

## Klassische Theoretische Physik II

Vorlesung: Prof. Dr. K. Melnikov – Übung: Dr. M. Jaquier, Dr. R. Rietkerk

### Übungsblatt 13

Ausgabe: 19.07 – Abgabe: nicht zutreffend – Besprechung: online ab 26.07  
 – Auf Lösungen bitte Name, Matrikelnummer, Tutoriumsnummer sowie Tutor(in) vermerken –

#### Aufgabe 1: Teller

Wir entwenden aus der Küche einen dünnen kreisförmigen Teller mit dem Radius  $R$  und einer homogenen Massendichte, sodass die Gesamtmasse des Tellers  $m$  beträgt. Wir positionieren den Teller in der  $x, y$ -Ebene mit dem Zentrum im Ursprung.

- Was ist das (skalare) Trägheitsmoment des Tellers um die  $z$ -Achse?
- Was ist das (skalare) Trägheitsmoment des Tellers um die  $x$ -Achse? Und um die  $y$ -Achse?
- Betrachten Sie eine Achse parallel zur  $z$ -Achse durch den Rand des Tellers. Berechnen Sie das (skalare) Trägheitsmoment des Tellers um diese neue Achse.
- Beantworten Sie die vorherige Frage durch das direkte Lösen des Integrals und überprüfen Sie die Übereinstimmung mit dem vorherigen Resultat.
- Nun bohren wir ein Loch mit dem Radius  $q$  an der Stelle  $(r, 0, 0)$  in den Teller, so dass  $q < r$  und  $q + r < R$ . Was sind nun die (skalare) Trägheitsmomente des Tellers um die  $x$ -,  $y$ -, und  $z$ -Achse?
- Nachdem wir den Teller gegen einen neuen ohne Loch ersetzt haben, stellen wir diesen aufrecht auf dem Boden, und drehen es mit Kreisfrequenz  $\omega$  um seine  $x$ -Achse. Was ist die kinetische Energie des Tellers?
- Nun nehmen wir den Teller und lassen ihn mit der Geschwindigkeit  $v$  rollen. Was ist seine kinetische Energie?

#### Aufgabe 2: Polygon

Wir betrachten ein homogenes dünnes regelmäßiges Polygon mit der Masse  $m$ , der Fläche  $A$  und mit  $N$  Seiten.

- Berechnen Sie das (skalare) Trägheitsmoment  $I_N$  des Polygons um die senkrechte Achse durch das Zentrum.
- Zeigen Sie, dass sich mit dem allgemeinen Resultat der vorherigen Frage die Trägheitsmomente eines Quadrats und eines Kreises reproduzieren lassen:

$$I_{\text{Quadrat}} = \frac{mA}{6} , \quad I_{\text{Kreis}} = \frac{mA}{2\pi} . \quad (2.1)$$

Hinweis: Verwenden Sie  $\lim_{N \rightarrow \infty} N \tan(\pi/N) = \pi$ .

## Lösung der Aufgabe 1

- (a) [1 point] *I around the z axis*

Let us start by finding the areal mass density

$$m = \int \rho dA = \int_0^R \int_0^{2\pi} \rho r d\theta dr = 2\pi\rho \int_0^R r dr = \pi\rho R^2 \Leftrightarrow \rho = \frac{m}{\pi R^2}. \quad (1.1)$$

We may then find the moment of inertia around the  $z$  axis:

$$I_z = \int \rho r^2 dA = \frac{m}{\pi R^2} 2\pi \int_0^R r^3 dr = \frac{2m}{R^2} \frac{1}{4} R^4 = \frac{1}{2} m R^2. \quad (1.2)$$

- (b) [1 point] *I around the x and y axis*

Around the  $x$  axis:

$$\begin{aligned} I_x &= \int \rho y^2 dA = \frac{m}{\pi R^2} \int_{-R}^R dx 2 \int_0^{\sqrt{R^2-x^2}} dy y^2 = \frac{2m}{\pi R^2} \int_{-R}^R dx \frac{1}{3} (\sqrt{R^2-x^2})^3 \\ &= \frac{2mR^2}{3\pi} \int_{-1}^1 (\sqrt{1-\xi^2})^3 d\xi = \frac{mR^2}{4}. \end{aligned} \quad (1.3)$$

The problem is symmetric in  $x$  and  $y$ , so around the  $y$  axis the result is clearly the same,  $I_y = \frac{mR^2}{4}$

- (c) [1 point] *I around new vertical axis*

The parallel axis theorem says

$$I_v = md^2 + I_{cm} = mR^2 + \frac{1}{2}mR^2 = \frac{3}{2}mR^2 \quad (1.4)$$

- (d) [1 point] *I around new vertical axis by direct calculation*

We can parametrise the circle by  $k$  and  $\phi$  where  $k$  is the distance to the axis. “Thales’ theorem” tells us that the upper limit of the  $k$  integration is  $2R \sin \phi$ . Therefore

$$\begin{aligned} I_v &= \int \rho k^2 dA = \frac{m}{\pi R^2} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} d\phi \int_0^{2R \sin \phi} dk k^3 = \frac{4mR^2}{\pi} \int_{-\pi/2}^{\pi/2} d\phi \sin^4 \phi \\ &= \frac{3mR^2}{2} \end{aligned} \quad (1.5)$$

