

## Νερό και αντικείμενα (10 μονάδες)

Σε αυτό το πρόβλημα, εξετάζουμε τα φαινόμενα που σχετίζονται με την επιφανειακή τάση κατά την αλληλεπίδραση νερού και αντικειμένων. Το Μέρος Α, αναφέρεται σε κίνηση, ενώ τα μέρη Β και C περιγράφουν στατικές καταστάσεις.

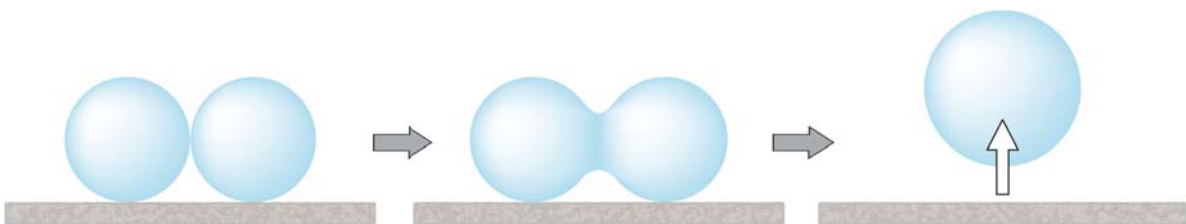
Εάν είναι απαραίτητο, μπορείτε να χρησιμοποιήσετε το γεγονός πως όταν η συνάρτηση  $y(x)$  ικανοποιεί τη διαφορική εξίσωση  $y''(x) = ay(x)$  ( $a$  είναι μια θετική σταθερά), τότε η γενική της λύση είναι  $y(x) = Ae^{\sqrt{a}x} + Be^{-\sqrt{a}x}$ , όπου  $A$  και  $B$  είναι αυθαίρετες σταθερές.

### Μέρος Α. Συγχώνευση σταγόνων νερού (2,0 μονάδες)

Θεωρούμε δύο ακίνητες σφαιρικές σταγόνες νερού στην επιφάνεια ενός υπερ-υδρόφοβου υλικού, όπως φαίνεται στο σχήμα 1.

Αρχικά, οι δύο πανομοιότυπες σφαιρικές σταγόνες τοποθετούνται η μια δίπλα στην άλλη πάνω στην επιφάνεια. Στη συνέχεια, οι σταγόνες συγχωνεύονται αφού αγγίξουν η μία την άλλη και σχηματίζουν μια μεγαλύτερη σφαιρική σταγόνα νερού, η οποία ξαφνικά κινείται προς τα πάνω, εκτελώντας ένα άλμα.

- A.1** Η ακτίνα  $a$  και των δύο σταγόνων νερού πριν από τη συγχώνευση είναι  $100 \mu\text{m}$ . Η πυκνότητα του νερού  $\rho$  είναι  $1.00 \times 10^3 \text{ kg/m}^3$ . Η επιφανειακή τάση  $\gamma$  είναι  $7.27 \times 10^{-2} \text{ J/m}^2$ . 2.0pt
- Ένα μέρος  $k$  της διαφοράς της επιφανειακής ενέργειας πριν και μετά τη συγχώνευση,  $\Delta E$ , μετατρέπεται στην αναγκαία κινητική ενέργεια της σταγόνας για το άλμα της. Στη συνέχεια, προσδιορίστε την αρχική ταχύτητα άλματος,  $v$ , της συγχωνευμένης σταγόνας νερού με δύο σημαντικά ψηφία υπό τις ακόλουθες παραδοχές:
- $k = 0.06$
  - Πριν και μετά τη συγχώνευση, ο συνολικός όγκος νερού διατηρείται.



Σχήμα 1: Συγχώνευση δύο σταγόνων νερού και άλμα της συγχωνευμένης σταγόνας νερού.

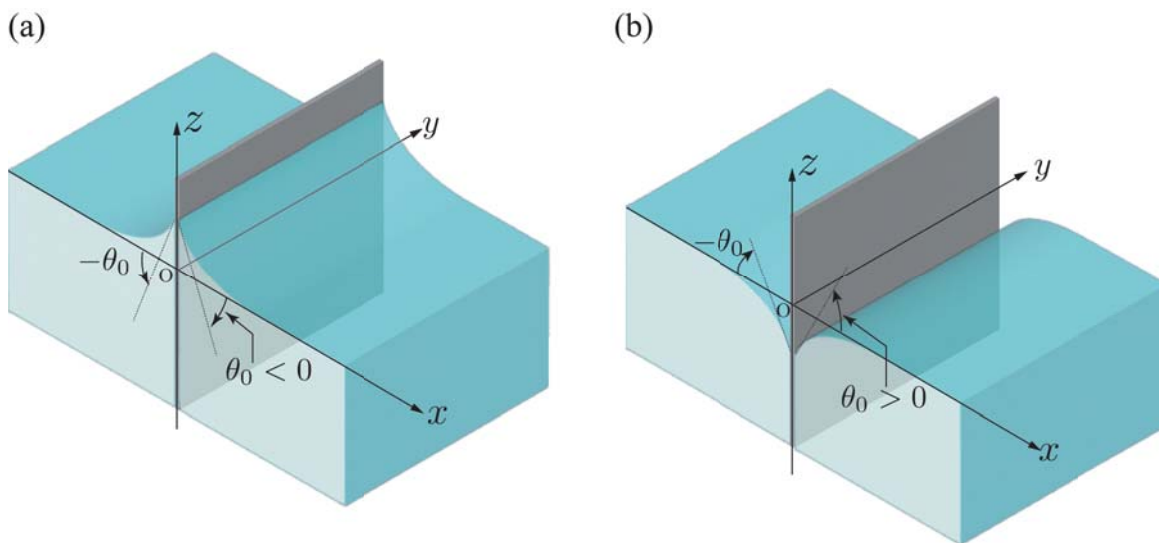
### Μέρος Β. Κάθετα τοποθετημένη πλάκα (4,5 μονάδες)

