

Многомерные эффекты в режимной гравитации

Автор: Вепренцев Алексей Александрович

Аннотация

Работа расширяет концепцию режимной гравитации на многомерные и нелинейные эффекты. Вводится описание динамики с учётом нескольких пространственных и временных масштабов, а также взаимодействий между объектами через обобщённые режимные параметры R , K , X_i и функцию порогового множителя $F(R)$. Показано, как аккумулируются эффекты $\Delta_{effective}(t)$ в многомерных системах и как контролировать численные схемы через локальную и глобальную невязку. Предлагается единая формализация для систем N тел, распределённых полей и сильнополевых объектов.

1. Введение

Цель статьи — расширить режимную теорию гравитации на многомерные системы, включая взаимодействия N тел, распределённые поля и нелинейные эффекты накопления. Стандартные одномерные модели и локальные аппроксимации не позволяют корректно учитывать взаимное влияние объектов, долговременное накопление эффектов и пороговые переходы между динамическими режимами.

В рамках режимного подхода предлагается использовать обобщённые режимные параметры X_i для каждого объекта или измерения, а также пороговую функцию $F(R)$, обеспечивающую плавный переход между ньютоновским и релятивистским режимами. Такой подход позволяет интерпретировать наблюдаемые отклонения как результат накопленных эффектов без введения новой фундаментальной физики.

Вывод к разделу 1:

Многомерное расширение режимной теории необходимо для корректного описания сложных гравитационных систем.

Примечание:

Подход ориентирован на согласование классической динамики, релятивистских поправок и накопительных эффектов в единой структуре.

2. Базовые многомерные параметры

Гравитационный режимный параметр для i -го объекта определяется как:

$$R_i = G * M_i / (r_i * c^2)$$

Кинематический режимный параметр:

$$K_i = v_i^2 / c^2$$

Обобщённый режимный параметр:

$$Xi_i = \max(R_i, K_i)$$

Для системы из N объектов вводится системный режимный параметр:

$$Xi_{sys} = \max(Xi_1, Xi_2, \dots, Xi_N)$$

Пороговый множитель определяется функцией:

$$F(R_i) = 1 / (1 + (R_i / R_c)^n), n \geq 1$$

Функция $F(R_i)$ обеспечивает плавный переход между ньютоновским режимом при $R_i \ll R_c$ и релятивистским режимом при $R_i \sim R_c$.

Вывод к разделу 2:

Режимные параметры позволяют формализовать границы применимости аппроксимаций в многомерных системах.

Примечание:

Параметр Xi_{sys} задаёт доминирующий режим всей системы.

3. Эффективное ускорение в многомерной системе

Эффективное ускорение i-го объекта задаётся как:

$$a_{eff_i} = a0_i * F(R_i)$$

где ньютоновское ускорение:

$$a0_i = - G * M_i / r_i^2$$

Для системы взаимодействующих объектов суммарное ускорение i-го тела:

$$a_{eff_sys_i} = \text{sum over } j \neq i \text{ of } a_{eff_{ij}}$$

где

$$a_{eff_{ij}} = - G * M_j / r_{ij}^2 * F(R_j)$$

Контроль точности численной схемы осуществляется через локальную невязку:

$$\epsilon_{local_i}(n) = LHS_{discrete_i}(n) - RHS_{discrete_i}(n)$$

и глобальную невязку системы:

$$E_{global} = \text{sum over } i \text{ of sum over } n \text{ of } \epsilon_{local_i(n)}^2 * \Delta_{r_i(n)}$$

Порядок сходимости определяется как:

$$p = \log_2(|E_{\Delta_r} - E_{\Delta_r/2}| / |E_{\Delta_r/2} - E_{\Delta_r/4}|)$$

Вывод к разделу 3:

Эффективное ускорение в многомерной системе формируется как сумма режимно-модифицированных вкладов всех объектов.

Примечание:

Контроль невязки позволяет отделить физические эффекты от численных артефактов.

4. Накопление многомерных эффектов

Накопление эффектов для i -го объекта описывается интегралом:

$$\Delta_{effective_i}(t) = \text{integral from } 0 \text{ to } t \text{ of } [1 - F(R_i(t'))] dt'$$

Для системы из N объектов суммарное накопление:

$$\Delta_{effective_sys}(t) = \text{sum over } i \text{ of } \Delta_{effective_i}(t)$$

Критерий физической значимости эффекта:

$$\epsilon_{R_i(n)} = |a_{eff_i(n)} - a_{Newton_i(n)}| / |a_{Newton_i(n)}|$$

Эффект считается значимым при условии:

$$\epsilon_{R_i(n)} \gg \epsilon_{num}(n)$$

Вывод к разделу 4:

Накопление эффектов формирует интегральный вклад, способный приводить к наблюдаемым отклонениям.

