动力学暗能量模型的研究

张晓菲 著



河北科学技术出版社



张晓菲,女,汉族, 1979年生。2002年毕业 于山东大学物理系物理 学专业,2007年于中国 科学院高能物理研究所 获得理学博士学位,现 任教于滨州学院物理与 电子科学系,主要研究 方向为宇宙学。

动力学暗能量模型的研究

张晓菲 著



丽

暗能量是现代宇宙学研究中最重要的问题之一,也 是当前的热点问题。暗能量理论模型有多种,如宇宙 学常数,动力学模型Quintessence、Phantom、K-essence、 Quintom等。最近通过对天文观测数据的拟合表明宇宙学 常数模型可以很好地符合观测,但是也不能排除动力学 暗能量模型的存在,并且,有微弱的趋势支持状态方程 参数w越过-1的模型,即Quintom暗能量模型。

本书着重于论述Quintom暗能量理论模型以及该模型 下宇宙的演化特征。首先,本书简单综述了目前天文观测 对暗能量状态方程的限制和现有的暗能量理论模型。其 次,书中介绍了作者在研究Quintom模型方面的工作。这 方面的模型有很多,主要详细研究了几种Quintom模型, 例如由两种组分构成的模型:两个标量场(Quintessence+ Phantom)或一个标量场(Phantom)和一个旋量场(中 微子)。研究表明这种双场模型在某种程度上可以很容 易地实现状态方程参数*w*越过—1。书中研究的第二种 Quintom 模型是高阶导数项的单标量场模型,这种模型有 趣的是当其状态方程参数*w*从大于—1演化到小于—1后, 只在小于—1的状态停留一段时间,然后又回到—1以上, 从而避免了*w* < —1引起的"大撕裂"问题。另外,本书 还分析了这类模型包括的几种分类所具有的不同演化特 征和可能带来的宇宙结局,由一种特殊的模型出发,分析 了不同情况下所具有的演化过程,并做了一些普遍性的 讨论。比如第一类高阶导数暗能量模型跟普通 Ouintom 模 型一样,会导致"大撕裂";第二类的模型将会使状态方 程参数 w 围绕-1 震荡,或者末期趋于-1,从而使宇宙一 直膨胀下去: 第三类模型状态方程参数 w 围绕 0 震荡, 导 致宇宙膨胀停止等。书中研究的第三种 Quintom 模型是计 算了引力与暗能量场非最小耦合的情况,如果暗能量是 一种单一的动力学场,那么它有可能与引力发生非最小 耦合,从而在不引入第二种暗能量成分或不考虑暗能量 场的高阶导数项的情况下实现 Ouintom 演化图像。除此之 外,这种模型具有某些特别的演化行为,比如书中所列 举出的在宇宙演化早期, 暗能量与当时占主导地位的辐 射和物质发生相互作用,演化行为类似于辐射和物质:而 随着辐射和物质在宇宙膨胀中被迅速稀释。暗能量场主 导了演化,并在与引力的作用过程中,状态方程参数w由 大于0减小到0以下,直至小于-1,从而实现了Ouintom 图像。

目 录

第1章	引 言	1
第2章	暗能量的观测和理论模型	5
2.1	暗能量的观测限制	5
2.2	暗能量模型的候选者之一:宇宙学常数]	18
2.3	暗能量模型的候选者之二:动力学场 2	22
	2.3.1 Quintessence	22
	2.3.2 Phantom	24
	2.3.3 含非正则动能项的标量(K-essence) 2	25
	2.3.4 其他的几种暗能量模型 2	27
2.4	小 结 3	32
第3章	NoGo 定理和双场 Quintom 模型 ······ 3	33
3.1	NoGo 定理的证明 · · · · · · · · · · · · · · · · 3	33
	3.1.1 barotropic 单理想流体 · · · · · · · · 3	34
	3.1.2 non-barotropic 单理想流体 ······ 3	34
3.2	双场模型3	37
	3.2.1 双标量场 Quintom 模型 ····· 3	37
	3.2.2 中微子和标量场耦合的双场 Quintom 模型 ···· 4	17
3.3	小结与讨论 5	52
第4章	含有高阶导数项的单场 Quintom 模型和其他模型 ···· 5	55
4.1	高阶导数单标量场模型 5	55
4.2	只在 Phantom 态存在一段时间的特例 5	59
4.3	对于更普遍的高阶导数单标量场模型的分析 (54
4.4	状态方程越过-1的其他可能的模型7	76

