

МІНІСТЕРСТВО ОСВІТИ І НАУКИ УКРАЇНИ
ХАРКІВСЬКИЙ НАЦІОНАЛЬНИЙ УНІВЕРСИТЕТ ІМЕНІ В. Н. КАРАЗІНА

Фізичний факультет
Кафедра астрономії та космічної інформатики

«Допущено до захисту»
В.о. зав. кафедри астрономії та
космічної інформатики
проф. Шкуратов Ю. Г. _____
«14» червня 2024 р.



Оцінка «відмінно»

Голова ДЕК Тишковець В.П. _____

«21» червня 2024 р.



Ільченко Денис Олександрович

Ефекти гравітаційного лінзування на кільцевій галактиці

Дипломна робота на здобуття
освітнього рівня
«Бакалавр» за спеціальністю
104 – «фізика та астрономія»
освітньо-наукова програма -
«астрономія»

(підпис студента)



Науковий керівник:

професор кафедри астрономії та
космічної інформатики,
доктор фіз.-мат. наук,
Баннікова Олена Юріївна



(підпис керівника)

Рецензент:

Доцент кафедри теоретичної фізики
Котвицький А. Т.

(підпис рецензента)



Харків 2024

Анотація

Ільченко Д.О. Ефекти гравітаційного лінзування на кільцевій галактиці

Дипломна робота на здобуття ступеня вищої освіти «бакалавр» за спеціальністю 104 «Фізика та астрономія». Харківський національний університет імені В.Н. Каразіна, Харків, 2024.

В рамках дипломної роботи досліджувались ефекти сильного гравітаційного лінзування на кільцевих системах. Було отримано рівняння критичних ліній та каустик для системи однорідного диску з центральною масою. Для системи однорідного тора з центральною масою було отримано нові рівняння лінзи у елементарних функціях. Для цієї системи виявлено новий ефект - утворення двох кілець Ейнштейна у області на торі. Для обох систем побудовано графіки, для відображення зміщення та підсилення зображення. Було створено програмне забезпечення для візуалізації та створення анімацій ефектів гравітаційного лінзування.

Abstract

Ilchenko D. A. Effects of gravitational lensing on a ring galaxy

Thesis for the degree of Higher Education «bachelor» in specialty 104 «Physics and astronomy». V. N. Karazin Kharkiv National University, Kharkiv, 2024.

The effects of strong gravitational lensing on ring systems were investigated in the thesis. The equations of critical lines and caustics for the system of a homogeneous disk with a central mass were obtained. For the system of a homogeneous torus with a central mass, new lensing equations in elementary functions were obtained. For this system, a new effect is found - the formation of two Einstein rings in a region on the torus. For both systems, graphs were constructed to show the shift and magnification of the image. Software was created to visualize and create animations of gravitational lensing effects.

Зміст

Вступ	4
1 Історія розвитку та спостереження гравітаційних лінз	6
1.1 Відхилення світла точковою лінзою	6
1.2 Рівняння гравітаційної лінзи. Кільце Ейнштейна	7
1.3 Спостережні данні	12
2 Моделювання ефектів гравітаційного лінзування	17
2.1 Численний метод трасування променів	17
2.2 Реалізація алгоритма трасування променів на C++	18
2.3 Візуалізація з допомогою OpenGL	19
2.4 Тестування коду на класичних лінзах	21
2.5 Коефіцієнт підсилення	23
3 Осесиметричні системи	26
3.1 Однорідний диск	26
3.2 Розрахунок рівняння тора в термінах R_{tor} і r_0	34
Висновки	42
Додаток А: Зображення та графіки гравітаційного лінзування для різних систем	43
Додаток В: Код програми для візуалізації гравітаційного лінзування	58
Список використаних джерел	86

Вступ

На сьогоднішній день вивчення ефектів гравітаційного лінзування є важливою задачею. Завдяки космічним телескопам, таких як Hubble Space Telescope і новому James Webb Space Telescope був отриман великий масив спостережних даних. Аналіз цих зображень є потужним методом визначення розподілу баріонної та темної матерії у просторі.

Актуальність цієї роботи полягає в дослідженні ефектів гравітаційного лінзування на тороїдальних системах, що є поширеними у Всесвіті. Прикладом таких систем є кільцеві галактики типу об'єкта Хога, або затінюючі тори у активних ядрах галактики (АЯГ), що представляють великий інтерес для астрофізики.

Грунтуючись на цій темі були поставлені наступні задачі:

1. Створення програмного забезпечення для візуалізації гравітаційного лінзування.
2. Освоїти теорію гравітаційного лінзування на точковій лінзі.
3. Знайти залежність кількості зображень від положення джерела для системи однорідного кільцевого диску з центральною масою.
4. Розглянути нову систему - кільцевий диск з розподілом густини що відповідає однорідному тору з центральною масою.

Новизна цієї роботи полягає в дослідженні нової, більш складної гравітаційно-лінзової системи, що є кращим наближенням до реальних астрофізичних об'єктів.

Практичне значення роботи полягає у освоєнні теорії гравітаційного лінзування та отримання фізичних характеристик для обраних систем.

Наукове значення отриманих результатів полягає в тому, що для системи однорідний тор з центральною масою були знайдені нові ефекти, що не спостерігаються у раніше розглянутій системі однорідного диску з центральною

масою. Розроблене програмне забезпечення в майбутньому може слугувати для створення датасету для машинного навчання для знаходження описаних ефектів на реальних знімках.

1 Історія розвитку та спостереження гравітаційних лінз

1.1 Відхилення світла точковою лінзою

Природа світла довгий час залишалась для людей загадкою і питання чи взаємодіє воно гравітаційно ймовірно ставилось давно. У 1796 році Генрі Кавендіш вивів формулу для кута відхилення світла від прямої лінії при проходженні повз масивне тіло, але не опублікував її. Тож вперше вона була освітлена у роботі Іоганна Георга фон Зольднера 1801 року [8], де кут відхилення променя світла має вигляд:

$$\alpha = \frac{2GM}{c^2\xi} \quad (1)$$

де G – гравітаційна стала, M – маса гравітуючого тіла, c - швидкість світла, ξ – прицільний параметр. Проте вже на початку 19го сторіччя експериментально були підтверджені хвильові властивості світла і питання викривлення променя світла масивним тілом ще довго не розглядалось.

У 1907 році Альберт Ейнштейн сформулював принцип еквівалентності згідно з яким гравітаційна маса не відрізняється від інерційної. А одже рух у гравітаційному полі не можливо відрізнити від руху з прискоренням. Також постулювавши, що швидкість світла в усіх інерційних системах стала, що можливо дослідити в уявному експерименті Ейнштейна. Ліфт що падає у гравітаційному полі має дві скрізні шпарини через які проходить світло. У системі відліку ліфта він знаходиться у стані спокою а одже світло проходить по прямій крізь шпарини. Тоді в силу принципу еквівалентності в системі відліку Землі щоб світло пройшло через обидві шпарини воно мало б відхилитись від прямої лінії - одже гравітація впливає на рух світла.

У 1911 року Ейнштейн провів розрахунок кута відхилення у рамках спеціальної теорії відносності і він збігся з результатами Кавендіша і Зольднера.

Ейнштейн звернувся у листі до сера Джорджа Еллері Хейла, який запропонував виміряти кут відхилення зір від істинного положення Сонцем під час затемнення. Перші спроби були проведені в 1914 році у Феодосії, проте спостереженням завадила Перша світова війна. У 1916 році Ейнштейн повторив розрахунок у рамках загальної теорії відносності (ЗТВ) і отримав кут у двічі більше.

$$\alpha = \frac{4GM}{c^2\xi} = \frac{2r_g}{\xi} \quad (2)$$

де $r_g = 2GM/c^2$ - гравітаційний радіус лінзи. Підставивши у формули (1) і (2) масу Сонця $M = M_\odot = 1.99 \times 10^{30}$ кг і прирівнявши прицільний параметр до його радіуса $\xi = R_\odot = 6.96 \times 10^8$ м отримаємо кут відхилення $0''.875$ і $1''.75$ відповідно. Тож спостереження відхилення світла могло стати підтвердженням ЗТВ.

У 1918 року Вільям Воллес Кемпбелл провів спостереження у Вашингтоні але через низьку точність відхилення не було помічено, що викликало сумніви у ЗТВ. Проте вже у 1919 році провели ще дві експедиції на острові Принсіпі та на півночі Бразилії організовані Артуром Еддінгтоном. Вони спостерігали затемнення на фоні Гіад, що завдяки великій кількості зір у скупченні дозволило усунути випадкові похибки. Вимірювання показали кут відхилення 1.60 ± 0.31 та 1.98 ± 0.12 секунди дуги, тож відхилення світла на цей кут є одним із тестів ЗТВ, що підтверджують її правильність.

1.2 Рівняння гравітаційної лінзи. Кільце Ейнштейна

Тепер знайдемо залежність координат зображень від координат джерела. Розглянемо промінь світла, що йде від джерела. На Рис. 1 зображений двовимірний випадок. Знайдемо залежність ξ від координати джерела η .

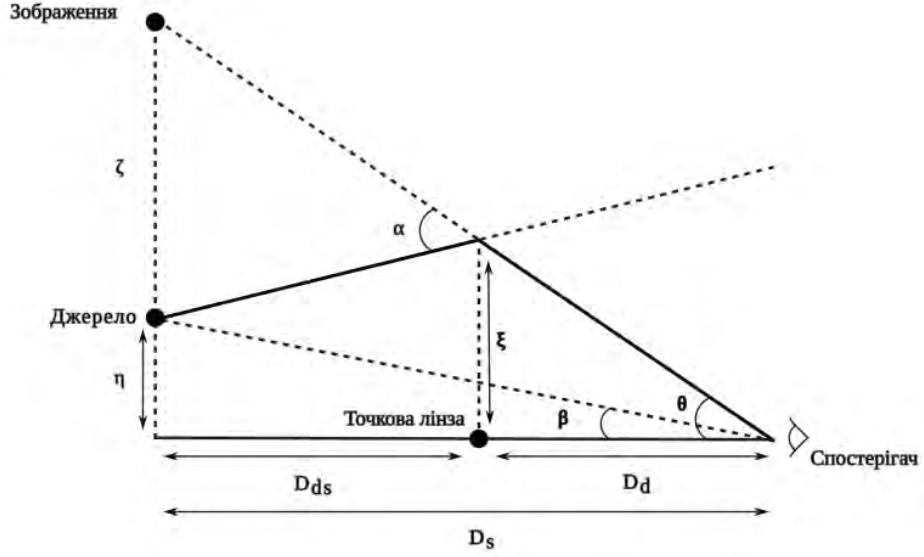


Рис. 1: Схема руху проміня від джерела до спостерігача

З подібності двох трикутників отримаємо рівність:

$$\frac{\xi}{D_d} = \frac{\zeta + \eta}{D_s}.$$

з урахуванням дальності джерела $\alpha \rightarrow 0 \Rightarrow \zeta = D_{ds}\alpha = 2D_{ds}\frac{r_g}{\xi}$

$$\frac{\xi}{D_d} = \frac{\eta + D_{ds}\frac{2r_g}{\xi}}{D_s} \Rightarrow \frac{\eta + 2r_g D_{ds}}{\xi} = \xi \frac{D_s}{D_d}$$

Остаточно рівняння гравітаційної лінзи має вигляд:

$$\eta = \frac{D_s}{D_d}\xi - \frac{2r_g D_{ds}}{\xi}. \quad (3)$$

У випадку коли джерело, лінза і спостерігач лежать на одній прямій $\eta = 0$ розв'язок рівняння має вид

$$\xi_0 = \pm \sqrt{2r_g \frac{D_d D_{ds}}{D_s}}. \quad (4)$$

В такому випадку світло від джерела огинає лінзу з усіх сторін Рис. 2 і спостерігач буде бачити кільцеподібне зображення - кільце Ейштейна, радіус

якого визначається формулою (4).

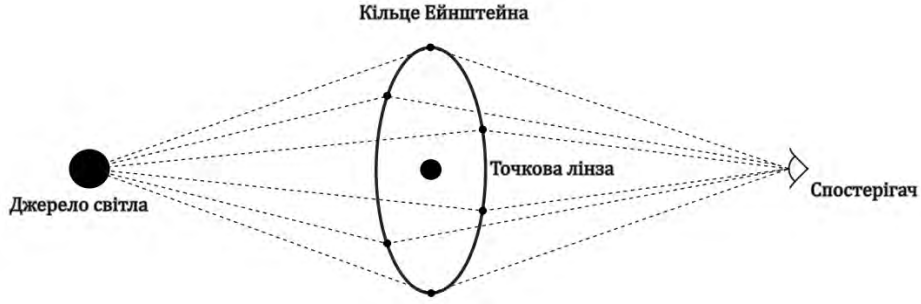


Рис. 2: Схема формування кільця Ейнштейна.

Цей результат був отриманий Ейнштейном у 1936 році [6]. Однак оцінка ефекту при лінзуванні зорі на зорі була настільки маленькою, що навіть сам Ейнштейн розглядав його скоріше як цікавий з точки зору теорії без можливості його спостерігати. Ефект виявляється значним якщо розглядати лінзування галактики на галактиці, оскільки маса галактик суттєво більша, а відстань джерело-лінза, лінза-спостерігач можуть бути одного порядку, що і збільшує значення радіуса кільця Ейнштейна, згідно формули (4). Крім того прогрес у розвитку спостережних засобів дозволив досягти високої роздільної здатності далеких об'єктів, що також дало імпульс до розвитку напрямку дослідження астрофізичних об'єктів методами гравітаційного лінзування. Ми переконаємось пізніше, що при лінзуванні далеких джерел на галактиках утворення кілець значно ймовірніше і вже є цілий список таких зображень, а з зорями пов'язані ефекти мікролінзування.

Рівняння лінзи для випадку точкової лінзи можна узагальнити на двовимірний випадок. Дійсно, в більш загальному випадку джерело визначається двома координатами на площині джерела, тобто, $\vec{\eta} = (\eta_1, \eta_2)$. Відповідно координати прицільного параметру $\vec{\xi} = (\xi_1, \xi_2)$ (Рис. 3)

Таким чином рівняння гравітаційної лінзи у векторному вигляді має вид:

$$\vec{\eta} = \frac{D_s}{D_d} \vec{\xi} - \frac{2r_g D_{ds}}{\xi^2} \vec{\xi}. \quad (5)$$

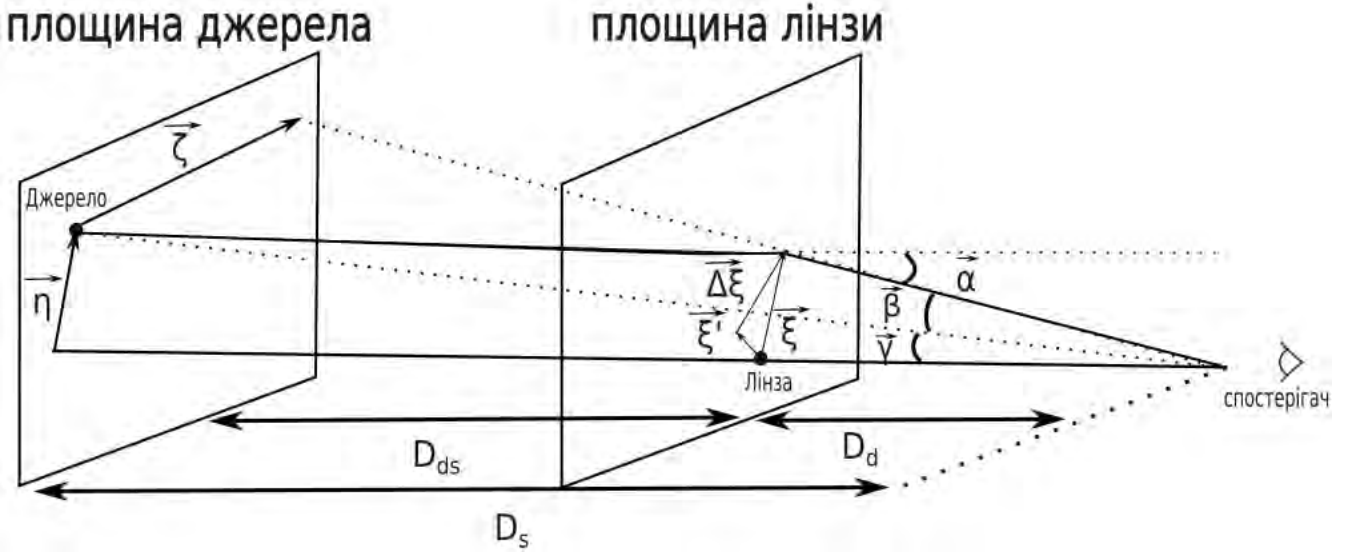


Рис. 3: 3D схема викривлення променя світла і положення зображення

Нормуємо рівняння (5) на радіус Ейнштейна $\vec{x} = \frac{\vec{\xi}}{\xi_0}$

$$\frac{\vec{\eta}}{\xi_0} = \frac{D_s}{D_d} \vec{x} - \frac{2r_g D_{ds}}{\xi^2} \vec{x} \Rightarrow \frac{D_d}{D_s} \frac{\vec{\eta}}{\xi_0} = \vec{x} - \frac{2r_g D_{ds} D_d}{D_s \xi^2} \vec{x}$$

Введемо ще одне нормування $\vec{y} = \frac{D_d}{D_s} \frac{\vec{\eta}}{\xi_0}$

$$\xi_0^2 = 2r_g \frac{D_d D_{ds}}{D_s} \Rightarrow \frac{2r_g D_{ds} D_d \xi_0^2}{D_s \xi_0^2 \xi^2} = \frac{\xi_0^2}{\xi^2} = \frac{1}{x^2}$$

Остаточно отримуємо:

$$\vec{y} = \vec{x} - \frac{\vec{x}}{x^2} \quad (6)$$

Рівняння (6) є безрозмірною формулою лінзи де $\vec{y}$ - нормовані координати джерела, а $\vec{x}$ - нормовані координати зображення.

Основною метою є знаходження координат зображень, що легко можна зробити для рівняння точкової лінзи. Рішення рівняння (6) має вигляд:

$$\vec{x}_{\pm} = \vec{y} \left(\frac{1}{2} \pm \sqrt{\frac{1}{4} + \frac{1}{|\vec{y}|^2}} \right). \quad (7)$$

У скалярній формі рівняння (6) і його рішення наступні:

$$y = x - \frac{1}{x} \Rightarrow x^2 - xy - 1 = 0 \Rightarrow x_{\pm} = \frac{y \pm \sqrt{y^2 + 4}}{2}$$

Попередні рівняння були отримані для випадку точкової лінзи. Для більш загального випадку лінзи, що складається з набору точкових лінз рівняння (6) прийме вид:

$$\vec{y} = \vec{x} - \vec{\alpha}, \quad (8)$$

де $\vec{\alpha} = \frac{D_{ds}D_d}{D_s} \frac{\vec{\alpha}}{\xi_0}$ нормований кут відхилення, тож маємо рівняння лінзи через кут відхилення. Кут відхилення буде визначатись як векторна сума кутів відхилення, що створює кожна точкова лінза з масою m_i , нормовану на повну масу системи, окремо:

$$\vec{\alpha} = \frac{D_{ds}D_d}{D_s\xi_0} \frac{4G}{c^2\xi_0} \sum_{i=1}^N m_i \frac{\vec{x} - \vec{x}_i}{|\vec{x} - \vec{x}_i|^2}. \quad (9)$$

Для випадку неперервного розподілу маси перейдемо від сумування до інтегрування:

$$\vec{\alpha} = \frac{D_{ds}D_d}{D_s\xi_0} \frac{4G}{c^2\xi_0} \int \frac{\vec{x} - \vec{x}'}{|\vec{x} - \vec{x}'|^2} dm. \quad (10)$$

Рівняння лінзи (8) з врахуванням (9) або (10) є основним рівнянням теорії гравітаційного лінзування, що дозволяє отримати зображення джерела для довільного розподілу густини в лінзі. Це рівняння в загальному випадку неможливо вирішити, оскільки координати зображень входять туди складним чином через інтеграл і вільний доданок. Також не завжди вдається отримати саме рівняння лінзи в елементарних функціях і тільки для особливих випадків розподілу густини в лінзі це можливо зробити (як, наприклад, для точкової лінзи). У розділі 3.2 ми побачимо, що для запропонованого в роботі розподілу лінзи, який відповідає розподілу речовини в торі, рівняння можливо записати в елементарних функціях.

Однак навіть для знаходження розв'язку потрібні спеціальні методи, оскільки рівняння лінзи не розв'язується щодо координат зображення. Тому використовується метод трасування променів, який буде розглянуто в розділі 2.1.

1.3 Спостережні данні

Легше всього знаходити лінзи які створюють зображення квазарів, або кластерів галактик. Відстань між двома зображеннями при лінзуванні на масивній галактиці порядку 1 арксекунди. Також для спостереження гравітаційного лінзування корисно розглядати компактні радіо джерела. Так як лінзування наближено не змінює поверхневої яскравості і спектр. Критеріями для зображень від точкового джерела є:

1. Знаходження кількох об'єктів на малій відстані.
2. Однакові спектри(хоча насправді спектри можуть дещо відрізнятися через те як промені проходять крізь лінзу).
3. Однакові червоні зміщеннями.
4. Відношення потоків схожі для різних зображень(також може дещо змінюватись через лінзування, та через те що світло надходить з різних частин джерела).
5. Поруч має бути кандидат на гравітаційну лінзу з червоним зміщенням менше ніж у зображення.
6. Часові варіації на різних зображеннях, які корелюють між собою.

При лінзуванні протяжного об'єкту цілком достатньою умовою є наявність сильно витягнутих чи кільцеподібних зображень. Також дуже корисною є наявність наднової, що допомагає оцінити криву блиску та часові варіації.

Загалом зображення від протяжних об'єктів легше реєструвати, проте їх і складніше обробляти. Першою знайденою гравітаційною лінзою була система QSO 0957 + 561 представляє з себе два зображення квазарів з подібними спектрами і червоними зміщеннями, Рис. 4. А перші гравітаційні дуги спостерігались у системі Abell 370, Рис. 5.



Рис. 4: Зображення системи QSO 0957 + 561 отримане HST [1]

На сьогоднішній день зображення гравітаційного лінзування отримувало багато інструментів. Серед них Hubble Space Telescope (HST), James Webb Space Telescope (JWST), Atacama Large Millimeter/submillimeter Array (ALMA), Sloan Digital Sky Survey (SDSS) та інші. Ці інструменти вже знайшли багато прикладів утворення кілець Ейнштейна приведених на Рис. 6 – 9.

У 2007 році HST знайшов два концентричних кільця Ейнштейна у області SDSSJ0946+1006 зображених на Рис.10 [7]. Як ми побачимо у розділі 3 декілька кілець Ейнштейна може утворюватись при лінзуванні на кільцевих системах.

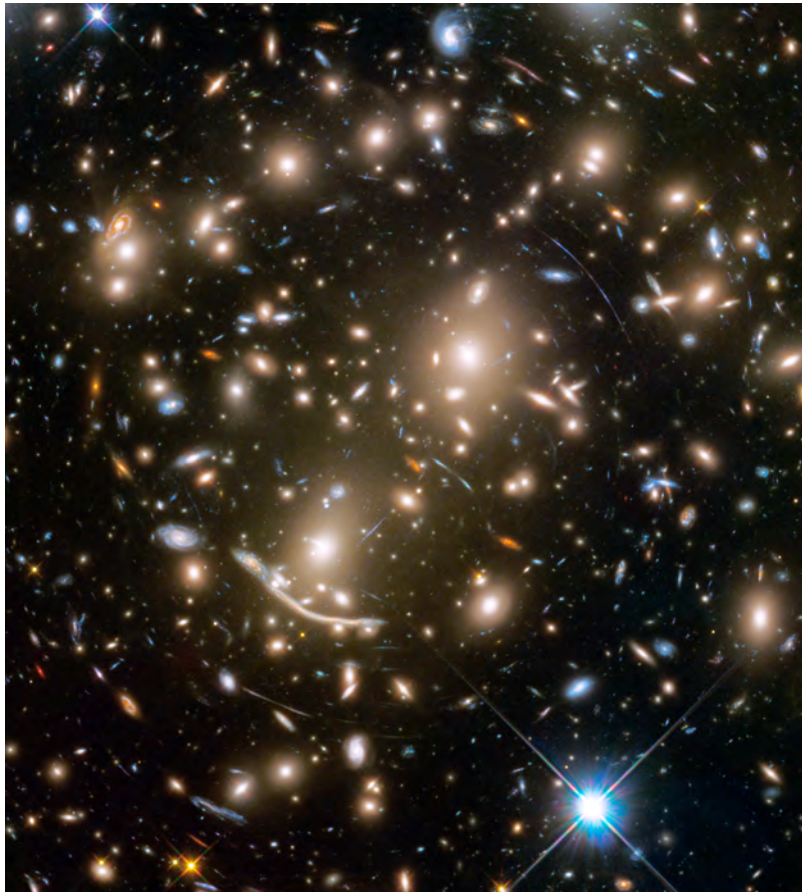


Рис. 5: Зображення системи Abell 370 отримане HST [1]

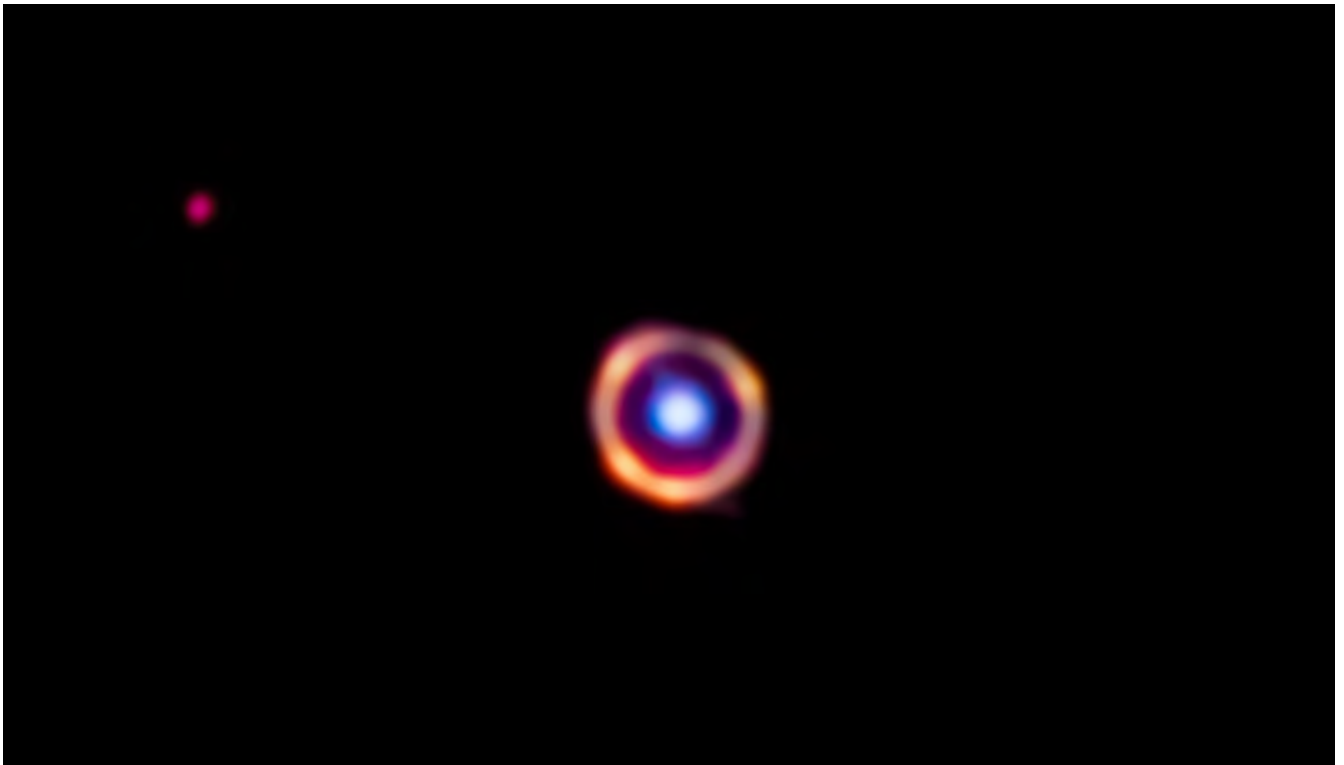


Рис. 6: Повне кільце Ейнштейна отримане JWST [2]