- (e) [2 points] *Drilled hole*

The trick here is to consider the hole as another plate with negative mass density glued onto the original plate. That hole-plate has the mass

$$-\rho\pi q^2 = -m \frac{q^2}{R^2} \quad (1.6)$$

Around its own center of mass it has

$$I_{hz} = -m \frac{q^4}{2R^2} \quad I_{hx} = I_{hy} = -m \frac{q^4}{4R^2} \quad (1.7)$$

and taking into account the displacement from the center of the original plate, it has around that point

$$I_{hz} = -m \frac{q^2 r^2}{R^2} - m \frac{q^4}{2R^2}, \quad I_{hx} = -m \frac{q^4}{4R^2}, \quad I_{hy} = -m \frac{q^2 r^2}{R^2} - m \frac{q^4}{4R^2} \quad (1.8)$$

This means that the combined plate has moments of inertia that are the sum of the two:

$$\begin{aligned} I_z &= \frac{mR^2}{2} \left( 1 - \frac{q^4}{R^4} - \frac{2q^2 r^2}{R^4} \right) \\ I_x &= \frac{mR^2}{4} \left( 1 - \frac{q^4}{R^4} \right) \\ I_y &= \frac{mR^2}{4} \left( 1 - \frac{q^4}{R^2} - \frac{4q^2 r^2}{R^4} \right) \end{aligned} \quad (1.9)$$

If the hole is considered small one may discard the  $q^4$  terms.

(f) [1 point] *Rotating around x*

$$E = \frac{1}{2} I_x \omega^2 = \frac{mR^2 \omega^2}{8} \quad (1.10)$$

(g) [1 point] *Rolling*

When something rolls, the point that touches the floor is stationary, so  $v = -\omega R$ . The kinetic energy is given by

$$T = T_{\text{rot}} + T_{\text{trans}} = \frac{1}{2} mv^2 + \frac{1}{2} I_z \omega^2 = \frac{1}{2} mv^2 + \frac{1}{4} mR^2 (-\frac{v}{R})^2 = \frac{3}{4} mv^2 \quad (1.11)$$

## Lösung der Aufgabe 2

(a) [2 points] *Moment of inertia polygon*

Use the symmetry of the problem and split up the polygon into  $N$  triangles, each triangle having two corners at the endpoints of a given side of the polygon and the third endpoint at the center of the polygon. By symmetry, the moment of inertia of the polygon is equal to  $N$  times the moments of inertia of each of these triangles:  $I_N = NI_{\text{tri}}$ .

A given triangle has area  $A/N$  and opening angle (at the center)  $2\pi/N$ . Its moment of inertia is

$$I_{\text{tri}} = \int dm r^2 = \mu \int_0^b dy \int_{-y \tan(\pi/N)}^{y \tan(\pi/N)} dx (x^2 + y^2) \quad (2.2)$$

$$= 2\mu \int_0^b dy \int_0^{y \tan(\pi/N)} dx (x^2 + y^2), \quad (2.3)$$

where  $\mu$  is the constant mass density  $\mu = m/A$  and  $b$  is the shortest distance between the center and the edge of the polygon, which satisfies  $b^2 = (A/N)(1/\tan(\pi/N))$ . Performing the integral is easy and gives

$$\begin{aligned} I_{\text{tri}} &= 2(m/A) \int_0^b dy \left( \frac{1}{3}y^3 \tan^3(\pi/N) + y^3 \tan(\pi/N) \right) \\ &= 2(m/A) \tan(\pi/N) \left( \frac{1}{3} \tan^2(\pi/N) + 1 \right) \frac{1}{4} b^4 \\ &= \frac{mA}{2N^2} \left[ \frac{\tan(\pi/N)}{3} + \frac{1}{\tan(\pi/N)} \right]. \end{aligned} \quad (2.4)$$

Multiplying by  $N$ , we finally get

$$I_N = \frac{mA}{2} \left[ \frac{\tan(\pi/N)}{3N} + \frac{1}{N \tan(\pi/N)} \right]. \quad (2.5)$$

(b) [2 points] *Reproduce square and circle*

Setting  $N = 4$  and using  $\tan(\pi/4) = 1$ , we find

$$I_{\text{square}} = I_4 = \frac{mA}{2} \left[ \frac{1}{12} + \frac{1}{4} \right] = \frac{mA}{6}, \quad (2.6)$$

which is the moment of inertia of the square around the axes perpendicular to the square, passing through its center.

In the limit  $N \rightarrow \infty$  the polygon becomes a perfect circle. In this limit, the term  $\frac{\tan(\pi/N)}{3N}$  tends to zero, while  $\frac{1}{N \tan(\pi/N)}$  tends to  $1/\pi$ . Therefore

$$I_{\text{circle}} = \lim_{N \rightarrow \infty} I_N = \frac{mA}{2} \left[ 0 + \frac{1}{\pi} \right] = \frac{mA}{2\pi}. \quad (2.7)$$