宙年 龄约为1s的时刻发生退耦,形成宇宙空 间的背景。宇宙的中微子背景与它的微波 背景辐射十分类似,只不过后者的形成要 晚一些,大约在大爆炸发生后380000年 左右。因而可以说,背景中微子是宇宙中 现存的最古老的"遗物",它就好比殷墟 考古中发现的甲骨文,那是来自上古时代 的直接信号,记录了很多原始的信息,对 于我们破解各种悬而未决的宇宙学难题可 以起到事半功倍的作用。迄今为止,科学 家对背景中微子的研究都是通过间接的途 径来进行的,比如测量轻核素的原初丰 度、宇宙微波背景辐射的各向异性以及宇 宙的大尺度结构等。能否在可望的将来实 现对背景中微子的直接探测,这是中微子 天文学和中微子宇宙学的一个重要问题。

宇宙背景中微子的温度、数密度和动能分别为 $T_v \approx 1.945$  K, $n_v \approx 336$  cm<sup>-3</sup>和 $\langle p_v \rangle = 3T_v \approx 5.8$  K  $\approx 5 \times 10^{-4}$  eV,因此其中至少有两种中微子现在已经是非相对论性的。在大尺度上,背景中微子应该是分布均匀而且是各向同性的。不过宇宙空间中

还存在大量的星系和冷暗物质结构,它们 的引力集聚效应会导致背景中微子在一些 局部区域过量,其密度会超过理论标准 值,这对于我们探测背景中微子的存在是 有好处的。但由于背景中微子的动能很 小,与探测器的相互作用截面也很小,所 以直接探测它们的存在是极其困难的。下 面我们简要介绍几种探测宇宙中微子背景 的思路和手段。

#### 4.1 利用β衰变核俘获背景中微子<sup>[3]</sup>

1979年的诺贝尔物理学奖得主史蒂 文·温伯格(Steven Weinberg)在1962年提 出了利用β衰变核俘获宇宙背景中微子的 设想:在核素的β衰变末态能谱中,如果 伴随有对大爆炸遗留下来的电子型中微子 的吸收,能谱末端之外就会出现一个峰, 如图3所示。温伯格的这一想法目前被很 多人认为是最有前景的直接探测宇宙背景 中微子的方法。

如果一个核素可以通过β衰变释放出 一个子核、一个电子和一个电子型反中微 子,则该核素同样可以俘获一个电子型中 微子而放出一个子核和一个电子。这种俘 获中微子的反应有一个显著的特点,就是 该反应对入射的中微子没有阈能限制。换 句话说,无论被俘获的背景中微子的动能 有多小, 它都能够触发该反应, 保证反应 前后的轻子数守恒。由于末态中电子的质 量远小于子核的质量,我们可以粗略地认 为,该俘获反应所释放出的能量全部都转 化为电子的动能,后者具有很好的单能 性。而β衰变所生成的产物含有三个粒 子,所释放出的能量在三者之间的分配是 随机的,因此末态的电子不是单能的。从 图3可以看到,在俘获背景中微子的反应 中, 电子的动能比β衰变能谱的末端高出 2m<sub>v</sub>(其中m<sub>v</sub>笼统地表示中微子的质量)。 这一差别就是信号(俘获反应)与噪音(β衰 变)之间的差别。至少在理论上,温伯格 的想法可以用于直接探测背景中微子,只 不过因为中微子的质量很小,导致该方法 对探测器的能量分辨率要求很高。

一般来说,实验室所能制备的靶物质 (即所选取的用于俘获宇宙背景中微子的 核素)的量都很小,因此俘获中微子的概 率较低。延长实验的持续时间,可以显著



地提高俘获率。主要的问题在于,作为噪 音的β衰变本身的反应率明显高于作为信 号的背景中微子俘获过程的反应率,导致 后者可能被淹没在前者中。在这种情况 下,有效地俘获中微子的难度就变得特别 大。此外,如果没有显著的重力集聚效应 的话,实验的信噪比会比较差,目前用于 探测中微子绝对质量的探测器(如德国的 KATRIN)的核素质量和能量分辨率还明显 不足,难以用于俘获神秘莫测的宇宙背景 中微子。

考虑一个天然的β衰变反应,其母核 与子核的寿命都很长,可以和宇宙的年龄 相当。如果因为参与俘获背景中微子的反 应,最终导致在宇宙空间中发生β衰变的 核素与子核的丰度比相对于没有中微子背 景的情况有明显的变化,则一切问题就迎 刃而解了。宇宙中能够满足条件的天然核 素有<sup>187</sup>Re 和<sup>138</sup>La,它们的寿命都很长, 子核也非常稳定。但是目前局限于探测精 度和其他因素,这一有趣的想法实现起来 困难太大。