	4.5	小	结		•••			•••	•••	•••	•••	•••	•••	 •••	••	 •••	•••	•••	•••	82
第	5章	总结	与展	望	•••		•••		•••			•••	•••	 •••	• •	 •••	•••	• • •	•••	83
附	录	符号	子和约	勺定	•••		•••	•••	•••	•••	•••	•••	•••	 •••	• •	 • •	• •	•••	•••	85
参	考文	献・・			•••	•••	•••	•••	•••	•••	•••	•••	•••	 • •	••	 •••	• •	•••	•••	87
后	记				•••			•••		•••		•••	•••	 • •	••	 •••	• • •	• • •	•••	101

表 格

3-1	临界点列表	42
3-2	临界点稳定性的判断情况列表	45



2-1	最新的182个Ia型超新星数据点 ^[17]	6
2-2	红移分并的方法给出的状态方程演化趋势[22]	8
2-3	157个"金的"超新星数据加上宇宙年龄对小红移展	
	开参数的限制,中心点代表最佳拟合 ^[23]	10
2-4	157个"金的"超新星数据加上宇宙年龄对小a展开	
	参数的限制,中心点代表最佳拟合 ^[23]	11
2-5	超新星数据对 $w(z) = w_0 + w_a z / (1+z)$ 的限制 ^[17] ····	12
2-6	状态方程的分类 I ^[27]	13
2-7	状态方程的分类Ⅱ ^[28]	14
2-8	Supernovae、Galaxy、Clustering 和 WMAP 第三年数	
	据对暗能量模型的限制 ^[27]	15
2-9	WMAP + 157 "金的" SNIa 数据点 + SDSS 对 $w(z)$ 的	
	限制 ^[27]	16
2-10	WMAP3 + SN182 + SDSS + 2dFGRS 对暗能量状态方	
	程演化的限制 ^[31]	16

_____目录 3

2-11	WMAP3 + SN182 + SDSS + 2dFGRS 对暗能量状态方	
	程 $w(a) = w_0 + w_1 \sin(w_2 \ln a)$ 中参数的限制 ^[31]	17
2-12	WMAP3 + SN182 + SDSS + 2dFGRS 对暗能量状态方	
	程 $w(a) = w_0 + w_1(1-a)$ 中参数的限制 ^[31]	17
2-13	一致性问题 ^[35]	21
2-14	$V(Q) = M^4/Q^6$ 的状态方程的演化 ^[35]	21
2-15	K-essence 与物质的相对能量密度的演化 ^[40]	27
2-16	K-essence 状态方程的演化 ^[40]	27
2-17	减速因子和哈勃常数间的关系之一[62]	29
2-18	减速因子和哈勃常数间的关系之二[62]	30
2-19	矢量场的能量密度。其中实线代表暗能量的能量密	
	度, 虚线和点线分别代表辐射和物质的能量密度, 今	
	天的暗能量密度占0.72 ^[63]	32
2-20	矢量场的状态方程的演化[63]	32
3-1	势能 $V(\phi_1, \phi_2) = V_0[\exp(-\frac{\lambda}{m_p}\phi_1) + \exp(-\frac{\lambda}{m_p}\phi_2)]$ 的双	
	场 Quintom 模型中状态万程 w 的演化 [23] ····································	38