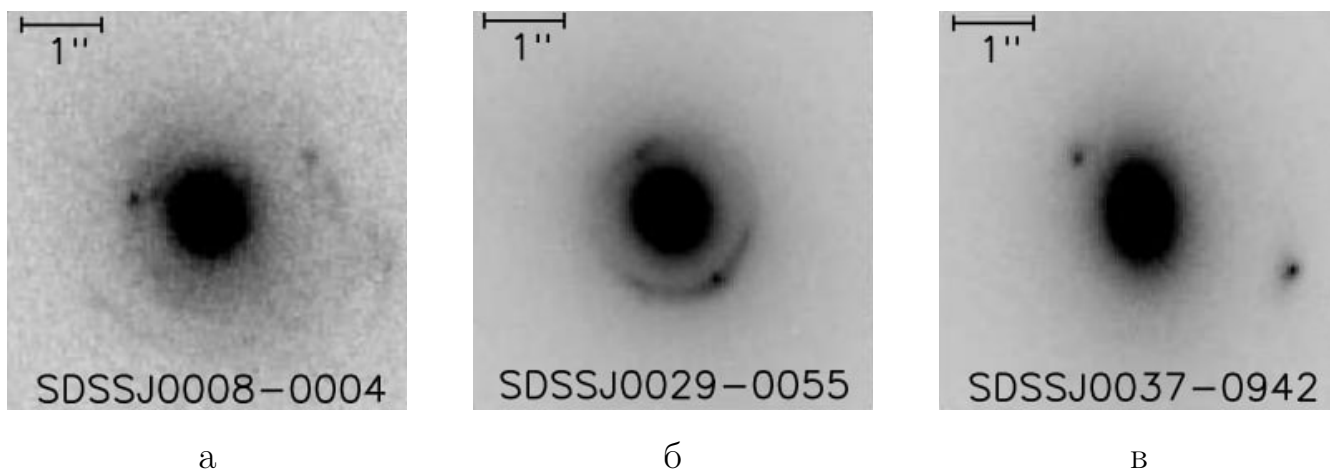


Рис. 7: Зображення гравітаційних лінз отримані SDSS [3]

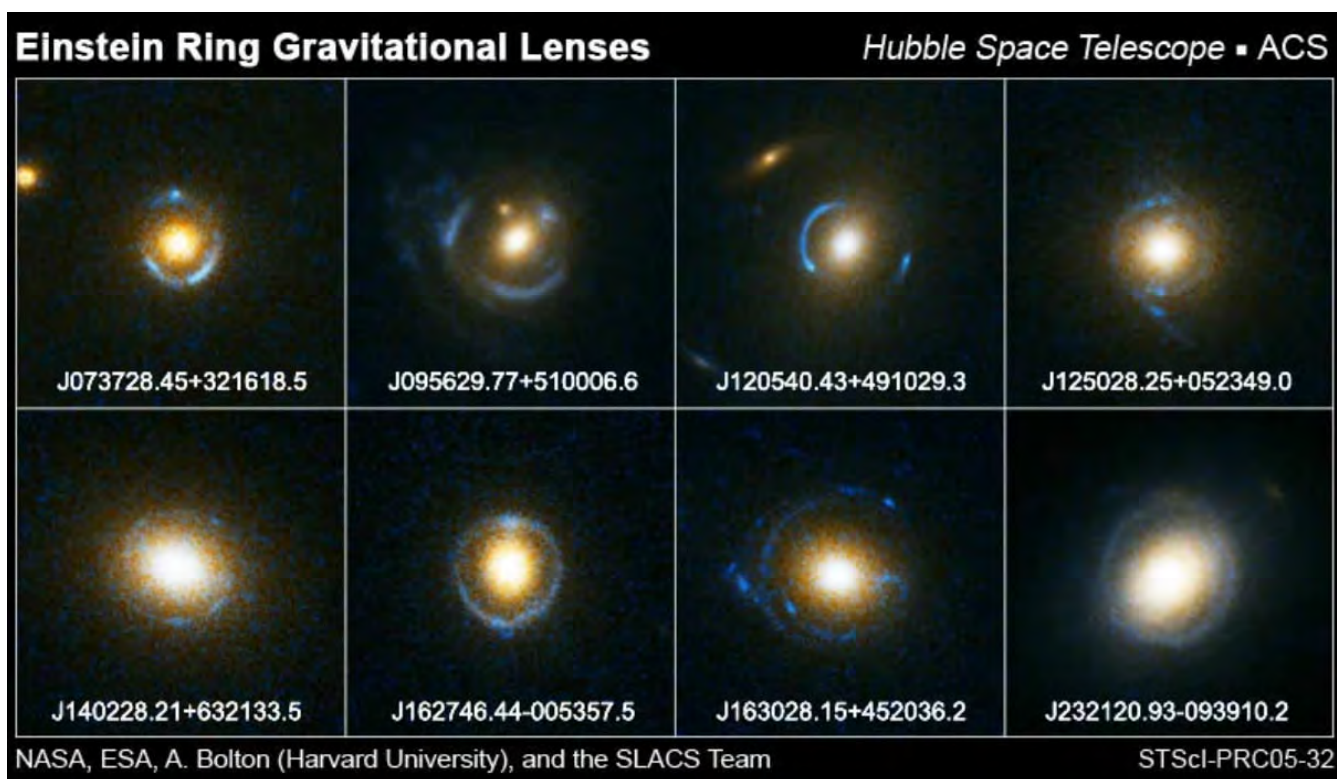


Рис. 8: Приклади кілець Ейнштейна знайдених HST [1]

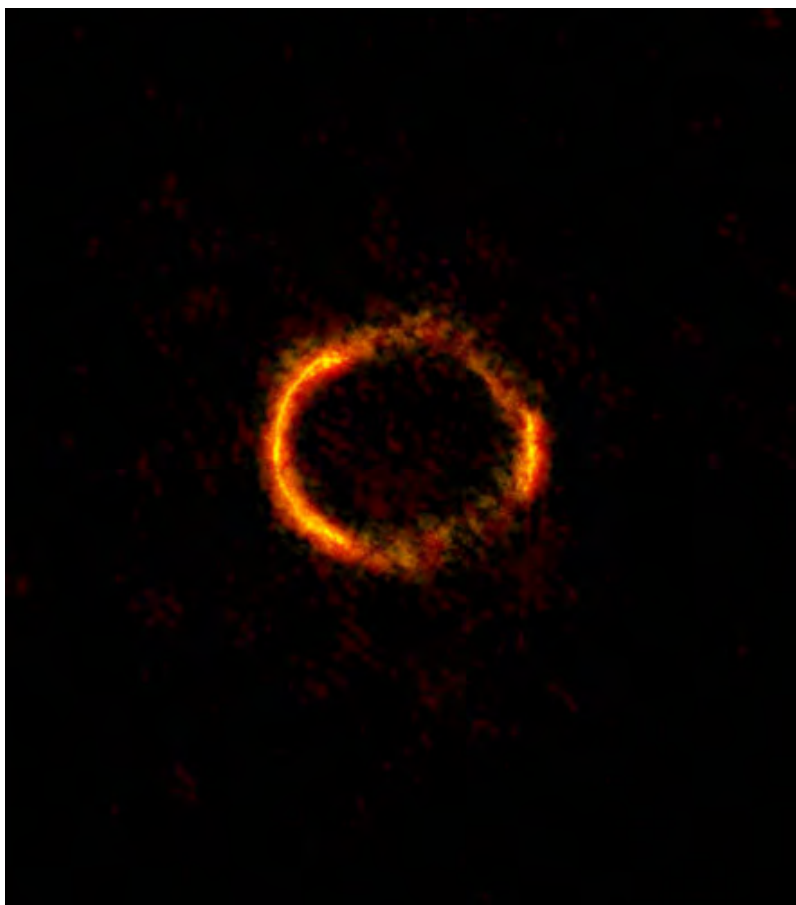
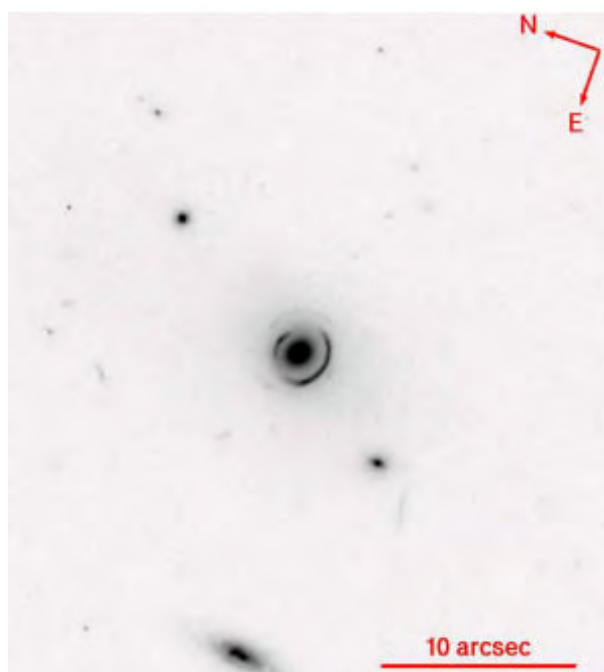
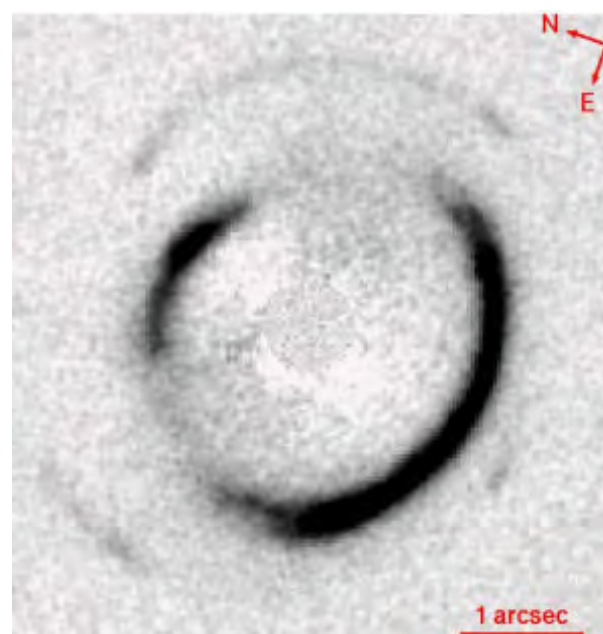


Рис. 9: Зображення гравітаційно лінзованої галактики SDP.81, отримане ALMA [4].



а



б

Рис. 10: Зображення двох кілець Ейнштейна

2 Моделювання ефектів гравітаційного лінзування

2.1 Численный метод трасування променів

Метод трасування променів дозволяє за заданими координатами джерела використовуючи рівняння лінзи знайти координати зображень. У своїй роботі я використовував два підходи в залежності від того, якого виду рівняння лінзи.

Перший для випадку коли вдається отримати обернене рівняння лінзи, тобто залежність координаті зображення від координати джерела $\vec{x}(\vec{y})$. Тоді я використовую наступний алгоритм:

1. Задаю координати, розміри, колір та розподіл яскравості джерел світла.
2. Область джерела світла заповнюю точками.
3. Для кожної точки використовуючи обернені рівняння лінзи отримую відповідні координати у площині лінзи, ці точки і утворюють зображення.
4. Нові точки отримують яскравість та колір початкових відповідних точок.

Другий алгоритм я використовую у випадку коли обернені рівняння лінзи отримати не вдається. Він реалізується наступними кроками:

1. Задаю координати, розміри, колір та розподіл яскравості джерел світла.
2. Заповнюю область у площині лінзи точками.
3. Для кожної точки використовуючи рівняння лінзи отримую відповідні точки у площині джерела світла.
4. Перевіряємо чи потрапила отримана точка у область джерела світла.
5. У випадку коли потрапляє, то для неї розраховується колір та яскравість, а початкова точка утворює зображення та отримує ту саму яскравість та колір.

2.2 Реализация алгоритма трасування променів на C++

У свої моделі я створив клас `Source_Array`, який є двовимірним масивом об'єктів його вкладеного класу `Source`.

```
class Source_Array {
public:
    class Source{...};
    Source** source;
    Source** image;
    int n;
    int lens_type;

    Source_Array(int lens_type, int n){...}
    ~Source_Array(){...}

    void Show_Source(){...}
    void Show_Images(){...}
    void Show_Images_Source(){...}
    ...
};
```

Змінна `n` - відповідає за кількість джерел у масиві, а `lens_type` свідчить про те на якій системі відбувається лінзування (точкова лінза, точкова лінза з кільцем, тощо). Масиви `source` та `image` містять інформацію про джерела та зображення відповідно. методи `Show` використовуються для виводу на екран відповідних елементів.

Сам алгоритм трасування реалізований у класі `Source`

```
class Source{
public:
```

```

double** point;

int n;

Source(){...}

Source(double x, double y){...}

~Source(){...}

void Central_Mass(const Source& other){...}

void Disk_With_Central_Mass(const Source& other){...}

};

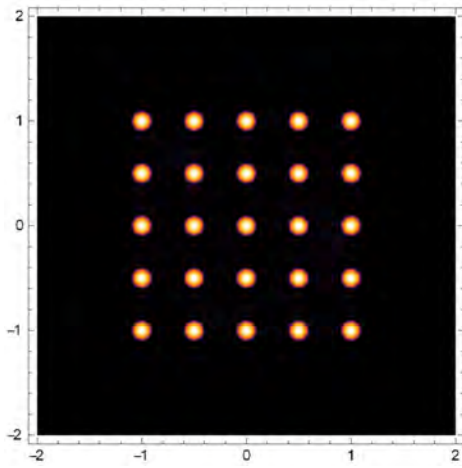
```

Кожне джерело складається з окремих точок. Двовимірний масив point містить інформацію про координати та яскравість кожної такої точки. Змінна n відповідає за кількість таких точок. В методах цього класу знаходять координати зображень для різних систем лінз.

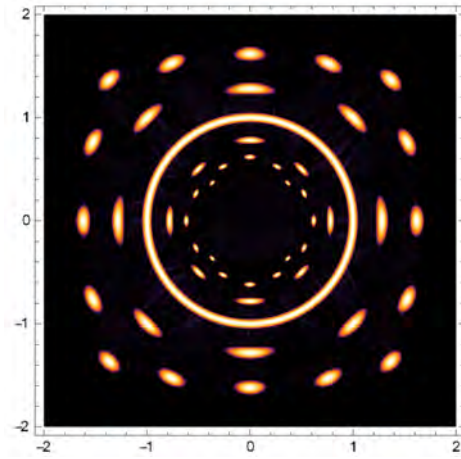
Повний код програми приведено у додатку В.

2.3 Візуалізація з допомогою OpenGL

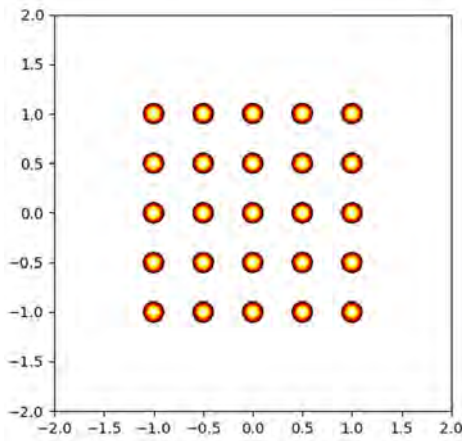
Відображення результатів моделювання в залежності від пакету може займати багато часу, що стає серйозною проблемою при роботі із великою кількістю джерел і створенні анімацій. Я проводив моделювання за допомогою пакету Wolfram Mathematica, бібліотеки matplotlib для Python і бібліотеки OpenGL на C++. Моделювання масиву джерел 5 на 5 кожне з яких складається з 10000 точок займає 1хв 58с, 15с та 2с відповідно. Результати моделювання приведені на Рис. 11.



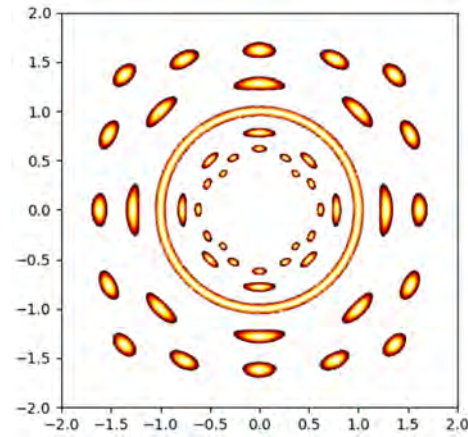
(а)



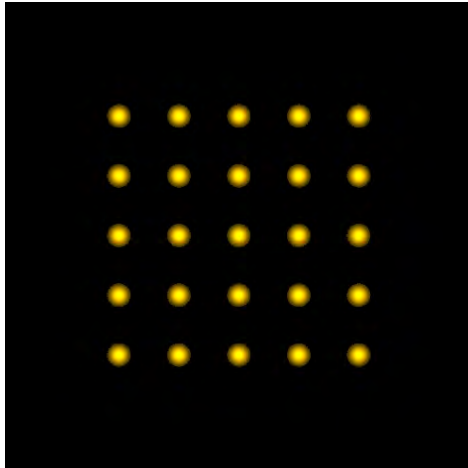
(б)



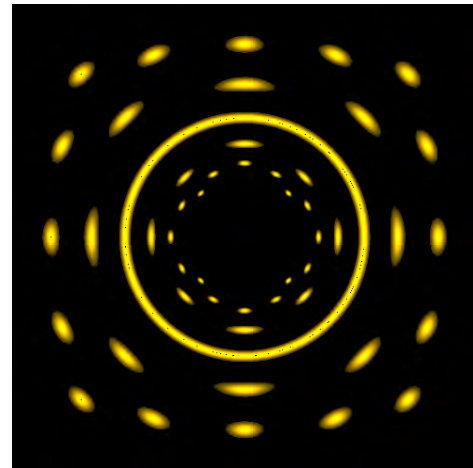
(в)



(г)



(д)



(е)

Рис. 11: (а) та (б) решітка гаусових джерел світла та відповідні зображення візуалізовані за допомогою Wolfram Mathematica, (в) та (г) решітка гаусових джерел світла та відповідні зображення візуалізовані за допомогою бібліотеки matplotlib, (д) та (е) решітка гаусових джерел світла та відповідні зображення візуалізовані за допомогою, бібліотеки OpenGL

Кожна з трьох бібліотек добре візуалізує ефекти гравітаційного лінзування,

проте я зупинився на використанні OpenGL, через менший час розрахунку і можливості гнучкіше вносити необхідні зміни в програму. В майбутньому я планую скоротити час і підвищити якість візуалізації завдяки використанню шейдерів та розпаралелюванню розрахунків для обчислення на графічному процесорі з використанням технології CUDA.

2.4 Тестування коду на класичних лінзах

У цьому розділі ми розглянемо деякі зображення, що були отримані за допомогою моєї програми. Візуалізація відбувається за допомогою бібліотеки OpenGL. Для прикладу розглянемо рядок гаусових джерел світла. Тут і в усіх наступних зображеннях якщо не сказано іншого, радіус джерела дорівнює 0.1. Нижче приведено отримані зображення при лінзуванні на точковій масі.

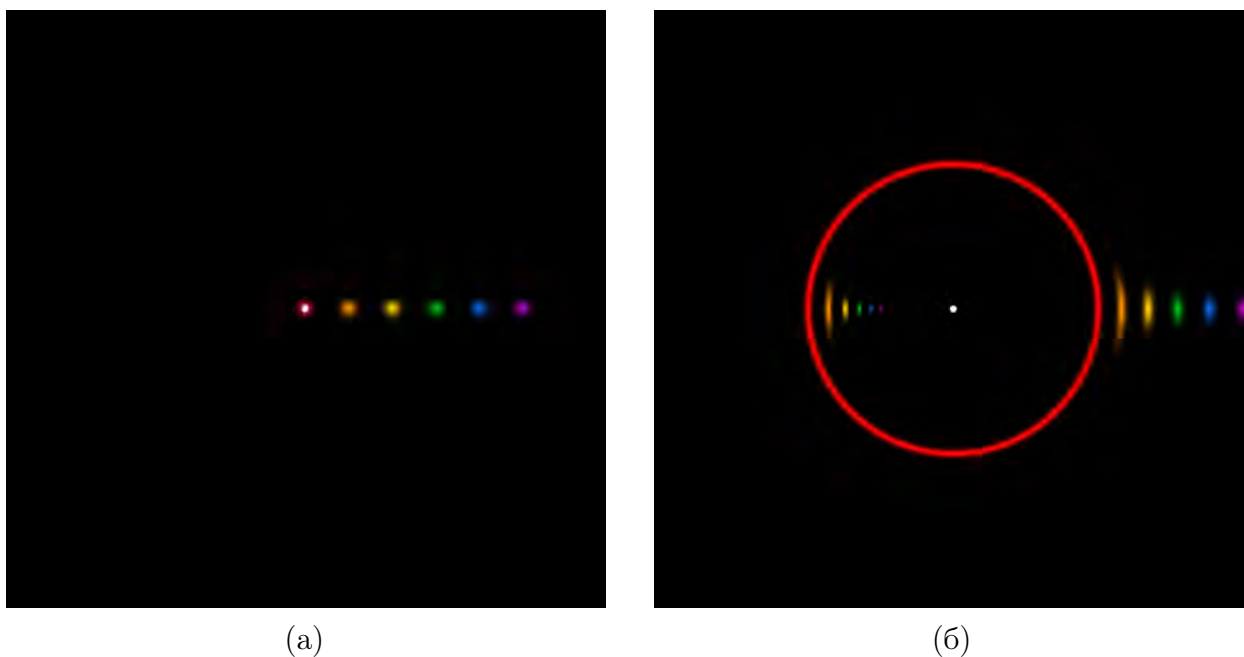


Рис. 12: Лінзування кольорових зображень на точковій лінзі

Центральне джерело створює кільце Ейнштейна, в той час як інші мають по два зображення, що мають ніби відзеркалену форму, що буде детальніше розглянуто у наступному розділі. Рисунки виконані в однаковому масштабі, тож

можемо поміти, що лінза розширює решітку, і зображення покриває більшу площу, що також розглянемо в наступному розділі. Далі розглянемо лінзування квадратної решітки гаусових джерел світла на точковій лінзі.

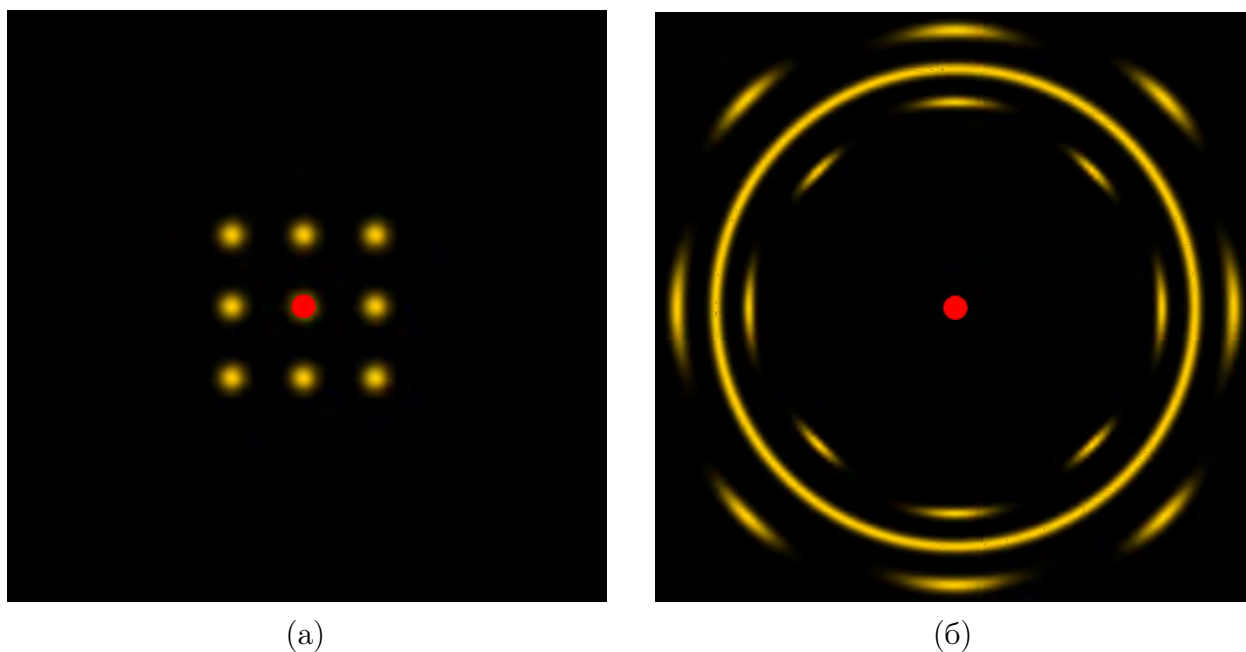


Рис. 13: (а) решітка гаусових джерел світла 3 на 3, (б) зображення, що утворилось при лінзуванні на точковій лінзі

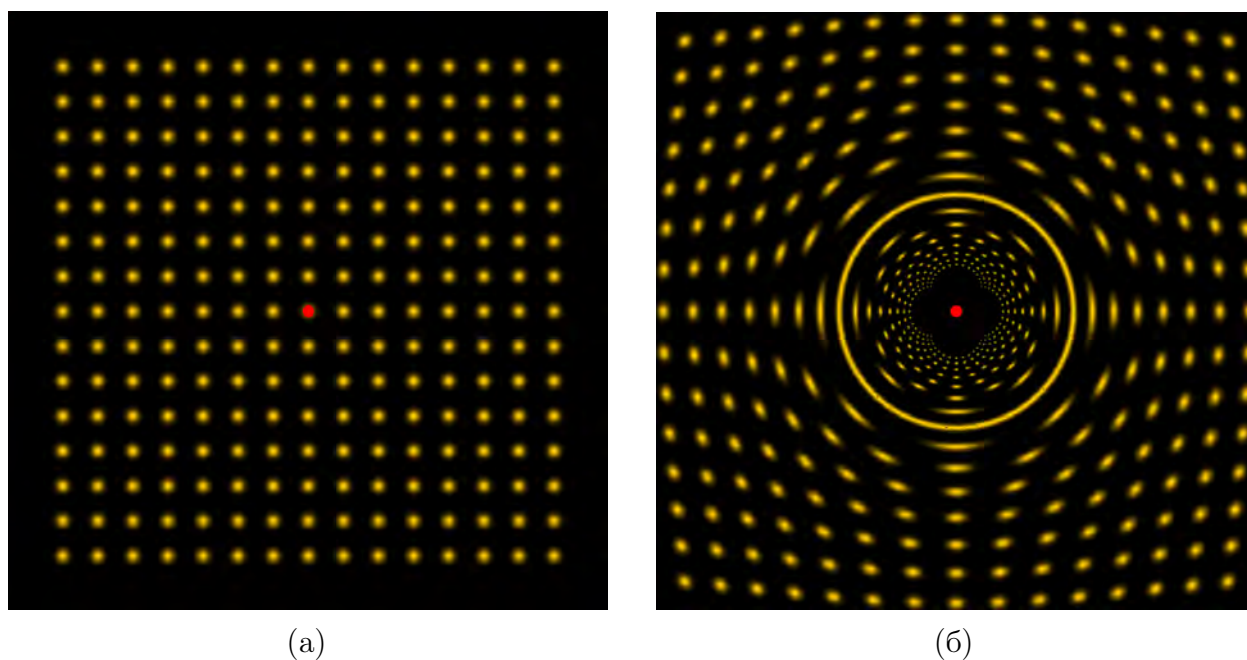


Рис. 14: (а) решітка гаусових джерел світла 15 на 15, (б) зображення, що утворилось при лінзуванні на точковій лінзі

Бачимо, що зображення джерел світла, що знаходяться далі від гравітаційної

лінзи зазнають значно слабших змін.

2.5 Коефіцієнт підсилення

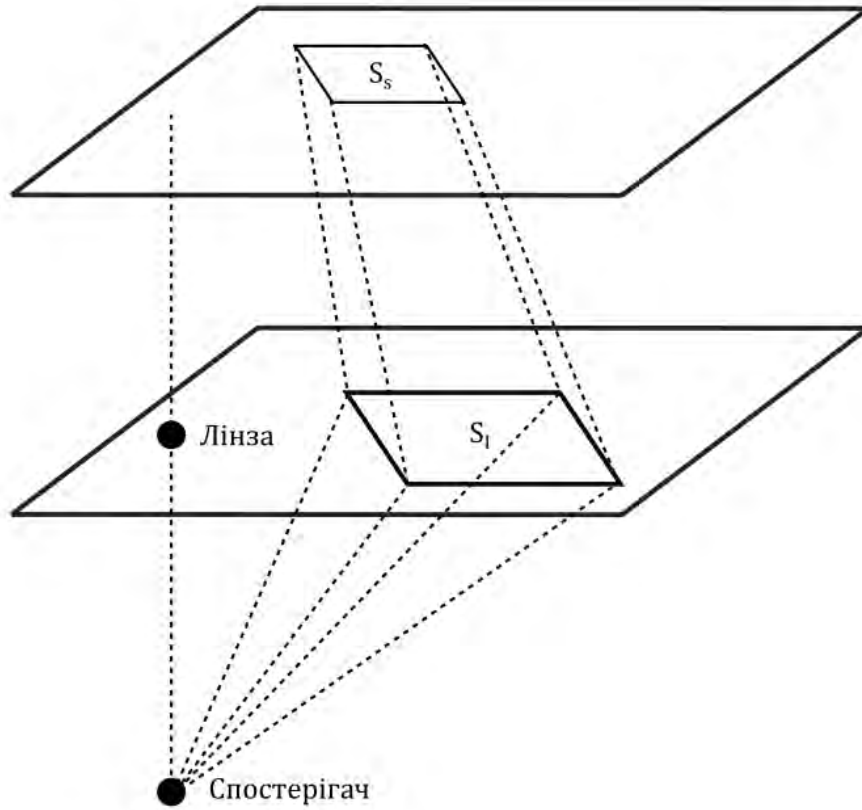


Рис. 15: Схеиа підсилення зображення при гравітаційному лінзуванні

Гравітаційне лінзування не змінює поверхневої яскравості джерела, тому коефіцієнт підсилення нескінченно малого джерела світла визначається як:

$$\mu = \frac{\Delta\omega}{(\Delta\omega)_0} = \left| \det \frac{\partial\beta}{\partial\theta} \right|^{-1} = \left| \det \frac{\partial y}{\partial x} \right|^{-1} = |\det A|^{-1} \quad (11)$$

Якщо детермінант має додатній(від'ємний знак), то зображення має додатню (від'ємну) парність. При від'ємній парності зображення перевертається, а при додатній ні. Ці області розділяє критична крива де детермінант матриці рівний нулю, у площині джерела вона зветься каустикою.

Зображення з позитивною і негативною парністю з'являються і зникають разом [9]. Тому кількість зображень змінюється на два якщо джерело перете-

нає каустику. Для протяжних об'єктів коли джерело світла претинає каустику зображення з позитивною і негативною парністю зливаються. Для точкової лінзи

$$\left| \det \frac{\partial y}{\partial x} \right| = 1 - \frac{1}{x^4} \quad (12)$$

Графік залежності $\det A$ від координати зображення для точкової маси приведено на Рис. 16.

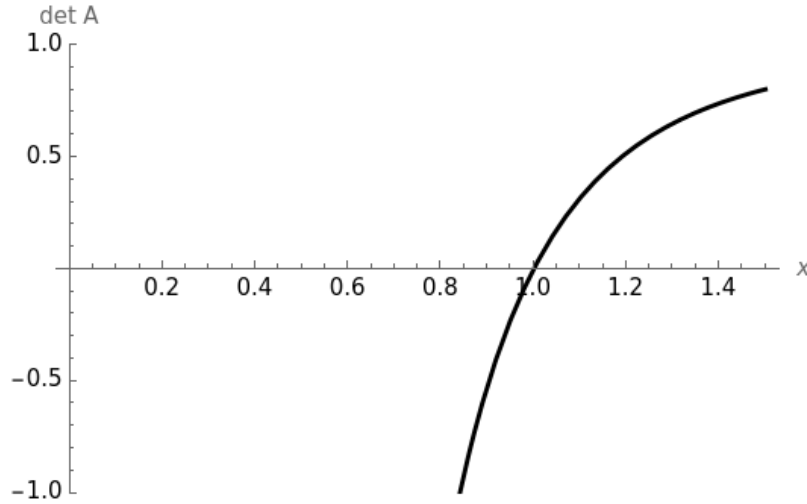


Рис. 16: Залежність детермінанта якобіана перетворення від координати зображення.

Бачимо, що для точкової маси критичною кривою є коло з радіусом 1, тобто проходить по кільцю Ейнштейна. В середині цього кола з'являються зображення з від'ємною парністю, а зовні з додатньою. Тому на Рис. 12 ми бачимо що для одного джерела утворюються два ніби відзеркалених зображення. Підставляючи в рівняння лінзи $x = 1$ отримаємо, що каустикою є точка $y = 0$. Якщо джерело проходить через точку 0 утворюється кільце Ейнштейна, а коли джерело проходить повз утворюється дві дуги з різними знаками парності.

Далі розглянемо коефіцієнт підсилення. Використовуюючи формули (11) та (12) отримаємо, що коефіцієнт підсилення точкової лінзи визначається формулою (13)

$$\mu_{\pm} = \frac{1}{4} \left[\frac{\tilde{\beta}}{\sqrt{\tilde{\beta}^2 + 4}} + \frac{\sqrt{\tilde{\beta}^2 + 4}}{\tilde{\beta}} \pm 2 \right], \quad (13)$$

де μ_+ коефіцієнт підсилення зображення з позитивною парністю, а μ_- для зображення з негативною парністю. Повне підсилення визначається як сума коефіцієнтів підсилень усіх зображень

$$\mu = \mu_+ + \mu_- \quad (14)$$

Графік коефіцієнта підсилення для точкової лінзи приведено на Рис. 17.

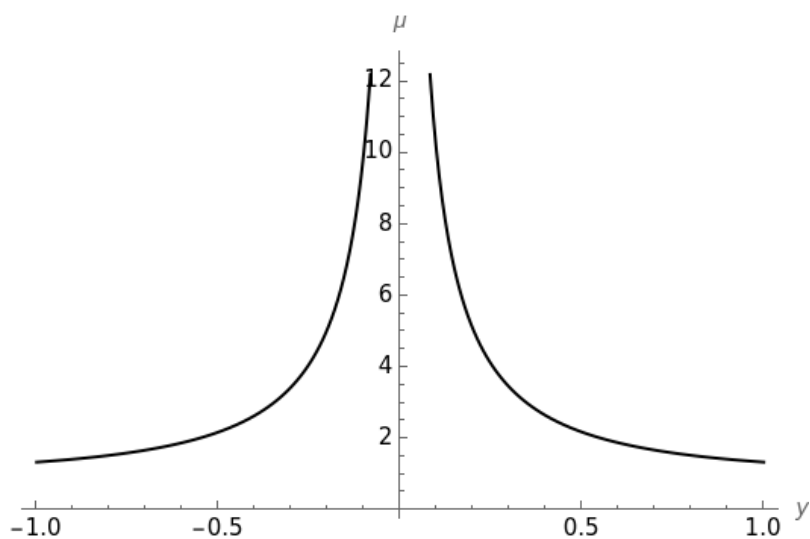


Рис. 17: Залежність коефіцієнта підсилення від координати джерела для точкової лінзи

Також важливо зазначити наступне [9]:

Теорема підсилення 1. *Серед зображень від точкового джерела, що створює прозора лінза завжди буде зображення таке саме або яскравіше за джерело без лінзи $\mu \geq 1$*

3 Осесиметричні системи

3.1 Однорідний диск

Розглянемо однорідний диск з внутрішнім радіусом r_1 та зовнішнім радіусом r_2 , що нормовані на радіус кільця Ейнштейна, що зображений на Рис. 18.

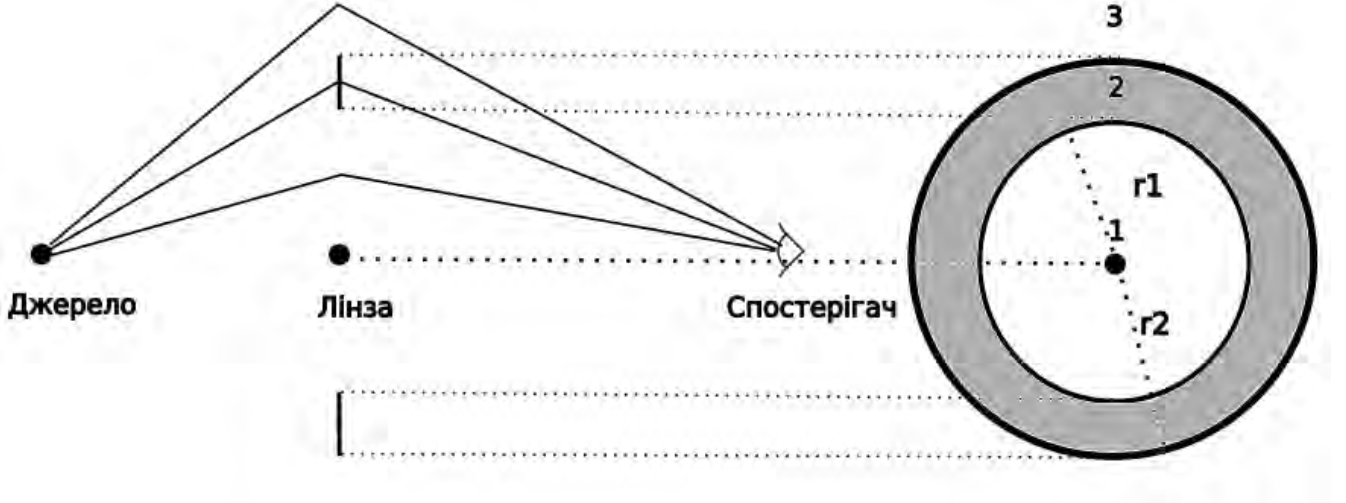


Рис. 18: Схема однорідного тора з центральною масою

Маса диска m_d та центральна маса m_0 обезрозмірені та нормованні на повну масу системи. Таким чином:

$$m_0 + m_d = 1. \quad (15)$$

Тоді рівняння лінзи має вигляд [5]

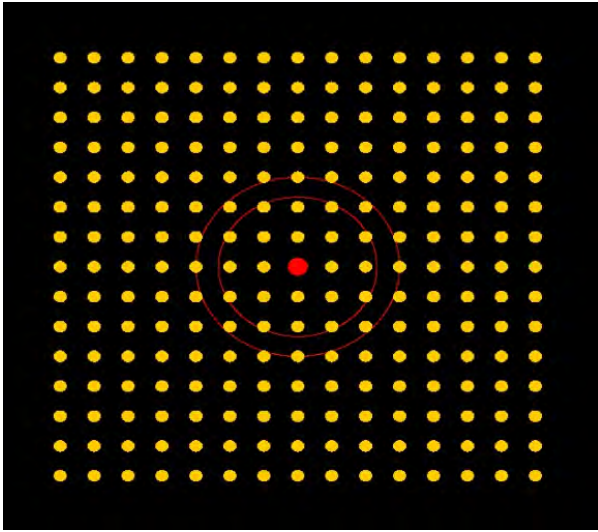
$$\vec{y} = \vec{x} \begin{cases} \left(1 - \frac{1}{x^2}\right) & x \geq r_2 & (1) \\ \left(1 - \frac{m_0}{x^2} - \kappa \frac{x^2 - r_1^2}{x^2}\right), & r_1 \leq x \leq r_2 & (2) \\ \left(1 - \frac{m_0}{x^2}\right) & x \leq r_1 & (3) \end{cases} \quad (16)$$

де $\kappa = m_d/(r_2^2 - r_1^2)$.

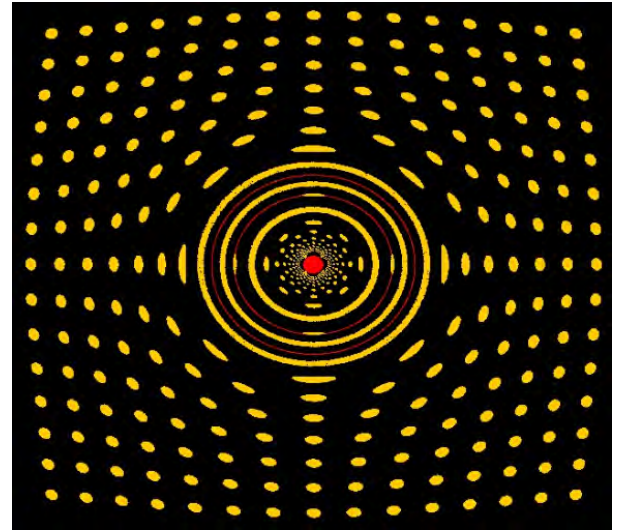
Рішення цієї системи відносно $\vec{x}$ має вигляд:

$$\vec{x} = \vec{y} \begin{cases} \frac{1}{2} \left(1 \pm \sqrt{y + \frac{4}{y}} \right) & x \geq r_2 & (1) \\ \frac{1 \pm \sqrt{1 + \frac{4(\kappa-1)(m_0 - \kappa r_1^2)}{y^2}}}{2(\kappa - 1)}, & r_1 \leq x \leq r_2 & (2) \\ \frac{1}{2} \left(1 \pm \sqrt{y + \frac{4m_0}{y}} \right) & x \leq r_1 & (3) \end{cases} \quad (17)$$

З системи рівнянь (17) бачимо, що одне джерело може мати до шести зображень. Використовуючи рівняння (17) за допомогою створеної програми можемо отримувати зображення гравітаційного лінзування на цій системі (Рис 19). В додатку А приведено більше зображень та графіків лінзування для цієї системи.



(a)



(б)

Рис. 19: На рисунку (а) зображено квадратну решітку джерел світла 15 на 15. На рисунку (б) відповідні зображення. Червона точка позначає центральну масу, а червоні кола внутрішню та зовнішню межу диску. Параметри лінзи $m_0 = 0.3, r_1 = 0.7, r_2 = 0.9$

Також використовуючи систему рівнянь (16) можемо побудувати графік кута відхилення в залежності від координати зображення – Рис. 20

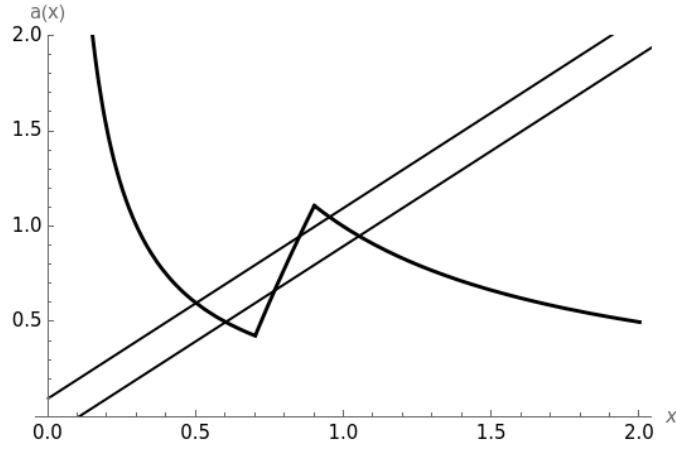


Рис. 20: Приклад залежності кута відхилення від координати зображення для системи з параметрами $m_0 = 0.3, r_1 = 0.7, r_2 = 0.9$

Тут ширина області обмеженої чорними лініями рівна діаметру джерела світла, що в данному випадку рівний 0.1. Кількість перетенів графіком цієї області відповідає кількості кілець Ейнштейна, що утворюються, а протяжність перетину по x за товщину кілець.

Щоб знайти умови при яких зображення зливаються чи зникають розглянемо якобіан переходу.

$$\det A = \begin{cases} \left(1 - \frac{1}{x^4}\right) & x \geq r_2 & (1) \\ (1 - \kappa)^2 - \left(\frac{\kappa r_2^2 - 1}{x^2}\right)^2, & r_1 \leq x \leq r_2 & (2) \\ \left(1 - \frac{m_0^2}{x^4}\right) & x \leq r_1 & (3) \end{cases} \quad (18)$$

Розв'язками рівняння $\det A = 0$ є:

$$\begin{cases} x = \sqrt{m} & x \leq r_1 & (A) \\ x = r_1, & & (B) \\ x = \sqrt{\frac{\kappa r_2^2 - 1}{1 - \kappa}}, & r_1 \leq x \leq r_2 & (C) \\ x = r_2, & & (D) \\ x = 1 & x \geq r_2 & (E) \end{cases} \quad (19)$$

І використовуючи рівняння (16) знайдемо відповідні каустики:

$$\left\{ \begin{array}{ll} y = 0 & (A) \\ y = r_1 - \frac{m_0}{r_1} & (B) \\ y = 0 & (C) \\ y = r_2 - \frac{1}{r_2} & (D) \\ y = 0 & (E) \end{array} \right. \quad (20)$$

Приклад залежності $\det A(x)$ приведено на Рис. 21.

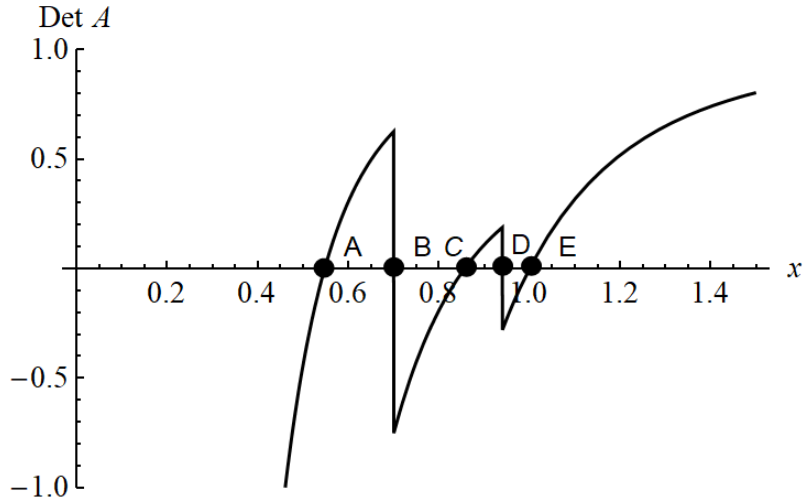
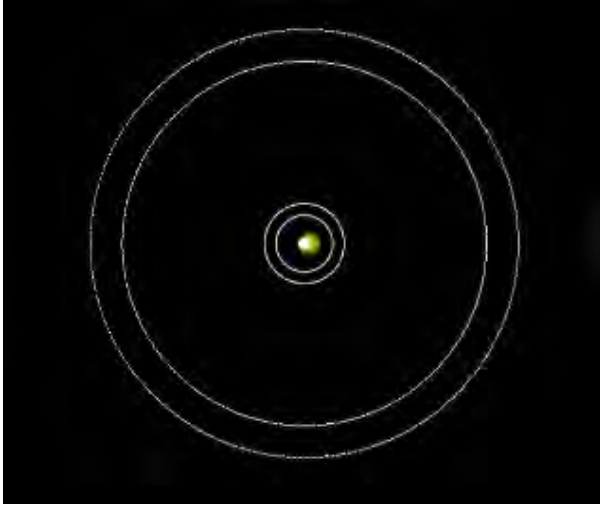
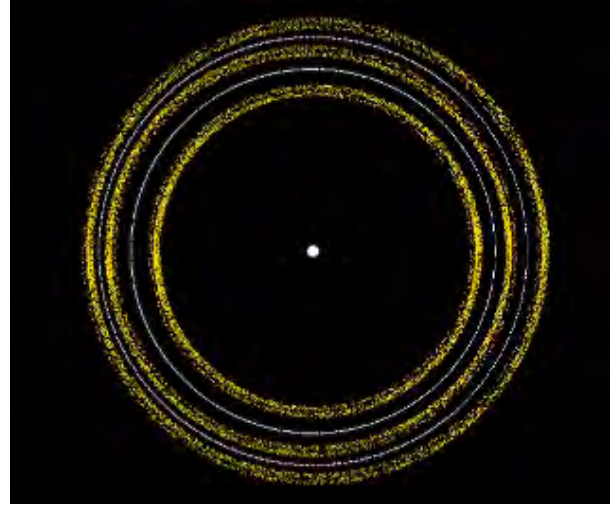


Рис. 21: Залежність детермінанта якобіана перетворення від координати зображення для $m_0 = 0.5, r_1 = 0.7, r_2 = 0.94$.

У загальному випадку в рівнянні (19) маємо три криві (A), (C), і (E), які у площині джерела світла переходять у точку 0, отже вони відповідають за утворення кілець Ейнштейна. Криві (B) і (D) у площині джерела утворюють каустики які відповідають за злиття зображень в областях 1 і 2 (каустика (B)) і в областях 2 і 3 (каустика (D)). Це проілюстровано на Рис. 22-27 для системи з параметрами $m_0 = 0.5, r_1 = 0.8, r_2 = 0.94$

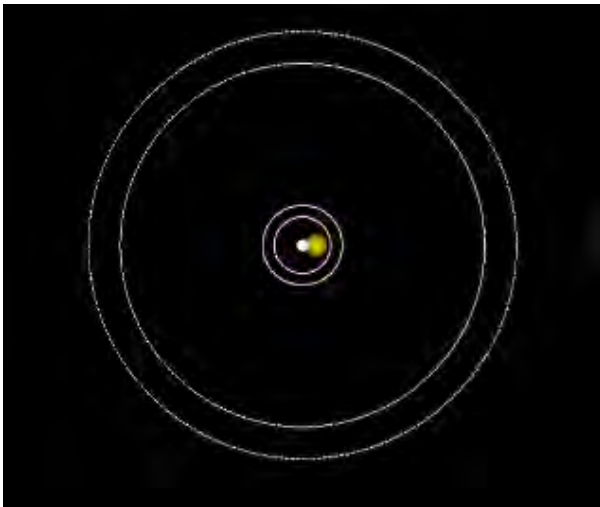


(a)

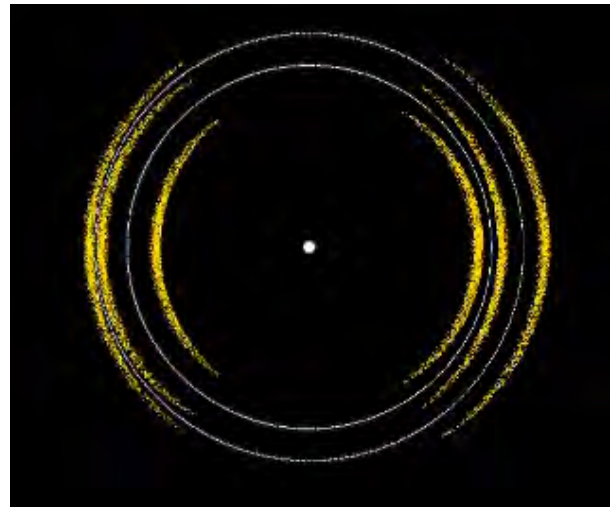


(б)

Рис. 22: На рисунку (а) зображено джерело світла, що знаходиться у центрі координат. Менші кола в середині є каустиками В і D. На рисунку (б) бачимо, що утворилось зображення з кілець Ейнштейна. На рисунку (а) і (б) великі кола позначають внутрішню та зовнішню межу диску, а точка в центрі, є центром координат де знаходиться центральна маса.



(a)

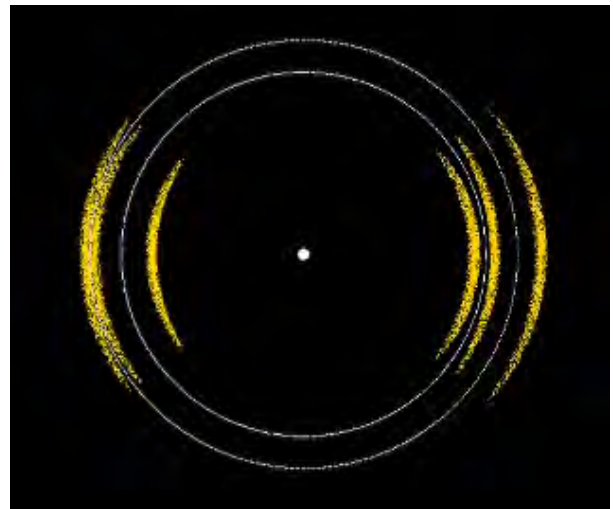


(б)

Рис. 23: На рисунку (а) джерело світла вже не торкається центру координат. На рисунку (б) зображення трьох кілець Ейнштейна розпались на 6 дуг. Числом будемо позначати область де утворилось зображення. Зправа знаходяться зображення з позитивною парністю, а зліва з негативною.

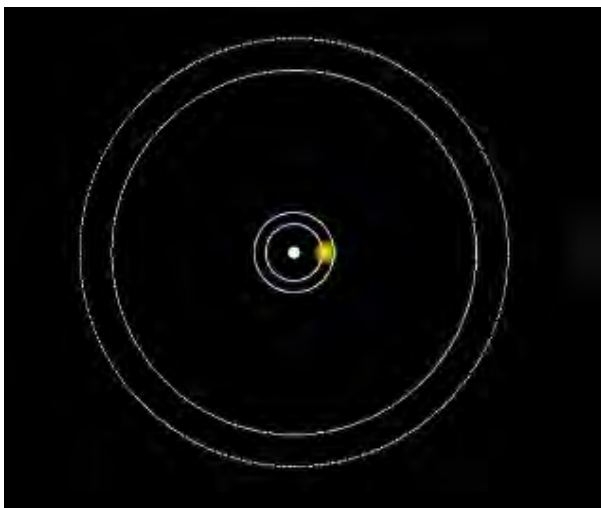


(a)

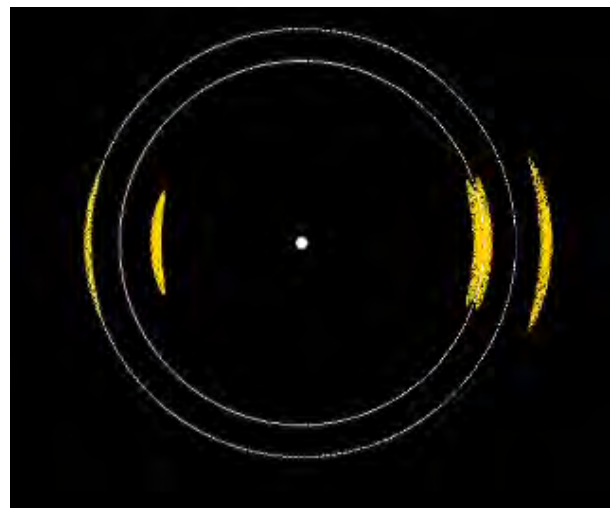


(б)

Рис. 24: На рисунку (а) джерело світла починає перетинати першу каустику. На рисунку (б) зображення 3- та 2- починають зливатися.