Μια επίπεδη πλάκα βυθίζεται κάθετα στο νερό. Τα σχήματα 2(α) και 2(β) δείχνουν αντίστοιχα τις μορφές της επιφάνειας του νερού για τα υδρόφιλα (που έλκουν τα μόρια του νερού) και υδρόφοβα (που το απωθούν) υλικά της πλάκας. Αδιαφορούμε για το πάχος της πλάκας.

Η επιφάνεια της πλάκας βρίσκεται στο επίπεδο  $yz$  και η οριζόντια επιφάνεια του νερού μακριά από την πλάκα βρίσκεται στο επίπεδο  $xy$  στην θέση  $z = 0$ . Το σχήμα της επιφάνειας δεν εξαρτάται από την  $y$ -συντεταγμένη. Έστω  $\theta(x)$  η γωνία μεταξύ της υδάτινης επιφάνειας και του οριζώντιου επιπέδου σε ένα σημείο  $(x, z)$  της υδάτινης επιφάνειας στο επίπεδο  $xz$ . Εδώ το  $\theta(x)$  μετράται ως προς τον θετικό άξονα  $x$  και η αντιωρολογιακή περιστροφή λαμβάνεται ως θετική. Έστω ότι το  $\theta(x)$  ισούται με  $\theta_0$  στο σημείο

επαφής μεταξύ της σανίδας και της επιφάνειας του νερού ( $x = 0$ ). Στην συνέχεια, η τιμή  $\theta_0$  θεωρείται σταθερή και ξεχωριστή από τις ιδιότητες του υλικού της πλάκας.

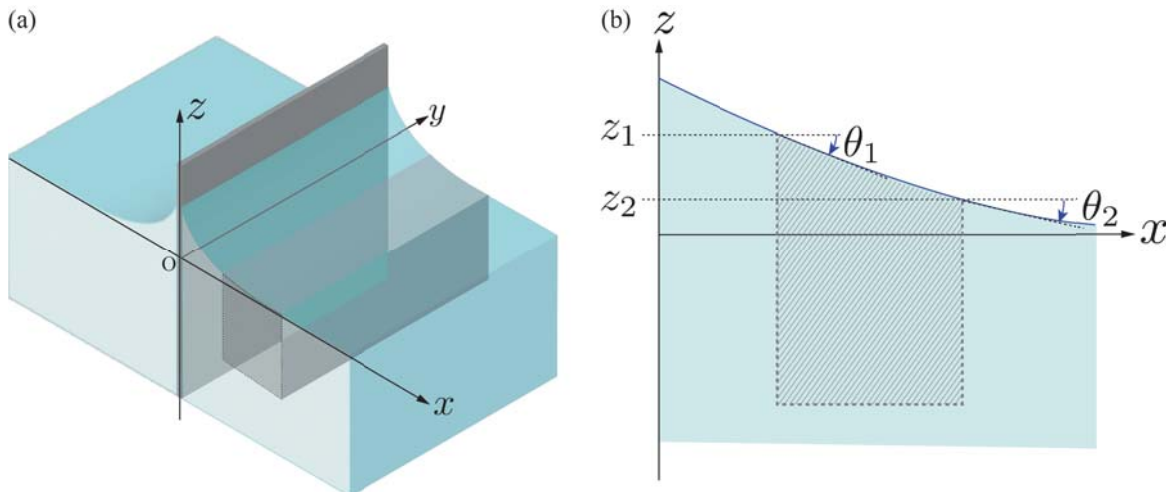
Η πυκνότητα του νερού  $\rho$  είναι σταθερή και η επιφανειακή τάση του νερού  $\gamma$  είναι ομοιόμορφη. Η σταθερά της επιτάχυνσης βαρύτητας είναι  $g$ . Η ατμοσφαιρική πίεση  $P_0$  θεωρείται πάντα σταθερή. Ας προσδιορίσουμε τη μορφή της επιφάνειας του νερού με τα ακόλουθα βήματα. Λάβετε υπ' όψη σας ότι η μονάδα επιφανειακής τάσης είναι  $J/m^2$  αλλά και  $N/m$ .



