

АСТРОНОМИЯ

В. А. Амбарцумян, действ. чл. АН Арм. ССР

О вероятности кажущихся кратных систем типа Тrapeции Ориона

(Представлено 4 VIII 1951)

Все кратные системы, наблюдаемые нами в Галактике, мы можем разбить на два типа: 1) такие, в которых можно указать, по крайней мере, три составляющих a , b , c , таких, что все три расстояния между ними ab , bc и ac имеют один и тот же порядок величины и 2) такие, в которых нельзя найти трех составляющих, удовлетворяющих этому свойству.

Системы первого типа, независимо от общего числа составляющих в них, были названы системами типа Тrapeции Ориона. Среди кратных систем второго типа типичной звездой является ϵ Лиры. Поэтому можно системы второго типа называть кратными звездами типа ϵ Лиры. Движения в кратных системах типа ϵ Лиры в основном совершаются по кеплеровским эллипсам, хотя имеются и возмущения. В системах же типа Тrapeции мы должны иметь более сложные движения и, вообще, неустойчивость.

К сожалению, мы наблюдаем на практике не реальную конфигурацию составляющих в пространстве, а конфигурацию в проекции. В результате, если вместо действительных расстояний между составляющими сравнивать их расстояния в проекции, то может случиться, что система типа Тrapeции может быть принята за систему типа ϵ Лиры и, наоборот.

Возникает вопрос о вероятности того, что при проектировании произойдет та или иная из этих трансформаций, в том случае, когда всевозможные ориентировки системы по отношению к наблюдателю равновероятны.

При этом, в настоящей статье нас будет интересовать тот случай, когда система типа ϵ Лиры при проектировании превращается в кажущуюся систему типа Тrapeции Ориона. Это связано с тем, что на практике возникает часто вопрос о том, какое количество из наблюдаемых в проекции на небесную сферу Тrapeций является результатом проектирования систем типа ϵ Лиры (такие системы можно на-

звать кажущимися системами типа Трапеции). Ответ на этот вопрос даст возможность получить правильное представление о числах реальных систем типа Трапеции, относящихся к различным спектральным классам.

Для определенности мы ограничимся случаем тройных звезд. Кроме того, мы должны (хотя это и будет совершенно условно) уточнить, что мы подразумеваем под „одинаковым порядком расстояний“ составляющих. Для этого обозначим через А и В ту пару составляющих в тройной системе, расстояние между которыми меньше двух остальных расстояний. При этом пусть А будет более яркая из этих составляющих.

Введем отношение k реальных пространственных расстояний

$$k = \frac{AC}{AB}.$$

Во всех случаях $k > 1$. Выберем некоторое постоянное число k_0 , заключенное в промежутке

$$2 < k_0 < 3.$$

Наиболее целесообразно принять $k_0 = 2,5$.

Мы условимся считать систему принадлежащей к типу ε Лирь, если $k > k_0$. В противном случае она будет считаться системой типа Трапеции.

Суть дела заключается в том, что мы наблюдаем не k , а некоторое отношение k' проекций расстояний АС и АВ на небесную сферу. Наша задача заключается теперь в следующем.

Пусть мы имеем совокупность тройных звезд типа ε Лирь, т. е. таких, в которых $k > k_0$. Спрашивается, какая доля этих звезд будет наблюдаться в виде кажущихся систем типа Трапеции, т. е. таких, в которых $k' < k_0$.

В дальнейшем мы введем для каждой тройки такой масштаб длины, чтобы все пространственные расстояния АВ были равны между собой

$$AB_0 = r_0.$$

Но радиус вектора АВ может иметь различные направления в пространстве. Так как нас интересуют только отношения расстояний внутри троек, то изменение масштаба от тройки к тройке не имеет значения.

Совместив мысленно все звезды А в начале координат, мы получим какое то распределение компонентов В и С вокруг начала. На основании имеющихся данных мы можем считать как распределение В, так и распределение С сферически симметричными, так как предпочтительных направлений нет. Однако внутри сферы $r = k_0 r_0$ не будет ни одной точки С, поскольку в нашей совокупности нет ни одной действительной системы типа Трапеции.

Мы примем далее, что вне сферы

$$r = r_1 = k_0 r_0$$

точки С окажутся распределенными с плотностью

$$n = n_1 \left(\frac{r_1}{r} \right)^3.$$

Тогда число спутников С, расстояния которых находятся между r и $r + dr$, будет пропорционально $\frac{dr}{r}$, что соответствует современным данным о распределении расстояний спутников.

Что касается до спутников В, то они будут распределены равномерно на сфере $r = r_0$, с некоторой поверхностной плотностью N_0 .

Спроектируем теперь оба этих сферически симметричных распределения на какую-либо плоскость.