温伯格的想法也可以用于俘获可能存 在的、质量较轻的惰性(sterile)中微子及 其反粒子,前提条件是它们与三种普通的 中微子有较大的味混合效应。假设惰性中 微子的质量在0.5 eV量级,显著地高于已 知的三种中微子的质量,那么我们对于探 测结果至少会有如下预期:(1)惰性中微 子的信号明显地位于 $\beta$ 衰变能谱末端的右 边,其间隔可达到1 eV左右;(2)惰性中 微子的信号大小取决于它与其他三种普通 中微子的味混合角的大小;(3)探测器的 能量分辨率  $\Delta$ 必须满足  $\Delta \leq m_{*}/2$ 的必要 条件<sup>[4]</sup>。

#### 4.2 卡文迪什式扭力天平

宇宙背景中微子的分布是近似各向同

性的,而地球在宇宙空间中运动,因此二 者之间自然有相对运动。背景中微子与地 面上的探测器发生相干弹性散射后,探测 器会受到力的作用。这种力虽然极其微 小,但是通过信号对卡文迪什式扭力天平 的作用做年度修正,还是有可能探测到它 的存在。不过从目前的探测精度来看,该 想法的实现还遥遥无期<sup>[5]</sup>。

根据波粒二相性,背景中微子的波动 波长约为λ=1/*T*,≈0.12 cm。经过计算就 能够得到宇宙中的中微子风对探测器的加 速效应。这个加速度非常微小,而且与作 为靶的物质的极化情况有关。目前的卡文 迪什式扭力天平一般能够测量到的最小加 速度是10<sup>-13</sup> cm/s<sup>2</sup>,未来有可能达到10<sup>-23</sup> cm/s<sup>2</sup>的精度。但是即便如此,也远远达 不到测量宇宙背景中微子的要求。

## 4.3 其他可能的途径

也有人提出使用能量极高的粒子(比 如通过加速器提升粒子的动能或利用天然 的高能宇宙射线)与作为靶的宇宙背景中 微子相互作用来探测后者的存在,因为此 时弱相互作用的截面较大。以加速器为 例,即使是目前世界上能量最高的大型强 子对撞机(large hadron collider), 被它加速 到几个TeV能量的粒子与背景中微子相互 作用的概率也不足以产生一个可探测的信 号。考虑一种极端情况,假设有一天人类 能够造出一台终极对撞机、它的加速环沿 着地球的赤道建造,最终将质子能量加速 到10<sup>7</sup>TeV的量级。在这种情况下, 粒子 束和背景中微子发生相互作用的概率还算 可以接受,但是真正的信号依然无法探 测,因为该反应的动量转移相比粒子本身 的能量而言是微不足道的。

天文学家更愿意求助于无所不在的宇 宙射线,以期直接探测无所不在的宇宙中



微子背景。一般认为,高能宇宙射线可能产生于 某种神奇的宇宙加速器,被它加速到极高能量的 质子可以与宇宙的微波背景光子相互作用,从而 产生带电的π介子,而后者的衰变会产生高能中微 子。极高能的宇宙线中微子在空间传播时可能与 宇宙背景反中微子发生共振湮灭,生成Ζ玻色 子,进而产生高能粒子的簇射信号。这种极高能 中微子束流被宇宙中微子背景 "吸收"的特性, 在一定程度上类似于极高能宇宙线被宇宙微波背 景吸收的情形(即著名的GZK 截断效应)。可惜的 是,上述想法对于目前的探测技术来说依旧难以 实现。

### 参考文献

- Xing Z Z, Zhou S. Neutrinos in Particle Physics, Astronomy and Cosmology. Germany: Springer-Verlag, 2011
- [2] Beringer J et al (Particle Data Group). Physical Review D, 2012, 86:010001
- [3] Weinberg S. Physical Review, 1962, 128:1457
- [4] Li Y F, Xing Z Z, Luo S. Physics Letters B, 2010, 692:261
- [5] Ringwald A. Nuclear Physics A, 2009, 827:501c



# 水生植物的超疏水结构

水生植物演化出了许多独特 的应对水的智慧。它们既能充分 利用水环境以获取生存的资源, 同时又发展出极端疏水的结构。 图中所示为迷你水芙蓉 (pistia

stratiotes)的叶子,叶上布满毛状体(trichome,长度 约为800 µm,底部直径约80 µm,一般6—10节)。叶 子上表皮以及毛状体的表面都覆盖有一层疏水的蜡质 层,毛状体的密度约为20/mm<sup>2</sup>。水滴附着在叶片表面 时,毛状体阻止了水滴与叶片底面的接触,空气被压 缩在毛状体缝隙之间,从而使得叶片表现出Cassie超 疏水状态,其上的水珠因而呈几乎完美的球形。

(中国科学院物理研究所 张文彬、江南、曹则贤 供稿)