Столкновение частиц с поршнем

Имеется сосуд с поршнем на одной стороне. Т. к. масса частицы пренебрежимо мала, по сравнению с массой поршня, то систему можно рассмотреть как сосуд с подвижной стенкой.

Возможны 2 варианта взаимодействия частицы с подвижной стенкой:

- 1. частица движется навстречу стенке
- 2. частица догоняет стенку

Перейдем в систему координат связанную со стенкой, выполним перерасчет скорости частицы после столкновения и перейдем обратно в неподвижную систему координат.

Очевидно, что параллельная стенке компонента скорости v_y при этом никак не изменится, поэтому рассмотрим частицу движущеюся перпендикулярно стенке.

Пусть скорость частицы v_1 , скорость стенки v_2 , $O_1\,$ – начальная система отсчета, $O_2\,$ – система отсчета связанная со стенкой.

$$O_1: -v_1$$

$$O_2: -v_1-v_2$$

Удар

$$O_2: v_1+v_2$$

$$O_1: v_1+2*v_2$$

В первом случае скорость частицы поменяет направление на противоположное и увеличится по модулю на удвоенную скорость стенки

$$O_1: -v_1$$

$$O_2: -v_1+v_2$$

Удар

$$O_2: v_1 - v_2$$

$$O_1: v_1 - 2 * v_2$$

Во втором случае скорость частицы уменьшится по модулю на удвоенную скорость стенки, а направление будет зависеть от скорости частицы до удара. Если скорость частицы больше удвоенной скорости стенки, то она поменяет направление на противоположное. Если скорость частицы меньше удвоенной скорости стенки и больше скорости стенки, то она сохранит свое направление. И если скорость частицы меньше скорости стенки, то она ее не догонит пока та не изменит направление.

Т. о. частица может столкнутся с подвижной стенкой 1 или 2 раза до столкновения с другими объектами. 2 раза она может столкнуться, либо если $|v_2| < |v_1| < 2*|v_2|$ и после 1-го столкновения частица столкнется со стенкой движущейся ей на встречу, либо если $2*|v_2| < |v_1| < 3*|v_2|$ и после 1-го столкновения стенка успеет поменять направление движения и догнать частицу. При двойном столкновении скорость частицы станет равной $4*v_2-v_1$. Т. е. замедляться будут частицы у которых $2*|v_2| < |v_1|$.

Тангенс угла наклона графика зависимости средней скорости частиц от времени

В [1] приводится вывод формулы тангенса наклона скорости (стр. 7). Важно заметить, что эта формула работает в приближении точечной бильярдной частицы, когда скорость поршня много меньше средней скорости частиц:

$$\dot{v} \approx \frac{3}{2} \langle u^2 \rangle / \lambda$$

где

 λ — средняя длина свободного пробега между столкновениями с движущимися стенками

 $\langle u^2 \rangle$ – среднеквадратичная скорость поршня, вычисляемая по формуле:

$$\langle u^2 \rangle = \int_0^T u^2(\tau) \frac{1}{T} d\tau$$

в случае ассиметричного движения $\langle u^2 \rangle$ равен:

$$\int\limits_0^{T\alpha} \left(\frac{A}{T\alpha}\right)^2 \frac{1}{T} d\tau + \int\limits_{T\alpha}^T \left(\frac{A}{T(1-\alpha)}\right)^2 \frac{1}{T} d\tau = \frac{A^2}{T^2\alpha^2} \frac{1}{T} (T\alpha - 0) + \frac{A^2}{T^2(1-\alpha)^2} \frac{1}{T} (T-T\alpha) = \frac{A^2}{T^2\alpha^2} \frac{1}{T} (T-T\alpha)$$

$$\frac{A^2}{T^2\alpha} + \frac{A^2}{T^2(1-\alpha)} = \frac{A^2}{T^2\alpha(1-\alpha)}$$

а в случае гармнического:

$$\int_{0}^{T} \left(A \sin \left(\frac{2\pi \tau}{T} \right) \frac{\pi}{T} \right)^{2} \frac{1}{T} d\tau = \frac{A^{2} \pi^{2}}{T^{3}} \int_{0}^{T} \sin^{2} \left(\frac{2\pi \tau}{T} \right) d\tau = \frac{A^{2} \pi^{2}}{T^{3}} \int_{0}^{T} \frac{1 - \cos \left(\frac{4\pi \tau}{T} \right)}{2} d\tau = \frac{A^{2} \pi^{2}}{T^{3}} \left[\frac{\tau}{2} - \sin \left(\frac{4\pi \tau}{T} \right) \frac{T}{8\pi} \right]_{0}^{T} = \frac{A^{2} \pi^{2}}{2T^{2}}$$

Т – период движения поршня

А – удвоенная амплитуда движения поршня

 α – параметр ассиметрии:

 $T\alpha$ секунд происходит сжатие

 $T(1-\alpha)$ секунд происходит расширение

$$\lambda = \left(L - \frac{A}{2}\right)\pi$$

где

L – Длина сосуда

А – удвоенная амплитуда движения поршня

Список литературы

[1] Alexander, D. Influence of harmonic perturbation on speed of billiard particle as combination of deterministic acceleration and white noise / Dubkov Alexander, Krasnova Alexandra, Chichigina Olga // Fluctuation and Noise Letters. — 2019. — Vol. 18, no. 2.—P. 1940012—1–1940012—13.