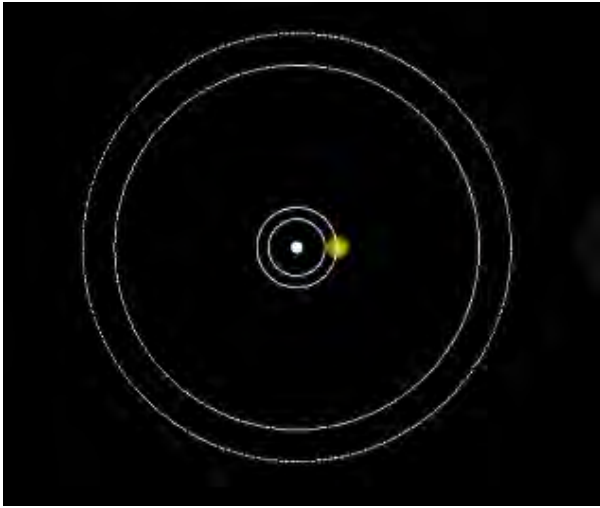


(a)

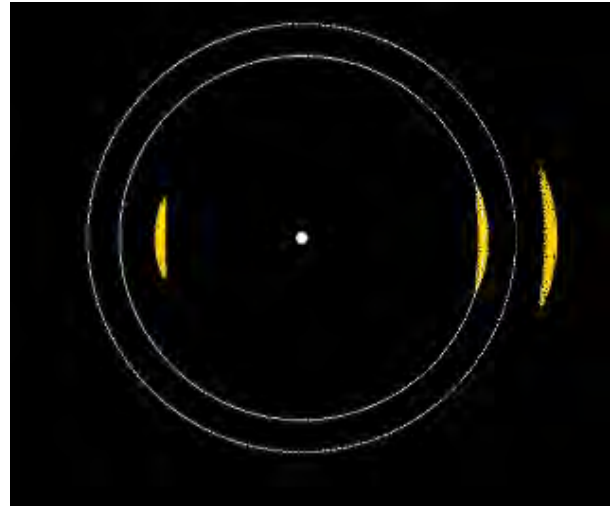


(б)

Рис. 25: На рисунку (а) джерело світла перетинає обидві каустики. На рисунку (б) зображення 3- та 2- стають меншими, а зображення 1+ та 2+ починають зливатися.

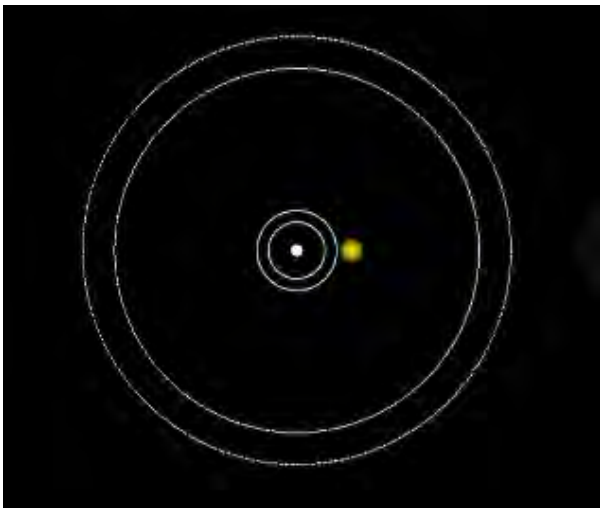


(a)

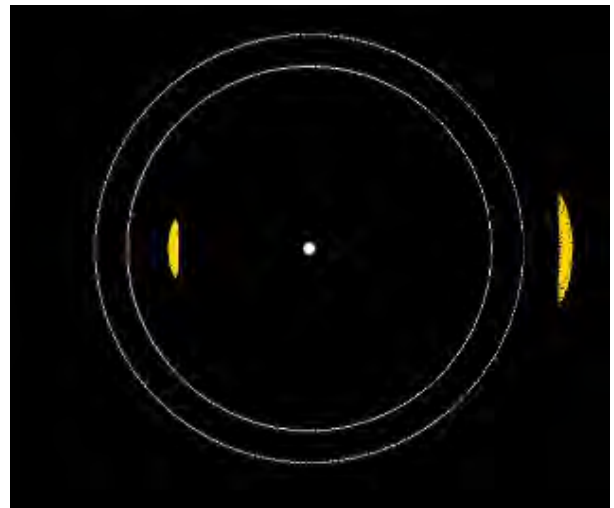


(б)

Рис. 26: На рисунку (а) джерело світла вже перетнуло першу каустику, та все ще перетинає другу каустику. На рисунку (б) Зображення 3- та 2- повністю зникають, а зображення 1+ та 2+ стають меншими.



(a)



(б)

Рис. 27: На рисунку (а) джерело світла вже перетнуло другу каустику. На рисунку (б) Зображення 1+ та 2+ повністю зникають та залишаються тільки 1- та 3+.

На Рис. 28 бачимо графіки залежності координат зображень від координат джерела світла: числом показана область де утворюється зображення. Плюс(мінус) відповідає за зображення з позитивною(негативною) парністю. Насправді зображення з позитивною і негативною парністю з'являються з протилежних сторін лінзи, проте тут приведено лише модулі координат, для того, щоб легше побачити пари яких зображень утворюють кільця. Координати x при

$y = 0$, де дві дуги зливаються і є радіусами кілець Ейнштейна. При віддаленні джерела світла від центра координат кожне кільце розпадається на дві дуги, що потім можуть злитися і зникнути при перетені джерелом каустик.

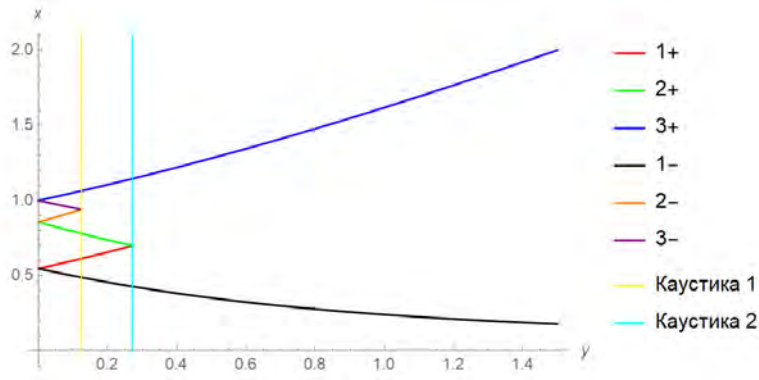


Рис. 28: Залежність модуля координат зображення від модуля координат джерела для $m_0 = 0.3, r_1 = 0.7, r_2 = 0.9$.

Використовуючи рівняння (11), (16) і (18) можемо отримати коефіцієнт підсилення в кожній області:

$$\mu_1^{\pm} = \frac{1}{4} \frac{\left(y \pm \sqrt{y^2 + 4m_0}\right)^2}{y\sqrt{y^2 + 4m_0}} \quad (21)$$

$$\mu_2^{\pm} = \frac{1}{4(\kappa - 1)^2} \frac{\left(y \pm \sqrt{y^2 + 4(\kappa - 1)(\kappa r_2^2 - 1)}\right)^2}{y\sqrt{y^2 + 4(\kappa - 1)(\kappa r_2^2 - 1)}} \quad (22)$$

$$\mu_3^{\pm} = \frac{1}{4} \frac{(y \pm \sqrt{y^2 + 4})^2}{y\sqrt{y^2 + 4}}, \quad (23)$$

а повний коефіцієнт підсилення визначається як:

$$\mu = \mu_1^+ + \mu_1^- + \mu_2^+ + \mu_2^- + \mu_3^+ + \mu_3^- \quad (24)$$

Графік залежності коефіцієнта підсилення від координати джерела приведено на Рис. 29

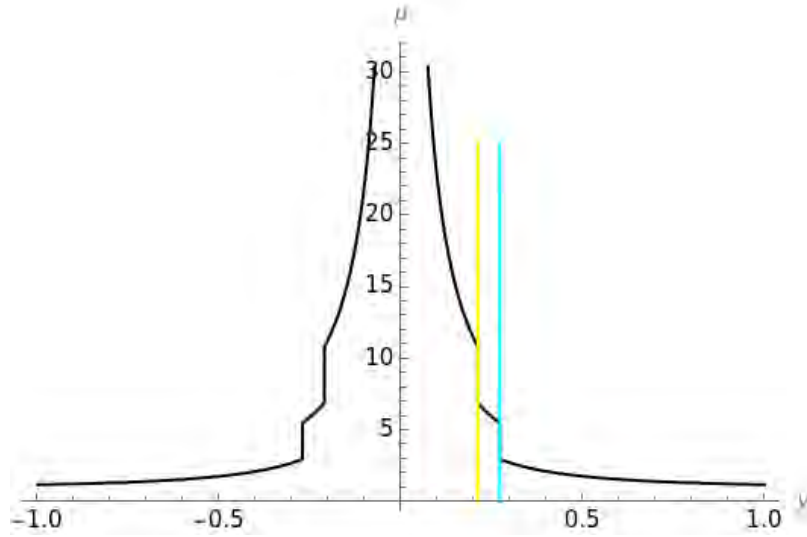


Рис. 29: Графік залежності коефіцієнта підсилення від координати зображення для системи з параметрами $m_0 = 0.3, r_1 = 0.7, r_2 = 0.9$

Бачимо, що проходячи через каустики коефіцієнт підсилення стрибком змінюється. Це пов'язано з тим, що два зображення зникають.

Графіки кута відхилення, детермінанта та коефіцієнта підсилення несуть інформацію про кількість зображень та дають можливість побачити як різні ефекти гравітаційного лінзування пов'язані одне з одним.

3.2 Розрахунок рівняння тора в термінах R_{tor} і r_0

Розглянемо розподіл поверхневої густини у диску виражений формулою (25), що імітує однорідний тор (дивись Рис. (30))

$$\rho(\xi) = \rho_d \sqrt{1 - \left(\frac{\xi}{r_0} - \frac{R_{tor}}{r_0} \right)^2}. \quad (25)$$

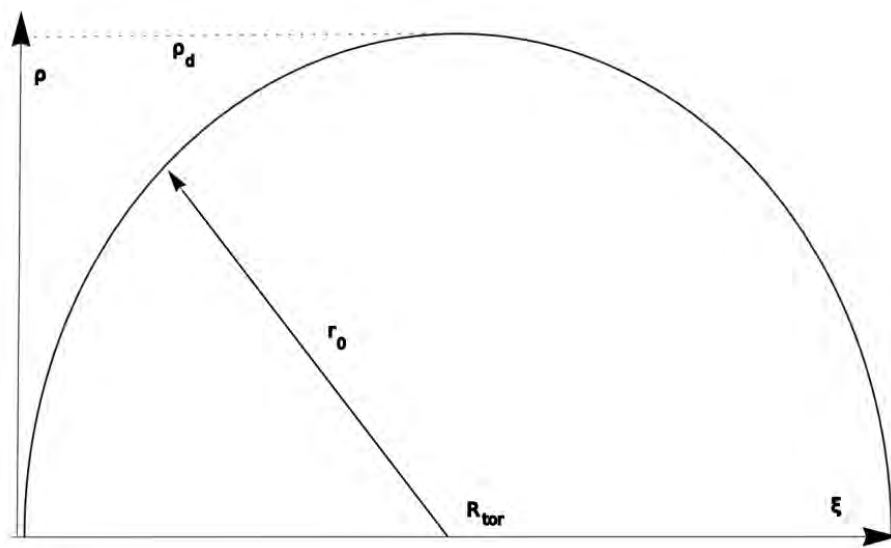


Рис. 30: Розподіл густини, що імітує однорідний тор

Розрахуємо масу тора:

$$M_d = 2\pi \int_{R_{tor}-r_0}^{R_{tor}+r_0} \xi \rho(\xi) d\xi = 2\pi \rho_d I_1,$$

$$\text{де } I_1 = \int_{R_{tor}-r_0}^{R_{tor}+r_0} \xi \sqrt{1 - \left(\frac{\xi}{r_0} - \frac{R_{tor}}{r_0} \right)^2} d\xi.$$

Введемо заміну

$$\sin \zeta = \frac{\xi}{r_0} - \frac{R_{tor}}{r_0} \rightarrow \xi = r_0 \sin \zeta + R_{tor} \rightarrow \cos \zeta d\zeta = \frac{1}{r_0} d\xi$$

Межі інтегрування зміняться наступним чином:

$$\text{При } \xi = R_{tor} - r_0 \text{ маємо } \sin \zeta = \frac{R_{tor}-r_0-R_{tor}}{r_0} = -1 \rightarrow \zeta = -\frac{\pi}{2}$$

При $\xi = R_{tor} + r_0$ маємо $\sin \zeta = \frac{R_{tor}+r_0-R_{tor}}{r_0} = 1 \rightarrow \zeta = \frac{\pi}{2}$ Інтеграл I_1 перетворюється у

$$\int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos^2 \zeta (r_0 \sin \zeta + R_{tor}) r_0 d\zeta = r_0^2 \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos^2 \zeta \sin \zeta d\zeta + r_0 R_{tor} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos^2 \zeta d\zeta$$

Розрахуємо кожен інтеграл окремо. Використовуючи формулу пониження степе-

$$\text{ня } \cos^2 \zeta = \frac{1 + \cos 2\zeta}{2}$$

$$r_0 R_{tor} \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \frac{1 + \cos 2\zeta}{2} d\zeta = \frac{r_0 R_{tor} \zeta}{2} + \frac{r_0 R_{tor}}{4} \sin 2\zeta \Big|_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} = \frac{r_0 R_{tor}}{2} \pi$$

$$r_0 \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos^2 \zeta \sin \zeta d\zeta = -r_0 \int_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} \cos^2 \zeta d \cos \zeta = -\frac{r_0^2}{3} \cos^3 \zeta \Big|_{-\frac{\pi}{2}}^{\frac{\pi}{2}} = 0$$

Таким чином

$$I_1 = \frac{r_0 R_{tor}}{2} \pi \quad (26)$$

$$M_d = 2\pi \rho_d \frac{r_0 R_{tor}}{2} \pi = R_{tor} r_0 \rho_d \pi^2 \rightarrow \rho_d = \frac{M_d}{R_{tor} r_0 \pi^2} \quad (27)$$

Тепер розрахуємо кут відхилення тора.

$$\alpha_d(x) = \frac{2}{x} \int \kappa(x') x' dx'$$

де $\kappa(x') = \frac{\rho(\xi_0 x')}{\rho_{cr}}$ і $\rho_{cr} = \frac{M_0 + M_d}{\pi \xi_0}$ Тоді

$$\kappa(x') = \frac{\pi \xi_0^2}{M_0 + M_d} \frac{M_d}{r_0 R_{tor} \pi^2} \sqrt{1 - \left(\frac{\xi_0 x'}{r_0} - \frac{R_{tor}}{r_0} \right)^2}$$

R_{tor} та r_0 нормуємо на радіус кільця Ейнштейна ξ_0 і нормуємо маси як у формулі (15). Таким чином безрозмірна поверхнева густина має вид:

$$\kappa_d = \frac{m_d}{\pi r_0 R_{tor}}$$

І отримаємо

$$\alpha_d(x) = \frac{2\kappa_d}{x} I_2(x)$$

$$I_2(x) = \int_{R_{tor}-r_0}^x x' \sqrt{1 - \left(\frac{x'}{r_0} - \frac{R_{tor}}{r_0} \right)^2} dx'$$

Інтеграл I_1 і I_2 одного виду, тож можемо записати

$$\begin{aligned} I_2(x) &= \frac{r_0 R_{tor} \zeta}{2} + \frac{r_0 R_{tor}}{4} \sin 2\zeta - \frac{r_0^2}{3} \cos^3 \zeta \Big|_{-\frac{\zeta}{2}}^{\frac{\zeta}{2}} = \\ &= \frac{r_0 R_{tor} \zeta}{2} + \frac{r_0 R_{tor}}{4} \sin 2\zeta - \frac{r_0^2}{3} \cos^3 \zeta + \frac{\pi r_0 R_{tor}}{4} \end{aligned} \quad (28)$$

$$I_2(x) = \frac{r_0 R_{tor}}{4} (2\zeta + \sin 2\zeta + \pi) - \frac{r_0^2}{3} \cos^3 \zeta \quad (29)$$

Де

$$\zeta = \arcsin \left(\frac{x}{r_0} - \frac{R_{tor}}{r_0} \right) \quad (30)$$

Підставимо зовнішню межу тора

$$I_2(R_{tor}+r_0) = \frac{r_0 R_{tor}}{4} (2 \arcsin 1 + \sin(2 \arcsin 1) + \pi) - \frac{r_0^2}{3} \cos^3 \arcsin 1 = \frac{\pi r_0 R_{tor}}{2} = I_1$$

Тоді нарешті отримаємо рівняння лінзу для однорідного тора.

$$\vec{y} = \vec{x} \begin{cases} \left(1 - \frac{1}{x^2}\right) & x \geq R_{tor} + r_0 & (1) \\ \left(1 - \frac{m_0}{x^2} - \frac{2\kappa_d}{x^2} I_2(x)\right), & R_{tor} - r_0 \leq x \leq R_{tor} + r_0 & (2) \\ \left(1 - \frac{m_0}{x^2}\right) & x \leq R_{tor} - r_0 & (3) \end{cases} \quad (31)$$

Отже рівняння лінзи у 1 та 3 області такі ж як і у випадку однорідного диску, зміни з'являються тільки у рівнянні для другої області. Отримане рівняння виражене у елементарних функціях, проте тут у рівняння входить $\arcsin$ і обернені рівняння отримати не вдається, тож для отримання зображень необхідно використовувати другий алгоритм описаний у розділі 2.1. Використовуючи ці

рівняння можна побудувати графік кута відхилення в залежності від координати зображення приведений на Рис. 31.

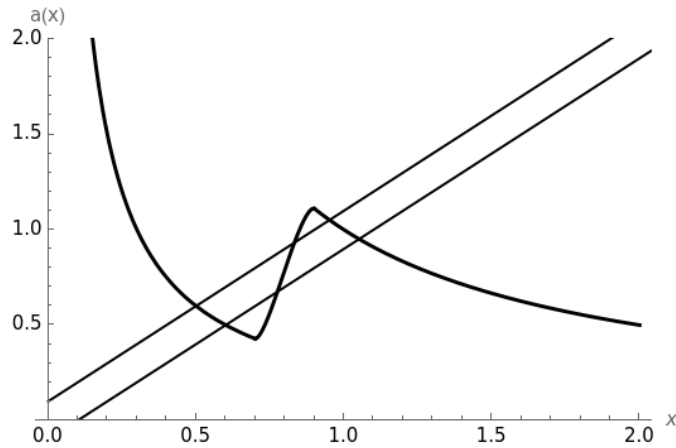
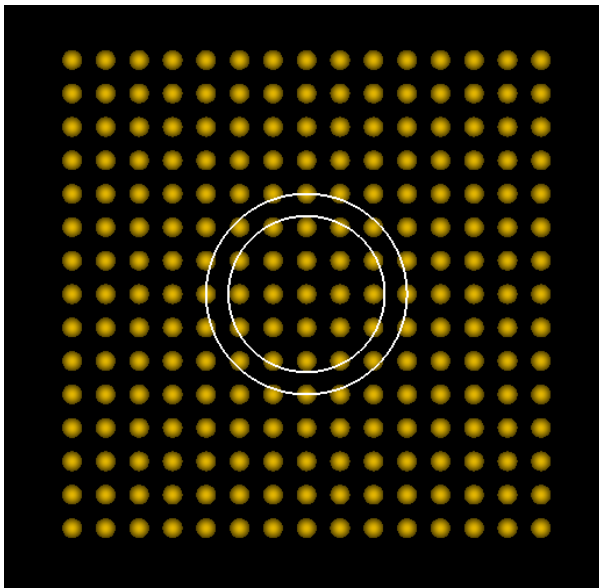
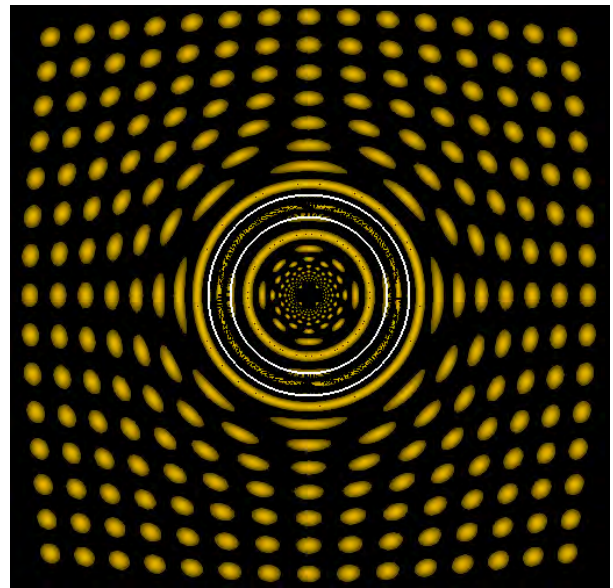


Рис. 31: Залежність кута відхилення від координати зображення для параметрів $m_0 = 0.3$, $R_{tor} = 0.8$, $r_0 = 0.1$

Графік кута відхилення дуже подібний до того, що був отриманий для однорідного диску, проте на межах області мають більш плавний перегин. Також використовуючи рівня лінзи користуючи власною програмою було отримано зображення приведені на Рис. 32. В додатку А приведено більше зображень та графіків лінування для цієї системи.



(a)



(б)

Рис. 32: На рисунку (а) зображено квадратну решітку джерел світла 15 на 15. На рисунку (б) відповідні зображення. Білі кола внутрішню та зовнішню межу диску. Параметри лінзи $m_0 = 0.3$, $R_{tor} = 0.8$, $r_0 = 0.1$

Отриманне зображення також подібне до зображення утвореного при лінзуванні на однорідному диску.

Для 1 та 3 облаті залежність $\det A$ така сама як і для однорідного диску, проте у другій області вона визначається рівнянням (32)

$$\begin{aligned} \det A = 1 - \frac{m_0}{x} - \frac{2\kappa_d^2(r_0^2 - (R_{tor} - x)^2)(2r_0^2 + R_{tor}^2 + R_{tor}x - 2x^2)}{3r_0^2} \\ + \frac{\kappa_d \sqrt{1 - \frac{(R_{tor}-x)^2}{r_0^2}}(2r_0^2 + R_{tor}^2 + 6m_0x + R_{tor}x - 8x^2)}{3x} \\ + \frac{\kappa_d r_0 R_{tor}(-1 + 2\kappa_d x \sqrt{1 - \frac{(R_{tor}-x)^2}{r_0^2}}) \arccos \frac{R_{tor}-x}{r_0}}{x} \end{aligned} \quad (32)$$

Для такого громізького рівняння невдається знайти каустики. Графік залежності $\det A$ від координат джерела приведено на Рис. 33

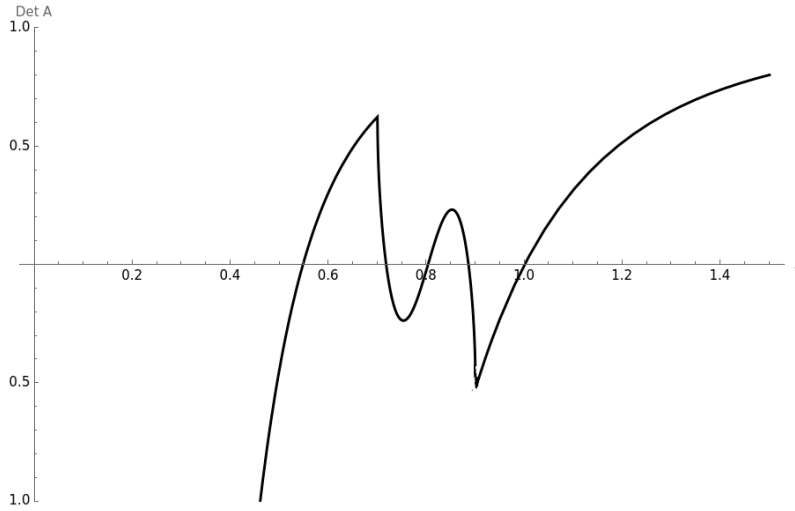


Рис. 33: Залежність детермінанта якобіана перетворення від координати зображення для $m_0 = 0.5$, $R_{tor} = 0.8$, $r_0 = 0.1$.

Цей графік також подібний до результатів моделювання для однорідного тиску, але виглядає згладженим.

На Рис. 34 преведено графік залежності координат зображення від координат джерела.

Також можемо помітити, що графік дуже подібний до випадку однорідного диску. Загалом для випадку тонкого тора, ефекти лінзування добре збігаються і

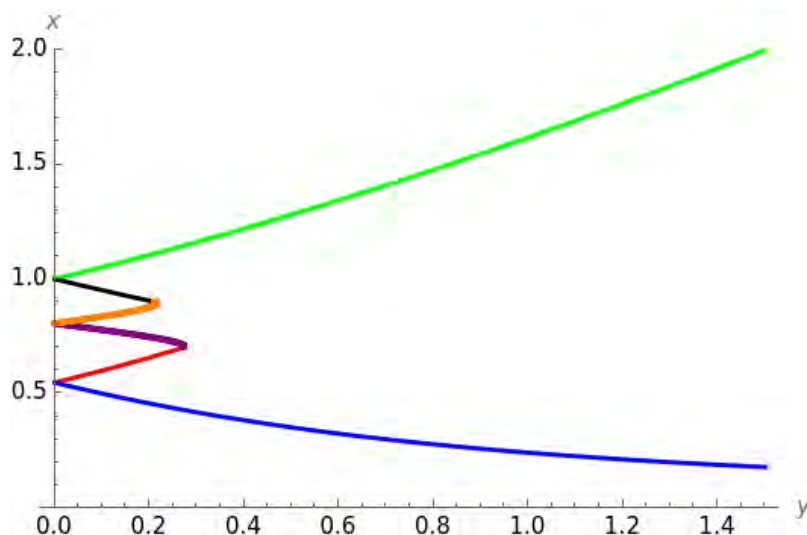
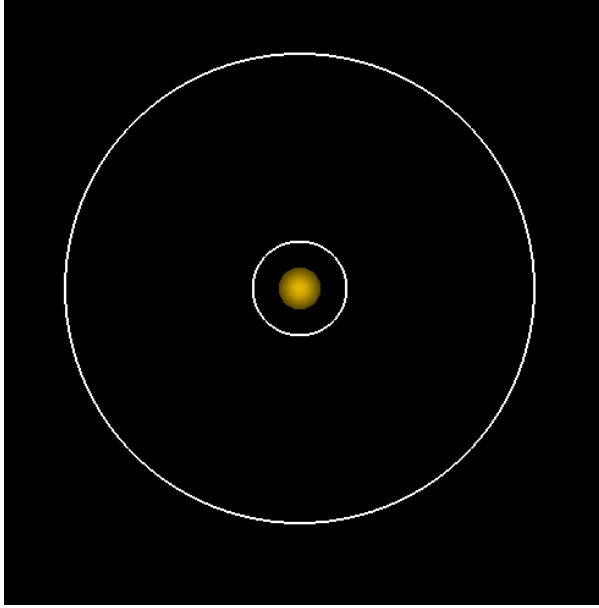


Рис. 34: Залежність координати зображення від координати джерела для $m_0 = 0.5$, $R_{tor} = 0.8$, $r_0 = 0.1$.

ця складна система може бути апроксимована однорідним диском. Проте у випадку товстого тора з'являється новий ефект - утворення двох кілець Ейнштейна в 2 області, що пов'язано з тим, що тепер критичні лінії проходять не по границям тора. Це продимонстровано на Рис. 35

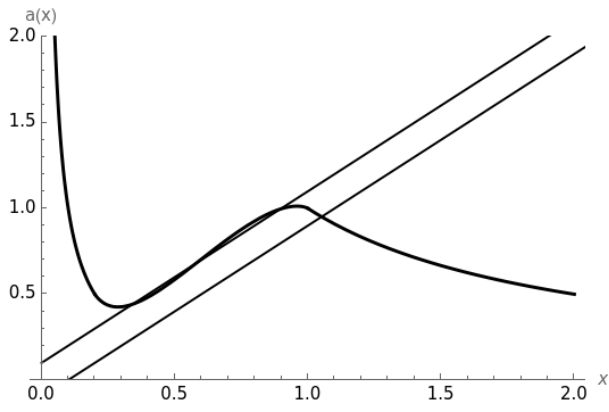
В майбутньому буде більш детально розібрано данну систему. Головним чином дослідження критичних кривих та умови утворення кілець Ейнштейна. Схоже, що додаткові зображення з'являються через зеркальний розподіл матерії. Також буде проведено роботу над знаходженням коефіцієнту підсилення, що ускладнюється громізкістю рівняння детермінанту у 2 області.



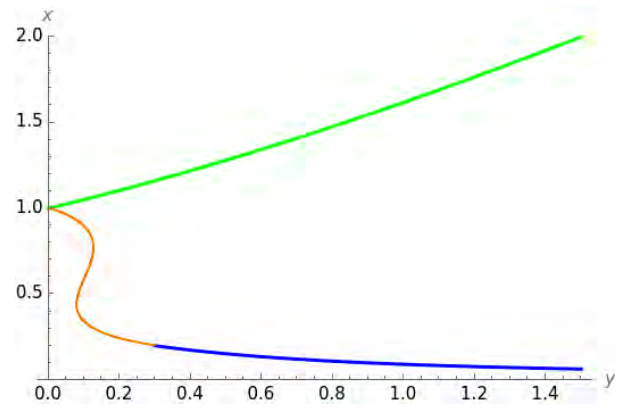
(a)



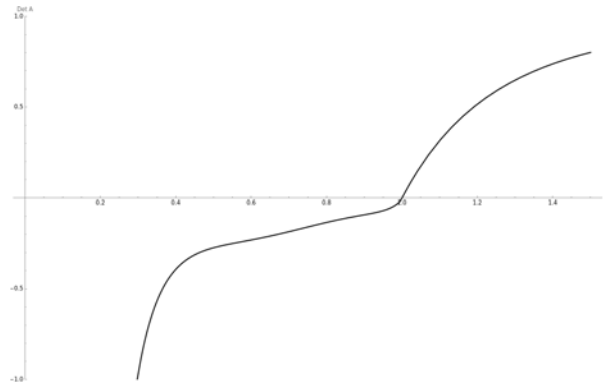
(б)



(в)



(г)



(д)

Рис. 35: Утворення двох кілець Ейнштейна в 2 області при параметрах системи $m_0 = 0.1$, $R_{tor} = 0.6$, $r_0 = 0.4$.

Висновки

В результаті виконаної роботи було досягнуто наступних результатів:

1. Розроблено власне програмне забезпечення для розрахунку та візуалізації ефектів гравітаційного лінзування.
2. Знайдено каустики та критичні лінії для системи однорідного диску з центральною масою.
3. Знайдено нове рівняння лінзи для системи, що імітує однорідний тор з центральною масою.
4. Для випадку тонкого тора ефекти лінзування добре збігаються з тими, що ми спостерігаємо на системі однорідного диску.
5. Для товстого тора можливе утворення одразу двох кілець Ейнштейна в 2 області, що пов'язано з симетрією у розподілі речовини в торі.

В майбутньому робота над цією задачею буде продовжена. Наразі поставлено такі задачі.

1. Знайти коефіцієнт підсилення, критичні лінії та каустики для систем однорідний тор з центральною масою.
2. Розглянути нову систему, що імітує Гаусовий розподіл речовини у торі з центральною масою.
3. Для цієї системи отримати коефіцієнт підсилення, критичні лінії та каустики, а також залежність $\det A(x)$
4. Покращити власне програмне забезпечення для візуалізації ефектів гравітаційного лінзування.
5. Знайти залежність часових варіацій від координат зображення для описаних вище систем.

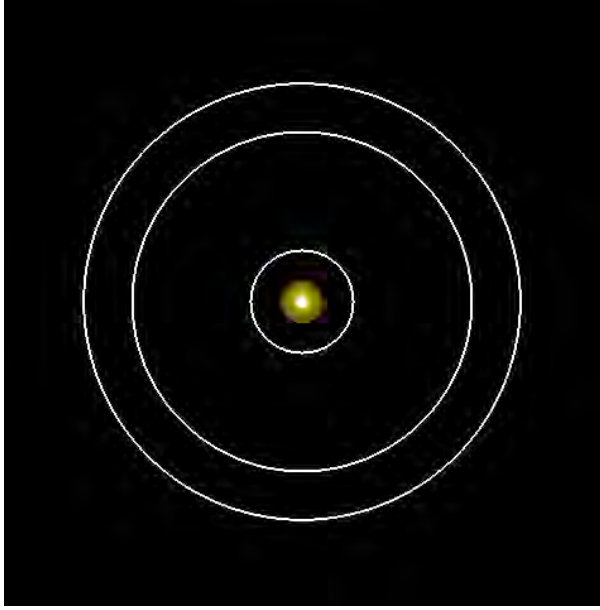
Додаток А: Зображення та графіки гравітаційного лінзування для різних систем

В цьому розділі приведені графіки гравітаційного лінзування на системі однорідного тора з центральною масою, та однорідного диску з центральною масою.

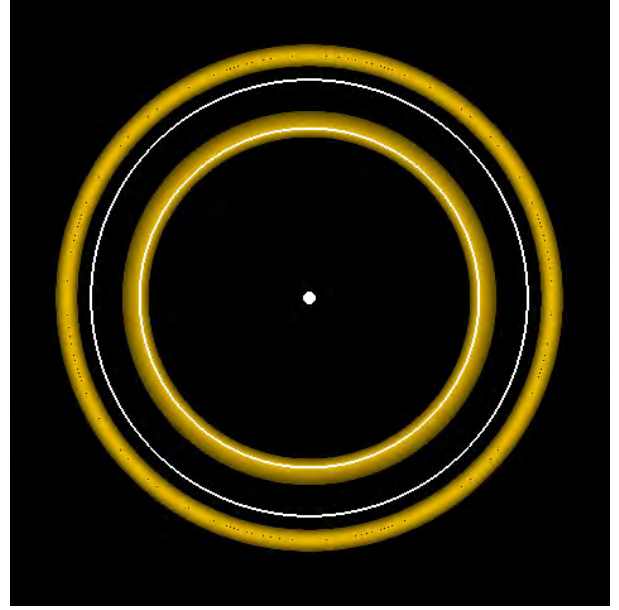
На Рис. 36-42 приведено зображення та графіки для системи однорідного диску з центральною масою. Тут (а) - джерело світла, білими колами показані каустики та розміри диску, біла точка відповідає центральній масі, (б) - відповідні зображення, білими колами показані розміри диску, біла точка відповідає центральній масі, (в) - залежність координат зображення від координат джерела, (г) - залежність кута відхилення від координати джерела, (д) - залежність детермінанта якобіана перетворення від координати зображення, (е) - залежність коефіцієнта підсилення від координати зображення.

На Рис. 43-49 приведено зображення та графіки для системи однорідного тору з центральною масою. Тут (а) утворенні в результаті лінзування зображення, білими колами показані розміри диску, біла точка відповідає центральній масі, (б) - залежність координат зображення від координат джерела, (в) - залежність кута відхилення від координати джерела, (г) - залежність детермінанта якобіана перетворення від координати зображення.

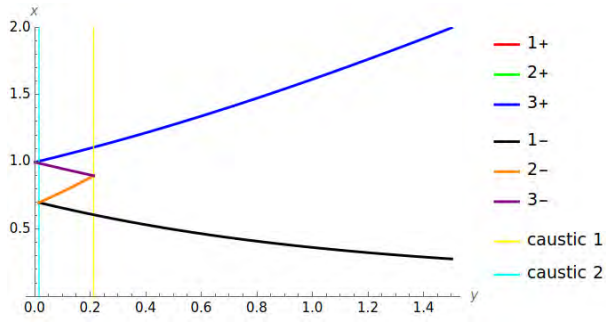
Для систем однорідний диск з центральною масою, та однорідний тор з центральною масою приведено графіки для систем, чий параметри збігаються. Тобто на Рис. 36 приведено графіки для системи з параметрами $m_0 = 0.5, r_1 = 0.7, r_2 = 0.9$, а на Рис. 43 з параметрами $m_0 = 0.5, R_{tor} = 0.8, r_0 = 0.1$. Центральні маси рівні, маса дисків рівні, та їх геометричні розміри рівні. Це справедливо для кожної пари зображень. Таким чином можна детальніше відстежити, наскільки добре систему однорідного тора з центральною масою можна апроксимувати системою однорідний диск з центральною масою.



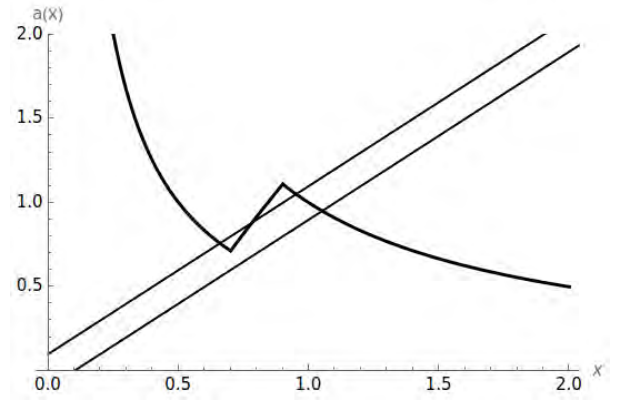
(a)



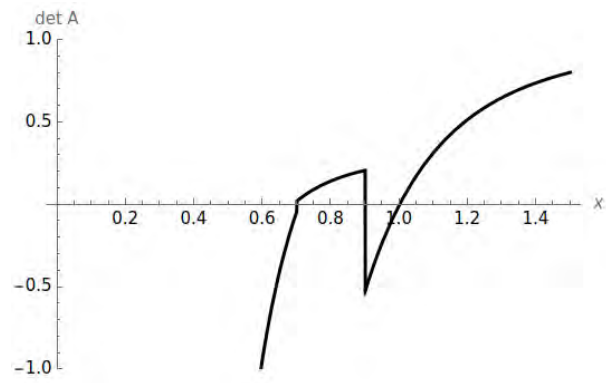
(б)



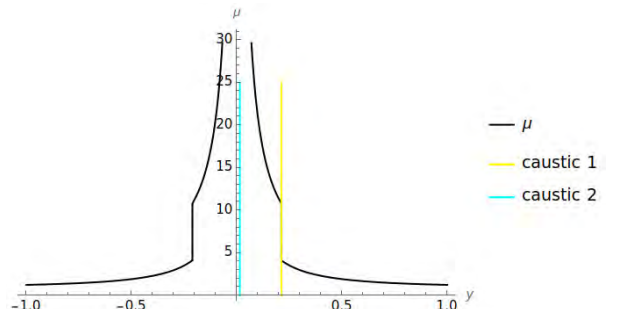
(в)



(г)

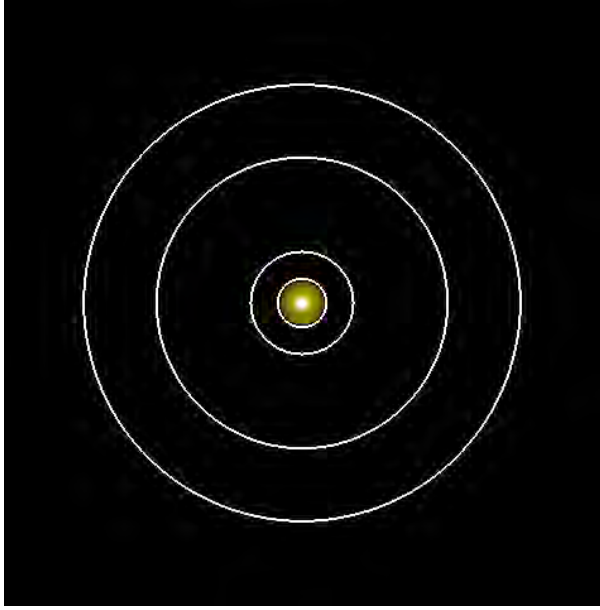


(д)

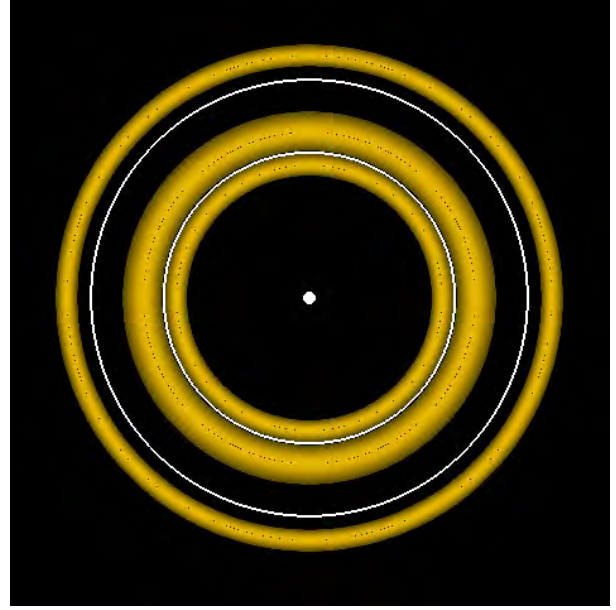


(е)

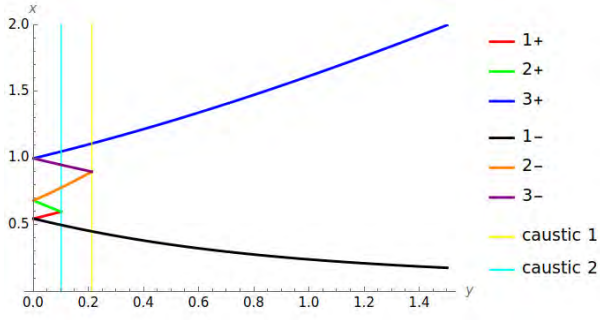
Рис. 36: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.5, r_1 = 0.7, r_2 = 0.9$



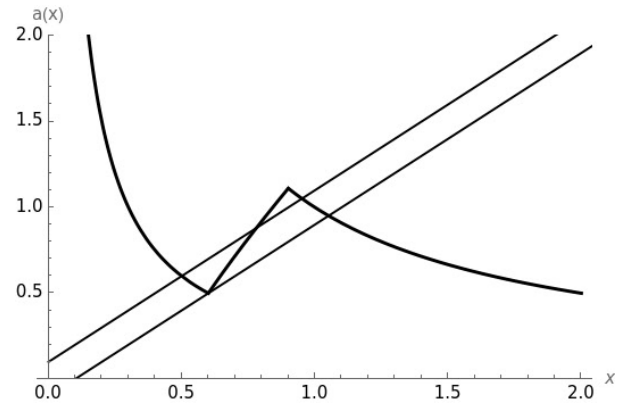
(a)



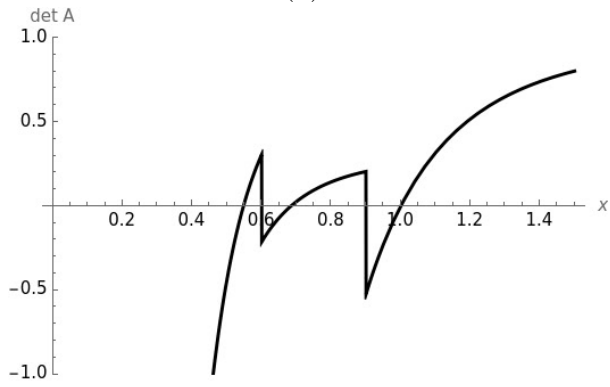
(б)



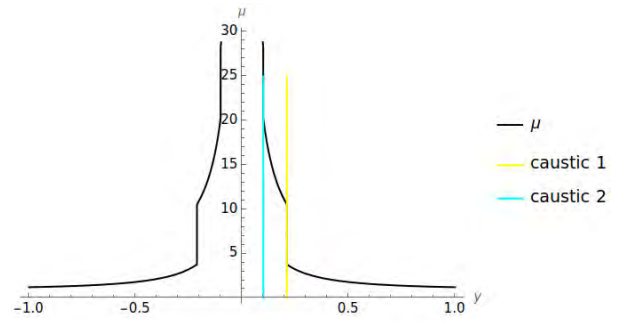
(в)



(г)

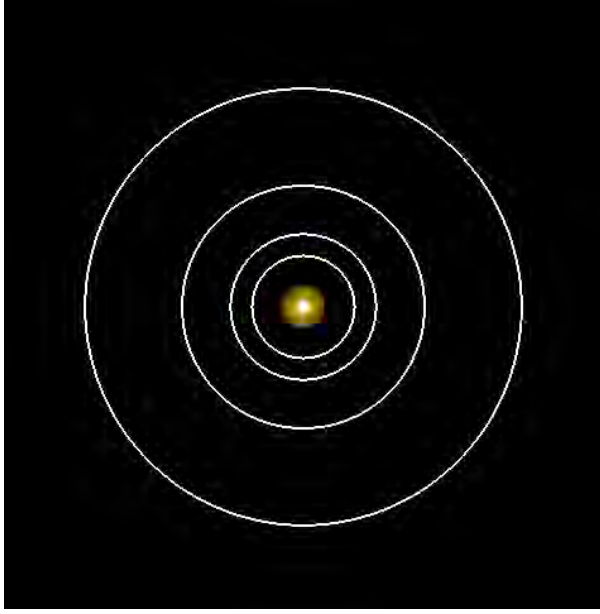


(д)

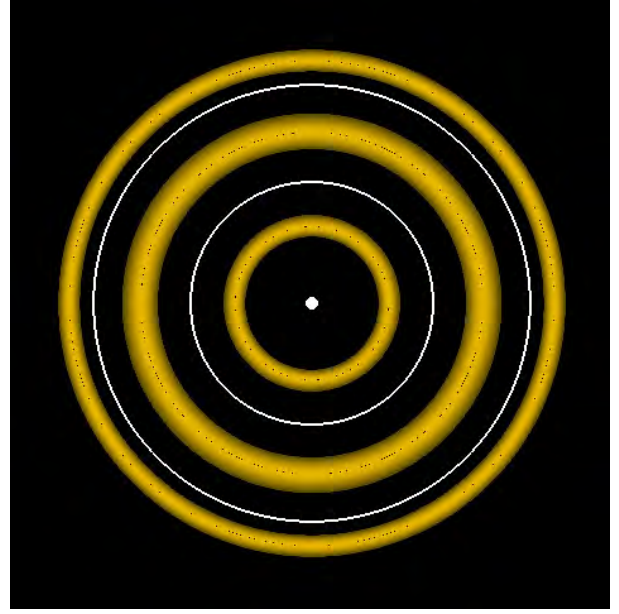


(е)

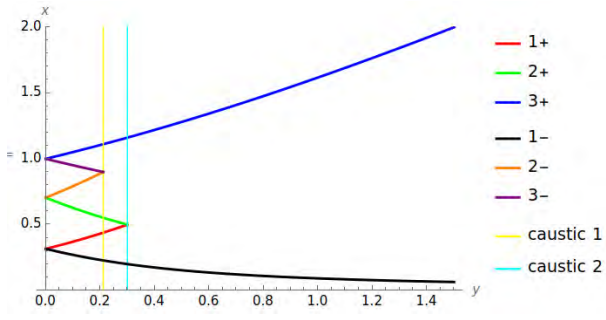
Рис. 37: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.3, r_1 = 0.6, r_2 = 0.9$



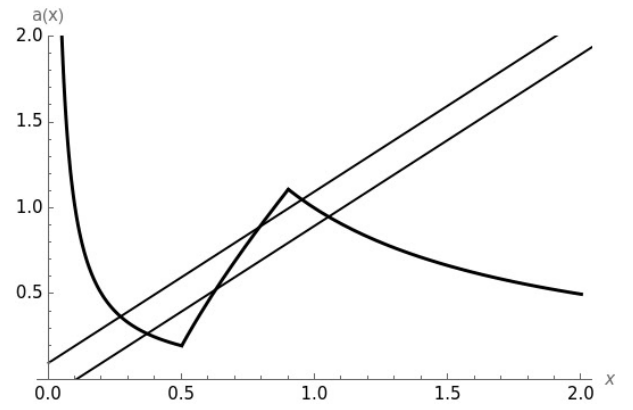
(a)



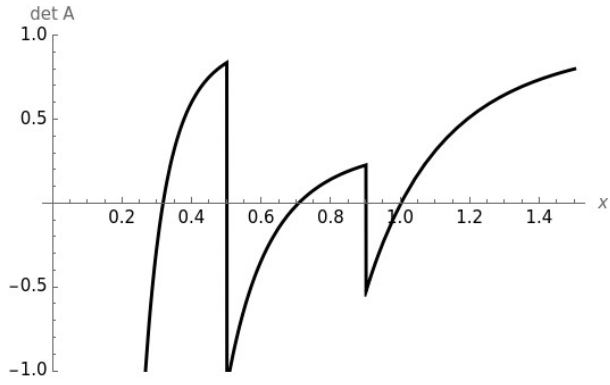
(б)



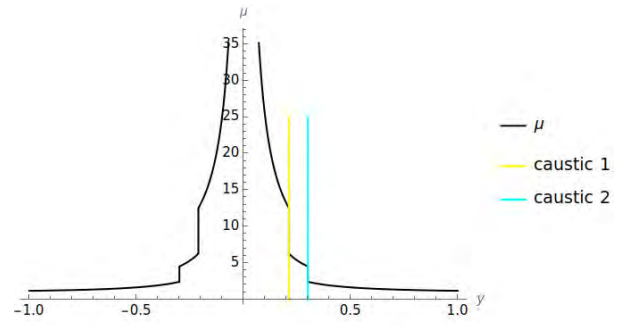
(B)



(Г)

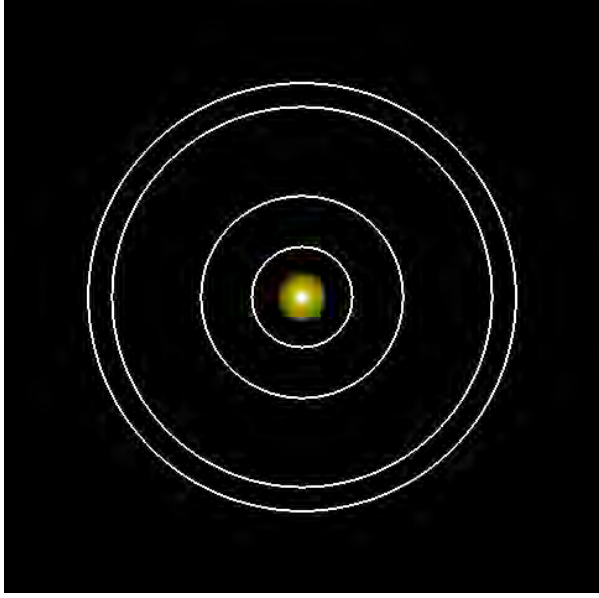


(Д)

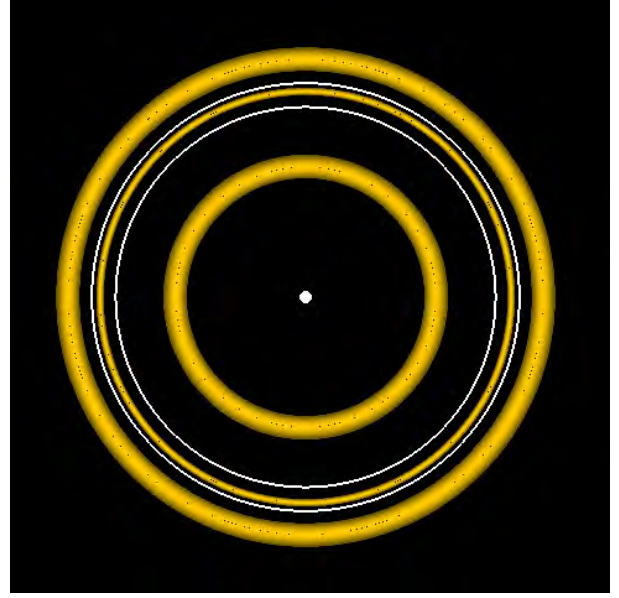


(e)

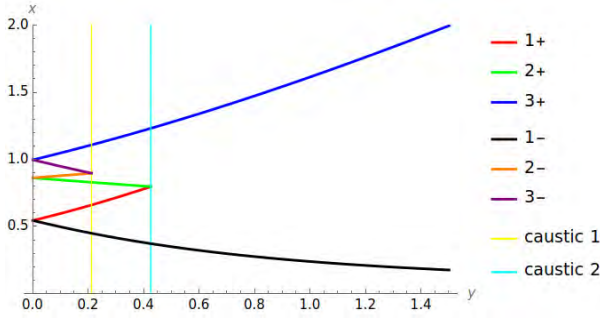
Рис. 38: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.1, r_1 = 0.5, r_2 = 0.9$



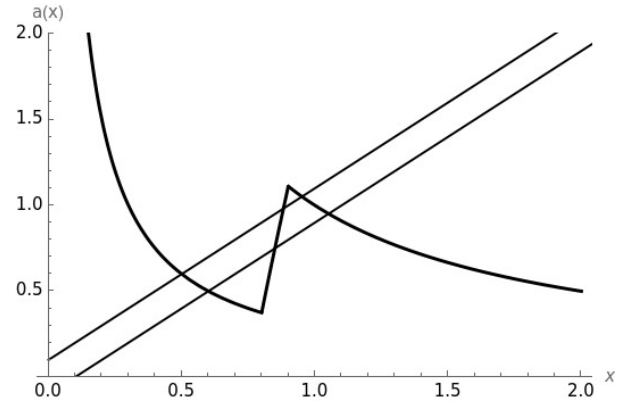
(a)



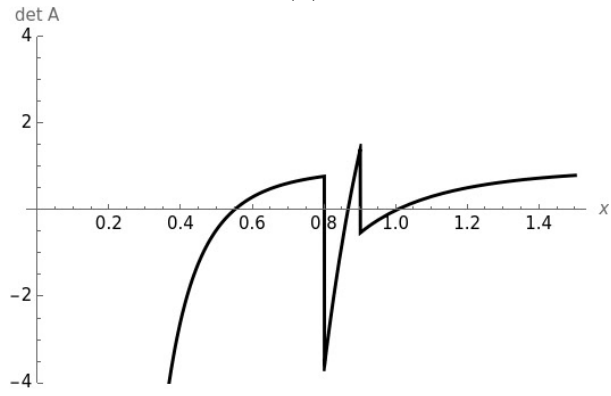
(б)



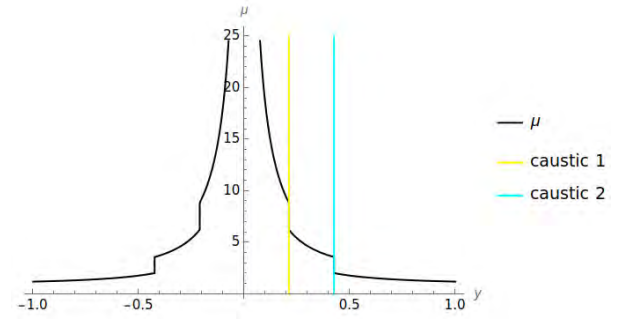
(в)



(г)

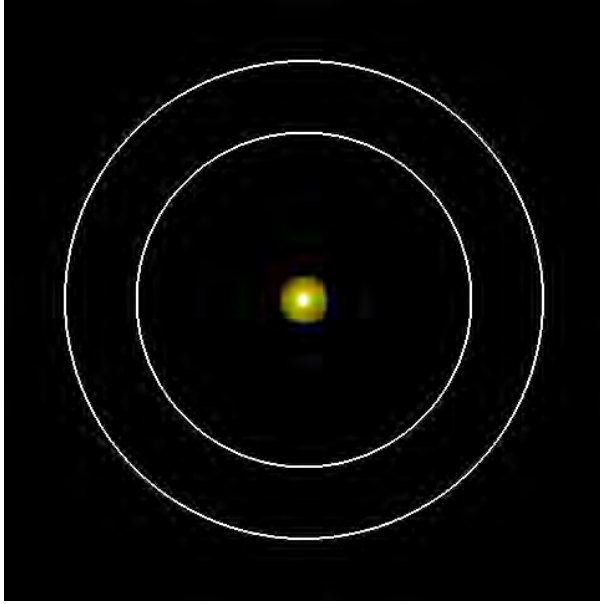


(д)

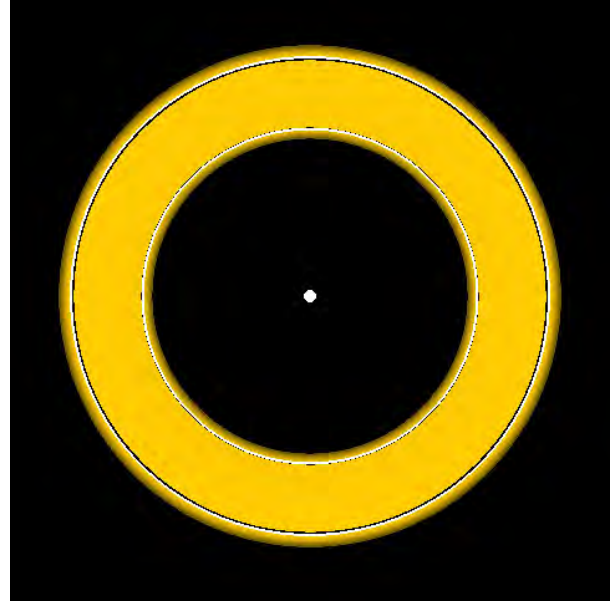


(e)

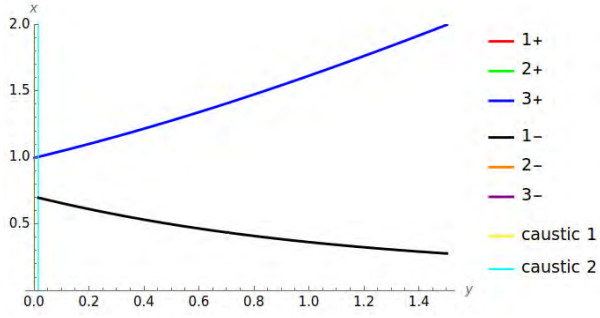
Рис. 39: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.3, r_1 = 0.8, r_2 = 0.9$



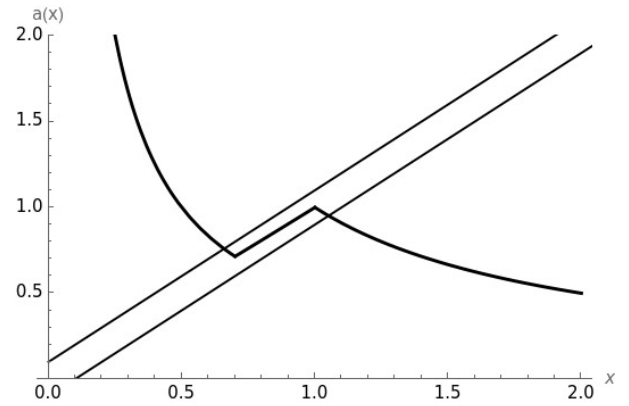
(a)



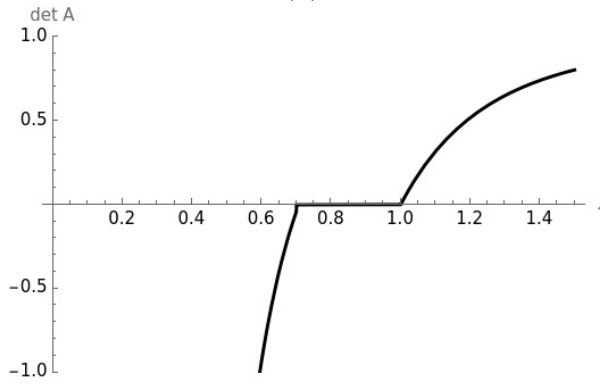
(б)



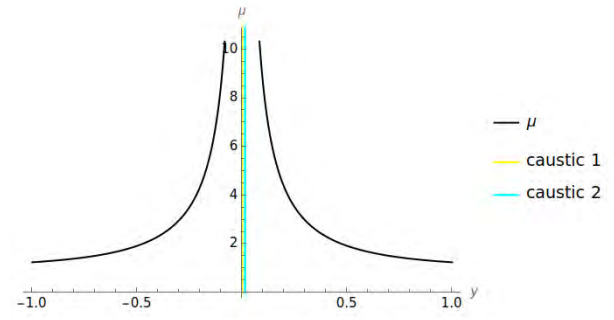
(в)



(г)

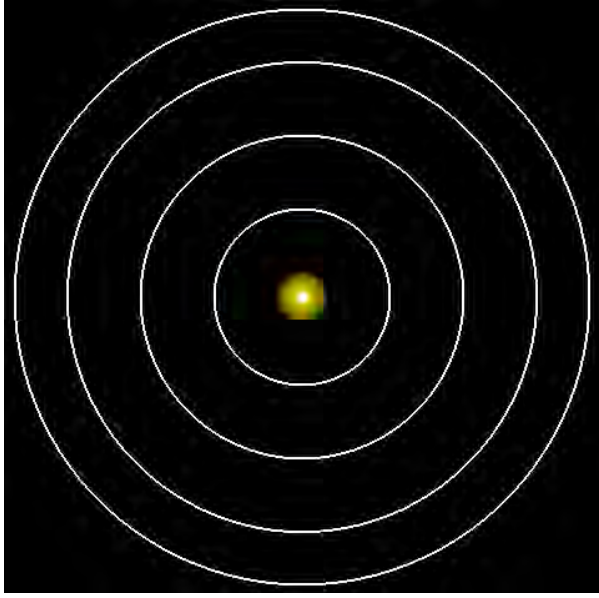


(д)

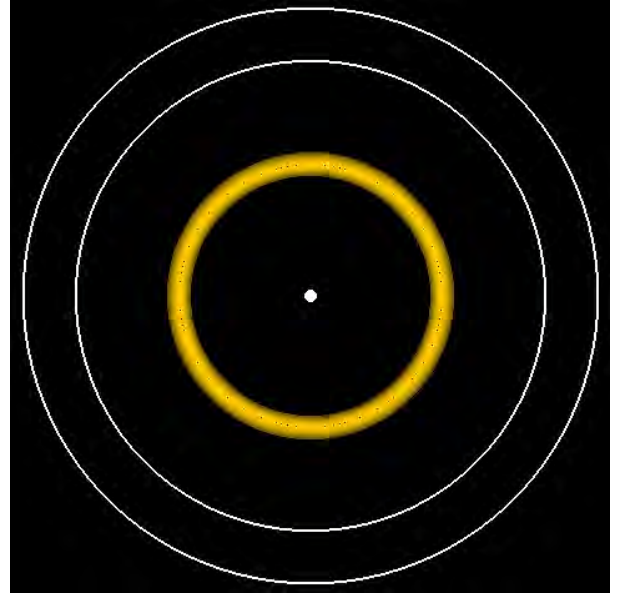


(е)

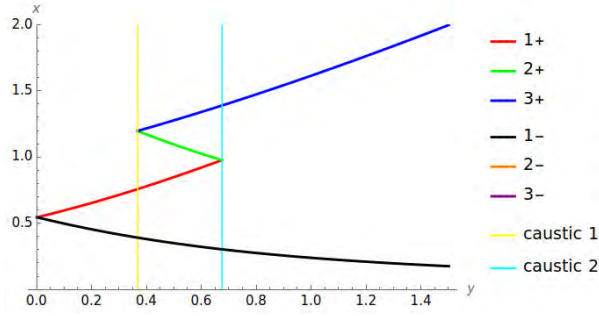
Рис. 40: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.5, r_1 = 0.7, r_2 = 1$



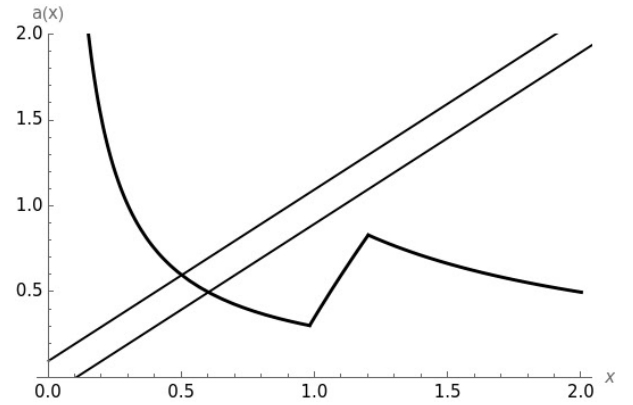
(a)



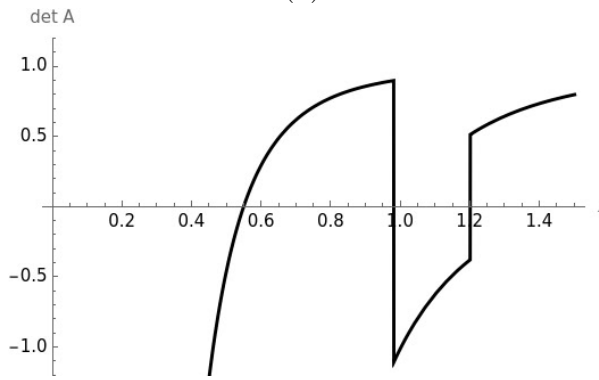
(б)



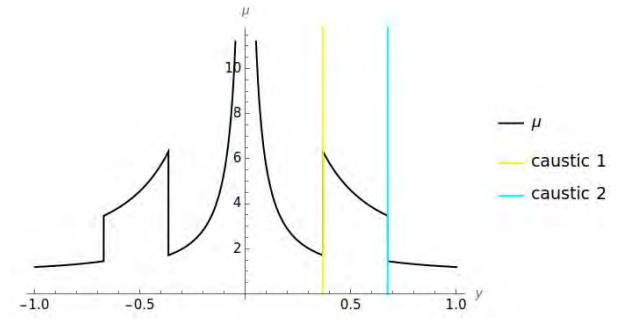
(B)



(Г)

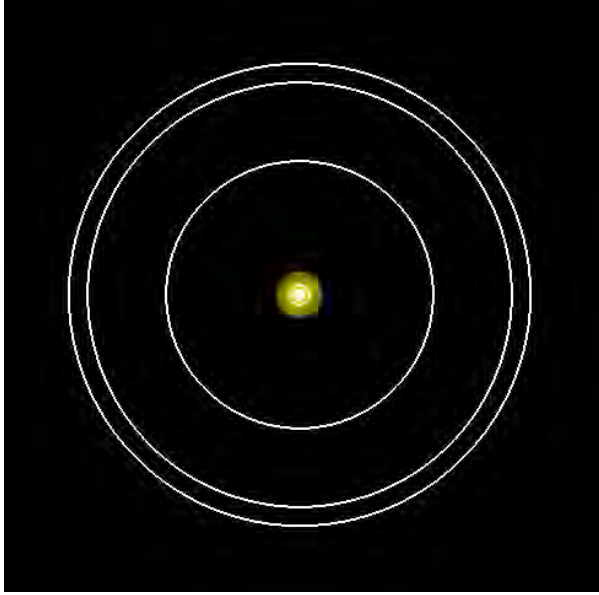


(Д)

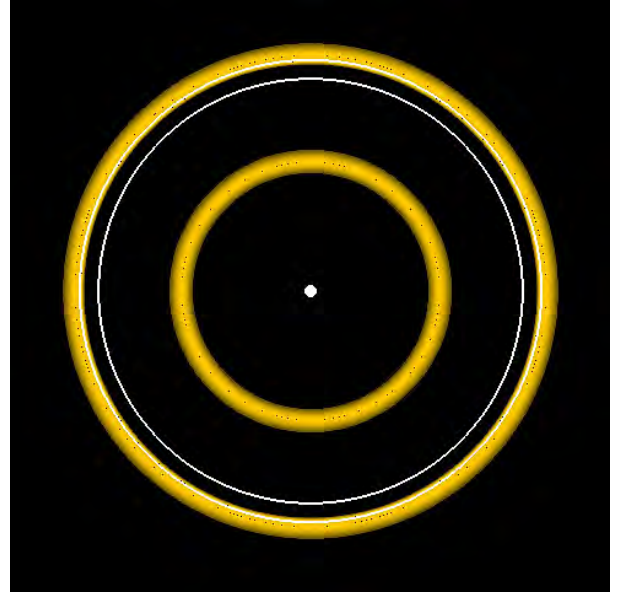


(e)

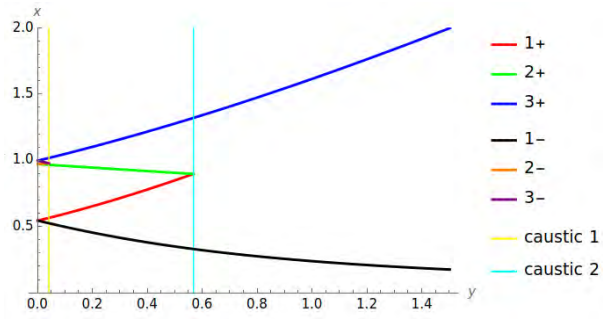
Рис. 41: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.3, r_1 = 0.98, r_2 = 1.2$



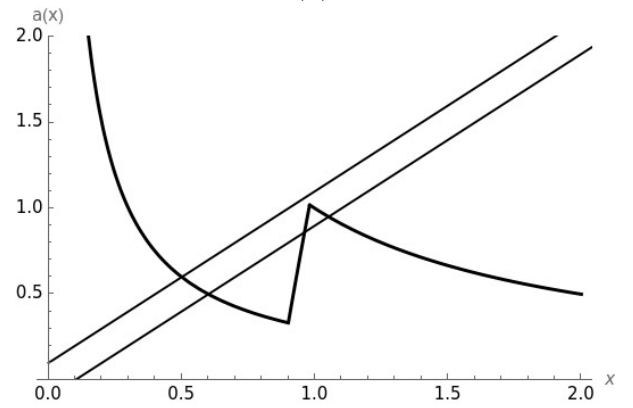
(a)



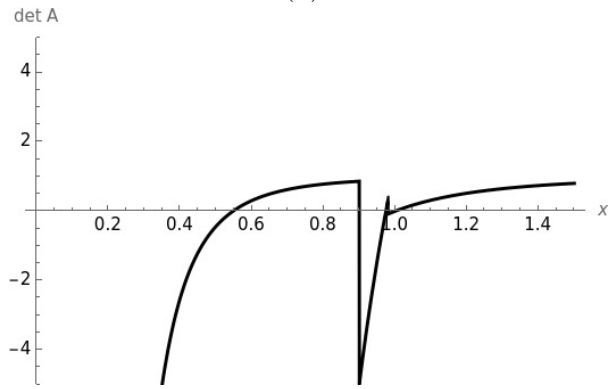
(б)



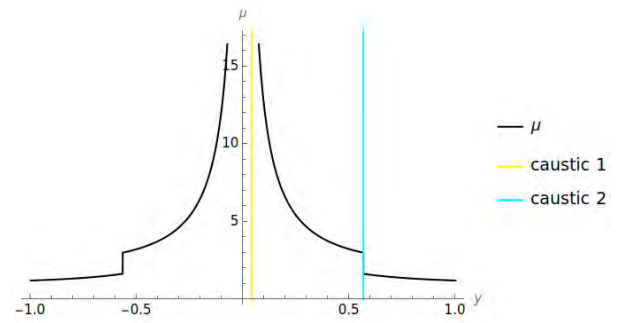
(в)



(г)

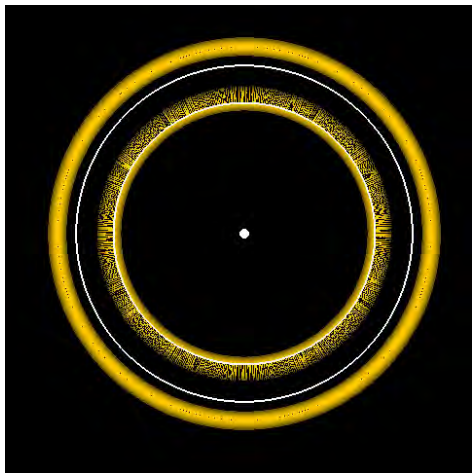


(д)

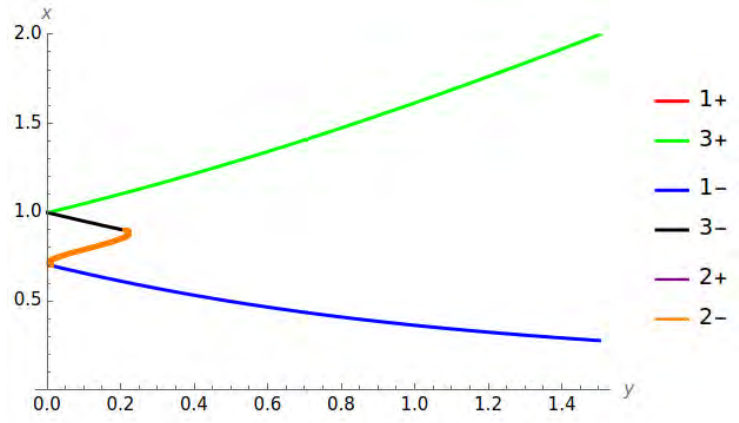


(е)

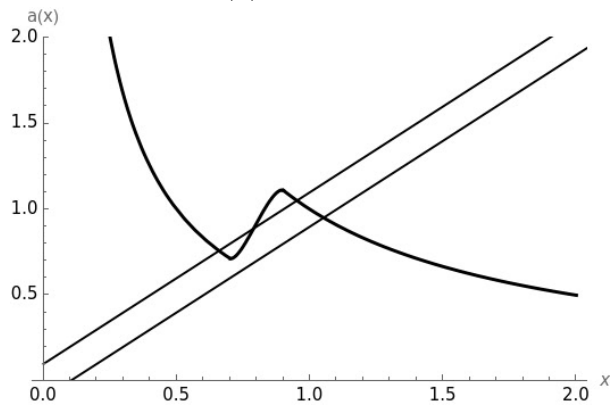
Рис. 42: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.3, r_1 = 0.9, r_2 = 0.98$



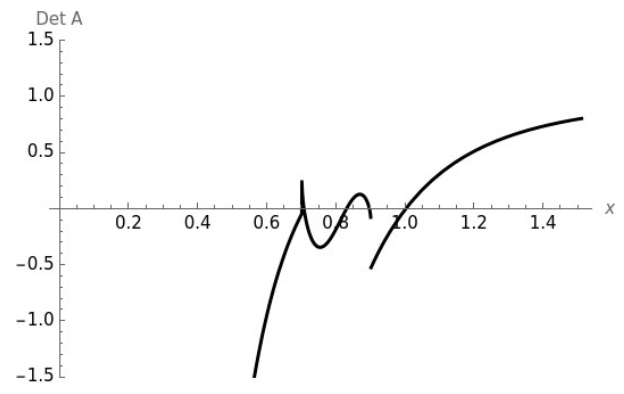
(a)



(б)

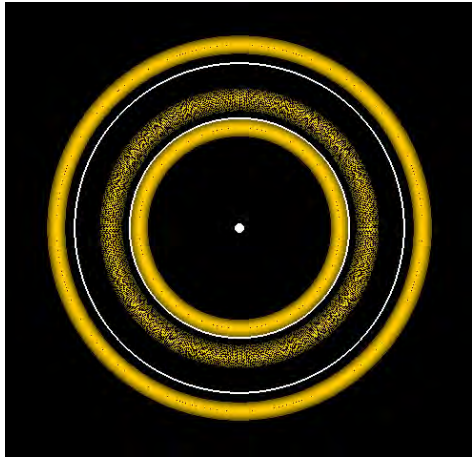


(в)

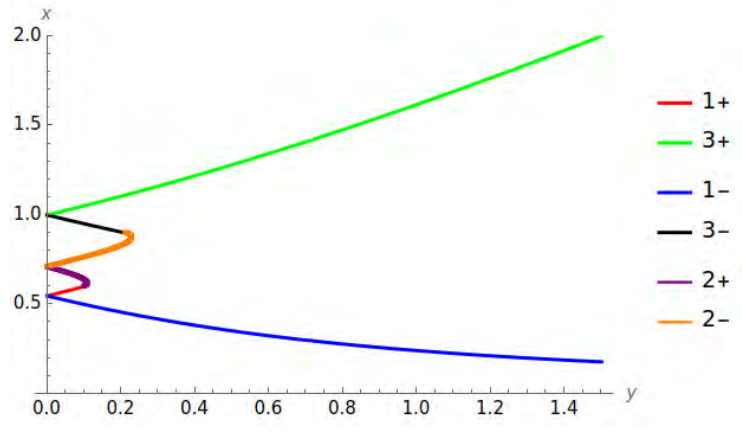


(г)

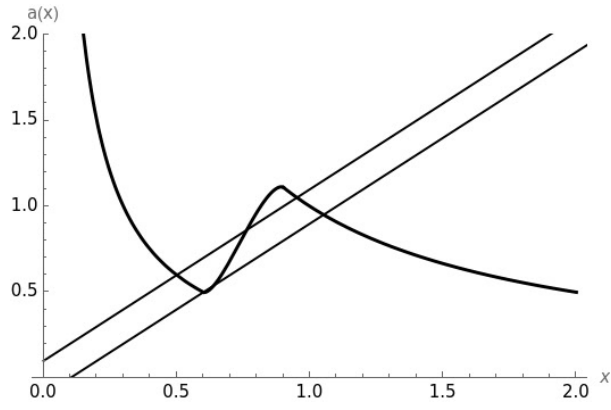
Рис. 43: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.5$, $R_{tor} = 0.8$, $r_0 = 0.1$



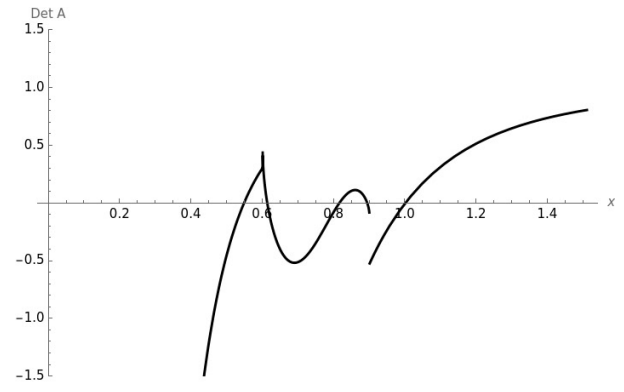
(a)



(б)

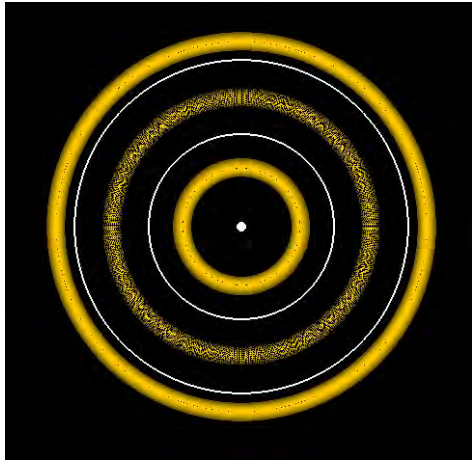


(в)

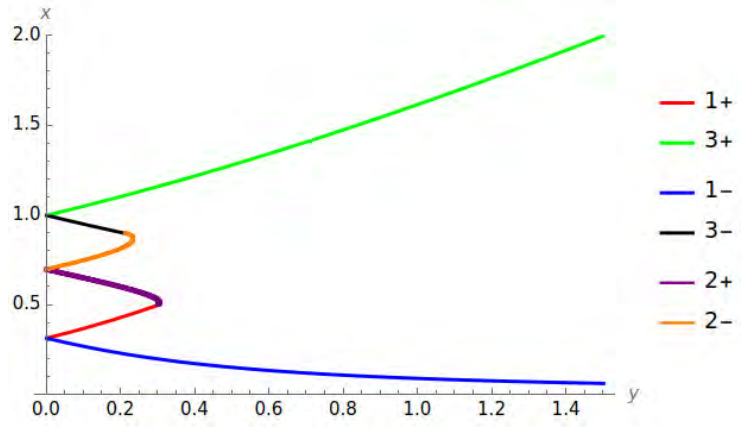


(г)

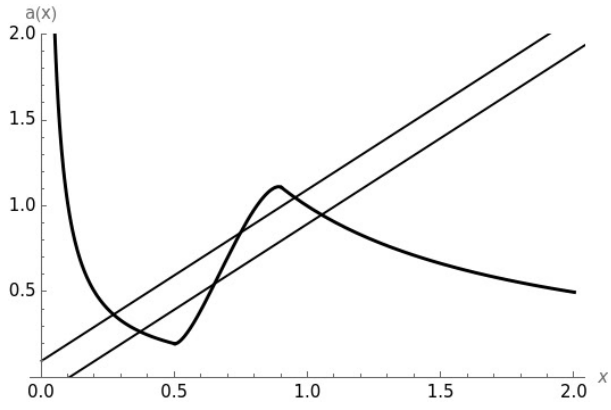
Рис. 44: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.3$, $R_{tor} = 0.75$, $r_0 = 0.15$



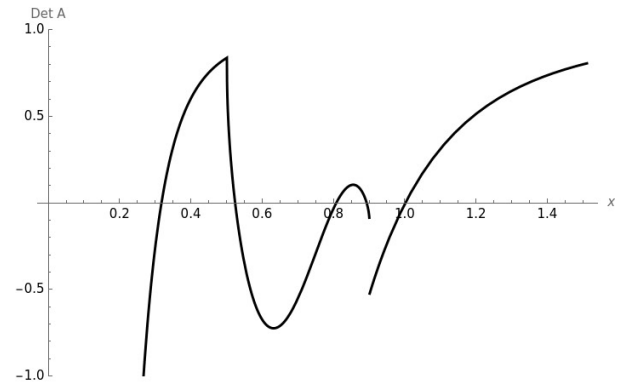
(a)



(б)

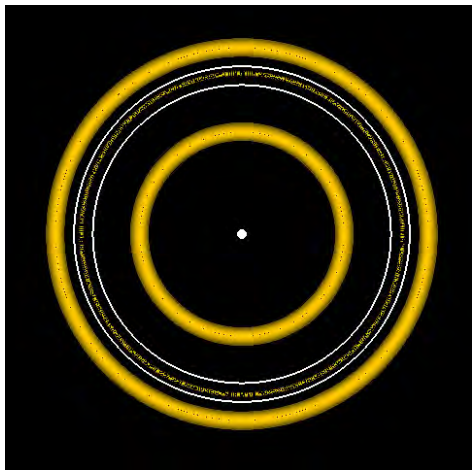


(в)

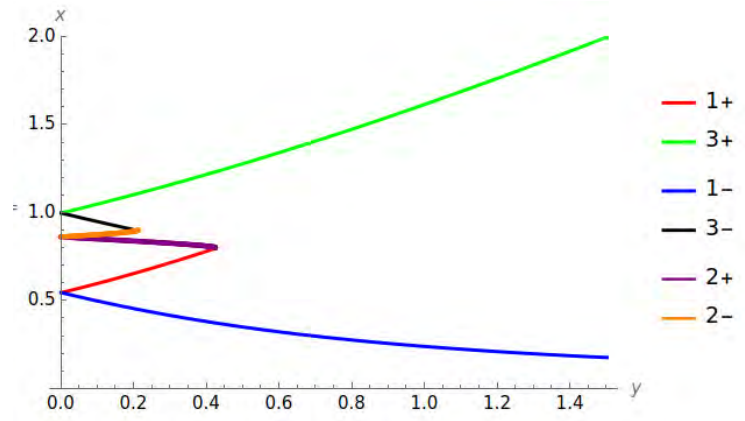


(г)

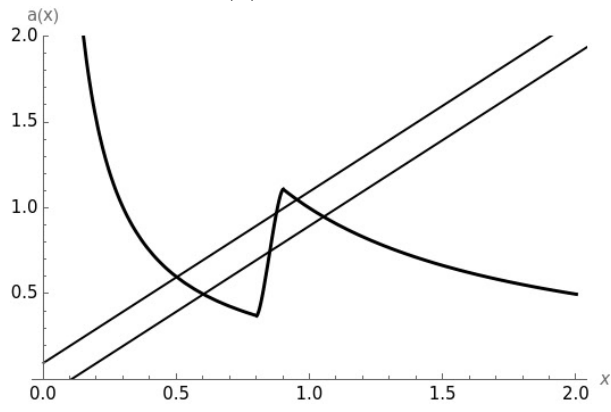
Рис. 45: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.1, R_{tor} = 0.7, r_0 = 0.2$



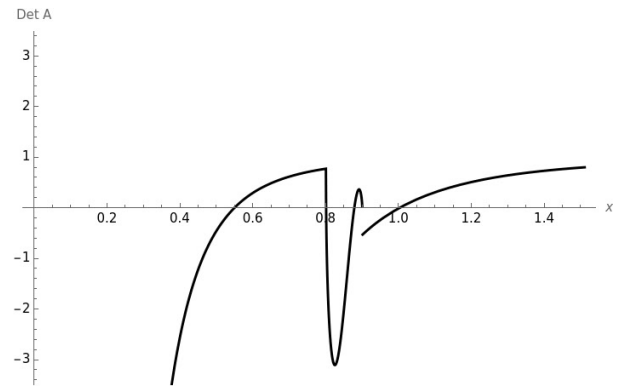
(a)



(б)

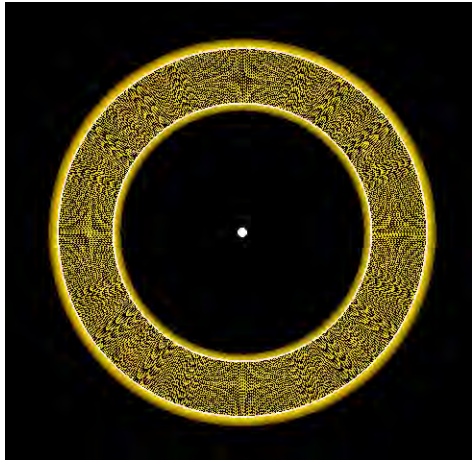


(в)

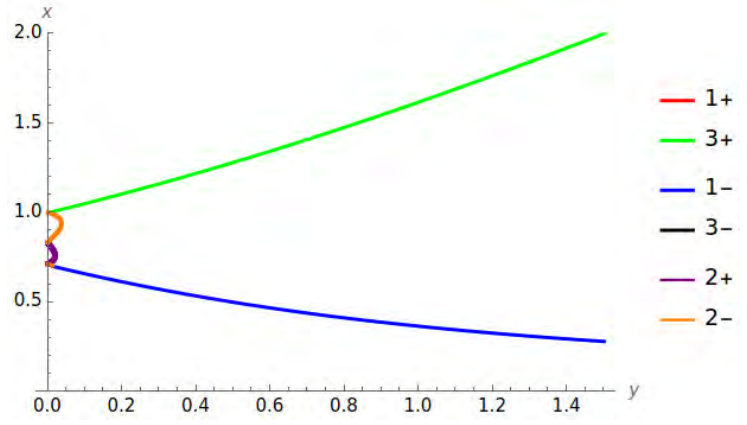


(г)

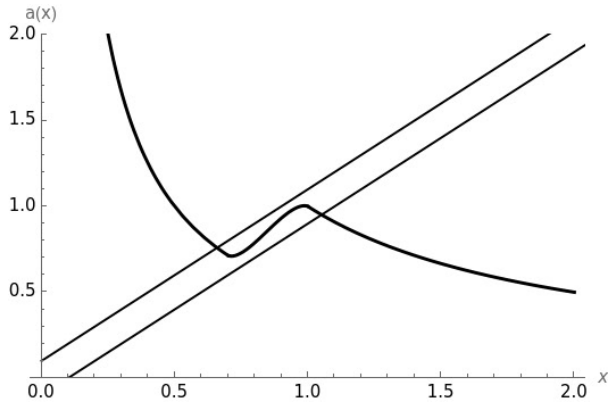
Рис. 46: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.3$, $R_{tor} = 0.85$, $r_0 = 0.05$



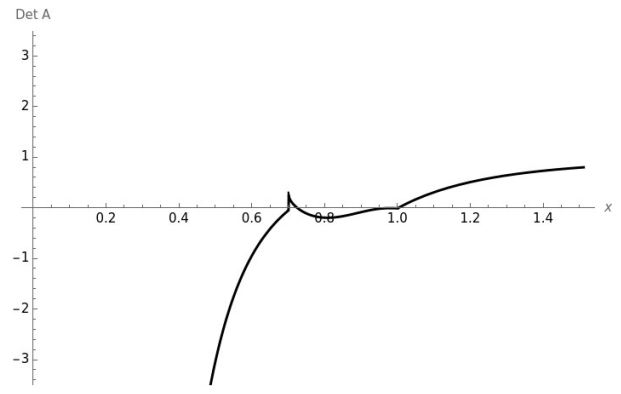
(a)



(б)

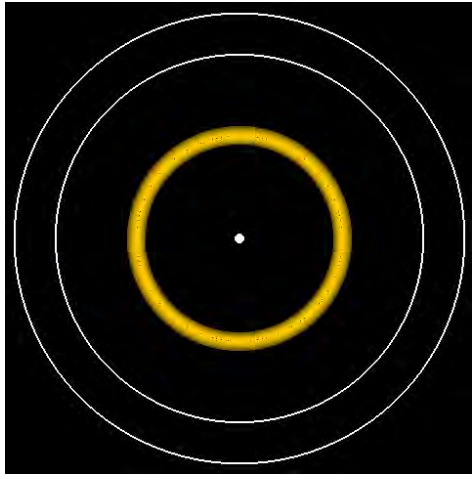


(в)

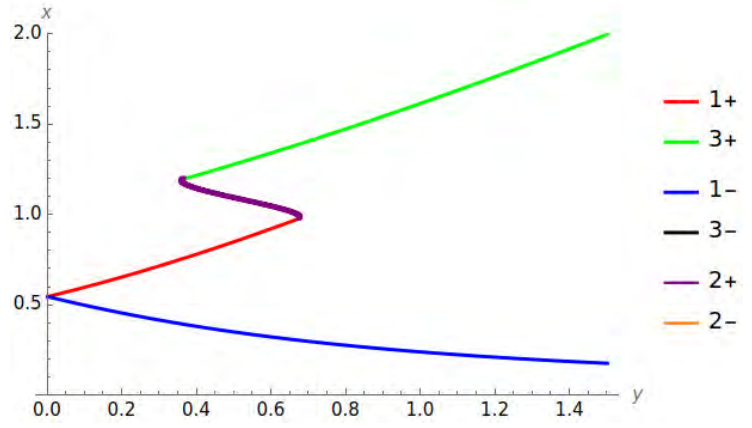


(г)

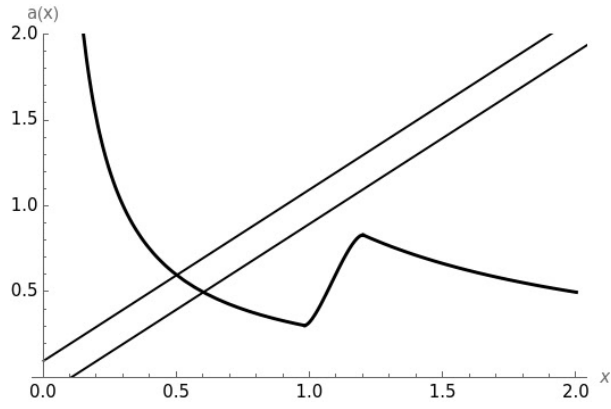
Рис. 47: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.3$, $R_{tor} = 0.85$, $r_0 = 0.15$



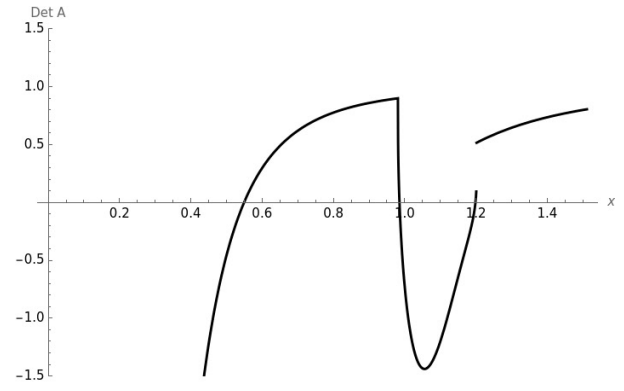
(a)



(б)

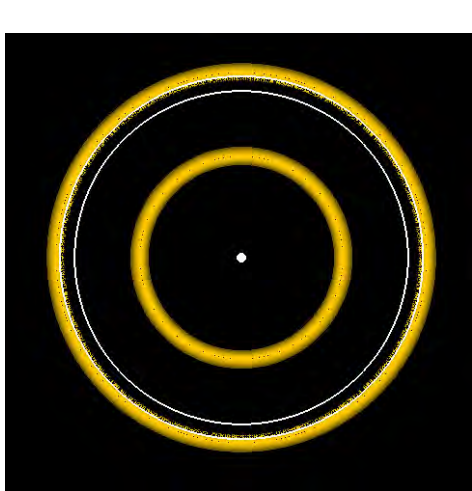


(в)

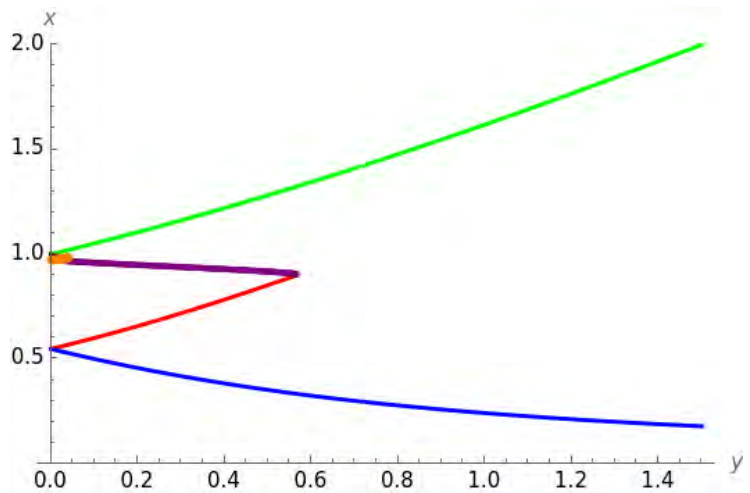


(г)

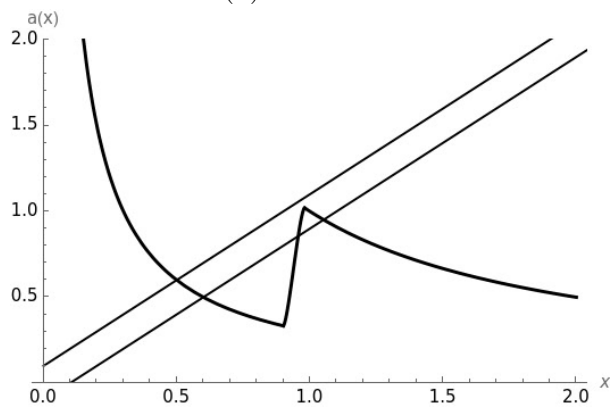
Рис. 48: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.3$, $R_{tor} = 1.09$, $r_0 = 0.11$



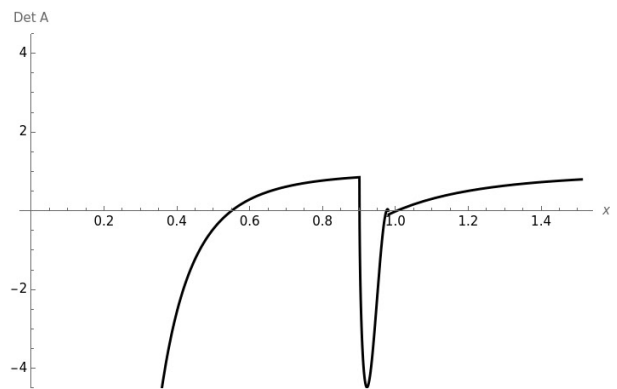
(a)



(б)



(в)



(г)

Рис. 49: Ефекти гравітаційного лінзування для системи з параметрами $m_0 = 0.3$, $R_{tor} = 0.94$, $r_0 = 0.04$

Додаток В: Код програми для побудови та візуалізації ефектів гравітаційного лінзування

```
1  #include <GL/glew.h>
2  #include <GLFW/glfw3.h>
3  #include <GL/glut.h>
4  #include <cstdio>
5  #include <fstream>
6  #include <iostream>
7  #include <sstream>
8  #include <string>
9  #include <string.h>
10 #include <vector>
11 #include <stdlib.h>
12 #include <stdio.h>
13 #include <random>
14 #include <math.h>
15 using namespace std;
16
17 double Pi = 3.1415927;
18
19 int radial = 200;
20 int tang = 200;
21 int NPoints = radial * tang;
22 double RSource = 0.1;
23 double Rsource1 = 0.0;
24 double Distanse = 0.3;
25 double Distanse_im = 2;
26 double Scale = 0.8;
27 double marker = 1.3;
28 double step = 0;
29
30 double E0 = 2*RSource*10;
31 double w0 = 1*RSource*10;
32 double wz = 2.0*RSource*10;
33
34 double m0 = 0.1;
35 double md = 1 - m0;
36 double r1 = 0.1;
37 double r2 = 0.1;
```

```

38 double k = md / (r2 * r2 - r1 * r1);
39
40 double Rtor = 0.7;
41 double r0 = 0.2;
42 double k0= (1 - m0) / (3.14159265* r0*r0 * Rtor);
43 double ray_radial = 500;
44 double ray_tang = 500;
45
46 double move_sourse=0;
47
48 double red;
49 double grean;
50 double blue;
51 double Color = 2;
52
53 void COLOR(double color)
54 {
55     int a = static_cast<int>(color);
56     switch (a)
57     {
58     case 0:
59         red = 1;
60         grean = 0.027;
61         blue = 0.027;
62         break;
63     case 1:
64         red = 1;
65         grean = 0.553;
66         blue = 0;
67         break;
68     case 2:
69         red = 1;
70         grean = 0.8;
71         blue = 0.008;
72         break;
73
74     case 3:
75         red = 0.012;
76         grean = 0.71;
77         blue = 0.11;
78         break;

```

```

79
80     case 4:
81         red = 0.063;
82         grean = 0.392;
83         blue = 0.871;
84         break;
85
86     case 5:
87         red = 0.69;
88         grean = 0.012;
89         blue = 0.71;
90         break;
91     default:
92         break;
93 }
94 }
95
96
97 static void error_callback(int error, const char* description)
98 {
99     fputs(description, stderr);
100 }
101 static void key_callback(GLFWwindow* window, int key, int scancode, int
102     action, int mods)
103 {
104     if (key == GLFW_KEY_ESCAPE && action == GLFW_PRESS)
105         glfwSetWindowShouldClose(window, GL_TRUE);
106 }
107
108 class Source_Array {
109 public:
110     class Source
111     {
112     public:
113
114         double** a;
115         int nu;
116
117         Source()
118         {

```

```

119         this->nu = NPoints;
120         a = new double* [nu];
121         for (int i = 0; i < nu; i++)
122         {
123             a[i] = new double[4];
124         }
125
126         for (int i = 0; i < nu; i++)
127         {
128             a[i][0] = 0;
129             a[i][1] = 0;
130             a[i][2] = 0;
131             a[i][3] = 0;
132         }
133     }
134
135     Source(double x, double y)
136     {
137         this->nu = NPoints;
138         a = new double* [nu];
139         for (int i = 0; i < nu; i++)
140         {
141             a[i] = new double[4];
142         }
143
144         for (int i = 0; i < nu; i++)
145         {
146             double fi = static_cast <double> (rand()) / (static_cast
147 <double> (RAND_MAX / (3.14159 * 2)));
148             double r = static_cast <double> (rand()) / (static_cast
149 <double> (RAND_MAX / RSource));
150             a[i][0] = x + r * cos(fi);
151             a[i][1] = y + r * sin(fi);
152             a[i][2] = E0 * w0 / wz * pow(2.71828, (-pow(r / RSource, 2.0)
153 / pow(wz, 2.0)));
154             a[i][3] = Color;
155         }
156     }
157
158     void Central_Mass(const Source& other)

```

```

157     {
158         this->nu = 2 * NPoints;
159         a = new double* [nu];
160         for (int i = 0; i < nu; i++)
161         {
162             a[i] = new double[4];
163         }
164
165         for (int i = 0; i < NPoints; i++)
166         {
167             for (int j = 0; j < 3; j++)
168             {
169                 double y = sqrt(other.a[i][0] * other.a[i][0] +
other.a[i][1] * other.a[i][1]);
170                 double x1, x2;
171
172                 this->a[i * 2][0] = other.a[i][0] * 1.0 / 2.0 * (y +
sqrt(4.0 + y * y)) / y;
173                 this->a[i * 2][1] = other.a[i][1] * 1.0 / 2.0 * (y +
sqrt(4.0 + y * y)) / y;
174                 this->a[i * 2 + 1][0] = other.a[i][0] * 1.0 / 2.0 * (y -
sqrt(4.0 + y * y)) / y;
175                 this->a[i * 2 + 1][1] = other.a[i][1] * 1.0 / 2.0 * (y -
sqrt(4.0 + y * y)) / y;
176                 x1 = sqrt(this->a[i * 2][0] * this->a[i * 2][0] +
this->a[i * 2][1] * this->a[i * 2][1]);
177                 x2 = sqrt(this->a[i * 2 + 1][0] * this->a[i * 2 + 1][0] +
this->a[i * 2 + 1][1] * this->a[i * 2 + 1][1]);
178                 this->a[i * 2][2] = other.a[i][2];
179                 this->a[i * 2 + 1][2] = other.a[i][2];
180                 this->a[i * 2][3] = other.a[i][3];
181                 this->a[i * 2 + 1][3] = other.a[i][3];
182             }
183         }
184
185     }
186
187     void Disk_With_Central_Mass(const Source& other)
188     {
189         this->nu = 6 * NPoints;
190         a = new double* [nu];

```

```

191     for (int i = 0; i < nu; i++)
192     {
193         a[i] = new double[4];
194     }
195
196     for (int i = 0; i < NPoints; i++)
197     {
198
199         double y = sqrt(other.a[i][0] * other.a[i][0] +
200 other.a[i][1] * other.a[i][1]);
201
202         double x1, x2, x3, x4, x5, x6;
203
204         this->a[i * 6][0] = other.a[i][0] * 1.0 / 2.0 * (y +
205 sqrt(4.0 + y * y)) / y;
206         this->a[i * 6][1] = other.a[i][1] * 1.0 / 2.0 * (y +
207 sqrt(4.0 + y * y)) / y;
208         this->a[i * 6 + 1][0] = other.a[i][0] * 1.0 / 2.0 * (y -
209 sqrt(4.0 + y * y)) / y;
210         this->a[i * 6 + 1][1] = other.a[i][1] * 1.0 / 2.0 * (y -
211 sqrt(4.0 + y * y)) / y;
212         x1 = sqrt(this->a[i * 6][0] * this->a[i * 6][0] +
213 this->a[i * 6][1] * this->a[i * 6][1]);
214         x2 = sqrt(this->a[i * 6 + 1][0] * this->a[i * 6 + 1][0] +
215 this->a[i * 6 + 1][1] * this->a[i * 6 + 1][1]);
216
217         this->a[i * 6 + 2][0] = other.a[i][0] * 1.0 / 2.0 * (y +
218 sqrt(4.0 * m0 + y * y)) / y;
219         this->a[i * 6 + 2][1] = other.a[i][1] * 1.0 / 2.0 * (y +
220 sqrt(4.0 * m0 + y * y)) / y;
221         this->a[i * 6 + 3][0] = other.a[i][0] * 1.0 / 2.0 * (y -
222 sqrt(4.0 * m0 + y * y)) / y;
223         this->a[i * 6 + 3][1] = other.a[i][1] * 1.0 / 2.0 * (y -
224 sqrt(4.0 * m0 + y * y)) / y;
225         x3 = sqrt(this->a[i * 6 + 2][0] * this->a[i * 6 + 2][0] +
226 this->a[i * 6 + 2][1] * this->a[i * 6 + 2][1]);
227         x4 = sqrt(this->a[i * 6 + 3][0] * this->a[i * 6 + 3][0] +
228 this->a[i * 6 + 3][1] * this->a[i * 6 + 3][1]);
229
230         this->a[i * 6 + 4][0] = other.a[i][0] * (-y + sqrt(-4.0 *
231 (-1 + k) * (m0 - k * r1 * r1) + y * y)) / (-2 + 2 * k) / y;

```

```

218         this->a[i * 6 + 4][1] = other.a[i][1] * (-y + sqrt(-4.0 *
(-1 + k) * (m0 - k * r1 * r1) + y * y)) / (-2 + 2 * k) / y;
219         this->a[i * 6 + 5][0] = other.a[i][0] * (-y - sqrt(-4.0 *
(-1 + k) * (m0 - k * r1 * r1) + y * y)) / (-2 + 2 * k) / y;
220         this->a[i * 6 + 5][1] = other.a[i][1] * (-y - sqrt(-4.0 *
(-1 + k) * (m0 - k * r1 * r1) + y * y)) / (-2 + 2 * k) / y;
221         x5 = sqrt(this->a[i * 6 + 4][0] * this->a[i * 6 + 4][0] +
this->a[i * 6 + 4][1] * this->a[i * 6 + 4][1]);
222         x6 = sqrt(this->a[i * 6 + 5][0] * this->a[i * 6 + 5][0] +
this->a[i * 6 + 5][1] * this->a[i * 6 + 5][1]);
223
224         this->a[i * 6][3] = other.a[i][3];
225         this->a[i * 6 + 1][3] = other.a[i][3];
226         this->a[i * 6 + 2][3] = other.a[i][3];
227         this->a[i * 6 + 3][3] = other.a[i][3];
228         this->a[i * 6 + 4][3] = other.a[i][3];
229         this->a[i * 6 + 5][3] = other.a[i][3];
230
231
232         if (x1 >= r2) {
233             this->a[i * 6][2] = other.a[i][2];
234         }
235         else {
236             this->a[i * 6][2] = 0;
237         }
238
239         if (x2 >= r2) {
240             this->a[i * 6 + 1][2] = other.a[i][2];
241         }
242         else {
243             this->a[i * 6 + 1][2] = 0;
244         }
245
246         if (x3 <= r1) {
247             this->a[i * 6 + 2][2] = other.a[i][2];
248         }
249         else {
250             this->a[i * 6 + 2][2] = 0;
251         }
252
253         if (x4 <= r1) {

```

```

254         this->a[i * 6 + 3][2] = other.a[i][2];
255     }
256     else {
257         this->a[i * 6 + 3][2] = 0;
258     }
259
260     if (x5 <= r2 && x5 >= r1) {
261         this->a[i * 6 + 4][2] = other.a[i][2];
262     }
263     else {
264         this->a[i * 6 + 4][2] = 0;
265     }
266
267     if (x6 <= r2 && x6 >= r1) {
268         this->a[i * 6 + 5][2] = other.a[i][2];
269     }
270     else {
271         this->a[i * 6 + 5][2] = 0;
272     }
273 }
274 }
275
276 void Tor_With_Central_Mass(const Source& other)
277 {
278     int n_image = 4;
279     this->nu = n_image * NPoints;
280     a = new double* [nu];
281     for (int i = 0; i < nu; i++)
282     {
283         a[i] = new double[4];
284     }
285
286     for (int i = 0; i < NPoints; i++)
287     {
288         double y = sqrt(other.a[i][0] * other.a[i][0] +
other.a[i][1] * other.a[i][1]);
289         double x1, x2, x3, x4;
290
291         this->a[i * n_image][0] = other.a[i][0] * 1.0 / 2.0 * (y +
sqrt(4.0 * m0 + y * y)) / y;
292         this->a[i * n_image][1] = other.a[i][1] * 1.0 / 2.0 * (y +

```

```

sqrt(4.0 * m0 + y * y)) / y;
293         this->a[i * n_image + 1][0] = other.a[i][0] * 1.0 / 2.0 *
(y - sqrt(4.0 * m0 + y * y)) / y;
294         this->a[i * n_image + 1][1] = other.a[i][1] * 1.0 / 2.0 *
(y - sqrt(4.0 * m0 + y * y)) / y;
295         x1 = sqrt(this->a[i * n_image][0] * this->a[i *
n_image][0] + this->a[i * n_image][1] * this->a[i * n_image][1]);
296         x2 = sqrt(this->a[i * n_image + 1][0] * this->a[i *
n_image + 1][0] + this->a[i * n_image + 1][1] * this->a[i * n_image +
1][1]);
297
298         this->a[i * n_image + 2][0] = other.a[i][0] * 1.0 / 2.0 *
(y + sqrt(4.0 + y * y)) / y;
299         this->a[i * n_image + 2][1] = other.a[i][1] * 1.0 / 2.0 *
(y + sqrt(4.0 + y * y)) / y;
300         this->a[i * n_image + 3][0] = other.a[i][0] * 1.0 / 2.0 *
(y - sqrt(4.0 + y * y)) / y;
301         this->a[i * n_image + 3][1] = other.a[i][1] * 1.0 / 2.0 *
(y - sqrt(4.0 + y * y)) / y;
302         x3 = sqrt(this->a[i * n_image + 2][0] * this->a[i *
n_image + 2][0] + this->a[i * n_image + 2][1] * this->a[i * n_image +
2][1]);
303         x4 = sqrt(this->a[i * n_image + 3][0] * this->a[i *
n_image + 3][0] + this->a[i * n_image + 3][1] * this->a[i * n_image +
3][1]);
304
305         this->a[i * n_image][3] = other.a[i][3];
306         this->a[i * n_image + 1][3] = other.a[i][3];
307         this->a[i * n_image + 2][3] = other.a[i][3];
308         this->a[i * n_image + 3][3] = other.a[i][3];
309
310         if (x1 <= Rtor-r0) {
311             this->a[i * n_image][2] = other.a[i][2];
312         }
313         else {
314             this->a[i * n_image][2] = 0;
315         }
316
317         if (x2 <= Rtor - r0) {
318             this->a[i * n_image + 1][2] = other.a[i][2];
319         }

```

```

320         else {
321             this->a[i * n_image + 1][2] = 0;
322         }
323
324         if (x3 >= Rtor + r0) {
325             this->a[i * n_image + 2][2] = other.a[i][2];
326         }
327         else {
328             this->a[i * n_image + 2][2] = 0;
329         }
330
331         if (x4 >= Rtor + r0) {
332             this->a[i * n_image + 3][2] = other.a[i][2];
333         }
334         else {
335             this->a[i * n_image + 3][2] = 0;
336         }
337     }
338 }
339
340 void by_Cord(double x, double y, int source_type)
341 {
342
343     for (int i = 0; i < tang; i++)
344     {
345         double fi = 0 + 2 * 3.3 / tang * i;
346         for (int j = 0; j < radial; j++) {
347             double r = RSource * (j + 1) / (radial + 1);
348             this->a[i * radial + j][0] = x + move_source + r * cos(fi)
+ step;
349             this->a[i * radial + j][1] = y + r * sin(fi);
350             if (source_type == 1) {
351                 this->a[i * radial + j][2] = E0 * w0 / wz *
pow(2.71828, (-pow(r * 20, 2.0) / pow(wz, 2.0)));
352             }
353             if (source_type == 2) {
354                 if (cos(fi) > 0) {
355                     this->a[i * radial + j][2] = E0 * w0 / wz *
pow(2.71828, (-pow(r * 20, 2.0) / pow(wz, 2.0)));
356                 }
357                 else {

```

```

358         this->a[i * radial + j][2] = 0;
359     }
360
361
362     }
363     if (source_type == 3) {
364         if (cos(fi) > 0 && sin(fi) > 0) {
365             this->a[i * radial + j][2] = E0 * w0 / wz *
pow(2.71828, (-pow(r * 20, 2.0) / pow(wz, 2.0)));
366         }
367         else {
368             this->a[i * radial + j][2] = 0;
369         }
370     }
371     if (source_type == 4) {
372         if (r > Rsource1) {
373             this->a[i * radial + j][2] = E0 * w0 / wz *
pow(2.71828, (-pow(r * 20, 2.0) / pow(wz, 2.0)));
374         }
375         else {
376             this->a[i * radial + j][2] = 0;
377         }
378     }
379
380     }
381     this->a[i * radial + j][3] = Color;
382 }
383
384 }
385
386 }
387
388 ~Source()
389 {
390     if (this->a != nullptr) {
391         for (int i = 0; i < this->nu; i++)
392         {
393             delete[] this->a[i];
394             this->a[i] = nullptr;
395         }
396         delete[] this->a;

```

```

397         this->a = nullptr;
398     }
399 }
400
401 void Print_Array(int n)
402 {
403     for (int i = 0; i < n; i++)
404     {
405         for (int j = 0; j < 1; j++)
406         {
407             cout << a[i][2] << "\t" << endl;
408         }
409         cout << endl;
410     }
411 }
412 };
413
414 Sourse** sourse;
415 Sourse** image;
416 int n;
417 int lens_type;
418 int sourse_type;
419 Sourse_Array(int lens_type, int n,int sourse_type)
420
421 {
422     this->n = n;
423     this->lens_type = lens_type;
424     this->sourse_type = sourse_type;
425     sourse = new Sourse * [n];
426     for (int i = 0; i < n; i++)
427     {
428         sourse[i] = new Sourse[n];
429
430     }
431
432     image = new Sourse * [n];
433     for (int i = 0; i < n; i++)
434     {
435         image[i] = new Sourse[n];
436     }
437

```

```

438     for (int i = 0; i < n; i++)
439     {
440         for (int j = 0; j < n; j++)
441         {
442             double X_center = -Distanse * (static_cast <double>(n) / 2.0 +
-0.5) + Distanse * static_cast <double>(j);
443             double Y_center = -Distanse * (static_cast <double>(n) / 2.0 -
0.5) + Distanse * static_cast <double>(i);
444             source[i][j].by_Cord(X_center, Y_center, this->source_type);
445
446             if (lens_type == 1) {
447                 image[i][j].Central_Mass(source[i][j]);
448             }
449
450             if (lens_type == 2) {
451                 image[i][j].Disk_With_Central_Mass(source[i][j]);
452             }
453
454
455             if (lens_type == 3) {
456                 image[i][j].Tor_With_Central_Mass(source[i][j]);
457             }
458         }
459     }
460 }
461 ~Source_Array()
462 {
463     for (int l = 0; l < this->n; l++)
464     {
465         for (int o = 0; o < this->n; o++) {
466
467             source[l][o].~Source();
468             image[l][o].~Source();
469         }
470
471         delete[] this->source[l];
472         delete[] this->image[l];
473         this->source[l] = nullptr;
474         this->image[l] = nullptr;
475     }
476     delete[] this->source;

```

```

477     delete[] this->image;
478     this->sourse = nullptr;
479     this->image = nullptr;
480
481 }
482
483 void Show_Sourse() {
484     double x, y;
485     for (int i = 0; i < n; i++)
486     {
487         for (int j = 0; j < n; j++)
488         {
489
490             for (int d = 0; d < radial - 1; d++)
491             {
492                 for (int k = 0; k < tang - 1; k++)
493                 {
494
495                     glBegin(GL_TRIANGLE_STRIP);
496                     x = this->sourse[i][j].a[k * radial + d][0];
497                     y = this->sourse[i][j].a[k * radial + d][1];
498
499                     COLOR(this->sourse[i][j].a[k * radial + d][3]);
500                     glColor3f(red * this->sourse[i][j].a[k * radial +
d][2], grean * this->sourse[i][j].a[k * radial + d][2], blue *
this->sourse[i][j].a[k * radial + d][2]);
501
502                     glVertex3f(
503                         (x), y, 0);
504
505
506                     x = this->sourse[i][j].a[k * radial + d + 1][0];
507                     y = this->sourse[i][j].a[k * radial + d + 1][1];
508                     COLOR(this->sourse[i][j].a[k * radial + d + 1][3]);
509                     glColor3f(red * this->sourse[i][j].a[k * radial + d +
1][2], grean * this->sourse[i][j].a[k * radial + d + 1][2], blue *
this->sourse[i][j].a[k * radial + d + 1][2]);
510                     glVertex3f(x, y, 0);
511
512
513

```

```

514         x = this->sourse[i][j].a[(k + 1) * radial + d][0];
515         y = this->sourse[i][j].a[(k + 1) * radial + d][1];
516         COLOR(this->sourse[i][j].a[(k + 1) * radial + d][3]);
517         glColor3f(red * this->sourse[i][j].a[(k + 1) * radial
+ d][2], grean * this->sourse[i][j].a[(k + 1) * radial + d][2], blue *
this->sourse[i][j].a[(k + 1) * radial + d][2]);
518         glVertex3f(x, y, 0);
519
520
521         x = this->sourse[i][j].a[(k + 1) * radial + d + 1][0];
522         y = this->sourse[i][j].a[(k + 1) * radial + d + 1][1];
523         COLOR(this->sourse[i][j].a[(k + 1) * radial + d +
1][3]);
524         glColor3f(red * this->sourse[i][j].a[(k + 1) * radial
+ d + 1][2], grean * this->sourse[i][j].a[(k + 1) * radial + d + 1][2],
blue * this->sourse[i][j].a[(k + 1) * radial + d + 1][2]);
525
526         glVertex3f(x, y, 0);
527
528         glEnd(); //END
529     }
530 }
531
532
533 glBegin(GL_TRIANGLE_FAN);
534 for (int u = 0; u < tang; u++)
535 {
536     x = this->sourse[i][j].a[u * radial][0];
537     y = this->sourse[i][j].a[u * radial][1];
538
539     if (this->sourse[i][j].a[u * radial][2] > 0) {
540         COLOR(this->sourse[i][j].a[u * radial][3]);
541         glColor3f(red * this->sourse[i][j].a[u * radial][2],
grean * this->sourse[i][j].a[u * radial][2], blue * this->sourse[i][j].a[u
* radial][2]);
542
543         glVertex3f(x, y, 0);
544
545     }
546 }
547 glEnd();

```

```

548     }
549 }
550 }
551 }
552
553 void ray_trasing_for_tor()
554 {
555
556     for (int ii = 0; ii < n; ii++)
557     {
558         for (int jj = 0; jj < n; jj++)
559         {
560             double X_center = -Distanse * (static_cast <double>(n) / 2.0 +
-0.5) + Distanse * static_cast <double>(jj);
561             double Y_center = -Distanse * (static_cast <double>(n) / 2.0 -
0.5) + Distanse * static_cast <double>(ii);
562
563             COLOR(this->sourse[ii][jj].a[0][3]);
564
565             for (int i = 0; i < ray_radial; i++)
566             {
567                 for (int j = 0; j < ray_tang; j++)
568                 {
569                     glBegin(GL_TRIANGLE_STRIP);
570                     double x = (Rtor - r0 + 2 * r0 / ray_radial * i) *
cos(2 * 3.15159265 / ray_tang * j);
571                     double y = (Rtor - r0 + 2 * r0 / ray_radial * i) *
sin(2 * 3.15159265 / ray_tang * j);
572                     double X = sqrt(x * x + y * y);
573                     double zeta = asin(X/Rtor-r0/Rtor);
574                     double
I2=r0*Rtor/4*(2*zeta+sin(2*zeta)+3.14159)-r0*r0/3*pow(cos(zeta),3);
575                     double X_sourse = (X - m0 / X - 2*k0 *I2)* x / X;
576                     double Y_sourse = (X - m0 / X - 2*k0 *I2)*y / X;
577
578                     double hypothetical_radius_x = abs(X_sourse - X_center);
579                     double hypothetical_radius_y = abs(Y_sourse - Y_center);
580                     double hypothetical_radius =
sqrt(pow(hypotetical_radius_x,2)+ pow(hypotetical_radius_y, 2));
581                     bool due_to_sourse_type=false;
582                     if (sourse_type == 1)

```

```

583     {
584         due_to_sourse_type = true;
585         Rsource1 = 0;
586     }
587     if (sourse_type == 2)
588     {
589         if (X_sourse > 0) {
590             due_to_sourse_type = true;
591         }
592         Rsource1 = 0;
593     }
594     if (sourse_type == 3)
595     {
596         if (X_sourse > 0&&Y_sourse>0) {
597             due_to_sourse_type = true;
598         }
599         Rsource1 = 0;
600     }
601     if (sourse_type == 4)
602     {
603         if (sqrt(pow(X_sourse, 2) + pow(Y_sourse,
604             2))>Rsource1) {
605             due_to_sourse_type = true;
606         }
607     }
608     if (hypotetical_radius < RSource )
609     {
610         double I= E0 * w0 / wz * pow(2.71828,
611             (-pow(hypotetical_radius * 20, 2.0) / pow(wz, 2.0)));
612         glColor3f(red * I, grean * I, blue*I);
613         glVertex3f(x, y, 0);
614     }
615     else if (hypotetical_radius >RSource)
616     {
617         double I = E0 * w0 / wz * pow(2.71828,
618             (-pow(hypotetical_radius * 20, 2.0) / pow(wz, 2.0)));

```

```

621
622         glColor3f(1, 0, 0);
623
624     }
625     x = (Rtor - r0 + 2 * r0 / ray_radial * (i+1)) * cos(2
* 3.15159265 / ray_tang * j);
626     y = (Rtor - r0 + 2 * r0 / ray_radial * (i+1)) * sin(2
* 3.15159265 / ray_tang * j);
627     X = sqrt(x * x + y * y);
628     X_source = (X - m0 / X + k0 / (3 * X) * (sqrt(pow(r0,
2) - pow(X - Rtor, 2)) * (2 * pow(r0, 2) + (Rtor - X) * (Rtor + 2 * X)) + 3
* pow(r0, 2) * Rtor * (atan((Rtor - X) / sqrt(pow(r0, 2) - pow((X - Rtor),
2))) - 3.14159265 / 2))) * x / X;
629     Y_source = (X - m0 / X + k0 / (3 * X) * (sqrt(pow(r0,
2) - pow(X - Rtor, 2)) * (2 * pow(r0, 2) + (Rtor - X) * (Rtor + 2 * X)) + 3
* pow(r0, 2) * Rtor * (atan((Rtor - X) / sqrt(pow(r0, 2) - pow((X - Rtor),
2))) - 3.14159265 / 2))) * y / X;
630
631     hypothetical_radius_x = abs(X_source - X_center);
632     hypothetical_radius_y = abs(Y_source - Y_center);
633     hypothetical_radius = sqrt(pow(hypothetical_radius_x, 2)
+ pow(hypothetical_radius_y, 2));
634
635     if ( hypothetical_radius < RSource )
636     {
637         double I = E0 * w0 / wz * pow(2.71828,
(-pow(hypothetical_radius * 20, 2.0) / pow(wz, 2.0)));
638         glColor3f(red * I, grean * I, blue * I);
639         glVertex3f(x, y, 0);
640     }
641
642     x = (Rtor - r0 + 2 * r0 / ray_radial * (i )) * cos(2 *
3.15159265 / ray_tang * (j+1));
643     y = (Rtor - r0 + 2 * r0 / ray_radial * (i)) * sin(2 *
3.15159265 / ray_tang * (j+1));
644     X = sqrt(x * x + y * y);
645     X_source = (X - m0 / X + k0 / (3 * X) * (sqrt(pow(r0,
2) - pow(X - Rtor, 2)) * (2 * pow(r0, 2) + (Rtor - X) * (Rtor + 2 * X)) + 3
* pow(r0, 2) * Rtor * (atan((Rtor - X) / sqrt(pow(r0, 2) - pow((X - Rtor),
2))) - 3.14159265 / 2))) * x / X;
646     Y_source = (X - m0 / X + k0 / (3 * X) * (sqrt(pow(r0,

```

```

2) - pow(X - Rtor, 2)) * (2 * pow(r0, 2) + (Rtor - X) * (Rtor + 2 * X)) + 3
* pow(r0, 2) * Rtor * (atan((Rtor - X) / sqrt(pow(r0, 2) - pow((X - Rtor),
2))) - 3.14159265 / 2))) * y / X;

hypotetical_radius_x = abs(X_sourse - X_center);
hypotetical_radius_y = abs(Y_sourse - Y_center);
hypotetical_radius = sqrt(pow(hypotetical_radius_x, 2)
+ pow(hypotetical_radius_y, 2));

if ( hypotetical_radius < RSource )
{

double I = E0 * w0 / wz * pow(2.71828,
(-pow(hypotetical_radius * 20, 2.0) / pow(wz, 2.0)));
glColor3f(red * I, grean * I, blue * I);
glVertex3f(x, y, 0);
}

x = (Rtor - r0 + 2 * r0 / ray_radial * (i+1)) * cos(2
* 3.15159265 / ray_tang * (j + 1));
y = (Rtor - r0 + 2 * r0 / ray_radial * (i+1)) * sin(2
* 3.15159265 / ray_tang * (j + 1));
X = sqrt(x * x + y * y);
X_sourse = (X - m0 / X + k0 / (3 * X) * (sqrt(pow(r0,
2) - pow(X - Rtor, 2)) * (2 * pow(r0, 2) + (Rtor - X) * (Rtor + 2 * X)) + 3
* pow(r0, 2) * Rtor * (atan((Rtor - X) / sqrt(pow(r0, 2) - pow((X - Rtor),
2))) - 3.14159265 / 2))) * x / X;
Y_sourse = (X - m0 / X + k0 / (3 * X) * (sqrt(pow(r0,
2) - pow(X - Rtor, 2)) * (2 * pow(r0, 2) + (Rtor - X) * (Rtor + 2 * X)) + 3
* pow(r0, 2) * Rtor * (atan((Rtor - X) / sqrt(pow(r0, 2) - pow((X - Rtor),
2))) - 3.14159265 / 2))) * y / X;

hypotetical_radius_x = abs(X_sourse - X_center);
hypotetical_radius_y = abs(Y_sourse - Y_center);
hypotetical_radius = sqrt(pow(hypotetical_radius_x, 2)
+ pow(hypotetical_radius_y, 2));

if ( hypotetical_radius < RSource )
{

double I = E0 * w0 / wz * pow(2.71828,
(-pow(hypotetical_radius * 20, 2.0) / pow(wz, 2.0)));

```

```

673         glColor3f(red * I, grean * I, blue * I);
674         glVertex3f(x, y, 0);
675     }
676     glEnd();
677 }
678 }
679 }
680 }
681 }
682
683 void Show_Images()
684 {
685     double x, y;
686     for (int i = 0; i < n; i++)
687     {
688         for (int j = 0; j < n; j++)
689         {
690             int l=4;
691             if (lens_type == 1)
692                 l = 2;
693             if (lens_type == 2)
694                 l = 6;
695             if (lens_type == 3){
696                 l = 4;
697             }
698
699
700             for (int t = 0; t < l; t++) {
701                 for (int d = 0; d < radial - 1; d++)
702                 {
703                     for (int k = 0; k < tang - 1; k++)
704                     {
705
706                         glBegin(GL_TRIANGLE_STRIP);
707                         x = this->image[i][j].a[k * radial * l + d * l +
708 t][0];
709
710                         y = this->image[i][j].a[k * radial * l + d * l +
711 t][1];
712
713                         if (this->image[i][j].a[k * radial * l + d * l +
714 t][2] > 0) {

```

```

711         COLOR(this->image[i][j].a[k * radial * 1 + d *
1 + t][3]);
712         glColor3f(red * this->image[i][j].a[k * radial
* 1 + d * 1 + t][2], green * this->image[i][j].a[k * radial * 1 + d * 1 +
t][2], blue * this->image[i][j].a[k * radial * 1 + d * 1 + t][2]);
713         glVertex3f(x, y, 0);
714     }
715
716     x = this->image[i][j].a[k * radial * 1 + d * 1 + 1
+ t][0];
717     y = this->image[i][j].a[k * radial * 1 + d * 1 + 1
+ t][1];
718     if (this->image[i][j].a[k * radial * 1 + d * 1 + 1
+ t][2] > 0) {
719         COLOR(this->image[i][j].a[k * radial * 1 + d *
1 + 1 + t][3]);
720         glColor3f(red * this->image[i][j].a[k * radial
* 1 + d * 1 + 1 + t][2], green * this->image[i][j].a[k * radial * 1 + d * 1
+ 1 + t][2], blue * this->image[i][j].a[k * radial * 1 + d * 1 + 1 + t][2]);
721         glVertex3f(x, y, 0);
722     }
723
724
725     x = this->image[i][j].a[(k + 1) * radial * 1 + d *
1 + t][0];
726     y = this->image[i][j].a[(k + 1) * radial * 1 + d *
1 + t][1];
727     COLOR(this->image[i][j].a[(k + 1) * radial * 1 + d
* 1 + t][3]);
728     glColor3f(red * this->image[i][j].a[(k + 1) *
radial * 1 + d * 1 + t][2], green * this->image[i][j].a[(k + 1) * radial *
1 + d * 1 + t][2], blue * this->image[i][j].a[(k + 1) * radial * 1 + d * 1
+ t][2]);
729     if (this->image[i][j].a[(k + 1) * radial * 1 + d *
1 + t][2] > 0) {
730         glVertex3f(x, y, 0);
731     }
732
733     x = this->image[i][j].a[(k + 1) * radial * 1 + d *
1 + t + 1][0];
734     y = this->image[i][j].a[(k + 1) * radial * 1 + d *

```

```

1 + t + 1][1];
735         COLOR(this->image[i][j].a[(k + 1) * radial * 1 + d
* 1 + t + 1][3]);
736         glColor3f(red * this->image[i][j].a[(k + 1) *
radial * 1 + d * 1 + t + 1][2], green * this->image[i][j].a[(k + 1) *
radial * 1 + d * 1 + t + 1][2], blue * this->image[i][j].a[(k + 1) * radial
* 1 + d * 1 + t][2]);
737         if (this->image[i][j].a[(k + 1) * radial * 1 + d *
1 + t + 1][2] > 0)
738         {
739             glVertex3f(x, y, 0);
740         }
741
742         glEnd();
743     }
744 }
745 }
746 }
747 }
748 if (lens_type == 3) {
749     ray_trasing_for_tor();
750 }
751 }
752 void Show_Images_Sourse_by_point()
753 {
754     glTranslated(-Distanse_im, 0, 0);
755     this->Show_Sourse();
756     glTranslated(2 * Distanse_im, 0, 0);
757     this->Show_Images_by_point();
758     glTranslated(-Distanse_im, 0, 0);
759 }
760 void Show_Images_by_point()
761 {
762     double x, y;
763     for (int i = 0; i < n; i++)
764     {
765         for (int j = 0; j < n; j++)
766         {
767
768             int l;
769             if (lens_type == 1)

```

```

770         l = 2;
771         if (lens_type == 2)
772             l = 6;
773         for (int z = 0; z < NPoints * l; z++) {
774
775             glBegin(GL_TRIANGLE_STRIP);
776             for (int f = 0; f < 20; f++)
777             {
778                 double angle = 2 * 3.13158 / 20 * f;
779                 glBegin(GL_TRIANGLE_STRIP);
780                 x = this->image[i][j].a[z][0];
781                 y = this->image[i][j].a[z][1];
782
783                 if (this->image[i][j].a[z][2] > 0) {
784                     glColor3f(1, 0.8, 0);
785                     glVertex3f(x + 0.05 / 15* cos(angle), y + 0.05 /
15 * sin(angle), 0);
786                 }
787             }
788             glEnd();
789         }
790     }
791 }
792
793 void Show_Images_Sourse() {
794     glTranslated(-Distanse_im, 0, 0);
795     this->Show_Sourse();
796     glTranslated(2 * Distanse_im, 0, 0);
797     this->Show_Images();
798     glTranslated(-Distanse_im, 0, 0);
799
800 }
801
802 void Show_Images_Rings_Central_Mass() {
803     if(this->lens_type==2){
804         glColor3f(1, 1, 1);
805         glLineWidth(0.1);
806         glLineWidth(2);
807         glLineWidth(2);
808         glBegin(GL_LINE_LOOP);
809         for (int i = 0; i < 100; i++) {

```

```

810         float theta = 2.0f * 3.14159265 * float(i) / float(100);
811         float x1 = r1 * cosf(theta);
812         float y1 = r1 * sinf(theta);
813
814         glVertex3f(x1, y1, 0);
815     }
816
817
818     glEnd();
819
820     glBegin(GL_LINE_LOOP);
821     for (int i = 0; i < 100; i++) {
822         float theta = 2.0f * 3.14159265 * float(i) / float(100);
823         float x2 = r2 * cosf(theta);
824         float y2 = r2 * sinf(theta);
825
826         glVertex3f(x2, y2, 0);
827     }
828
829     glEnd();
830
831 }
832
833 if(this->lens_type==3){
834     glColor3f(1, 1, 1);
835     glLineWidth(0.1);
836     glLineWidth(2);
837     glLineWidth(2);
838     glBegin(GL_LINE_LOOP);
839     for (int i = 0; i < 100; i++) {
840         float theta = 2.0f * 3.14159265 * float(i) / float(100);
841         float x1 =( Rtor-r0) * cosf(theta);
842         float y1 = ( Rtor-r0) * sinf(theta);
843
844         glVertex3f(x1, y1, 0);
845     }
846
847
848     glEnd();
849
850     glBegin(GL_LINE_LOOP);

```

```

851     for (int i = 0; i < 100; i++) {
852         float theta = 2.0f * 3.14159265 * float(i) / float(100);
853         float x2 = ( Rtor+r0) * cosf(theta);
854         float y2 = ( Rtor+r0) * sinf(theta);
855
856         glVertex3f(x2, y2, 0);
857     }
858
859     glEnd();
860
861 }
862
863 }
864 void Show_Images_and_Sourse_Rings_Central_Mass() {
865     glColor3f(1, 1, 1);
866
867     glTranslated(-Distanse_im, 0, 0);
868     this->Show_Images_Rings_Central_Mass();
869     this->Show_Central_Mass();
870     glTranslated(2 * Distanse_im, 0, 0);
871     this->Show_Images_Rings_Central_Mass();
872     this->Show_Central_Mass();
873     glTranslated(-Distanse_im, 0, 0);
874
875 }
876 void Show_Images_and_Sourse_Central_Mass() {
877     glColor3f(1, 1, 1);
878
879     glTranslated(-Distanse_im, 0, 0);
880     this->Show_Central_Mass();
881     glTranslated(2 * Distanse_im, 0, 0);
882     this->Show_Central_Mass();
883     glTranslated(-Distanse_im, 0, 0);
884 }
885 void Show_Central_Mass() {
886     glColor3f(1, 1, 1);
887     glBegin(GL_TRIANGLE_FAN);
888
889     for (int h = 0; h < 30; h++)
890     {
891         glVertex3f(0.025 * cos(2 * 3.14159 * h / 30), 0.025 * sin(2 *

```

```
3.14159 * h / 30), 0);
```

```
892     }
```

```
893     glEnd();
```

```
894 }
```

```
895  
896 void Show_tor_Central_Mass() {
```

```
897     glColor3f(1, 1, 1);
```

```
898     glLineWidth(0.1);
```

```
899     glLineWidth(2);
```

```
900     glLineWidth(2);
```

```
901     glBegin(GL_LINE_LOOP);
```

```
902     for (int i = 0; i < 100; i++) {
```

```
903         float theta = 2.0f * 3.14159265 * float(i) / float(100);
```

```
904         float x1 = (Rtor-r0) * cosf(theta);
```

```
905         float y1 =( Rtor - r0) * sinf(theta);
```

```
906  
907         glVertex3f(x1, y1, 0);
```

```
908     }
```

```
909  
910     glEnd();
```

```
911     glBegin(GL_LINE_LOOP);
```

```
912     for (int i = 0; i < 100; i++) {
```

```
913         float theta = 2.0f * 3.14159265 * float(i) / float(100);
```

```
914         float x2 = (Rtor + r0) * cosf(theta);
```

```
915         float y2 =( Rtor + r0) * sinf(theta);
```

```
916  
917         glVertex3f(x2, y2, 0);
```

```
918     }
```

```
919     glEnd();
```

```
920 }
```

```
921  
922 void Show_Marker() {
```

```
923     glTranslated(marker, marker, 0);
```

```
924     Show_Central_Mass();
```

```
925     glTranslated(0, -2 * marker, 0);
```

```
926     Show_Central_Mass();
```

```
927     glTranslated(-2 * marker, 0, 0);
```

```
928     Show_Central_Mass();
```

```
929     glTranslated(0, 2 * marker, 0);
```

```
930     Show_Central_Mass();
```

```
931 }
```

```

932 void Show_Caustic()
933 {
934
935     glTranslated(-Distanse_im, 0, 0);
936     glLineWidth(10);
937     double r3 = r1 - m0 / r1;
938     double r4 = r2 - 1 / r2;
939     glLineWidth(2);
940
941     glBegin(GL_LINE_LOOP);
942     for (int i = 0; i < 100; i++) {
943         float theta = 2.0f * 3.14159265 * float(i) / float(100);
944         float x3 = r3 * cosf(theta);
945         float y3 = r3 * sinf(theta);
946         glVertex3f(x3 , y3, 0);
947     }
948
949     glEnd();
950
951     glBegin(GL_LINE_LOOP);
952     for (int i = 0; i < 100; i++) {
953         float theta = 2.0f * 3.14159265 * float(i) / float(100);
954         float x4 = r4 * cosf(theta);
955         float y4 = r4 * sinf(theta);
956
957         glVertex3f(x4, y4, 0);
958     }
959     glEnd();
960 }
961
962 };
963
964 int main()
965 {
966
967     GLFWwindow* window;
968     glfwSetErrorCallback(error_callback);
969     if (!glfwInit())
970         exit(EXIT_FAILURE);
971     window = glfwCreateWindow(1900, 1200, "Simple example", NULL, NULL);
972

```

```

973
974     if (!window)
975     {
976         glfwTerminate();
977         exit(EXIT_FAILURE);
978     }
979     glfwMakeContextCurrent(window);
980     glfwSetKeyCallback(window, key_callback);
981
982     while (!glfwWindowShouldClose(window))
983     {
984         glFrustum(-1.0, 1, -1, 1, 0, 3);
985         glClear(GL_COLOR_BUFFER_BIT);
986         glMatrixMode(GL_PROJECTION);
987         glLoadIdentity();
988         glMatrixMode(GL_MODELVIEW);
989         glLoadIdentity();
990         glRotatef(0, 1, 0, 0);
991         glEnableClientState(GL_VERTEX_ARRAY);
992
993         glScaled( Scale, - Scale, Scale);
994         glScaled(0.4 / 1900 * 1200, 0.4, 0.4);
995
996         Sourse_Array Grid(3, 1,1);
997         Grid.Show_Images_Sourse();
998         Grid.Show_Images_and_Sourse_Rings_Central_Mass();
999         glTranslated(-Distanse_im, 0, 0);
1000         Grid.Show_Marker();
1001         glTranslated(-Distanse_im, 0, 0);
1002         glTranslated(3*Distanse_im, -Distanse_im, 0);
1003         glfwSwapBuffers(window);
1004         glfwPollEvents();
1005
1006     }
1007     glfwDestroyWindow(window);
1008     glfwTerminate();
1009     exit(EXIT_SUCCESS);
1010     return 0;
1011 }

```

Список використаних джерел

- [1] URL: <https://science.nasa.gov/mission/hubble>.
- [2] URL: <https://webb.nasa.gov/>.
- [3] URL: <https://www.sdss.org/>.
- [4] URL: <https://www.almaobservatory.org/en/home/>.
- [5] E. Yu. Bannikova та A. T. Kotvytskiy. “Three Einstein rings: explicit solution and numerical simulation”. В: 445.4 (груд. 2014), с. 4438—4445. DOI: 10.1093/mnras/stu2068. arXiv: 1410.7946 [astro-ph.CO].
- [6] Albert Einstein. “Lens-like action of a star by the deviation of light in the gravitational field”. В: *Science* 84.2188 (1936), с. 506—507.
- [7] Raphaël Gavazzi та ін. “The Sloan Lens ACS Survey. VI. Discovery and Analysis of a Double Einstein Ring”. В: 677.2 (квіт. 2008), с. 1046—1059. DOI: 10.1086/529541. arXiv: 0801.1555 [astro-ph].
- [8] Massimo Meneghetti. *Introduction to gravitational lensing: with Python examples*. Т. 956. Springer Nature, 2021.
- [9] Peter Schneider, Jürgen Ehlers та Emilio E. Falco. *Gravitational Lenses*. 1992. DOI: 10.1007/978-3-662-03758-4.