Σχ. 2: Πλάκες κάθετα βυθισμένες στο νερό. (α) περίπτωση υδρόφιλης πλάκας- (β) περίπτωση υδρόφοβης πλάκας.

**B.1** Θεωρούμε μια περίπτωση υδρόφιλης πλάκας, όπως φαίνεται στο Σχήμα 2(α). Σημειώνουμε ότι η πίεση του νερού,  $P$ , ικανοποιεί τις συνθήκες  $P < P_0$  για το  $z > 0$  και  $P = P_0$  για το  $z = 0$ . Στη συνέχεια, εκφράζουμε το  $P$  στο  $z$  ως προς το  $\rho$ , το  $g$ , το  $z$  και το  $P_0$ . 0.6pt

**B.2** Θεωρούμε ένα τμήμα (μπλοκ) του νερού του οποίου το περίγραμμα φαίνεται σκιασμένο στο Σχήμα 3(α). Η επίπεδη διατομή του  $xz$  παρουσιάζεται με διαγράμμιση στο Σχ.3(β). Έστω  $z_1$  και  $z_2$  αντίστοιχα οι συντεταγμένες της αριστερής και της δεξιάς ακμής του ορίου (υδάτινη επιφάνεια) μεταξύ του υδάτινου όγκου και του αέρα. 0.8pt  
 Να βρεθεί η οριζόντια συνιστώσα ( $x$  συνιστώσα) της συνολικής δύναμης  $f_x$  ανά μονάδα μήκους κατά μήκος του άξονα  $y$ , η οποία ασκείται στο μπλοκ νερού λόγω της πίεσης, συναρτήσει των  $\rho$ ,  $g$ ,  $z_1$  και  $z_2$ . Σημειώστε ότι η ατμοσφαιρική πίεση  $P_0$  δεν ασκεί καθαρή οριζόντια δύναμη στο μπλοκ νερού.



Σχ. 3: Περίγραμμα του υδάτινου τμήματος (όγκου) στην επιφάνεια του νερού. (α) Άποψη από ψηλά και πλάγια και (β) εγκάρσια τομή.

**B.3** Η επιφανειακή τάση που ασκείται στο μπλοκ νερού εξισορροπείται με τη δύναμη  $f_x$  που συζητήθηκε στο σημείο B.2. Ορίζουμε αντίστοιχα  $\theta_1$  και  $\theta_2$  ως τις γωνίες μεταξύ της επιφάνειας του νερού και του οριζόντιου επιπέδου στα αριστερά και δεξιά άκρα. Εκφράζουμε το  $f_x$  ως προς τα  $\gamma$ ,  $\theta_1$  και  $\theta_2$ . 0.8pt

**B.4** Η ακόλουθη εξίσωση ισχύει σε ένα αυθαίρετο σημείο  $(x, z)$  στην επιφάνεια του νερού, 0.8pt

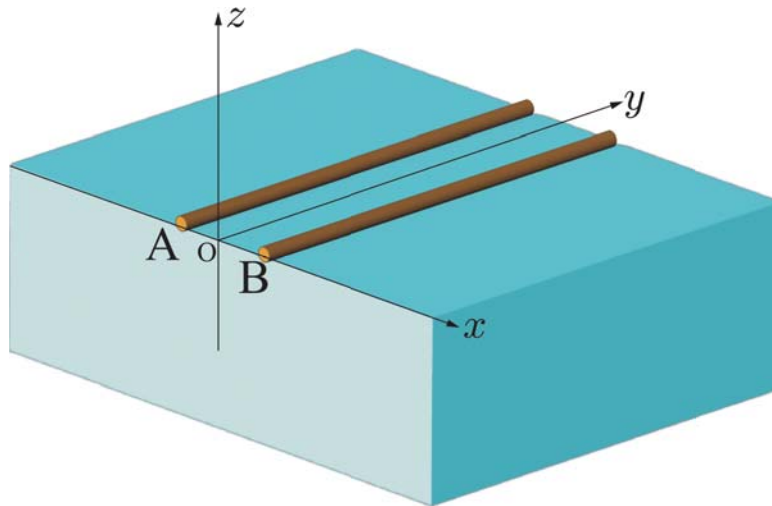
$$\frac{1}{2} \left( \frac{z}{\ell} \right)^a + \cos \theta(x) = \text{constant}. \quad (1)$$

Προσδιορίστε τον εκθέτη  $a$  και εκφράστε τη σταθερά  $\ell$  ως προς τα  $\gamma$  και  $\rho$ . Σημειώστε ότι η εξίσωση αυτή ισχύει ανεξάρτητα από τα υδρόφιλα ή υδρόφοβα υλικά της πλάκας.

**B.5** Στην εξίσωση (1) στο B.4, υποθέτουμε ότι η μεταβολή της υδάτινης επιφάνειας είναι αργή, δηλαδή  $|z'(x)| \ll 1$ , έτσι ώστε να μπορούμε να αναπτύξουμε το  $\cos \theta(x)$  σε σχέση με το  $z'(x)$  μέχρι τη δεύτερη τάξη. Στη συνέχεια, διαφοροποιώντας την προκύπτουσα εξίσωση ως προς  $x$ , λαμβάνουμε τη διαφορική εξίσωση που ικανοποιείται από το  $z(x)$ . Λύστε αυτή τη διαφορική εξίσωση και προσδιορίστε το  $z(x)$  για  $x \geq 0$  ως προς το  $\tan \theta_0$  και το  $\ell$ . Σημειώστε ότι οι κατακόρυφες διευθύνσεις των Σχημάτων 2 και 3 είναι σχεδιασμένες έτσι ώστε να διευκολυνεται η προβολή και δεν ικανοποιούν τη συνθήκη,  $|z'(x)| \ll 1$ . 1.5pt

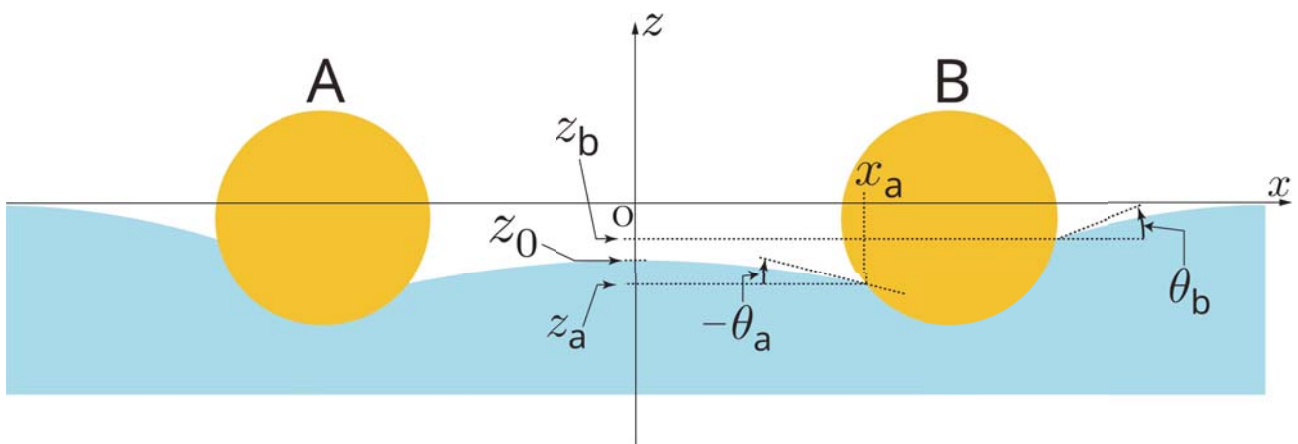
### Μέρος Γ. Αλληλεπίδραση μεταξύ δύο ράβδων (3,5 μονάδες)

Οι πανομοιότυπες ράβδοι A και B από το ίδιο υλικό που επιπλέουν παράλληλα στην επιφάνεια του νερού τοποθετούνται στην ίδια απόσταση από τον άξονα  $y$  (Σχήμα 4).



Σχ. 4: Δύο ράβδοι A και B επιπλέουν στην επιφάνεια του νερού.

- C.1** Στα σημεία επαφής της ράβδου B με την υδάτινη επιφάνεια ορίζουμε τις  $z$ -συντεταγμένες  $z_a$  και  $z_b$  και τις γωνίες  $\theta_a$  και  $\theta_b$ , όπως φαίνονται στο σχήμα 5. Προσδιορίστε τη συνιστώσα της οριζόντιας δύναμης,  $F_x$ , που ασκείται στη ράβδο B ανά μονάδα μήκους κατά μήκος του  $y$ -άξονα σε όρους  $\theta_a$ ,  $\theta_b$ ,  $z_a$ ,  $z_b$ ,  $\rho$ ,  $g$  και  $\gamma$ . 1.0pt



Σχ. 5: Κάθετη τομή δύο ράβδων που επιπλέουν στην επιφάνεια του νερού (υδάτινη επιφάνεια).

- C.2** Ορίζουμε τη συντεταγμένη  $z$  της υδάτινης επιφάνειας,  $z_0$ , στο μέσο δύο ράβδων στο επίπεδο  $xz$ . Να εκφράσετε τη δύναμη  $F_x$  που υπολογίσατε στο ερώτημα C.1 χωρίς να χρησιμοποιήσετε τις  $\theta_a$ ,  $\theta_b$ ,  $z_a$  και  $z_b$ . 1.5pt

- C.3** Έστω  $x_a$  η  $x$ -συντεταγμένη του σημείου επαφής μεταξύ της επιφάνειας του νερού και του αριστερού άκρου της ράβδου B. Χρησιμοποιώντας τη διαφορική εξίσωση που προέκυψε στο ερώτημα B.4, εκφράστε τη συντεταγμένη  $z_0$  της στάθμης του νερού στο μέσο των δύο αυτών ράβδων A και B ως προς τις  $x_a$  και  $z_a$ . Μπορείτε να χρησιμοποιήσετε τη σταθερά  $\ell$  που χρησιμοποιήθηκε στο ερώτημα B.4. 1.0pt