Если обозначить расстояние от центра в проекции через ρ , то плотность распределения точек В в проекции будет:

$$N_B = \frac{2 N_0}{\sqrt{1 - \left(\frac{\rho}{r_0} \right)^2}}. \quad (1)$$

Что же касается до плотности распределения N_C точек С в проекции, то мы будем иметь:

$$N_C = 2 \int_{\rho}^{\infty} \frac{n(r) r dr}{\sqrt{r^2 - \rho^2}}. \quad (2)$$

Имея в виду, что $n(r) = 0$ при $r < r_1$ и $n = n_1 \left(\frac{r_1}{r} \right)^3$ при $r > r_1$,

мы получаем:

$$N_C = \frac{2 n_1 r_1^3}{\rho^2} \left(1 - \sqrt{1 - \frac{\rho^2}{r_1^2}} \right) \quad (\rho \leq r_1)$$

$$N_C = \frac{2 n_1 r_1^3}{\rho^2}. \quad (3)$$

Пусть какая-либо из звезд В находится в проекции на расстоянии, заключенном между ρ и $\rho + d\rho$.

Вероятность этого, как следует из (1), равна:

$$W_B(\rho) d\rho = \frac{4\pi N_0 \rho d\rho}{4\pi r_0^2 N_0 \sqrt{1 - \left(\frac{\rho}{r_0} \right)^2}} = \frac{\rho d\rho}{r_0^2 \sqrt{1 - \left(\frac{\rho}{r_0} \right)^2}}. \quad (4)$$

Тогда для того, чтобы система казалась принадлежащей к типу Трапеции, необходимо, чтобы было

$$\rho_C < k_0 \rho_B, \quad (5)$$

поскольку нам приходится применять наш критерий (к-критерий) к расстояниям в проекции.

А вероятность этого при данном ρ_B будет:

$$P(\rho_c < k_0 \rho_B) = \frac{\int_0^{k_0 \rho_B} N_c(\rho) \rho d\rho}{\int_0^{\infty} N_c(\rho) \rho d\rho}. \quad (6)$$

Полная же вероятность того, что отношение проекций $\frac{AC}{AB}$ будет меньше k_0 , оказывается равной:

$$U = \int_0^{r_0} W_B(\rho) P(\rho_c < k_0 \rho_B) d\rho =$$

$$\frac{\int_0^{r_0} \frac{\rho d\rho}{r_0^2 \sqrt{1 - \frac{\rho^2}{r_0^2}}} \int_0^{k_0 \rho} N_c(\rho_1) \rho_1 d\rho_1}{\int_0^{\infty} N_c(\rho_1) \rho_1 d\rho_1}. \quad (7)$$

Но так как $\rho < r_0$, то под интегралом в числителе (7)

$$\rho_1 < k_0 \rho \leq k_0 r_0 = r_1,$$

вследствие чего при вычислении этого интеграла нужно пользоваться первым из выражений (3) для $N_c(\rho_1)$. Поэтому:

$$\int_0^{r_0} \frac{\rho d\rho}{r_0^2 \sqrt{1 - \frac{\rho^2}{r_0^2}}} \int_0^{k_0 \rho} N_c(\rho_1) \rho_1 d\rho_1 =$$

$$= \frac{2n_1 r_1^3}{r_0^2} \int_0^{r_0} \frac{\rho d\rho}{\sqrt{1 - \frac{\rho^2}{r_0^2}}} \int_0^{k_0 \rho} \left(1 - \sqrt{1 - \frac{\rho_1^2}{r_1^2}}\right) \frac{d\rho_1}{\rho_1}.$$

Интегрируя правую часть по частям, получаем:

$$\int_0^{r_0} \frac{\rho d\rho}{r_0^2 \sqrt{1 - \frac{\rho^2}{r_0^2}}} \int_0^{k_0 \rho} N_c(\rho_1) \rho_1 d\rho_1 =$$

$$\begin{aligned}
&= \frac{2n_1 r_1^3}{k_0} \int_0^{r_0} \sqrt{1 - \frac{\rho^2}{r_0^2}} \left(1 - \sqrt{1 - \frac{\rho^2}{r_0^2}}\right) \frac{d\rho}{\rho} = \\
&= \frac{2n_1 r_1^3}{r_0^3} \left(\lg 2 - \frac{1}{2}\right). \quad (8)
\end{aligned}$$

Остается оценить знаменатель выражения (7). Величина

$$2\pi \int_0^{\infty} N_c(\rho) \rho d\rho$$

представляет собой полное число тройных звезд в рассматриваемой совокупности. Однако, если взять для $N_c(\rho)$ его выражение (3) и проинтегрировать от 0 до ∞ получится бесконечность. Это связано с тем, что число троек, в которых расстояние в проекции заключено между ρ и $\rho + d\rho$, убывает при больших ρ согласно (3) весьма медленно. Практически же, при очень больших ρ , наш закон распределения уже нарушается. Более того, звезды с очень большими ρ уже не включаются наблюдателями в каталоги, ввиду сомнительности физической связи. Поэтому, если мы берем общее число входящих в каталог троек, то для этого следует интегрировать лишь до некоторого конечного предела $k_1 r_0$. Здесь k_1 величина порядка 10. Поскольку в окончательный результат k_1 войдет под знаком логарифма, то эта неопределенность не имеет существенного значения. Интегрируя найдем:

$$\begin{aligned}
\int_0^{\infty} N_c(\rho) \rho d\rho &= \int_0^{r_1} 2n_1 r_1^3 \left(1 - \sqrt{1 - \frac{\rho^2}{r_1^2}}\right) \frac{d\rho}{\rho} + 2n_1 r_1^2 \int_{r_1}^{k_1 r_0} \frac{d\rho}{\rho} = \\
&= 2n_1 r_1^3 (1 - \lg 2 + \lg k_1). \quad (9)
\end{aligned}$$

Вводя (9) в (7), находим:

$$U = \frac{\lg 2 - \frac{1}{2}}{1 - \lg 2 + \lg k_1} = 0,07 \quad (\text{если } k_1 = 10).$$

Таким образом, порядка 7% всех звезд, являющихся системами типа ϵ Лиры, представятся в проекции системами типа Трапеции.

Мы, правда, не учли в приведенном вычислении, что иногда звезда С может спроектироваться настолько близко к В, что у нас получится в проекции система типа ϵ Лиры, но перевернутая, в том смысле, что ВС окажется очень малым по сравнению с АВ. Однако вероятность этого очень мала (она порядка квадрата U), и ее мы не станем учитывать.

Интересно, что полученное для U значение не зависит от k , т. е. от точного критерия, по которому тройная звезда относится к системе типа Трапедии.

В случае, если кратность системы больше трех, то вероятность того, что при проектировании системы ϵ Лиры на плоскость получится кажущаяся система типа Трапедии, будет больше.

Не рассматривая случая высоких кратностей во всей общности, остановимся вкратце на четверных звездах.

Четверные системы типа ϵ Лиры можно разбить на два основных подтипа: 1) случай, когда четверная система состоит из двух тесных пар, разделенных друг от друга большим расстоянием (к этому подтипу принадлежит и сама ϵ Лиры) и 2) случай, когда две звезды образуют тесную пару, третья удалена от этой пары на значительное расстояние, а четвертая удалена еще больше от всех трех звезд.

В случае четверок первого из этих подтипов искомая вероятность трансформации будет мало отличаться от таковой для троек. Но в случае систем второго подтипа она будет, примерно, вдвое больше, чем в случае троек.

Таким образом, средний процент трансформирующихся систем должен быть принят в случае четверок равным приблизительно 10.

В случае более высокой кратности этот процент должен быть выше, но разница среднего процента от случая четверок будет невелика, так как такие пятерки или шестерки, структура которых приводит к значительно большей вероятности трансформации, чем второй из приведенных подтипов четверок, встречаются крайне редко. Поэтому искомая вероятность в случае высоких кратностей не может заметно превосходить 0,14.

Бюраканская астрофизическая обсерватория
Академии наук Армянской ССР

Վ. Ն. ՀԱՄԲԱՐՁՈՒՄՅԱՆ

Օրինի Տրապեդիայի տիպի բվացող բազմաստղերի հավանականությունների մասին

Եթե բազմաստղի բաղադրիչների թվում կարելի է գտնել այնպիսի երեք աստղ a , b , c , որ նրանց երեք փոխադարձ հարաբերությունները ab , bc և ac -ն մի կարգի մեծություններ են, նա կոչվում է Օրինի Տրապեդիայի տիպի բազմաստղ:

Հակառակ դեպքում նա համարվում է ϵ Քնարի տիպի բազմաստղ:

Սակայն մենք դիտում ենք անմիջապես ոչ թե բաղադրիչների իսկական տարածական փոխադարձ հեռավորությունները, այլ այդ հեռավորությունների պրոեկցիաները երկնային սֆերայի վրա: Այդ պատճառով ϵ Քնարի տիպի բազմաստղը կարող է թվալ մեկ Տրապեդիայի տիպի բազմաստղ, եթե մենք որպես զստակարգման չափանիշ ընդունենք բաղադրիչների փոխադարձ հեռավորությունների հարաբերությունների տեղ, այդ հեռավորությունների պրոեկցիաների հարաբերությունները:

Հարց է ծագում ինչին է հավասար հավանականությունը, որ \in Քնարի տիպի սխտեմը դիտողի նկատմամբ պատահական կողմնորոշում ունենալու դեպքում կթվանրան որպես Տրապեցիայի տիպի սխտեմ: Եռակի սխտեմների համար այդ հավանականությունը հեշտություն կարելի է հաշվել, ելնելով գլխավոր աստղից բաղադրիչների հեռավորությունների բաշխման վերաբերյալ մեզ հայտնի տվյալներից: Այդ հավանականությունը մոտ է 0,07-ին:

Քառասողերի և ավելի բարձր բաղմաստղերի դեպքում այդ հավանականությունը ավելի մեծ է, բայց չի կարող զգալի չափով գերազանցել 0,14-ից: