

Случай в газовой туманности

А. СТАСЕНКО

Бешено стучали сердца, вращались рототроны, дрожали осцилляторы; смотроскопы показывали искривление пространства-времени. Сквозь заклепки сочились кванты. Черная энтропия росла...

— Ба, да ведь мы на краю обыкновенной гиперплоскости! — воскликнул Сто Двадцать Пятый штурман.

Из квазинаучной фантастики

СЛУЧИЛОСЬ ЭТО КАК-ТО ДАВНЫМ-ДАВНО: два звездолета нежданно попали в область притяжения холодного водородного облака и истратили весь запас топлива на торможение, так что остановились буквально у его границы. Что было делать? Конечно, «лечь в дрейф», как говорили древние моряки, — ничего не делать и ждать помощи.

Тут астроnavты заметили, что корабли затормозили у границы облака в разном положении: один — перпендикулярно границе, а другой — параллельно. (Надобно сказать, что в ту пору звездолеты строили в виде тонких дисков.) Засели штурманы за ком-

пьютеры и решили узнать, как будут двигаться их корабли и — самое главное — когда они будут вновь сближаться. Засядем и мы.

Пусть (как вскоре и выяснили астроnavты) облако водорода будет плоским и однородным (т.е. постоянной плотности). Поскольку есть скопление массы, должно быть поле тяготения. Ясно, что во всех точках средней плоскости (при $x = 0$ на рисунке 1) сила тяготения равна нулю — из соображений симметрии. При удалении от плоскости симметрии сила тяготения в расчете на единицу массы — т.е. ускорение тяготения — должна расти по модулю, а, как вектор, ускорение тя-

готения должно быть направлено к плоскости симметрии.

Великий математик Гаусс догадался, как все эти мысли записать короче. Выделим мысленно внутри слоя коробку с крышками площадью S , расположенными при x и $-x$ параллельно границам (и плоскости симметрии) газового слоя (на рисунке 1, а она показана сбоку). Ускорение тяготения $g(x)$ постоянно во всех точках этих крышек. Похоже, что оно как бы «втекает» внутрь коробки, поэтому произведение $2Sg(x)$ называется потоком вектора \vec{g} внутрь этой коробки. Так вот, *теорема Гаусса* утверждает, что этот поток пропорционален массе вещества внутри коробки $\rho \cdot 2Sx$ — только эта масса и порождает этот поток, причем коэффициентом пропорциональности является гравитационная постоянная G , умноженная на 4π . Таким образом,

$$2Sg(x) = -4\pi G\rho \cdot 2Sx, \quad (1)$$

где знак «минус» показывает, что вектор \vec{g} направлен именно внутрь коробки.

Кто хочет, может проверить теорему Гаусса на примере точечной гравитирующей массы m_1 . Действительно, окружим точечную массу сферой радиусом r и, значит, площадью $4\pi r^2$ (рис. 2). Тогда

$$g(r) \cdot 4\pi r^2 = -4\pi Gm_1,$$

откуда

$$g(r) = -\frac{Gm_1}{r^2}$$

— получили известное выражение для ускорения силы Ньютона для гравитирующей точки. Можно сказать, что закон всемирного тяготения «спрятан» в теореме Гаусса.

Итак, из равенства (1) находим

$$g(x) = -4\pi G\rho x.$$

Но если сила пропорциональна смещению x (см. рис. 1, б), то потенциа-

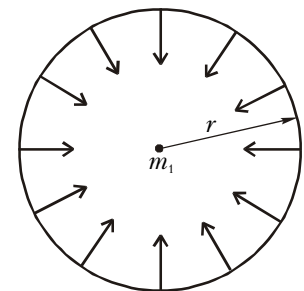
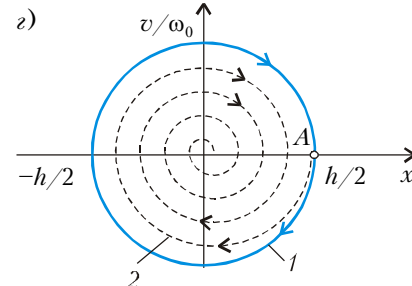
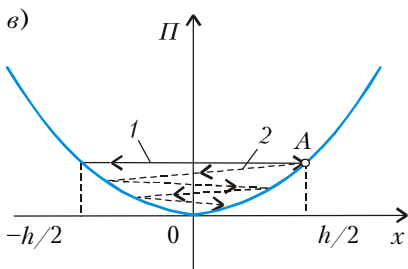
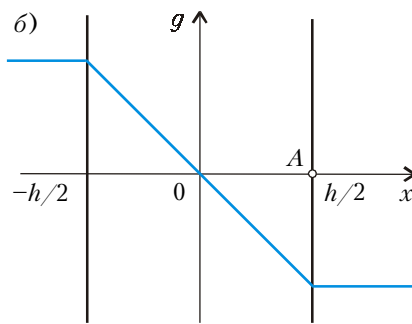
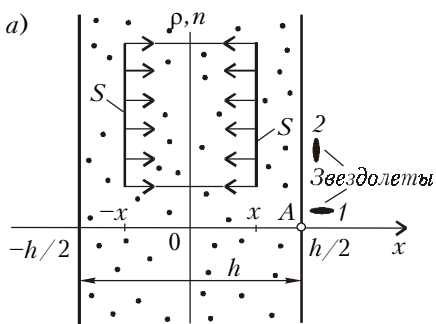


Рис. 1

Рис. 2