3-2	势能 $V(\phi,\sigma) = V_{\phi_0} e^{-\lambda_{\phi} \kappa \phi} + V_{\sigma_0} e^{-\lambda_{\sigma} \kappa \sigma}$ 的双场暗能	
	量模型状态万程 w 的演化 $^{1/2}$ ····································	40
3-3	势能 $V(\phi,\sigma) = \frac{1}{2}m_{\phi}^{2}\phi^{2} + \frac{1}{2}m_{\sigma}^{2}\sigma^{2}$ 的双场暗能重模型	
	状态万程 <i>w</i> 的演化 ^[12] ····································	40
3-4	势能 $V(\phi,\sigma) = V_{\phi_0} e^{-\lambda_{\phi}\kappa_{\phi}} + V_{\sigma_0} e^{-\lambda_{\sigma}\kappa_{\sigma}}$ 的双场暗	
	能量模型状态万程 w 的演化 ^{1/2} ····································	40
3-5	勢能 $V(\phi,\sigma) = V_{\phi_0}e^{-\Lambda M_{p_l}} + V_{\sigma_0}e^{-\Lambda M_{p_l}} + \lambda(V(\phi))$	
	$V(\sigma)$ ^{1/2} 时状态方程 w 随 ln a 的演化 ···································	44
3-6	势能 $V(\phi,\sigma) = \lambda_1 \cos(\xi \frac{\phi}{M_{pl}}) + \lambda_2 \cos(\alpha \frac{\sigma}{M_{pl}}) + \lambda \phi^2 \sigma^2$	
	时状态方程w随lna的演化	46
3-7	势能 $V(\phi,\sigma) = \frac{1}{2}m_1^2\phi^2 + \frac{1}{2}m_2^2\sigma^2 + \lambda\phi^2\sigma^2$ 时状态方程	
	w随lna的演化 ····································	46
3-8	中微子与 Phantom 场耦合系统状态方程 w 随 $\ln a$ 演化	
	的情况 ····································	49
3-9	势能 $V_{eff}(\psi,\chi) = \frac{M_{pl\chi}}{2C_0 \left[1 + \tanh\left(\frac{\lambda(\chi-\psi)}{M_{rd}}\right)\right]}$ 的双场模型状态	
	方程 w 随 $\ln a$ 的演化情况。其中 $\lambda = 2$, $\Omega_{DE_0} \approx 0.73$.	50
3-10	V'_{ψ} 随 $\ln a$ 的演化情况 ······	50
3-11	双场模型中 ψ 和 χ 随 ln a 的演化 · · · · · · · · · · · · · · · · · · ·	51

