

6. Übungsblatt zur Vorlesung  
Variationsrechnung I

**Aufgabe 11:**

Wir betrachten einen Massepunkt mit kartesischem Koordinatenpaar  $\bar{x}(t)$  im  $\mathbb{R}^2$  der Masse  $m$  unter Einfluss der konstanten Erdbeschleunigung  $(0, -g)$ , welcher sich auf dem Rand eines (masselosen, unendlich dünnen) Rades mit Radius  $R$  befindet, welches an der  $x$ -Achse hängt und entlang dieser reibungsfrei rollen, aber nicht gleiten darf. Wenn wir annehmen, dass sich der Massepunkt zum Zeitpunkt  $t = 0$  im unteren Scheitelpunkt  $(0, -2R)$  dieses Rades befindet, so könnte man (ähnlich wie in Aufgabe 3) für  $\bar{x}(t)$  die Zykloiden-Parametrisierung  $R(\varphi(t) + \sin \varphi(t), -(1 + \cos \varphi(t)))$ , mit  $\varphi(0) = 0$ , als Ansatz verwenden.

- a) Man skizziere zunächst grob dieses „physikalische System“ ! Was ist nun zu tun, um die Bewegung  $\bar{x}(t)$  dieses Massepunktes am Radrand (unter Einfluss der Erdbeschleunigung) zu ermitteln, nachdem wir diesem einen kleinen Anstoss verliehen haben ? Müssen wir zunächst die korrekten Zwangsbedingungen für  $\bar{x}(t)$  formulieren, um daraufhin die „bedingten ELG a la D’Alembert“ für seine beiden kartesischen Koordinaten zu ermitteln ? Oder sollen wir einfach versuchen, eine „unbedingte“ ELG für die (doch eigentlich „freie“) Winkelfunktion  $\varphi$  in der obigen Zykloiden-Parametrisierung aufzustellen ? Wie lauten denn die Ausdrücke für die kinetische und die potentielle Energie unseres „rollbaren“ Massepunktes  $\bar{x}(t)$ , ausgedrückt durch  $\varphi$  und  $\dot{\varphi}$  – wenn wir diese Zykloiden-Parametrisierung als Arbeits-Ansatz zu Grunde legen – und wie demnach die Lagrange-Funktion  $L(z, p)$  zum korrekten Wirkungsfunktional für  $\varphi$  und damit die ELG dieses physikalischen Systems für  $\varphi$  ? (4)
- b) Man benutze nun gemäss der Additionstheoreme die Formeln  $1 + \cos(\alpha) = 2 \cos^2(\alpha/2)$  und  $\sin(\alpha) = 2 \sin(\alpha/2) \cos(\alpha/2)$ , um die ELG für  $\varphi$  in die Form einer üblichen Schwingungsgleichung für die Funktion  $\sin(\varphi(t)/2)$  zu bringen ! Wie lautet also die (allgemeine) Lösung  $\varphi$  der errungenen ELG zum Anfangswert  $\varphi(0) = 0$ , und welcher analytische Ausdruck ergibt sich somit für  $\bar{x}(t)$  ? Welches Resultat erhalten wir insbesondere, falls wir unserem Massepunkt doch keinen Anstoss geben, also  $\bar{x}'(0) = 0$  voraussetzen ? Ist dieses realistisch ? (3)

**Aufgabe 12:**

Wir betrachten einen Massepunkt mit kartesischem Koordinatentripel  $\bar{x}(t)$  im  $\mathbb{R}^3$  der Masse  $m$  unter Einfluss der konstanten Erdbeschleunigung  $(0, 0, -g)$ , welcher sich auf

einem (masselosen, unendlich dünnen) Kreisring mit Radius  $R$  befinde, der um den Ursprung  $(0, 0, 0)$  mit Rotationsachse  $=z$ -Achse mit konstanter Winkelgeschwindigkeit  $\omega$  rotiere.

- a) Man skizziere zunächst grob dieses „physikalische System“ und stelle die Zwangsbedingungen für unseren Massepunkt  $\bar{x}(t)$  auf, die ihn zwingen, sich bloss entlang des soeben beschriebenen, rotierenden Kreisringes zu bewegen ! Nun legt es die Situation nahe, die kartesischen Koordinaten von  $\bar{x}(t)$  auf „Kugel“- bzw. „Sphären-Koordinaten“ zu transformieren, in welchen also die vorgegebene, gleichmässige Rotation des Ringes als „Breitengrad“ und der offenbar noch unbekannte „Höhenrad“  $\vartheta(t)$  von  $\bar{x}(t)$  erscheinen. Müssen wir nun die Zwangsbedingungen für  $\bar{x}(t)$  überhaupt noch beachten ? Oder genügt es, nun einfach die „freie“ Winkelfunktion  $\vartheta(t)$  zu berechnen ? Wie lauten denn die Ausdrücke für die kinetische und die potentielle Energie unseres rotierenden Massepunktes  $\bar{x}(t)$ , ausgedrückt durch  $\vartheta$  und  $\dot{\vartheta}$ , und wie demnach die Lagrange-Funktion  $L(z, p)$  zum korrekten Wirkungsfunktional für  $\vartheta$  und damit die „unbedingte“ ELG dieses physikalischen Systems für  $\vartheta$  ? (4)
- b) Nehmen wir nun  $\vartheta(0) = 0$  und  $\dot{\vartheta}(0) \ll 1$  an und dass somit für eine kurze Zeit  $t \in [0, \epsilon)$   $\vartheta(t)$  sehr klein bleibt. Zu welcher wohlbekannten Differential-Gleichung reduziert sich dann die in (a) errungene ELG für  $\vartheta$ , und wie lautet deren (allgemeine) Lösung zum Anfangswert  $\vartheta(0) = 0$  ? Inwiefern erweist sich anhand dieses Resultats ausgerechnet die Rotationsgeschwindigkeit  $\omega = \sqrt{g/R}$  des Kreisringes als „kritisch“ für das qualitative Verhalten unseres Massepunktes ? Wie bewegt sich nämlich  $\bar{x}(t)$  für (a)  $\omega < \sqrt{g/R}$ , (b)  $\omega = \sqrt{g/R}$  und (c)  $\omega > \sqrt{g/R}$ , und wie, falls wir unserem Massepunkt gar keinen Anstoss in  $t = 0$  geben, also ausser  $\vartheta(0) = 0$  auch noch  $\dot{\vartheta}(0) = 0$  voraussetzen ? Sind diese Ergebnisse realistisch ? (3)

Abgabe: Am 07.12.10 in der Übung, bitte !