## Νερό και αντικείμενα (10 μονάδες)

### Μέρος Α. Συγχώνευση σταγόνων νερού (2,0 μονάδες)

**A.1** (2.0pt)

$$v =$$

### Μέρος Β. Κάθετα τοποθετημένος πίνακας (4,5 μονάδες)

**B.1** (0.6pt)

$$P =$$

**B.2** (0.8pt)

$$f_x =$$

**B.3** (0.8pt)

$$f_x =$$

**B.4** (0.8pt)

$$a =$$

$$\ell =$$

**B.5** (1.5pt)

$$z(x) =$$

**Μέρος Γ. Αλληλεπίδραση μεταξύ δύο ράβδων που επιπλέουν στην επιφάνεια του νερού (3,5 μονάδες)**

**C.1** (1.0pt)

$$F_x =$$

**C.2** (1.5pt)

$$F_x =$$

**C.3** (1.0pt)

$$z_0 =$$

Theory



# W3-1

---

do not write on the back of this page



Theory



# W3-2

Theory



# W3-3

Theory



# W3-4

---

Theory



# W3-5

Theory



# W3-6

---

Theory



# W3-7

---

Theory



# W3-8

---

Theory



# W3-9

---



Theory



# W3-10

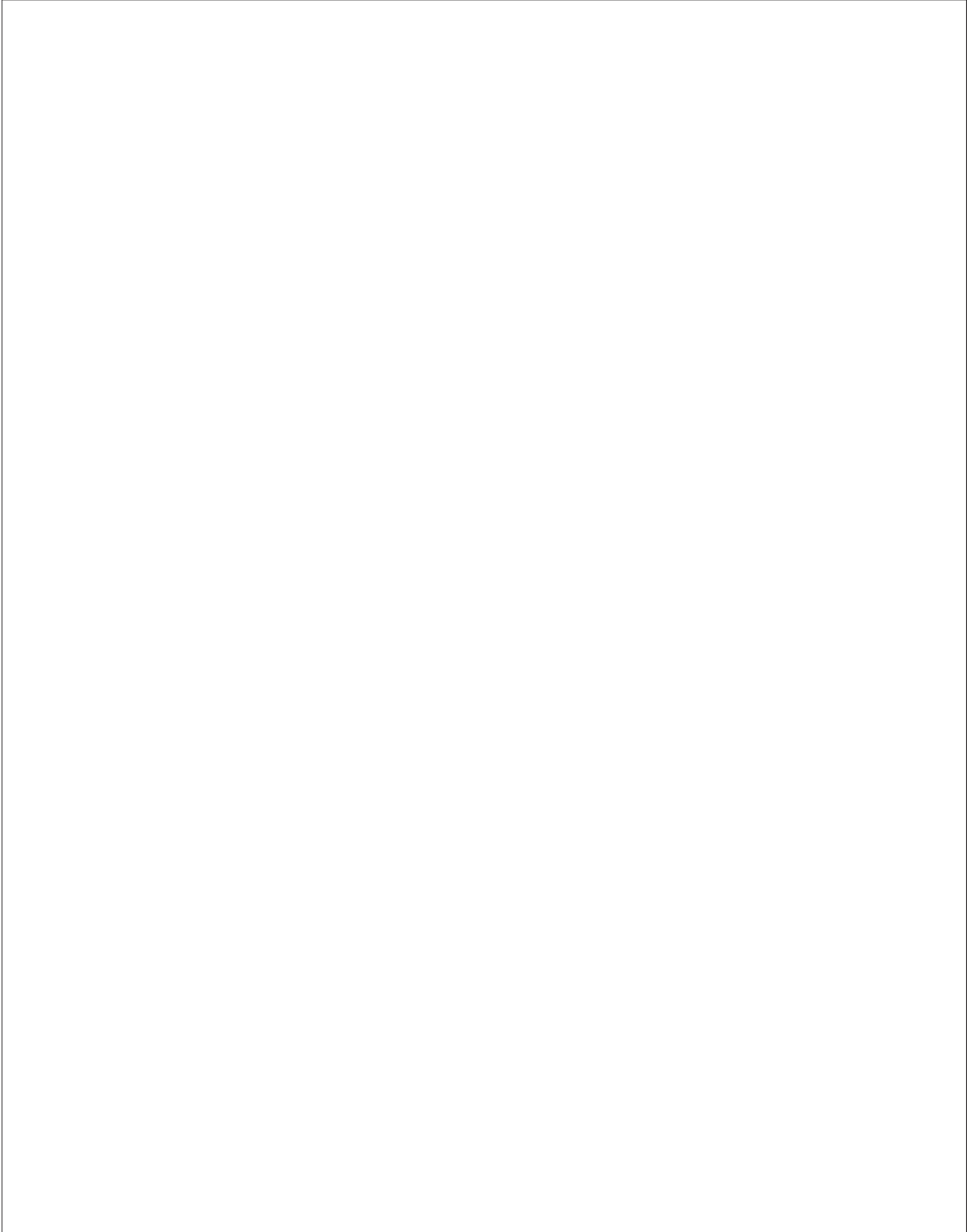
---

Theory



# W3-11

---



Theory



# W3-12

---

Theory



# W3-13

---

Theory



# W3-14

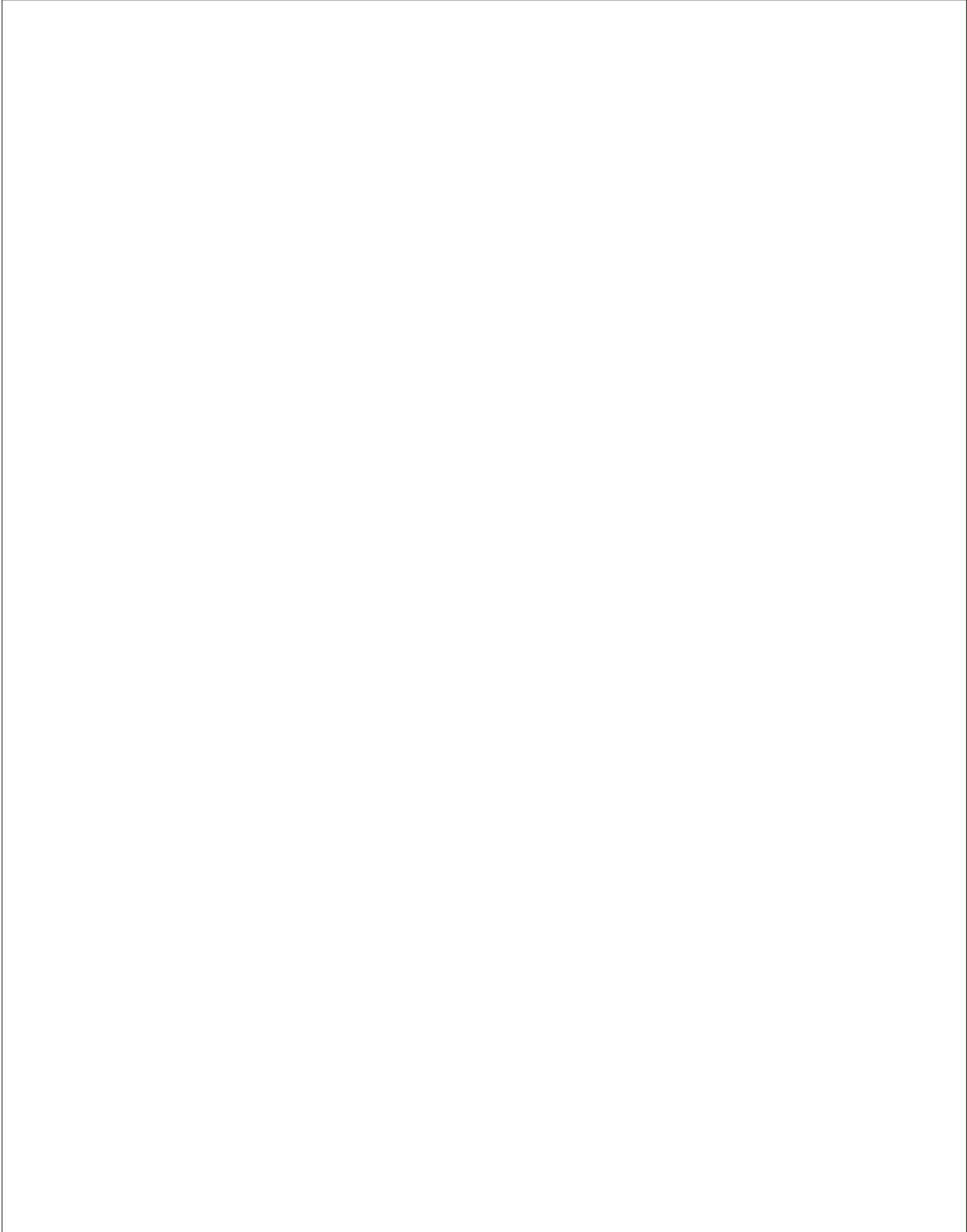
---

Theory



# W3-15

---