Примечание:

Даже слабые поправки могут становиться доминирующими при длительном накоплении.

5. Примеры многомерных систем

5.1 Тройная система планет

Для системы Земля–Юпитер–Сатурн:

$$X_{i_sys} = \max(X_{i_Earth}, X_{i_Jupiter}, X_{i_Saturn})$$

$$F(R_i) = 1 / (1 + (R_i / R_c)^n)$$

Накопление:

$$\Delta_{effective_sys}(t)$$

фиксирует долговременные релятивистские эффекты и фазовые отклонения орбит.

Вывод:

Даже слабые эффекты в планетных системах приводят к измеримым расхождениям на больших временах.

5.2 Галактический кластер

Для $N \approx 10^3$ объектов:

$$X_{i_sys} = \max(X_{i_i}), i = 1..N$$

Суммарные ускорения:

$$a_{eff_sys_i}$$

формируются как коллективный эффект множества гравитационных источников. Контроль локальной и глобальной невязки необходим для устойчивости численного решения.

Вывод:

Коллективное накопление эффектов играет ключевую роль в динамике больших систем.

5.3 Сильнополевые компактные системы

Белые карлики, нейтронные звезды и чёрные дыры характеризуются:

$$X_{i_i} \geq R_c$$

$$F(R_i) < 1$$

Накопление:

$$\Delta_{effective_i}(t)$$

становится значимым для каждого объекта, а суммарное:

$$\Delta_{effective_sys}(t)$$

демонстрирует выраженный кумулятивный эффект.

Вывод:

Режимный подход применим к сильнополевым объектам без нарушения стандартной физики.

6. Численные схемы и проверка

Дискретизация проводится по шагам:

$$\Delta r_i, \Delta t$$

Контроль ошибок осуществляется через:

$$\epsilon_{local_i(n)}, E_{global}$$

Порядок сходимости:

$$p \approx 2$$

Проверка позволяет разграничить физические эффекты и численные ошибки.

Вывод к разделу 6:

Корректная численная реализация является обязательным элементом режимной методики.

Примечание:

Гладкость $F(R_i)$ обеспечивает стабильность интеграции.

7. Ключевые выводы

1. Многомерная режимная формализация позволяет учитывать эффекты N тел и их взаимное накопление.
2. Пороговая функция $F(R_i)$ обеспечивает корректный переход между ньютоновским и релятивистским режимом.
3. Суммарное накопление $\Delta_{effective_sys}(t)$ демонстрирует кумулятивное влияние слабых и сильнополевых эффектов.
4. Контроль локальной и глобальной невязки гарантирует воспроизводимость и физическую корректность результатов.
5. Методика готова к расширению на квантовые поправки и нелинейные взаимодействия.

8. Литература

1. Вепренцев А. А. Режимная теория гравитации: концептуальный каркас и учет пороговых эффектов. Zenodo. DOI (2026): <https://doi.org/10.5281/zenodo.18348081>
2. Ландау Л. Д., Лифшиц Е. М. Теория поля. — М.: Физматлит, 2004.
3. Мизнер Ч., Торн К., Уилер Дж. Гравитация. — М.: Мир, 1977.
4. Зельдович Я. Б., Новиков И. Д. Теория тяготения и эволюция звёзд. — М.: Наука, 1986.
5. Фролов В. П., Новиков И. Д. Физика чёрных дыр. — М.: Наука, 1998.
6. Гинзбург В. Л. Общая теория относительности и астрофизика. — М.: Наука, 1987.
7. Брагинский В. Б., Манукян А. А. Экспериментальные проверки общей теории относительности. — М.: Наука, 1987.
8. Клименко А. Ю., Фролов В. П. Релятивистская астрофизика. — М.: Физматлит, 2009.
9. Арнольд В. И. Математические методы классической механики. — М.: Наука, 1989.
10. Марчук Г. И. Методы вычислительной математики. — М.: Наука, 1989.
11. Самарский А. А., Гулин А. В. Численные методы. — М.: Наука, 1989.
12. Пуанкаре А. О науке. — М.: Наука, 1990.
13. Лифшиц Е. М., Питаевский Л. П. Физическая кинетика. — М.: Физматлит, 2002.
14. Шапиро С. Л., Тьюколски С. А. Чёрные дыры, белые карлики и нейтронные звёзды. — М.: Мир, 1985.
15. Новиков И. Д. Эволюция Вселенной. — М.: Наука, 1983.
16. Рябов Ю. А. Теория динамических систем. — М.: Наука, 1999.