4-1	文献 ^[88] 中状态方程w随lna的演化	57
4-2	$A(\phi) = -1$, $V(\phi) = 0$ 时有效势 $V_{eff} \times C_0$ 和 ψ 随 ln a 的演化过程	62
4-3	$A(\phi) = -1$, $V(\phi) = 0$ 时状态方程 w 随 ln a 的演化 I	62
4-4	$A(\phi) = -1$, $V(\phi) = 0$ 时状态方程 w 随 ln a 的演化 II .	63
4-5	$A(\phi) = 1$, $V(\phi) = 0$ 时 ψ 和 χ 随 ln a 的演化	66
4-6	$A(\phi) = 1$, $V(\phi) = 0$ 时状态方程 w 随 ln a 的演化	66
4-7	χ 和 ψ 随 ln a 的演化 $A(\phi) = 1$, $V(\phi) = \frac{1}{2}m^2\phi^2$, 所 选参数为 $\lambda = 25$, $C/M_{pl}^2 = 6.0 \times 10^{121}M_{pl}^{-2}$, 初 条件为 $\phi = 0.01M_{pl}$, $\dot{\phi} = 10^{-63}M_{pl}^2$, $\Box \phi = 2.4 \times 10^{-123}M_{pl}^3$, $\dot{\Box}\phi = -4 \times 10^{-184}M_{pl}^4$, $m = 1 \times 10^{-66}M_{pl}$,	68
4-8	$V(\phi) \neq 0$ 时状态方程w随lna的演化 $A(\phi) = 1$, $V(\phi) = \frac{1}{2}m^2\phi^2$,所选参数为 $\lambda = 25$, $C/M_{pl}^2 = 6.0 \times 10^{121}M_{pl}^{-2}$,初条件为 $\phi = 0.01M_{pl}$, $\dot{\phi} = 10^{-63}M_{pl}^2$, $\Box \phi = 2.4 \times 10^{-123}M_{pl}^3$, $\dot{\Box} \phi = -4 \times 10^{-184}M_{pl}^4$ 。 $m = 1 \times 10^{-66}M_{pl}$, $\Omega_{DE_0} \approx 0.73$	68
4-9	$\begin{split} V(\phi) &\neq 0$ 时状态方程 <i>w</i> 随 ln <i>a</i> 的演化 $A(\phi) = 1, \\ V(\phi) &= \frac{1}{2}m^2\phi^2, $ 所选参数为 $\lambda = 25, \ C/M_{pl}^2 = 6.0 \times 10^{121}M_{pl}^{-2}, $ 初条件为 $\phi = 0.01M_{pl}, \dot{\phi} = -10^{-63}M_{pl}^2, \\ \Box\phi &= 2.4 \times 10^{-123}M_{pl}^3, $ $\dot{\Box}\phi = -4 \times 10^{-184}M_{pl}^4, $ $m = 1 \times 10^{-66}M_{pl}, \ \Omega_{DE_0} \approx 0.73 \dots$	70
4-10	χ 和 ψ 随 ln a 的演化 $A(\phi) = -1$, $V(\phi) = \frac{1}{2}m^2\phi^2$, 所选参数为 $\lambda = 25$, $C/M_{pl}^2 = 6.0 \times 10^{121}M_{pl}^{-2}$, 初 条件为 $\phi = 0.01M_{pl}$, $\dot{\phi} = 10^{-63}M_{pl}^2$, $\Box \phi = 3.1 \times 10^{-123}M_{pl}^3$, $\dot{\Box}\phi = -4 \times 10^{-184}M_{pl}^4 \circ m = 1 \times 10^{-64}M_{pl}$, $\Omega_{DE_0} \approx 0.73$	70
4-11	$V(\phi) \neq 0$ 时状态方程 <i>w</i> 随 ln <i>a</i> 的演化 $A(\phi) = -1$, $V(\phi) = \frac{1}{2}m^2\phi^2$,所选参数为 $\lambda = 25$, $C/M_{pl}^2 = 6.0 \times 10^{121}M_{pl}^{-2}$,初条件为 $\phi = 0.01M_{pl}$, $\dot{\phi} = 10^{-63}M_{pl}^2$, $\Box \phi = 3.1 \times 10^{-123}M_{pl}^3$, $\dot{\Box} \phi = -4 \times 10^{-184}M_{pl}^4$ 。 <i>m</i> =	