## Solution / marking scheme – Water and Objects (10 pt)

### General rules

- In the following, “coefficients” refer to the numerical factors and do not include parameters.

### General rules for carryover points

- No points inside a single question.
- Only wrong answers on the answer sheet are considered.
- Answers with wrong dimensions are not considered.

### Part A. Merger of water drops and jump of the merged water drop (1.0 pt)

#### A.1 (total 2.0 pt)

( 2.0 pt)

$$v = 0.23 \text{ m/s}$$

- No deduction if the answer falls within the range  $0.22 \text{ m/s} \leq v \leq 0.24 \text{ m/s}$

— partial points —

The surface energy per drop before the merger:

$$(0.4 \text{ pt}) \quad E = 4\pi a^2 \gamma \quad (\text{A.1.1})$$

The surface energy difference:

$$(0.6 \text{ pt}) \quad \Delta E = 4\pi (2 - 2^{2/3}) a^2 \gamma \quad (\text{A.1.2})$$

The transfer of surface energy to kinetic energy :

$$(0.4 \text{ pt}) \quad Mv^2/2 = 0.06\Delta E \quad (\text{A.1.3})$$

where  $M = 4\pi a^3 \rho / 3 \times 2 = 8\pi a^3 \rho / 3$  is the mass of the drop after the merger.

- No partial point will be given if the factor 0.06 is missing.

Numerical evaluation:

$$v = \sqrt{3(2 - 2^{2/3}) \times \frac{0.06 \times (7.27 \times 10^{-2})}{(1.0 \times 10^3) \times (100 \times 10^{-6})}} = 0.23 \text{ m/s}$$

## Part B. A vertically placed board and water surface form around it (4.2 pt)

**B.1** (total 0.6 pt)Usable letters:  $\rho, g, z, P_0$ 

(0.6 pt)

$$P = P_0 - \rho g z$$

- No point will be given for  $P = P_0 + \rho g z$

— Commentary —

The expression,  $P = P_0 - \rho g z$ , holds for both  $z < 0$  and  $z > 0$ , as long as  $z$  is inside the water.

**B.2** (total 0.8 pt)Usable letters:  $\rho, g, z_1, z_2$ 

(0.8 pt)

$$f_x = \frac{1}{2} \rho g (z_2^2 - z_1^2)$$

- Give 0.6 pt for  $f_x = \rho g (z_2^2 - z_1^2)$
- Give 0.4 pt for  $f_x = \frac{1}{2} \rho g (z_1^2 - z_2^2)$

— Commentary —

Because the atmospheric pressure  $P_0$  exerts no net horizontal force on the water block, we have

$$f_x = \int_{z_2}^{z_1} (-\rho g z) dz = \frac{1}{2} \rho g (z_2^2 - z_1^2)$$

**B.3** (total 0.8 pt)Usable letters:  $\gamma, \theta_1, \theta_2$ 

(0.8 pt)

$$f_x = \gamma \cos \theta_1 - \gamma \cos \theta_2$$

- Give 0.6 pt for  $f_x = \gamma \cos \theta_2 - \gamma \cos \theta_1$
- Give 0.4 pt for  $f_x = \gamma \cos \theta_2 + \gamma \cos \theta_1$  or  $f_x = -\gamma \cos \theta_2 - \gamma \cos \theta_1$ .



**B.4** (total 0.8 pt)

(0.4 pt)

$$a = 2$$

- No point will be given for  $a \neq 2$ . Error propagation is not considered for this answer, since  $a \neq 2$  means dimensional error.

Usable letters:  $\gamma, \rho$

(0.4 pt)

$$\ell = \sqrt{\frac{\gamma}{\rho g}}$$

- If an unnecessary coefficient is included as a factor, 0.2 pt will be deducted.

**B.5** (total 1.5 pt)Usable letters:  $\tan \theta_0, \ell$ 

(1.5 pt)

$$z(x) = -\ell \tan \theta_0 e^{-x/\ell}$$

- Deduct 0.2 pt for  $z(x) = -\ell \sin \theta_0 e^{-x/\ell}$  or  $z(x) = -\ell \theta_0 e^{-x/\ell}$ .

— partial points —

 $z' = \tan \theta$  leads to

$$(0.2 \text{ pt}) \quad \cos \theta = \frac{1}{\sqrt{1 + (z')^2}} \quad (\text{B.5.1})$$

$$(0.1 \text{ pt}) \quad \cos \theta \simeq 1 - \frac{1}{2}(z')^2 \quad (\text{B.5.2})$$

Plug this into Eq.(1) to obtain,

$$(0.2 \text{ pt}) \quad \frac{z^2}{\ell^2} - z'^2 = \text{const.} \quad (\text{B.5.3})$$

Take the derivative of both sides with respect to  $x$  :

$$(0.5 \text{ pt}) \quad z'' = \frac{z}{\ell^2} \quad (\text{B.5.4})$$

which is the differential equation which determines the water surface form.

General solution:

$$(0.2 \text{ pt}) \quad z = Ae^{x/\ell} + Be^{-x/\ell} \quad (\text{B.5.5})$$

The boundary condition,  $z(\infty) = 0$ , leads to

$$(0.1 \text{ pt}) \quad A = 0 \quad (\text{B.5.6})$$

The boundary condition,  $z'(0) = \tan \theta_0$ , leads to

$$(0.2 \text{ pt}) \quad B = -\ell \tan \theta_0 \quad (\text{B.5.7})$$

Part C. Interaction between two rods floating on the water surface (2.1 pt)

**C.1** (total 1.0 pt)

Usable letters:  $\theta_a, \theta_b, z_a, z_b, \rho, g, \gamma$

(1.0 pt)

$$F_x = \frac{1}{2} \rho g (z_b^2 - z_a^2) + \gamma (\cos \theta_b - \cos \theta_a)$$

- Give 0.8 pt for  $F_x = \frac{1}{2} \rho g (z_b^2 - z_a^2) + \gamma (\cos \theta_a - \cos \theta_b)$
- Give 0.6 pt for  $F_x = \frac{1}{2} \rho g (z_b^2 - z_a^2) + \gamma \cos \theta_2 + \gamma \cos \theta_1$  or  $F_x = \frac{1}{2} \rho g (z_b^2 - z_a^2) - \gamma \cos \theta_2 - \gamma \cos \theta_1$ .

————— partial points —————

The horizontal component of the force due to the pressure is

$$(0.6 \text{ pt}) \quad \int_{z_a}^{z_b} (\rho g z) dz = \frac{1}{2} \rho g (z_b^2 - z_a^2) \quad (\text{C.1.1})$$

————— Commentary —————

Comment 1: How to apply the experience in B.1 is as follows. Let  $z_{\text{bottom}}$  the  $z$ -coordinate at the bottom of the rod, then from the discussion in B1, we see

$$F_x = \int_{z_{\text{bottom}}}^{z_a} (-\rho g z) dz + \left( - \int_{z_{\text{bottom}}}^{z_b} (-\rho g z) dz \right) = \int_{z_a}^{z_b} (\rho g z) dz$$

Comment 2: The fact that the contribution due to the pressure does not depend on the shape of the cross-section can be demonstrated as follows. The pressure at the point  $s$  on the contour  $C$  along the cross-sectional boundary is

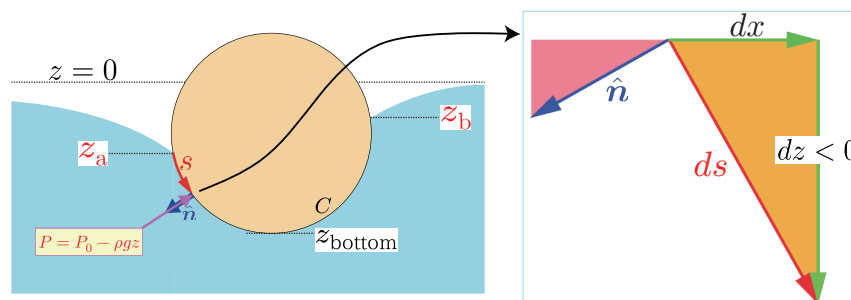
$$-P \hat{n} ds = (-P_0 + \rho g) \hat{n} ds.$$

Let  $\hat{x}$  the unit vector pointing the positive  $x$ -direction and noting  $\hat{x} \cdot \hat{n} ds = dz$  (see the figure shown below), the horizontal component becomes and its horizontal component becomes

$$-P \hat{n} \cdot \hat{x} ds = -P_0 dz + \rho g dz.$$

Integrating along the contour  $C$ , we obtain

$$\oint_C (-P \hat{n} \cdot \hat{x} ds) = \int_{z_a}^{z_b} (\rho g z) dz = \frac{1}{2} \rho g (z_b^2 - z_a^2)$$



**C.2** (total 1.5 pt)Unusable letters:  $\theta_a, \theta_b, z_a, z_b$ 

(1.5 pt)

$$F_x = -\frac{1}{2}\rho g z_0^2$$

- Give 1.3 pt for  $F_x = -\rho g z_0^2$ .
- Give 0.8 pt for  $F_x = \frac{1}{2}\rho g z_0^2$ .

———— partial points ————

Apply the boundary conditions to Eq. (1) to obtain

$$(0.6 \text{ pt}) \quad \underbrace{\frac{1}{2}\rho g z_a^2 + \gamma \cos \theta_a}_{x=x_a} = \underbrace{\frac{1}{2}\rho g z_0^2 + \gamma}_{x=0} \quad (\text{C.2.1})$$

- Give 0.4 pt for  $\rho g z_a^2 + \gamma \cos \theta_a = \rho g z_0^2 + \gamma$

$$(0.6 \text{ pt}) \quad \underbrace{\frac{1}{2}\rho g z_b^2 + \gamma \cos \theta_b}_{x=x_b} = \underbrace{\gamma}_{x \rightarrow \infty} \quad (\text{C.2.2})$$

- Give 0.4 pt for  $\rho g z_b^2 + \gamma \cos \theta_b = \rho g z_0^2$

 $F_x$  is obtained by subtracting (C2.1) from (C2.2).

**C.3** (total 1.0 pt)Usable letters:  $x_a, z_a$ 

(1.0 pt)

$$z_0 = \frac{2z_a}{e^{x_a/\ell} + e^{-x_a/\ell}}$$

- Correct alternative answer:  $z_0 = \frac{z_a}{\tanh(x_a/\ell)} = z_a \coth(x_a/\ell)$

————— partial points —————

General solution:  $z(x) = Ae^{x/\ell} + Be^{-x/\ell}$ 

Taking into account the left-right symmetry, we obtain,

$$(0.3 \text{ pt}) \quad A = B \tag{C.3.1}$$

Boundary condition,  $z(0) = z_0$  leads to

$$(0.3 \text{ pt}) \quad A + B = z_0 \tag{C.3.2}$$

Find the coefficients:

$$(0.2 \text{ pt}) \quad A = z_0/2 \tag{C.3.3}$$

$$(0.2 \text{ pt}) \quad B = z_0/2 \tag{C.3.4}$$