 $\Box \phi = 3.1 \times 10^{-64} M_{pl}, \ \Box \phi = -4 \times 10^{-64} M_{pl}, \ \Omega_{DE_0} \approx 0.73 \cdots 71$

_____目录 5

$V(\phi) \neq 0$ 时状态方程w随lna的演化 $A(\phi) = -1$,	
$V(\phi) = \frac{1}{2}m^2\phi^2$, 所洗参数为 $\lambda = 25$, $C/M_{\gamma}^2 = 6.0 \times$	
$10^{121}M_{-2}^{-2}$, 初条件为 $\phi = 0.01M_{el}$, $\dot{\phi} = -10^{-63}M_{el}^{2}$,	
$\Box \phi = 3.1 \times 10^{-123} M^3, \Box \phi = -4 \times 10^{-184} M^4, m =$	
$1 \times 10^{-64} M_{rl}, \ \Omega_{DE} \approx 0.73 \cdots \cdots$	71
$A(\phi) = \sin(1\phi) \operatorname{He}_{0} \operatorname{He}_{0} \operatorname{He}_{0} \operatorname{He}_{0}$, 1
$A(\phi) = -\sin(\lambda\phi)$ 时 <i>他</i> 随前在时换代 $V(\phi) = 0$, <i>所</i> 法会物为) = 10 <i>C</i> / <i>M</i> ² = 1 × 10 ¹²⁰ <i>M</i> ⁻² 初冬仕为	
$\dot{\phi} = 1M$, $\dot{\phi} = 0$, $\Box \phi = 2.5 \times 10^{-124} M^3$, $\Box \phi = 0$	
$\varphi = 1M_{pl}, \varphi = 0, \Box \varphi = 3.5 \times 10 \qquad M_{pl}, \Box \varphi = 0,$	72
$\Delta t_{DE_0} \sim 0.13$	12
$A(\phi) = -\sin(\lambda\phi)$ 时 ϕ 随 ln <i>a</i> 的 演化 $V(\phi) = 0$, 所	
远参数为 $\lambda = 10$, $C/M_{pl}^2 = 1 \times 10^{-120} M_{pl}^2$, 彻余件为	
$\phi = 1M_{pl}, \ \phi = 0, \ \Box \phi = 3.5 \times 10^{-124} M_{pl}^{5}, \ \Box \phi = 0.$	70
$\Omega_{DE_0} \approx 0.73$	72
$A(\phi) = -\sin(\lambda\phi)$ 时 ϕ 随 ln a 的 演化 $V(\phi) = 0$,所	
选参数为 $\lambda = 10$, $C/M_{pl}^2 = 1 \times 10^{120} M_{pl}^{-2}$, 初条件为	
$\phi = 1M_{pl}, \ \phi = 0, \ \Box \phi = 3.5 \times 10^{-124} M_{pl}^3, \ \Box \phi = 0.$	
$\Omega_{DE_0} \approx 0.73 \cdots \cdots \cdots \cdots \cdots \cdots \cdots \cdots \cdots $	73
$A(\phi) = -\sin(\lambda\phi)$ 时口 ϕ 随 ln <i>a</i> 的演化 $V(\phi) = 0$,所	
选参数为 $\lambda = 10$, $C/M_{pl}^2 = 1 \times 10^{120} M_{pl}^{-2}$, 初条件为	
$\phi = 1M_{pl}, \ \phi = 0, \ \Box \phi = 3.5 \times 10^{-124} M_{pl}^3, \ \Box \phi = 0.$	
$\Omega_{DE_0} \approx 0.73$	73
$A(\phi) = -\sin(\lambda\phi)$ 时 中 $\dot{\Box}\phi$ 随 ln a 的演化 $V(\phi) = 0$,所	
选参数为 $\lambda = 10$, $C/M_{pl}^2 = 1 \times 10^{120} M_{pl}^{-2}$, 初条件为	
$\phi = 1 M_{pl}, \ \dot{\phi} = 0, \ \Box \phi = 3.5 \times 10^{-124} M_{pl}^3, \ \dot{\Box} \phi = 0.$	
$\Omega_{DE_0} \approx 0.73$	74
$w随 \ln a$ 的演化 $V_0 = 0.8$, $\lambda = 1$, $\alpha = 1$, $\beta =$	
-0.8 。初条件为 $\phi_i = 0.9 M_{pl}$, $\dot{\phi}_i = 0.6 M_{pl}^2$, $(\Box \phi)_i =$	
$\frac{\mathrm{d}}{\mathrm{d}t}(\Box\phi)_i = 0^{[103]}\cdots$	75
w 随ln a 的演化 $V(\phi) = V_0(e^{\lambda\phi} + e^{-\lambda\phi})$,其中 $V_0 =$	
0.5, $\lambda = 1$, $\alpha = 1$, $\beta = -1.2$ 。初条件为 $\phi_i = 0.9M_{pl}$,	
$\dot{\phi}_i = 0.6 M_{pl}^2, \ (\Box \phi)_i = \frac{d}{dt} (\Box \phi)_i = 0^{[103]} \cdots$	75
w_{tot} 随 ln a 的演化 $F(\phi) = 1 + a\phi^2$, $V(\phi) = \frac{1}{2}m^2\phi^2$,	
$\omega(\phi) = 1$, 初值选取 $a = -0.01$, $\phi_0 = 1.55m_{pl}$, $\dot{\phi} = 0$,	
$m = 1m_{pl}, \ \Omega_{DE_0} \approx 0.73$	80
	$\begin{split} &V(\phi) \neq 0 \text{iff} k \& f h a \ \text{the in a bright} A(\phi) = -1, \\ &V(\phi) = \frac{1}{2}m^2\phi^2, \ ff K h f h h h h h h h h h h h h h h h h$

4-21 状态方程参数 w_{DE} 随 ln *a* 的演化 $F(\phi) = 1 + a\phi^2$, $V(\phi) = \frac{1}{2}m^2\phi^2$, $\omega(\phi) = 1$, 初值选取 a = -0.01, $\phi_0 = 1.55m_{pl}$, $\dot{\phi} = 0$, $m = 1m_{pl}$, $\Omega_{DE_0} \approx 0.73 \cdots$ 80 4-22 标量场 ϕ 随 ln *a* 的演化 $F(\phi) = 1 + a\phi^2$, $V(\phi) = \frac{1}{2}m^2\phi^2$, $\omega(\phi) = 1$, 初值选取 a = -0.01, $\phi = -1$

$$\frac{1}{2}m^2\phi^2$$
, $\omega(\phi) = 1$, $\psi(a) = -0.01$, $\phi_0 = 1.55m_{pl}$, $\dot{\phi} = 0$, $m = 1m_{pl}$, $\Omega_{DE_0} \approx 0.73$ 81

第1章 引 言

"天地四方谓之宇,古往今来谓之宙",从史前到今天,人们 从未间断过对自身所处时空的关注,但直到20世纪初,现代宇宙 学才真正建立,它是以哈勃发现宇宙正在膨胀为标志的,后者和 微波背景辐射,轻元素合成一起构成了现代宇宙学的三大基石。 标准的大爆炸宇宙学^[1~3]是建立在爱因斯坦广义相对论和宇宙 学原理基础上的,后者的表述是在宇宙大尺度上,物质分布均匀 且各向同性。它认为宇宙起始于一个密度无穷大且温度极高的状 态,然后在演化中不断膨胀冷却直到今天。近年来随着天文观测 的进展,来自Wilkinson微波背景各向异性探测器(WMAP)^[4~11]、 Sloan 数字巡天^[12,13]和超新星^[14~17]等的实验数据带来了精确宇 宙学时代,它们的实验数据都符合"暴涨+暗能量+暗物质"宇 宙学模型。

1998年,对超新星的观测数据表明宇宙正在加速膨胀^[14,15], 推动宇宙加速膨胀的原因引起了人们的关注。根据爱因斯坦场方 程,宇宙的加速膨胀需要负压物质,观测表明这种负压物质在今 天约占宇宙总成分的2/3,它除了具有负压这一标志特征外,还有 分布均匀,大尺度不结团的特点。如果它分布不均匀,在其占主 导地位的今天,将会破坏宇宙的各向同性;而如果它在大尺度上 结团,将会带来引力效应,这些都是与实验观测不符的。同时出 于要满足实验观测的要求,在宇宙早期,暗能量所占的比例很小, 以保证辐射和物质主导演化。暗能量是由什么充当的?这个问题 的答案仍然未知,有待下一步的探索。暗能量在今天起主导作用, 并且决定了宇宙将来的演化,因此对于暗能量的研究就相当重要

了。在研究暗能量的时候,人们构造了多种不同的暗能量模型。 首先,人们构造的是宇宙学常数模型,由状态方程w始终为-1的 真空能充当暗能量,同时爱因斯坦场方程允许一个不为零的常数 存在,而在观测上这个常数和真空能密度是不可分的,它们共同 作用提供了观测值。但根据量子场论求出的真空能密度是远小于 观测值的,所以需要爱因斯坦场方程中的常数符号与真空能密度 的符号相反,互相抵消成量级上相对极小的观测值,这是很不自 然的, 这被称作真空能密度的"精细调节问题"。另外, 状态方程 w为-1的物质在演化中密度不变,而辐射和物质的能量密度会 随宇宙膨胀迅速减小,为了使今天的暗能量密度占总组分的2/3, 就要求初始状态的暗能量是一个非常凑巧的值("一致性问题")。 上面所述的两个问题导致了宇宙学常数模型是不自然的,因此人 们又开始用动力学场来构造暗能量模型。如果暗能量是动力学的, 那么它将可能与物质发生相互作用,从而带来宇宙学常数模型中 没有的效应。最简单的动力学暗能量模型是 Ouintessence 模型, 它 的状态方程w取值空间是[-1,+1],能满足负压的要求,它的能 量密度随宇宙膨胀减小。同时,它在满足一定条件的情况下,可 以有追踪解,从而解决"一致性问题"。并且因为它是动力学场, 就有可能与粒子产生相互作用,从而带来观测效应。此外,状态 方程小于-1的情况也不能被观测排除,于是人们提出了一种有 别于普通标量场的 Phantom 暗能量模型,它的特点是状态方程 w始终小于-1,这是由它的负动能项造成的。它在演化中,能量密 度随宇宙膨胀而增大,并且有可能会造成"大撕裂"的宇宙结局, 即在有限时间内, 宇宙的能量密度、压强和标度因子都达到无穷, 这就带来了奇异性。另外,还有K-essence 模型、Chaplygin 气体模 型、矢量场模型、复标量场模型等,修改引力也是构造暗能量模 型的方法之一。因为在用实验数据作拟合的时候,发现暗能量的 状态方程w有在今天附近越过-1的趋势,构造能够实现这种图 像的模型就有了必要性,这在场论上是具有挑战性的,在后文中 会详细解释。这种状态方程越过-1的模型被称为精灵(Quintom) 模型。它有可能带来新的演化图像,并避免 Phantom 场有可能带 来的"大撕裂"问题。在本书中,我将详细介绍构造 Ouintom 模 型的困难(NoGo 定理)和我在构造 Ouintom 模型方面所做的工 作。NoGo 定理是指:① 在平坦的四维 FRW 宇宙中:② 广义相对

____ 第1章 引 言

论有效;③暗能量是单理想流体或不含高阶导数的单标量场;④ 引力和物质最小耦合,那么,它的状态方程就不能越过-1,否则 将会出现声速发散等问题。因此,要构造Quintom模型,需要至 少破坏上述四个条件的其中之一。破坏上面几个条件的过程就是 构造模型的可行途径,这个过程增加了暗能量模型的自由度,因 此给解决w越过-1的问题提供了可能性。

首先,我们用了两个标量场来构造暗能量模型,这是最简单 的实现形式。该模型包括一个Quintessence场和一个Phantom场, 我们考虑的是它们之间有相互作用的普遍情况,相互作用通过 两个场在势能项中的耦合表现出来,宇宙的演化取决于这两个 标量场构成的整个系统的作用。由于它们各自的性质,这种模型 能够实现状态方程越过-1。双标量场能够得到宇宙演化的不同 命运:① De Sitter 时空(宇宙将一直膨胀下去, 演化后期行为类 似于宇宙学常数); ②"大撕裂"(在有限时间内, 宇宙的标度因 子、暗能量的能量密度、压强都达到无穷大):③暗能量以类似 于物质的行为演化,宇宙停止加速膨胀。前两种情况可以由较为 普通的模型得到, 暗能量最后表现出 Phantom 场的演化行为; 而 最后这种情况需要选取比较特殊的势能,使 Phantom 场退出演化, Ouintessence 场因获得较大的质量而振荡,从而使暗能量最后按 物质行为演化下去。并且,在某些情况下,暗能量的状态方程能 够反复穿越-1几次,当这种现象出现在过去时,有可能带来观 测效应: 如果出现在将来, 就可能带来对将来宇宙演化的预言。 另外, Phantom 场和中微子的耦合也可以实现 Quintom 的演化图 像,在这个模型中,中微子的质量与标量场 Phantom 相关,起初 是中微子主导演化,后来以Phantom主导结束。根据 NoGo 定理 中的条件,修改爱因斯坦引力理论也是可行的方法之一,修改引 力项或使引力与物质耦合都可能实现 Ouintom。然后,书中介绍 了由基本理论如弦理论等出发的,在拉氏量中引入高阶导数项的 单标量场模型,这种模型可以不需要第二个暗能量场的存在就可 以实现 Quintom。可以证明高阶导数单标量场模型在某种情况下 可以等价为双场模型。书中研究了高阶导数单场模型的演化和由 此带来的宇宙命运,可以和上面介绍的双场模型相对照。因为这 种单场模型的某些特例能够等价为两个标量场构成的暗能量模型, 双标量场能得到的演化行为它都具有。高阶导数单标量场模型的

3

更加普遍的形式不能等价为双场,演化行为也将更加复杂。如果 Quintom模型只是在一段时间内按Phantom场的行为演化,就避免 了Phantom场所带来的不稳定性和将来的"大撕裂"问题。我们 研究的第三种Quintom模型是计算了引力与暗能量场发生非最小 耦合的情况,如果暗能量是一种单一的动力学场,那么它有可能 与引力发生非最小耦合,从而在不引入第二种暗能量成分或不考 虑暗能量场的高阶导数项的情况下实现Quintom演化图像。除此 之外,这种模型具有某些特别的演化行为,比如书中所列举出的 在宇宙演化早期,暗能量与当时占主导地位的辐射和物质发生相 互作用,演化行为类似于辐射和物质;而随着辐射和物质发生相 握中,状态方程参数w由大于0减小到0以下,直至小于-1,从 而实现了Quintom 图像。上面所述的这些模型都是不能被现有的 实验观测排除的,有待于实验的进一步精确。

本书第2章简单介绍暗能量的研究现状和目前人们提出的暗能量的候选者。第3章介绍NoGo定理和双场Quintom模型。第4章介绍高阶导数单标量场模型和其他可能的Quintom模型,如关于暗能量场和引力相互作用的模型。第5章是展望。

第2章 暗能量的观测和理论模型

2.1 暗能量的观测限制

1998年,对Ia类超新星的观测表明现阶段的宇宙正在加速膨胀^[14,15],从而给出了暗能量存在的直接证据。在标准宇宙学模型 框架下,根据爱因斯坦方程可得出:

$$\frac{\ddot{a}}{a} = -\frac{4\pi G}{3}(\rho + 3P) \tag{2-1}$$

描述宇宙中组分性质的一个重要参量是 $w = \frac{P}{\rho}$,要使今天的 宇宙加速膨胀需要负的w,且 $w < -\frac{1}{3}$,辐射和物质的状态方程参 数w均为非负,所以,要实现宇宙加速膨胀,需要存在一种组分, 其压强为负,这种组分被称为暗能量。由超新星观测给出的157 个"金的"数据点作拟合的结果是:如果用的是 Λ_{CDM} (即宇宙 学常数一冷暗物质模型),在 4σ 范围内,暗能量在宇宙中所占的 比例为 $\Omega_{\Lambda} > 0$,即暗能量存在。如果宇宙是平坦的,即曲率所占 的比例 Ω_k 为0,且暗能量的状态方程参数w为常数,那么,得到 的物质所占比例是 $\Omega_M = 0.29 \pm_{0.05}^{0.05}$,等效于暗能量在宇宙中占的 比例为 $\Omega_{\Lambda} = 0.71$ 。在考虑了WMAP的数据后,给出了对常数状 态方程的限制: $w = -1.02 \pm_{0.19}^{0.13}$,在95%精度内w < -0.76;对 于小红移展开参数化:

$$w(z) = w_0 + w_1 z \tag{2-2}$$

的限制为 $w_0 = -1.31^{+0.22}_{-0.28}$, $w_1 = 1.48^{+0.81}_{-0.90}$ 。

随后,最新的182个超新星数据(图2-1)进一步地证实了这 一点,给出的结果是一个暗能量状态方程是—1的模型仍然是符 合观测的^[17]。在98%精度内,z < 1时,宇宙是加速膨胀的,即 具有负压的暗能量存在。暗能量存在的证据除了由 Ia类超新星的 观测给出的宇宙加速膨胀^[14,17],还有目前由 WMAP公布的三年的 数据给出 $\Omega_{\Lambda} = 0.72 \pm 0.04$,以及通过探测微波背景的后期的积分 *Sachs – Wolfe* 效应等。总之,现有的天文观测数据都支持有暗 能量的存在。目前观测表明这种组分具有与通常物质不同的性质, 例如,它在空间中是均匀分布的,几乎不结团,不受引力吸引等。 由于暗能量的特殊性质和它在宇宙中所有组分中所占的比例,所 以对它的研究至关重要,它决定宇宙演化的命运。本章介绍了暗 能量的背景知识和目前观测对暗能量的限制情况以及暗能量的候 选者。首先介绍怎样利用超新星的观测数据对暗能量进行限制。



图 2-1 最新的 182 个 Ia 型超新星数据点^[17]

在用实验数据对模型进行拟合的时候,通常会先对暗能量的 状态方程做参数化,即把暗能量模型的状态方程写作关于红移 *z* 的函数 *w*(*z*)。下面将介绍怎样利用实验数据对参数化后的模型进 行限制。通常情况下,我们可以一般地定义光源的光度距离 *d*_L 为: