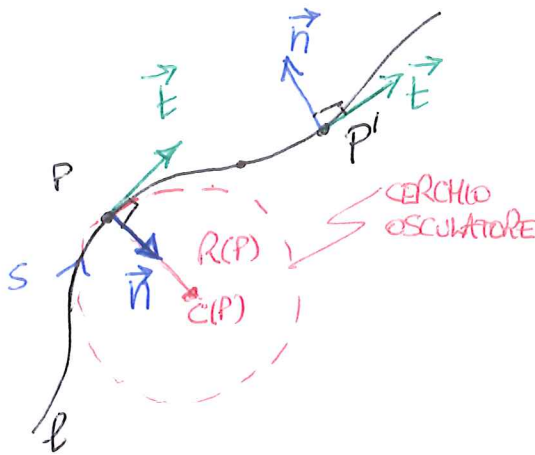


AZIONI INTERNE IN TRAVI PIANE AD ASSE CURVO.

NELLE TRAVI PIANE AD ASSE CURVO LE DIREZIONI SECONDO CUI AGISCONO LA AZIONE ASSIALE, N , E L'AZIONE TAGLIANTE, T , VARIANO CON CONTINUITA' DA PUNTO A PUNTO.

INFATTI SE SI CONSIDERA LA LINEA D'ASSE DELLA TRAVE COME UNA GENERICA CURVA PIANA È NOTO CHE PER OGNI PUNTO DI TALE CURVA È POSSIBILE INDIVIDUARE 2 VERTORI (CIOÈ VETTORI UNITARI) MUTUAMENTE ORTOGONALI: IL VERTORE TANGENTE, \vec{e} , CHE È ALLINEATO ALLA TANGENTE GEOMETRICA ALLA CURVA STESSA NEL PUNTO DATO, E HA IL VERSO FISSATO DA QUELLO DI PERCORRENZA DELLA CURVA (ASCISSA CURVILINEA CRESCENTE); E IL VERTORE NORMALE, PERPENDICOLARE AL PRECEDENTE E DIRETTO VERSO IL CENTRO DI CURVATURA (LOCALE) PUNTO PER PUNTO.

IL CENTRO DI CURVATURA È IL CENTRO DEL CERCHIO OSCULATORE, CIOÈ DELLA CIRCONFERENZA CHE, LOCALMENTE, APPROSSIMA CON LA MAGGIORE ACCURATEZZA LA CURVA DATA:



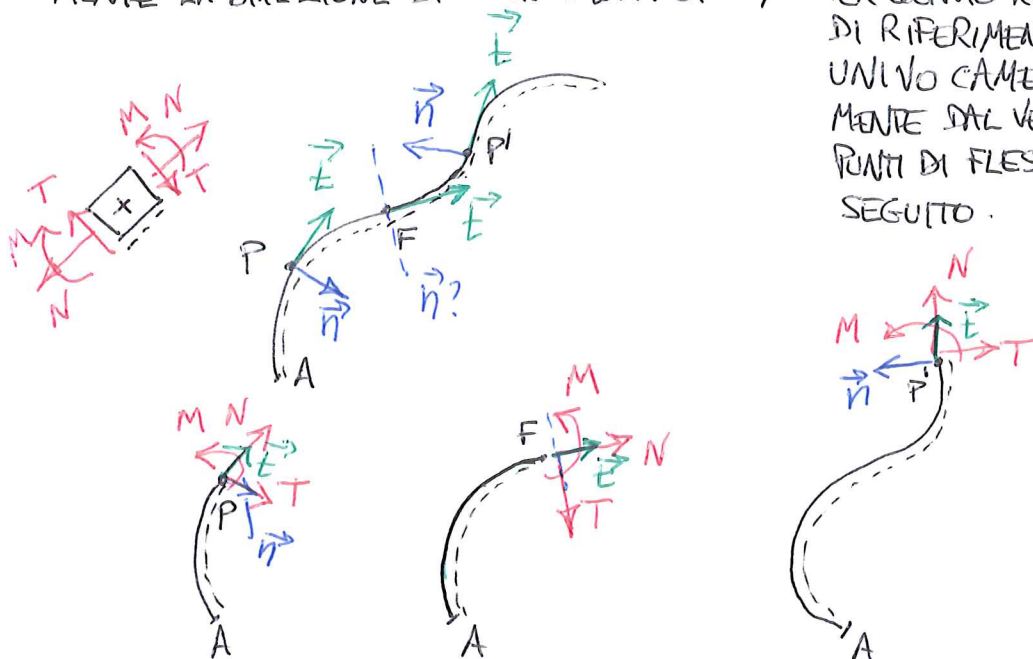
SI OSSERVA CHE $C(P)$ È IL CENTRO DEL CERCHIO OSCULATORE (RELATIVO AL PUNTO P), DI RAGGIO $R(P)$; LA CURVATURA ALLA LINEA ℓ NEL PUNTO P È ALLORA DATA DAL RECIPROCO DEL RAGGIO $R(P)$:

$$\chi = \chi(P) = \frac{1}{R(P)}$$

SE LA LINEA ℓ È RETTA, ALLORA $\chi = 0$ IN OGNI SUO PUNTO, IL CHE SIGNIFICA CHE IL RAGGIO DEL CERCHIO OSCULATORE DIVIENE ∞ .

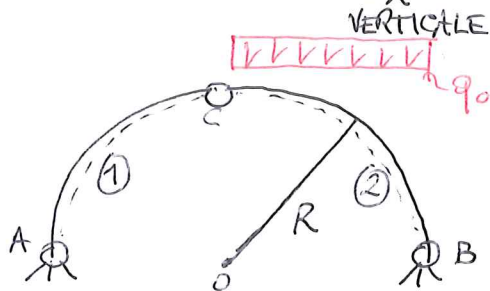
\vec{e} ED \vec{n} IDENTIFICANO IN OGNI PUNTO DELLA LINEA UN SISTEMA DI RIFERIMENTO INTRINSECO; SI OSSERVI CHE \vec{n} CAMBIA VERSO PASSANDO ATTRAVERSO UN PUNTO DI FLESSO, CIOÈ LADDÒVE IL CENTRO DI CURVATURA SI SPÖSTA DA UN LATO ALL'ALTRO DELLA LINEA ℓ (COME ACCADE IN FIGURA PASSANDO DAL PUNTO P AL PUNTO P_1).

NELL'AMBITO DELLA LINEA D'ASSE DELLA TRAVE AD ASSE CURVO, SI IDENTIFICA UNIVOCAMENTE LA DIREZIONE DI N CON QUELLA DI \vec{e} ; PER QUANTO RIGUARDA T , FISSATE LE FIBRE DI RIFERIMENTO QUESTA RISULTA ESSERE UNIVOCAMENTE DETERMINATA, INDIPENDENTE MENTE DAL VERSO DI \vec{n} , INDETERMINATO NEI PUNTI DI FLESSO, COME È INDICATO NEL SEGUITO.



CI SI LIMITA, PER SEMPLICITÀ, A CONSIDERARE TRAVI PIANE A CURVATURA COSTANTE, CIOÈ REALIZZATE CON ARCHI DI CIRCONFERENZA E SI CONSIDERANO ALCUNE APPLICAZIONI DOVE LE AZIONI INTERNE VENGONO CALCOLATE CON IL METODO DIRETTO, OVERO OPERANDO OPPORTUNI SEZIONAMENTI DELLA TRAVE (UNA VOLTA ACCERTATO CHE ESSA SI TROVI IN CONDIZIONI DI EQUILIBRIO) E SCRIVENDO LE EQUAZIONI CARDINALI (OPPORTUNAMENTE PROIETTATE NELLE DIREZIONI TANGENTE E NORMALE ALLA LINEA D'ASSE) PER UNA DELLE DUE PORZIONI (COMPLEMENTARI) IN CUI LA TRAVE (O LA STRUTTURA) RISULTA SUDDIVISA.

A) ARCO A 3 CERNIERE CON LINEA D'ASSE SEMICIRCOLARE DI RAGGIO R E SOGGETTO SULLA META' DESTRA A UN CARICO UNIFORMEMENTE DISTRIBUITO IN PROIEZIONE:

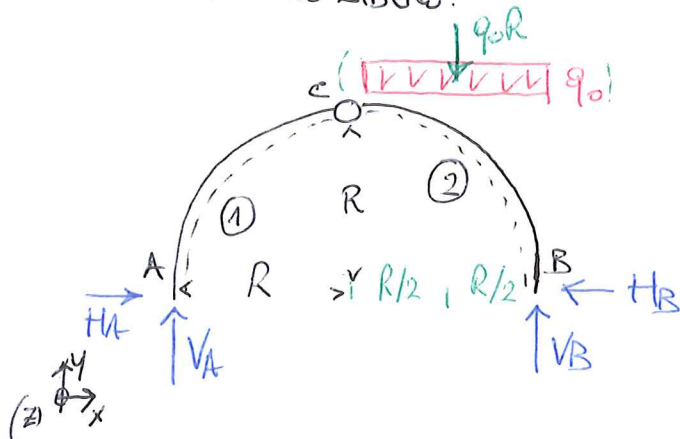


$$GDL = 3 \times 2 = 6$$

$$GCV = 2(A) + 2(B) + 2(C) = 6 \quad \left\{ \begin{array}{l} GDL = GCV \end{array} \right.$$

STRUTTURA ISOSTATICA (NON LABILE BICHÉ LE 3 CERNIERE NON SONO ALLINEATE).

DIAGRAMMA DI CORPO LIBERO:



IL CARICO DISTRIBUITO, RISULTANDO APPLICATO INTERAMENTE AL CORPO RIGIDO (2) PUÒ ESSERE SOSTITUITO, AL FINE DI DETERMINARE LE REAZIONI VINCOLARI, CON LA SUA RISULTANTE APPLICATA NEL PUNTO MEDIO DELLA DISTRIBUZIONE, VISTO CHE QUESTA È UNIFORME.

PER DETERMINARE LE REAZIONI VINCOLARI SI OSSERVA CHE SI TRATTA DI UNA STRUTTURA ARTICOLATA: ALLE 3 EQUAZIONI CARDINALI PER L'INTERA STRUTTURA, ASSIMILATA A UN UNICO CORPO RIGIDO SI AGGIUNGE UN'EQUAZIONE SCRITTA AUSILIARIA, CHE ESPRIME LA CONDIZIONE DI MANCATO SFRETTAMENTO DELLA ARTICOLAZIONE INTERNA IN (C):

$$\textcircled{1} \cup \textcircled{2} \quad \begin{cases} \rightarrow R_x = 0 & H_A - H_B = 0 \\ \uparrow R_y = 0 & V_A - q_0 R + V_B = 0 \\ \curvearrowright M_{Z(A)} = 0 & -q_0 R \frac{3R}{2} + V_B \cdot 2R = 0 \end{cases} \Rightarrow \begin{cases} H_A - H_B = 0 & [1] \\ V_A + V_B = q_0 R & [2] \\ 2V_B R = \frac{3}{2} q_0 R^2 & [3] \end{cases}$$

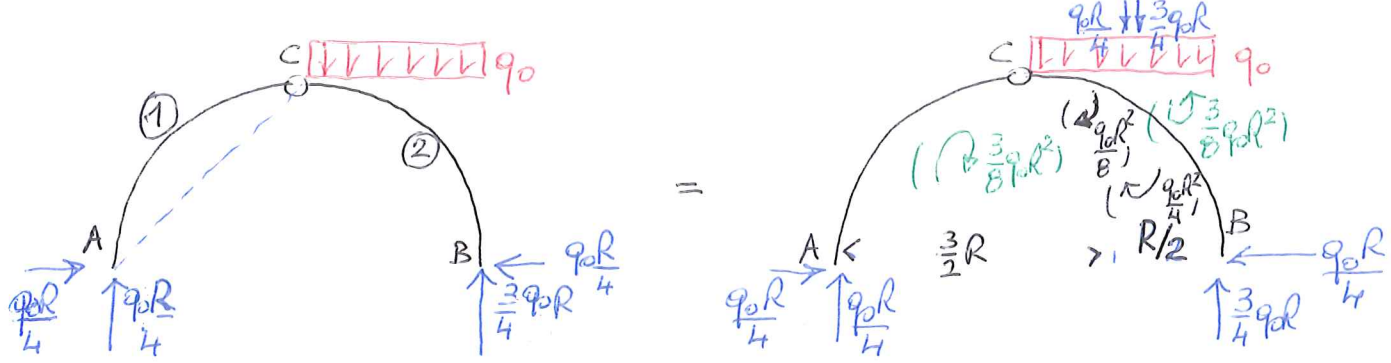
EQ. AUSILIARIA $M_{Z(C)}^{(1)} = 0 \quad H_A \cdot R - V_A \cdot R = 0 \quad [4]$

(O VERO $M_{Z(C)}^{(2)} = 0$; PIÙ COMPLICATA E MENO CONVENIENTE DA USARE DELLA [4]).

NE SEGUE $V_B = \frac{3}{4} q_0 R$; $V_A = \frac{1}{4} q_0 R$; $H_A = \frac{1}{4} q_0 R$; $H_B = \frac{1}{4} q_0 R$

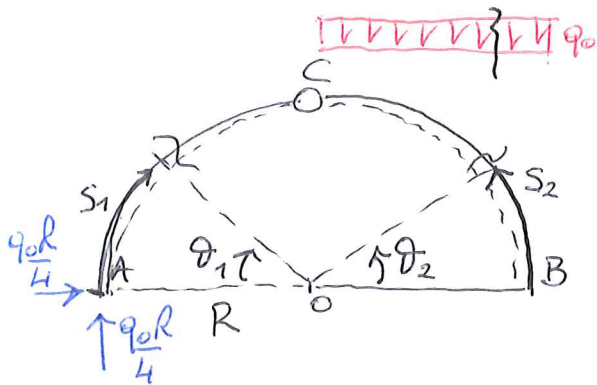
SI OSSERVA CHE, ESSENDO I VALORI DI H_A E V_A EGUALI, SI HA CHE LA RISULTANTE È DIRETTA COME LA CORDA CHE CONGIUNGE (A) E (C)

IN CONDIZIONI DI EQUILIBRIO IL DIAGRAMMA DI CORPO LIBERO RISULTA:



SI OSSERVA CHE LE FORZE ORIZZONTALI SI BILANCIANO A LIVELLO DI INTERA STRUTTURA, COME PURE LE FORZE VERTICALI; PER QUANTO RIGUARDA I MOMENTI, SI OSSERVA CHE LE 2 FORZE DI VALORE $\frac{q_0 R}{4}$ DANNNO LUOGO A UN MOMENTO DI VALORE $-\frac{3}{8} q_0 R^2$ (ORARIO), BILANCIATO DA QUELLO PRODOTTO DALLE 2 FORZE EGUALI E OPPOSTE DI VALORE $\frac{3}{4} q_0 R$, APPLICATE A DISTANZA $R/2$; PER QUANTO RIGUARDA LE DUE TRAVI PRESE SINGOLARMENTE, NELLA ① LE REAZIONI APPLICATE IN (A), COMBINATE, HANNO RETTA D'AZIONE PASSANTE PER (C) E CIO' GARANTISCE L'EQUILIBRIO DEI MOMENTI; PER LA ② IL MOMENTO PRODOTTO DALLA COPPIA $\frac{3}{4} q_0 R \cdot R/2$ E' BILANCIATO DA 2 MOMENTI $-q_0 R^2/8$ E $-q_0 R^2/8$.

PER IL CALCOLO DELLE AZIONI INTERNE, IN LUOGO DELLE ASCISSE CURVILINEE s_1 E s_2 (CON $0 < s_1 < R\frac{\pi}{2}$ [A → C], $0 < s_2 < R\frac{\pi}{2}$ [B → C]) CONVIENE UTILIZZARE GLI ANGOLI AL CENTRO ϑ_1 E ϑ_2 , OSSERVANDO CHE $s_1 = \vartheta_1 R$; $s_2 = \vartheta_2 R$; DOVE $0 < \vartheta_1 < \frac{\pi}{2}$, $0 < \vartheta_2 < \frac{\pi}{2}$.



OCCORRE INFATTI SUDDIVIDERE LA STRUTTURA IN DUE PUNTI GENERICI, L'UNO COLLOCATO NEL SEMIARCO DI SINISTRA (PRIVO DI CARICHI IN CAMPATA), L'ALTRO NEL SEMIARCO DI DESTRA (SOGGETTO AL CARICO BISTRIBUITO).

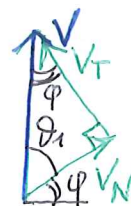
SI ESAMINA NEL DETTAGLIO COME OPERARE SUI DUE TRATTI.

① A → C ($0 < \vartheta_1 < \frac{\pi}{2}$)

SI TRATTA DI PROIETTARE LE REAZIONI VINCULARI NELLE DIREZIONI DI N E DI T.

ALLO SCOPO SI OSSERVI QUANTO SEGUE:

$$\vartheta_1 + \varphi = \frac{\pi}{2} \Rightarrow \varphi = \frac{\pi}{2} - \vartheta_1 \Rightarrow \begin{cases} \cos \varphi = \sin \vartheta_1 \\ \sin \varphi = \cos \vartheta_1 \end{cases}$$



$$\begin{aligned} V_N &= V \cos \vartheta_1 \\ V_T &= V \sin \vartheta_1 \end{aligned}$$

NB:

$$\begin{aligned} \overline{DO} &= R \cos \vartheta_1 \\ \overline{AO} &= R \\ \overline{AD} &= R - R \cos \vartheta_1 = R[1 - \cos \vartheta_1] \\ \overline{XD} &= R \sin \vartheta_1 \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} H_N &= H \sin \vartheta_1 \\ H_T &= H \cos \vartheta_1 \end{aligned}$$

PERTANTO

$$\begin{aligned} H_N &= \frac{q_0 R}{4} \sin \vartheta_1 & V_N &= \frac{q_0 R}{4} \cos \vartheta_1 \\ H_T &= \frac{q_0 R}{4} \cos \vartheta_1 & V_T &= \frac{q_0 R}{4} \sin \vartheta_1 \end{aligned}$$

SI TROVA QUINDI:

$$\begin{cases} \rightarrow R_{//} = 0 & H_N + V_N + N(\theta_1) = 0 & N(\theta_1) = -\frac{q_0 R}{4} \sin \theta_1 - \frac{q_0 R}{4} \cos \theta_1 = -\frac{q_0 R}{4} [\sin \theta_1 + \cos \theta_1] \\ \nwarrow R_{\perp} = 0 & -H_T + V_T - T(\theta_1) = 0 & T(\theta_1) = -\frac{q_0 R}{4} \cos \theta_1 + \frac{q_0 R}{4} \sin \theta_1 = -\frac{q_0 R}{4} [\cos \theta_1 - \sin \theta_1] \\ \circlearrowleft M_{Z(X)} = 0 & -V_A R [1 - \cos \theta_1] + H_A R \sin \theta_1 + M(\theta_1) = 0 & M(\theta_1) = \frac{q_0 R^2}{4} [1 - \cos \theta_1] - \frac{q_0 R^2}{4} \sin \theta_1 \end{cases}$$

PERTANTO SI OTTIENE:

$$\boxed{N(\theta_1) = -\frac{q_0 R}{4} [\cos \theta_1 + \sin \theta_1] \quad [5]}$$

$$T(\theta_1) = -\frac{q_0 R}{4} [\cos \theta_1 - \sin \theta_1] \quad [6]$$

$$M(\theta_1) = \frac{q_0 R^2}{4} [1 - \cos \theta_1 - \sin \theta_1] \quad [7]$$

NOTA BENE:

$$N(\theta_1=0) = -\frac{q_0 R}{4}$$

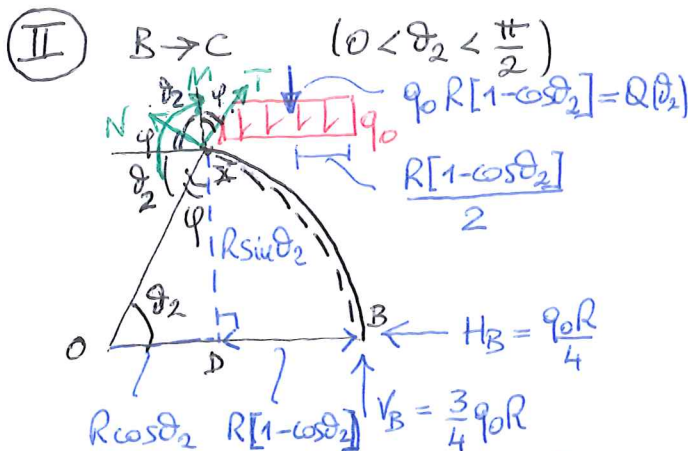
$$N(\theta_1=\frac{\pi}{2}) = -\frac{q_0 R}{4}$$

$$T(\theta_1=0) = -\frac{q_0 R}{4}$$

$$T(\theta_1=\frac{\pi}{2}) = +\frac{q_0 R}{4}$$

$$M(\theta_1=0) = 0; \quad M(\theta_1=\frac{\pi}{2}) = 0$$

SI OSSERVI CHE PER OTTENERE LA [6] SI DEVE TENERE CONTO CHE H_T E V_T HANNO VERSI OPPOSTI; PER ARRIVARE ALLA [7] SI OSSERVA CHE NON OCCORRE PROIETTARE LE REAZIONI VINCOLARI H_A E V_A : E' INFATTI IMMEDIATO RICONOSCERE CHE RISPETTO AL PUNTO \odot , DOVE SI VALUTA M_Z , I RISPETTIVI BRACCI VALGONO $R \sin \theta_1$ E $R(1 - \cos \theta_1)$ (CIOE' IL RAGGIO MOLTIPLICATO PER IL COMPLEMENTO A 1 DI $\cos \theta_1$).



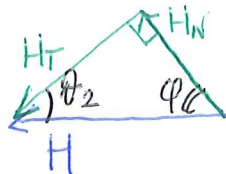
SI TRATTA ANCORA DI PROIETTARE LE FORZE AGENTI NELLE DIREZIONI DI NET, TENENDO CONTO CHE SULLA PORZIONE DESTRA AGISCE LA PARTE DI CARICO DISTRIBUITO LA CUI IMPRONTA SI "PROIETTA" SUL TRATTO CONSIDERATO.

COME IN PRECEDENZA SI TROVA:

$$\theta_2 + \varphi = \frac{\pi}{2} \Rightarrow \varphi = \frac{\pi}{2} - \theta_2 \Rightarrow \begin{cases} \cos \varphi = \sin \theta_2 \\ \sin \varphi = \cos \theta_2 \end{cases}$$

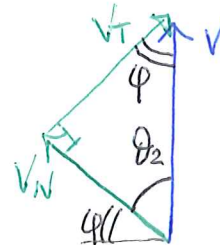
NOTA: $OD = R \cos \theta_2$; $DB = R[1 - \cos \theta_2]$

SI OSSERVI COME IN PRECEDENZA CHE IL BRACCIO DI H_B RISPETTO A \odot VALE $R \sin \theta_2$; IL BRACCIO DI V_B RISPETTO A \odot E' DATO DA $R[1 - \cos \theta_2]$; IL BRACCIO DI $Q(\theta_2)$ E' PARI A $R[1 - \cos \theta_2]$.



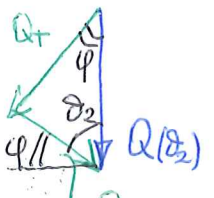
$$H_N = H \sin \theta_2$$

$$H_T = H \cos \theta_2$$



$$V_N = V \cos \theta_2$$

$$V_T = V \sin \theta_2$$



$$Q_N = Q \cos \theta_2$$

$$Q_T = Q \sin \theta_2$$

PERTANTO SI TROVA:

$$H_N = \frac{q_0 R}{4} \sin \theta_2$$

$$V_N = \frac{3}{4} q_0 R \cos \theta_2$$

$$Q_N = q_0 R [1 - \cos \theta_2] \cos \theta_2$$

$$H_T = \frac{q_0 R}{4} \cos \theta_2$$

$$V_T = \frac{3}{4} q_0 R \sin \theta_2$$

$$Q_T = q_0 R [1 - \cos \theta_2] \sin \theta_2$$

IN QUESTO CASO SI HA:

$$\begin{cases} \sum R_{//} = 0 & N(\theta_2) - Q_N + V_N + H_N = 0 \\ \sum R_{\perp} = 0 & T(\theta_2) - Q_T + V_T - H_T = 0 \\ \sum M_z(x) = 0 & -M(\theta_2) - Q(\theta_2) \frac{R[1-\cos\theta_2]}{2} + V_B \cdot R[1-\cos\theta_2] - H_B R \sin\theta_2 = 0 \end{cases}$$

DA CUI SEGUE:

$$\begin{aligned} N(\theta_2) &= q_0 R [1 - \cos\theta_2] \cos\theta_2 - \frac{3}{4} q_0 R \cos\theta_2 - \frac{q_0 R}{4} \sin\theta_2 \\ T(\theta_2) &= q_0 R [1 - \cos\theta_2] \sin\theta_2 - \frac{3}{4} q_0 R \sin\theta_2 + \frac{q_0 R}{4} \cos\theta_2 \\ M(\theta_2) &= -\frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos\theta_2]^2 + \frac{3}{4} q_0 R^2 [1 - \cos\theta_2] - \frac{q_0 R^2}{4} \sin\theta_2 \end{aligned}$$

CHE CON OPPORTUNE FATTORIZZAZIONI DIVENGONO:

$$\begin{aligned} N(\theta_2) &= q_0 R \left[\underbrace{\cos\theta_2 - \cos^2\theta_2}_{1 - \cos\theta_2} - \frac{3}{4} \underbrace{\cos\theta_2}_{1 - \cos\theta_2} - \frac{1}{4} \sin\theta_2 \right] \\ T(\theta_2) &= q_0 R \left[\underbrace{\sin\theta_2 - \sin\theta_2 \cos\theta_2}_{1 - \cos\theta_2} - \frac{3}{4} \underbrace{\sin\theta_2}_{1 - \cos\theta_2} + \frac{1}{4} \cos\theta_2 \right] \\ M(\theta_2) &= -\frac{q_0 R^2}{4} \left\{ 2 \underbrace{[1 - \cos\theta_2]^2}_{1 - 2\cos\theta_2 + \cos^2\theta_2} - 3[1 - \cos\theta_2] + \sin\theta_2 \right\} \end{aligned}$$

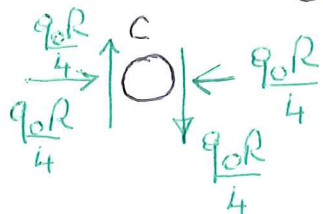
O ANCHE, SEMPLIFICANDO E ACCORRANDO I TERMINI SIMILI

$$\begin{aligned} N(\theta_2) &= -\frac{q_0 R}{4} [\sin\theta_2 - \cos\theta_2 + 4\cos^2\theta_2] & [8] \\ T(\theta_2) &= \frac{q_0 R}{4} [\sin\theta_2 + \cos\theta_2 - 4\sin\theta_2 \cos\theta_2] & [9] \quad 0 < \theta_2 < \frac{\pi}{2} \\ M(\theta_2) &= \frac{q_0 R^2}{4} [1 - \sin\theta_2 + \cos\theta_2 - 2\cos^2\theta_2] & [10] \end{aligned}$$

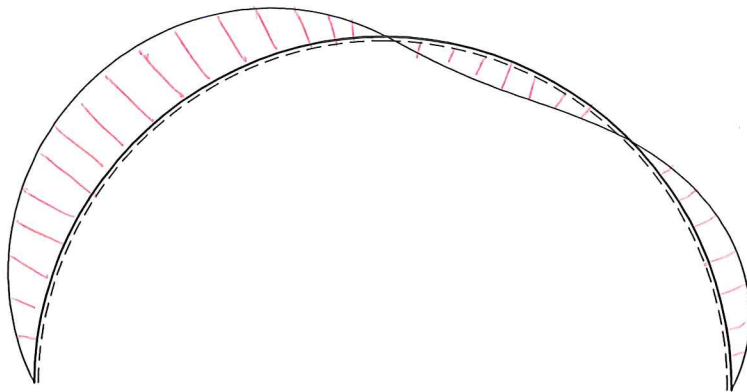
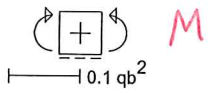
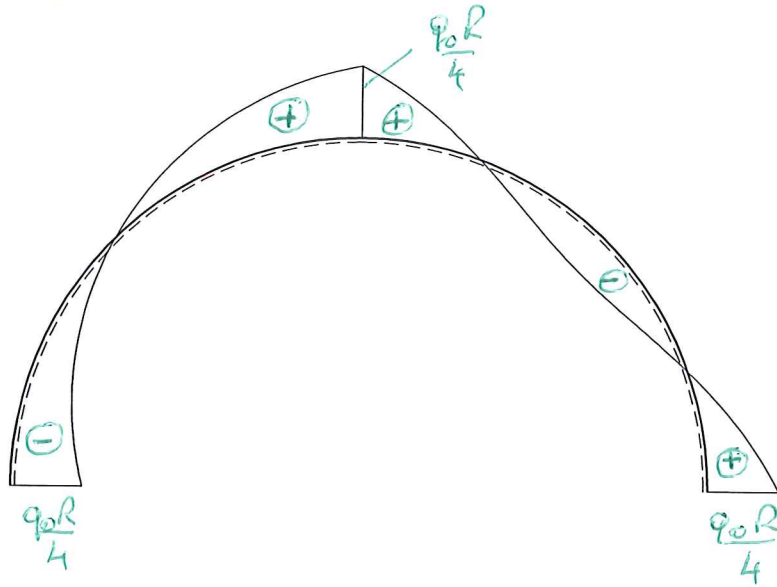
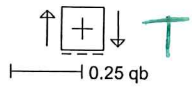
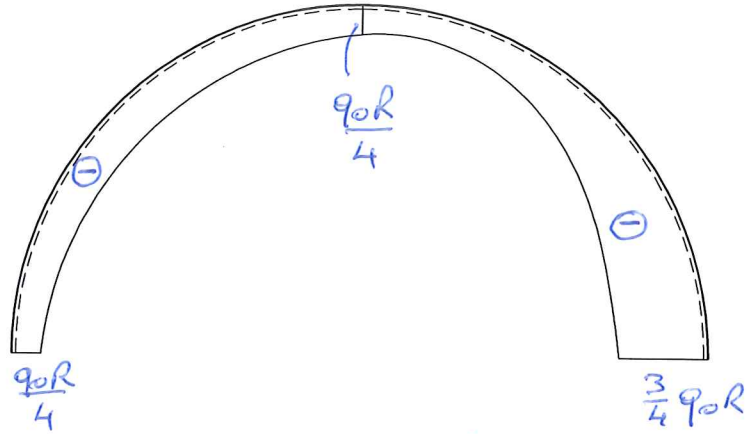
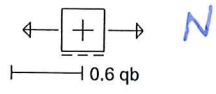
SI OSSERVA CHE:

$$\begin{aligned} N(\theta_2=0) &= -\frac{3}{4} q_0 R & T(\theta_2=0) &= \frac{q_0 R}{4} & M(\theta_2=0) &= 0 \\ N(\theta_2=\frac{\pi}{2}) &= -\frac{q_0 R}{4} & T(\theta_2=\frac{\pi}{2}) &= \frac{q_0 R}{4} & M(\theta_2=\frac{\pi}{2}) &= 0 \end{aligned}$$

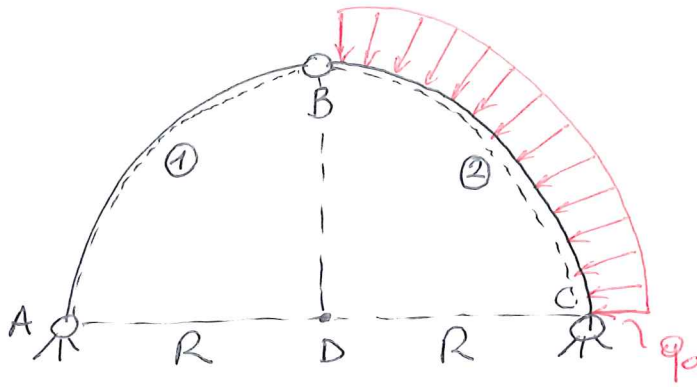
PERTANTO IL MOMENTO FLETTENTE RISULTA NULLO IN CORRISPONDENZA DI TUTTE LE CERNIERE; L'EQUILIBRIO DEL NODO (C) È DEL PARI VERIFICATO:



I DIAGRAMMI DELLE AZIONI INTERNE SONO RIPORTATI NELLA PAGINA SEGUENTE.



B) ARCO CIRCOLARE A 3 CERNIERE SOGGETTO, SULLA META' DESTRA A UN CARICO UNIFORMEMENTE DISTRIBUITO IN DIREZIONE RADIALE (PRESSIONE ESTERNA) 7

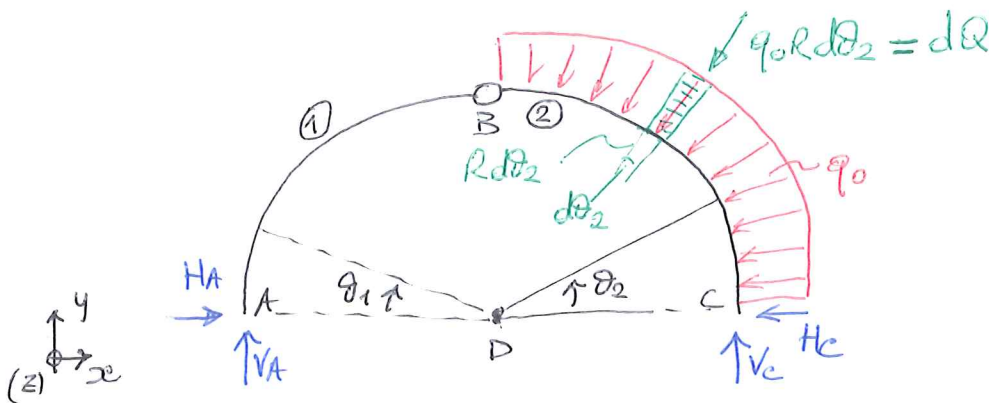


$$GDL = 2 \times 3 = 6$$

$$GDV = 2(A) + 2(C) + 2(B) = 6$$

⇒ $GDL = GDV$, STRUTTURA ISOSTATICA (NON LABILE POICHE' LE 3 CERNIERE NON SONO ALLINEATE)

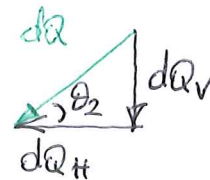
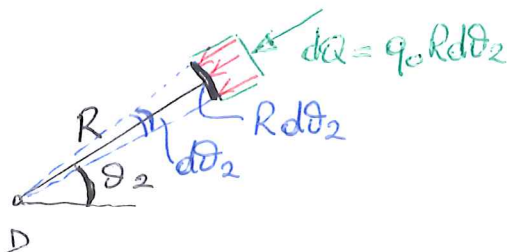
DIAGRAMMA DI CORPO LIBERO:



LE REAZIONI VINCOLARI SI CALCOLANO, COME DI CONSUETO, ASSUMENDO CHE LA STRUTTURA SIA UN UNICO CORPO RIGIDO, E AGGIUNGENDO UNA EQUAZIONE AUSILIARIA CHE ASSICURA CHE LA ARTICOLAZIONE OFFERTA DALLA CERNIERA (B) NON SIA SFURTATA.

SI OSSERVA PRELIMINARMENTE CHE TUTTE LE RISULTANTI ELEMENTARI DEL CARICO RADIALE, $q_0 R d\theta_2$ HANNO RETTA D'AZIONE PASSANTE PER IL PUNTO (D) (CENTRO DELLA SEMI-CIRCONFERENZA), CHE RISULTA QUINDI UN PUNTO IDEALE NELLA SCELTA DEL POLO.

INOLTRE CIASCUNA DI QUESTE RISULTANTI ELEMENTARI E' SEMPRE SCOMPONIBILE IN UNA COMPONENTE ORIZZONTALE E IN UNA VERTICALE, VARIABILI A SECONDA DELLA INCLINAZIONE DEL RAGGIO CORRISPONDENTE:



$$dQ_V = dQ \sin \theta_2$$

$$dQ_H = dQ \cos \theta_2$$

$$\begin{cases} \sum R_x = 0 & H_A - H_C - \int_0^{\pi/2} dQ_H = 0 \Rightarrow H_A - H_C - \int_0^{\pi/2} q_0 R \cos \theta_2 d\theta_2 = 0 \quad [1] \\ \sum R_y = 0 & V_A + V_C - \int_0^{\pi/2} dQ_V = 0 \Rightarrow V_A + V_C - \int_0^{\pi/2} q_0 R \sin \theta_2 d\theta_2 = 0 \quad [2] \\ \sum M_{Z(D)} = 0 & -V_A R + V_C R = 0 \Rightarrow V_A - V_C = 0 \quad [3] \end{cases}$$

$$\text{EQ. AUSILIARIA: } M_{Z(B)} = 0 \quad -V_A R + H_A R = 0 \Rightarrow V_A - H_A = 0 \quad [4]$$

SI CONSIDERANO ORA I DUE INTEGRALI CHE COMPATONO NELLE [1] E [2]:

$$\int_0^{\pi/2} q_0 R \cos \vartheta_2 d\vartheta_2 = q_0 R \int_0^{\pi/2} \cos \vartheta_2 d\vartheta_2 = q_0 R [\sin \vartheta_2]_0^{\pi/2} = q_0 R [1 - 0] = q_0 R$$

$$\int_0^{\pi/2} q_0 R \sin \vartheta_2 d\vartheta_2 = q_0 R \int_0^{\pi/2} \sin \vartheta_2 d\vartheta_2 = q_0 R [-\cos \vartheta_2]_0^{\pi/2} = q_0 R [0 - (-1)] = q_0 R$$

SI OTTIENE QUINDI IL SISTEMA DI EQUAZIONI ALGEBRICHE LINEARI:

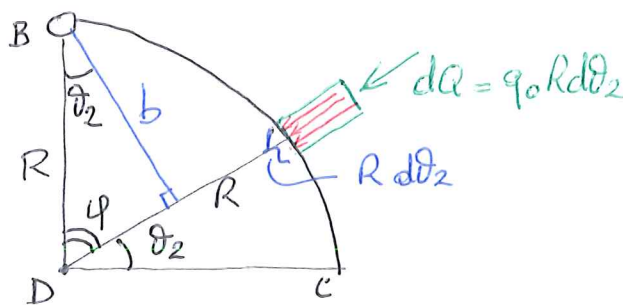
$$\begin{cases} H_A - H_C = q_0 R & [1'] \\ V_A + V_C = q_0 R & [2'] \\ V_A - V_C = 0 & [3'] \\ V_A - H_A = 0 & [4'] \end{cases}$$

SE SI SOMMANO MEMBRO A MEMBRO LA [2'] E LA [3'] SI OTTIENE $2V_A = q_0 R$;
SE LE SI SOTTRAIE MEMBRO A MEMBRO SI HA INVECE $2V_C = q_0 R$; NE SEGUE,
PER SUCCESSIVE SOSTITUZIONI:

$$\underline{V_A = \frac{q_0 R}{2}} ; \underline{V_C = \frac{q_0 R}{2}} ; \underline{H_A = \frac{q_0 R}{2}} ; \underline{H_C = -\frac{q_0 R}{2}}$$

A SCOPO DI VERIFICA QUESTA VOLTA SI SCRIVE UNA NUOVA EQUAZIONE DI EQUILIBRIO DEL MOMENTI RISPETTO A UN DIVERSO POLO PER L'INTERA STRUTTURA E SI VERIFICA CHE SIA SODDISFATTA COME UN'IDENTITA'.

SE SI SCEGLIE COME POLO IL PUNTO (B) E' UTILE OSSERVARE COME SI CALCOLA IL BRACCIO (RISPETTO A (B)) DELLA RISULTANTE ELEMENTARE DEL CARICO DISTRIBUITO RADIALE:



$$\varphi + \vartheta_2 = \frac{\pi}{2} \Rightarrow \varphi = \frac{\pi}{2} - \vartheta_2$$

$$\Rightarrow \begin{cases} \sin \varphi = \cos \vartheta_2 \\ \cos \varphi = \sin \vartheta_2 \end{cases}$$

$$b = R \sin \varphi = R \cos \vartheta_2$$

SI HA QUINDI, OSSERVANDO CHE RISPETTO AL POLO (B) ^{CONTRIBUTO AL MOMENTO} TUTTE LE REAZIONI VINCOLARI DANNO:

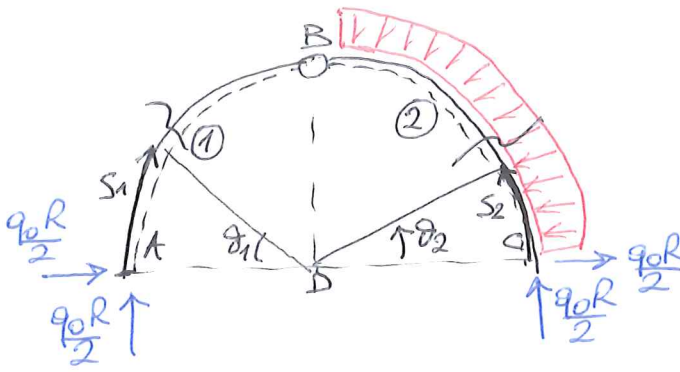
$$\sum M_{Z(B)} \stackrel{?}{=} 0 \quad H_A \cdot R - V_A \cdot R - H_C R + V_C \cdot R - \int_0^{\pi/2} R \cos \vartheta_2 dQ \stackrel{?}{=} 0 \quad [15]$$

$$\text{E POICHÉ} \quad \int_0^{\pi/2} R \cos \vartheta_2 dQ = \int_0^{\pi/2} R \cos \vartheta_2 q_0 R d\vartheta_2 = q_0 R^2 \int_0^{\pi/2} \cos \vartheta_2 d\vartheta_2 = q_0 R^2 [\sin \vartheta_2]_0^{\pi/2}$$

E DUNQUE $\int_0^{\pi/2} R \cos \vartheta_2 dQ = q_0 R^2$ SICCHÉ' LA [15] DIVIENE:

$$\frac{q_0 R}{2} R - \frac{q_0 R}{2} R - \left[-\frac{q_0 R}{2} \right] R + \frac{q_0 R}{2} R - q_0 R^2 \stackrel{?}{=} 0$$

$$\frac{q_0 R^2}{2} + \frac{q_0 R^2}{2} - q_0 R^2 = 0 \quad \checkmark$$

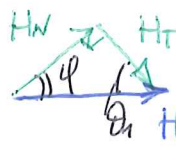
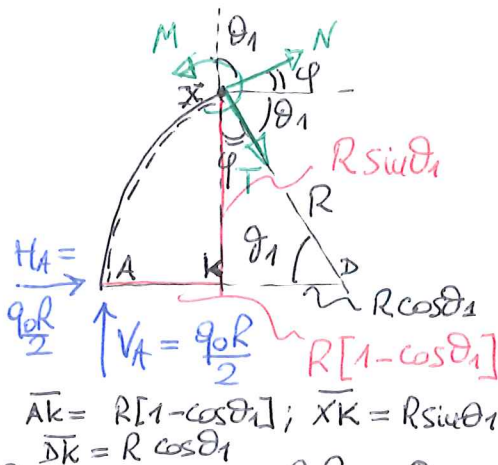


PER IL CALCOLO DELLE AZIONI INTERNE E' NECESSARIO PROCEDERE A ROMPERE LA STRUTTURA IN DUE PUNTI, UNO APPARTENENTE ALLA TRAVE (1), L'ALTRO APPARTENENTE ALLA TRAVE (2).

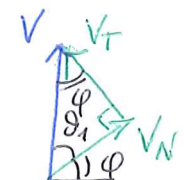
PROCEDENDO CON ORDINE SI TROVA, USANDO SEMPRE COME VARIABILI INDIPENDENTI GLI ANGOLI θ_1 E θ_2 , NOTANDO CHE DA QUESTI SI RICAVANO LE ASCISSE CURVILINEE $S_1 = \theta_1 R$; $S_2 = \theta_2 R$

(I) $A \rightarrow B$ ($0 < \theta_1 < \frac{\pi}{2}$)

SI PROIETTANO DI NUOVO LE REAZIONI VINCOLARI NELLE DIREZIONI DI N E DI T, OSSERVANDO ANCORA CHE $\theta_1 + \varphi = \frac{\pi}{2} \Rightarrow \varphi = \frac{\pi}{2} - \theta_1 \Rightarrow \begin{cases} \cos \varphi = \sin \theta_1 \\ \sin \varphi = \cos \theta_1 \end{cases}$



$$\begin{aligned} H_N &= H \sin \theta_1 \\ H_T &= H \cos \theta_1 \\ V_N &= V \cos \theta_1 \\ V_T &= V \sin \theta_1 \end{aligned}$$



PERTANTO $H_N = \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_1$; $H_T = \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_1$; $V_N = \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_1$; $V_T = \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_1$

SI OTTIENE QUINDI:

$$\begin{cases} \sum R_{//} = 0 & H_N + V_N + N(\theta_1) = 0 & N(\theta_1) = -\frac{q_0 R}{2} \sin \theta_1 - \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_1 & [16] \\ \sum R_{\perp} = 0 & -H_T + V_T - T(\theta_1) = 0 & T(\theta_1) = -\frac{q_0 R}{2} \cos \theta_1 + \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_1 & [17] \\ \sum M_{z(x)} = 0 & H_A \cdot R \sin \theta_1 - V_A R [1 - \cos \theta_1] + M(\theta_1) = 0 & M(\theta_1) = -\frac{q_0 R^2}{2} \sin \theta_1 + \frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos \theta_1] & [18] \end{cases}$$

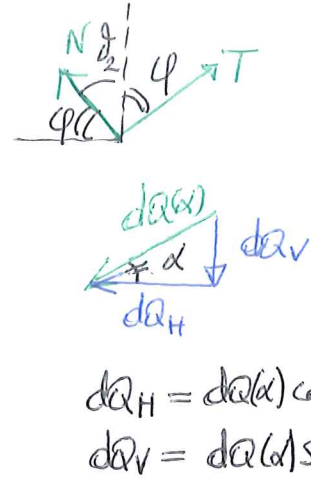
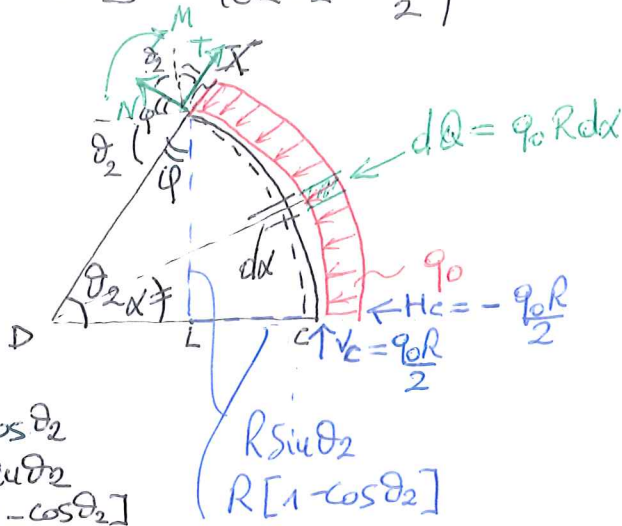
OVVERO, FATTORIZZANDO I TERMINI:

$$\begin{cases} N(\theta_1) = -\frac{q_0 R}{2} [\cos \theta_1 + \sin \theta_1] & [16'] \\ T(\theta_1) = -\frac{q_0 R}{2} [\cos \theta_1 - \sin \theta_1] & [17'] \\ M(\theta_1) = \frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos \theta_1 - \sin \theta_1] & [18'] \end{cases} \quad 0 < \theta_1 < \frac{\pi}{2}$$

SI OSSERVANO I VALORI AGLI ESTREMI DELL'INTERVALLO:

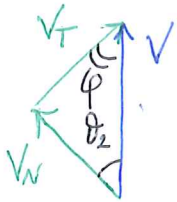
$$\begin{aligned} N(\theta_1=0) &= -\frac{q_0 R}{2}; & N(\theta_1=\frac{\pi}{2}) &= -\frac{q_0 R}{2} \\ T(\theta_1=0) &= -\frac{q_0 R}{2}; & T(\theta_1=\frac{\pi}{2}) &= +\frac{q_0 R}{2} \\ M(\theta_1=0) &= 0; & M(\theta_1=\frac{\pi}{2}) &= 0; & M(\theta_1=\frac{\pi}{4}) &= \frac{q_0 R^2}{2} [1 - \frac{\sqrt{2}}{2} - \frac{\sqrt{2}}{2}] = -\frac{q_0 R^2}{2} [\sqrt{2} - 1] \end{aligned}$$

(II) $C \rightarrow B \quad (0 < \vartheta_2 < \frac{\pi}{2})$

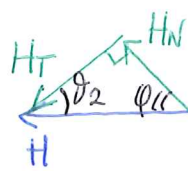


$\bar{DL} = R \cos \vartheta_2$
 $\bar{XL} = R \sin \vartheta_2$
 $\bar{LC} = R[1 - \cos \vartheta_2]$

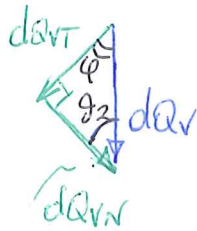
SI TRATTA ANCORA DI PROIETTARE TUTTE LE FORZE NELLA DIREZIONE DITE IN QUELLA DI N. IN PARTICOLARE SI TROVA:



$V_N = V \cos \vartheta_2$
 $V_T = V \sin \vartheta_2$

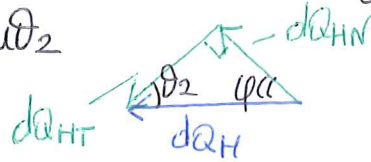


$H_N = H \sin \vartheta_2$
 $H_T = H \cos \vartheta_2$



$dq_{VN} = dq_V \cos \vartheta_2$
 $dq_{VT} = dq_V \sin \vartheta_2$

$dQ_{HN} = dq_H \sin \vartheta_2$
 $dQ_{HT} = dq_H \cos \vartheta_2$



INOLTRE, SOSTITUENDO, SI TROVA:

$V_N = \frac{q_0 R}{2} \cos \vartheta_2$ $H_N = -\frac{q_0 R}{2} \sin \vartheta_2$ $dQ_{VN} = q_0 R dx \sin \alpha \cos \vartheta_2$
 $V_T = \frac{q_0 R}{2} \sin \vartheta_2$ $H_T = -\frac{q_0 R}{2} \cos \vartheta_2$ $dQ_{VT} = q_0 R dx \sin \alpha \sin \vartheta_2$

$dQ_{HN} = q_0 R dx \cos \alpha \sin \vartheta_2$; $dQ_{HT} = q_0 R dx \cos \alpha \cos \vartheta_2$.

LE EQUAZIONI CHE FORNISCONO LE AZIONI INTERNE SONO DUNQUE:

$$\begin{aligned} \sum R_{//} = 0 \quad N(\vartheta_2) - \int_0^{\vartheta_2} dq_{VN} + \int_0^{\vartheta_2} dq_{HN} + H_N + V_N &= 0 \quad [19] \\ N(\vartheta_2) - \int_0^{\vartheta_2} q_0 R dx \sin \alpha \cos \vartheta_2 + \int_0^{\vartheta_2} q_0 R dx \cos \alpha \sin \vartheta_2 + [-\frac{q_0 R}{2} \sin \vartheta_2] + \frac{q_0 R}{2} \cos \vartheta_2 &= 0 \\ N(\vartheta_2) - q_0 R \left[\int_0^{\vartheta_2} \sin \alpha dx \right] \cos \vartheta_2 + q_0 R \left[\int_0^{\vartheta_2} \cos \alpha dx \right] \sin \vartheta_2 - \frac{q_0 R}{2} \sin \vartheta_2 + \frac{q_0 R}{2} \cos \vartheta_2 &= 0 \\ N(\vartheta_2) - q_0 R [-\cos \alpha]_0^{\vartheta_2} \cos \vartheta_2 + q_0 R [\sin \alpha]_0^{\vartheta_2} \sin \vartheta_2 - \frac{q_0 R}{2} \sin \vartheta_2 + \frac{q_0 R}{2} \cos \vartheta_2 &= 0 \\ N(\vartheta_2) - q_0 R [1 - \cos \vartheta_2] \cos \vartheta_2 + q_0 R \sin^2 \vartheta_2 - \frac{q_0 R}{2} \sin \vartheta_2 + \frac{q_0 R}{2} \cos \vartheta_2 &= 0 \\ N(\vartheta_2) - q_0 R \cos \vartheta_2 + q_0 R \underbrace{\cos^2 \vartheta_2 + \sin^2 \vartheta_2}_{=1} - \frac{q_0 R}{2} \sin \vartheta_2 + \frac{q_0 R}{2} \cos \vartheta_2 &= 0 \end{aligned}$$

DA CUI SEGUE:

$$N(\theta_2) = q_0 R \cos \theta_2 - q_0 R + \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2 - \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2$$

$$N(\theta_2) = \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2 + \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2 - q_0 R$$

$$N(\theta_2) = \frac{q_0 R}{2} [\cos \theta_2 + \sin \theta_2 - 2]$$

$$\vec{R}_L = 0 \quad T(\theta_2) - \int_0^{\theta_2} dQ_V - \int_0^{\theta_2} dQ_H - H_T + V_T = 0 \quad [20]$$

$$T(\theta_2) - \int_0^{\theta_2} q_0 R dx \sin \alpha \sin \theta_2 - \int_0^{\theta_2} q_0 R dx \cos \alpha \cos \theta_2 - \left[-\frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2 \right] + \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2 = 0$$

$$T(\theta_2) - q_0 R \left[\int_0^{\theta_2} \sin \alpha dx \right] \sin \theta_2 - q_0 R \left[\int_0^{\theta_2} \cos \alpha dx \right] \cos \theta_2 + \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2 + \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2 = 0$$

$$T(\theta_2) - q_0 R [-\cos \alpha]_0^{\theta_2} \sin \theta_2 - q_0 R [\sin \alpha]_0^{\theta_2} \cos \theta_2 + \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2 + \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2 = 0$$

$$T(\theta_2) - q_0 R [1 - \cos \theta_2] \sin \theta_2 - q_0 R \sin \theta_2 \cos \theta_2 + \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2 + \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2 = 0$$

$$T(\theta_2) - q_0 R \sin \theta_2 + q_0 R \cos \theta_2 \sin \theta_2 - q_0 R \sin \theta_2 \cos \theta_2 + \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2 + \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2 = 0$$

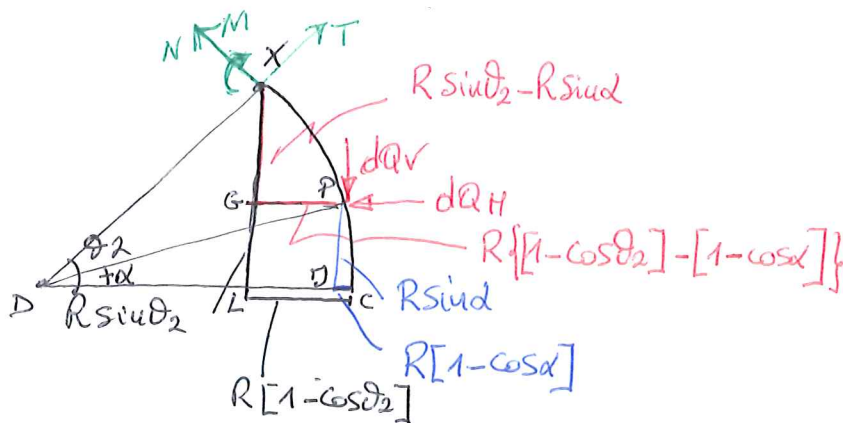
DA CUI SEGUE:

$$T(\theta_2) = q_0 R \sin \theta_2 - \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2 - \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2$$

$$T(\theta_2) = \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2 - \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2$$

$$T(\theta_2) = \frac{q_0 R}{2} [\sin \theta_2 - \cos \theta_2]$$

PER IL CALCOLO DEL MOMENTO, AVENDO SCOMPONTO LA RISULTANTE ELEMENTARE NEI 2 CONTRIBUTI dQ_V E dQ_H , SI OSSERVA CHE I RELATIVI BRACCI RISPETTO AL PUNTO (X) SI POSSONO CALCOLARE COME SEGUE:



NOTA BENE:

$$\overline{XL} = R \sin \theta_2$$

$$\overline{GL} = \overline{PJ} = R \sin \alpha$$

$$\overline{XG} = R [\sin \theta_2 - \sin \alpha]$$

$$\overline{DL} = R \cos \theta_2$$

$$\overline{LC} = R [1 - \cos \theta_2]$$

$$\overline{DJ} = R \cos \alpha$$

$$\overline{DC} = R [1 - \cos \alpha]$$

$$\overline{LJ} = \overline{GP} = R [\cos \alpha - \cos \theta_2]$$

SI HA QUINDI CHE IL BRACCIO DI dQ_H VALE $R [\sin \theta_2 - \sin \alpha]$, QUELLO DI dQ_V E' INVECE FARI A $R \{ [1 - \cos \theta_2] - [1 - \cos \alpha] \} = R [\cos \alpha - \cos \theta_2]$.

SULLA BASE DI QUESTE CONSIDERAZIONI SI GIUNGE A SCRIVERE L'EQUAZIONE DI EQUILIBRIO DEI MOMENTI:

$$\begin{aligned}
\text{D)} \quad M_z(x) = 0 & - M(\theta_2) - \int_0^{\theta_2} R[\cos\alpha - \cos\theta_2] dQ_V - \int_0^{\theta_2} R[\sin\theta_2 - \sin\alpha] dQ_T - H_c \cdot R \sin\theta_2 + \\
& + V_c \cdot R[1 - \cos\theta_2] = 0 \\
& - M(\theta_2) - \int_0^{\theta_2} R[\cos\alpha - \cos\theta_2] q_0 R d\alpha \sin\alpha - \int_0^{\theta_2} R[\sin\theta_2 - \sin\alpha] q_0 R d\alpha \cos\alpha + \\
& \qquad \qquad \qquad \frac{q_0 R \cdot R \sin\theta_2 + \frac{q_0 R}{2} R[1 - \cos\theta_2]}{2} = 0 \\
& - M(\theta_2) - q_0 R^2 \int_0^{\theta_2} [\cos\alpha \sin\alpha - \cos\theta_2 \sin\alpha] d\alpha - q_0 R^2 \int_0^{\theta_2} [\sin\theta_2 \cos\alpha - \sin\alpha \cos\alpha] d\alpha + \\
& \qquad \qquad \qquad + \frac{q_0 R^2}{2} \sin\theta_2 + \frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos\theta_2] = 0 \\
& - M(\theta_2) - q_0 R^2 \int_0^{\theta_2} [\cancel{\cos\alpha \sin\alpha} - \cos\theta_2 \sin\alpha + \sin\theta_2 \cos\alpha - \cancel{\sin\alpha \cos\alpha}] d\alpha + \\
& \qquad \qquad \qquad + \frac{q_0 R^2}{2} \sin\theta_2 + \frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos\theta_2] = 0 \\
& - M(\theta_2) - q_0 R^2 \left[\int_0^{\theta_2} -\sin\alpha d\alpha \right] \cos\theta_2 - q_0 R^2 \left[\int_0^{\theta_2} \cos\alpha d\alpha \right] \sin\theta_2 + \frac{q_0 R^2}{2} \sin\theta_2 + \\
& \qquad \qquad \qquad + \frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos\theta_2] = 0 \\
& - M(\theta_2) - q_0 R^2 [\cos\alpha]_0^{\theta_2} \cos\theta_2 - q_0 R^2 [\sin\alpha]_0^{\theta_2} \sin\theta_2 + \frac{q_0 R^2}{2} \sin\theta_2 + \frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos\theta_2] = 0 \\
& - M(\theta_2) - q_0 R^2 [\cos\theta_2 - 1] \cos\theta_2 - q_0 R^2 [\sin\theta_2]^2 + \frac{q_0 R^2}{2} \sin\theta_2 + \frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos\theta_2] = 0 \\
& - M(\theta_2) - q_0 R^2 \cos^2\theta_2 + q_0 R^2 \cos\theta_2 - q_0 R^2 \sin^2\theta_2 + \frac{q_0 R^2}{2} \sin\theta_2 + \frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos\theta_2] = 0
\end{aligned}$$

SI TROVA QUINDI:

$$M(\theta_2) = -q_0 R^2 \underbrace{[\cos^2\theta_2 + \sin^2\theta_2]}_{=1} + q_0 R^2 \cos\theta_2 + \frac{q_0 R^2}{2} \sin\theta_2 + \frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos\theta_2]$$

$$M(\theta_2) = -q_0 R^2 [1 - \cos\theta_2] + \frac{q_0 R^2}{2} \sin\theta_2 + \frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos\theta_2]$$

$$M(\theta_2) = -\frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos\theta_2] + \frac{q_0 R^2}{2} \sin\theta_2$$

$$M(\theta_2) = -\frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos\theta_2 - \sin\theta_2]$$

PERTANTO LE AZIONI INTERNE SUL TRATTO CONSIDERATO SONO:

$N(\theta_2) = -\frac{q_0 R}{2} [2 - \cos\theta_2 - \sin\theta_2]$	[19']
$T(\theta_2) = +\frac{q_0 R}{2} [\sin\theta_2 - \cos\theta_2]$	[20']
$M(\theta_2) = \frac{q_0 R^2}{2} [\cos\theta_2 + \sin\theta_2 - 1]$	[21']

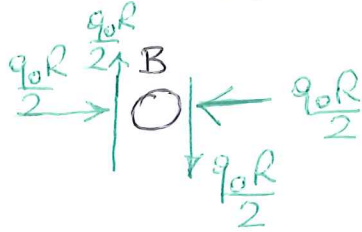
SI OSSERVI CHE LE [Q'], [R_0'], [Q_1'] FORNISCONO QUESTI VALORI:

$$N(\theta_2=0) = -\frac{q_0 R}{2} \quad ; \quad N(\theta_2 = \frac{\pi}{2}) = -\frac{q_0 R}{2} \quad ; \quad N(\theta_2 = \frac{\pi}{4}) = -\frac{q_0 R}{2} [2 - \sqrt{2}]$$

$$T(\theta_2=0) = -\frac{q_0 R}{2} \quad ; \quad T(\theta_2 = \frac{\pi}{2}) = +\frac{q_0 R}{2} \quad ; \quad T(\theta_2 = \frac{\pi}{4}) = 0$$

$$M(\theta_2=0) = 0 \quad ; \quad M(\theta_2 = \frac{\pi}{2}) = 0 \quad ; \quad M(\theta_2 = \frac{\pi}{4}) = \frac{q_0 R^2}{2} [\sqrt{2} - 1]$$

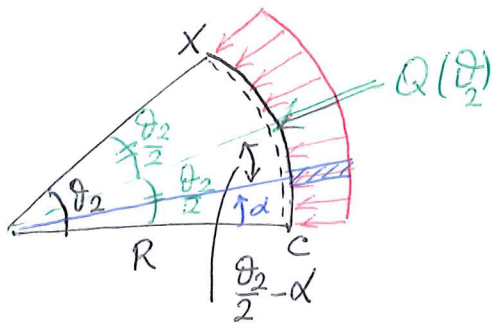
E SI VERIFICA CHE ANCHE IN QUESTO CASO LA CONDIZIONE DI EQUILIBRIO DELLA CERNIERA INTERMEDIA (B) E' SODDISFATTA-



NOTA: PRIMA DI PASSARE AI DIAGRAMMI, SI PUÒ NOTARE CHE ESISTE UNA VIA PIÙ PRATICA PER CALCOLARE LE AZIONI INTERNE.

SI OSSERVA INFATTI CHE LA RISULTANTE DEL CARICO ESTERNO Q(\theta_2), AGENTE SU UN ARCO DI AMPIEZZA \theta_2 È SEMPRE APPLICATA, PER MOTIVI DI SIMMETRIA, (ESSENDO IL CARICO RADIALE) IN CORRISPONDENZA DELLA BISETTRICE DELL'ANGOLO (CIOÈ DI UN ANGOLO DI AMPIEZZA \frac{\theta_2}{2}) ED È SEMPRE DIRETTA RADIALMENTE.

SI PUÒ ALLORA SFRUTTARE QUESTA CIRCOSTANZA PER VALUTARE IL MODULO DELLA RISULTANTE PARZIALE: SI TROVA INFATTI:



$$Q(\theta_2) = \int_0^{\theta_2} q_0 \cos(\alpha - \frac{\theta_2}{2}) R d\alpha$$

$$Q(\theta_2) = q_0 R \int_0^{\theta_2} \cos(\alpha - \frac{\theta_2}{2}) d\alpha$$

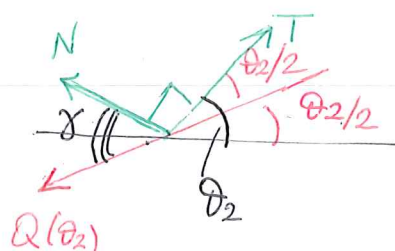
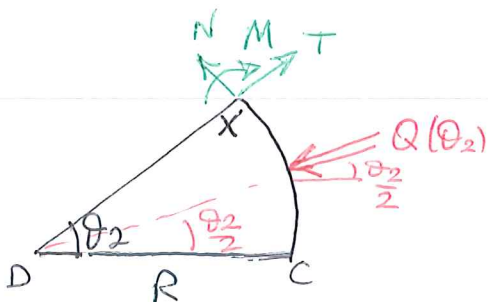
$$Q(\theta_2) = q_0 R [\sin(\alpha - \frac{\theta_2}{2})]_0^{\theta_2}$$

$$Q(\theta_2) = q_0 R [\sin \frac{\theta_2}{2} - \sin(-\frac{\theta_2}{2})] = 2q_0 R \sin \frac{\theta_2}{2}$$

NB: $\cos(\frac{\theta_2}{2} - \alpha) = \cos(\alpha - \frac{\theta_2}{2})$ POICHÉ

LA FUNZIONE COSENO È PARI:
 $\cos(-x) = +\cos(x)$.

TENENDO CONTO DI QUESTA CIRCOSTANZA SI PUÒ FACILMENTE VALUTARE IL CONTRIBUTO DI Q(\theta) ALLE AZIONI INTERNE:



$$\gamma = \pi - \frac{\pi}{2} - \frac{\theta_2}{2} = \frac{\pi}{2} - \frac{\theta_2}{2}$$

PER PROIETTARE Q(\theta) NELLA DIREZIONE DI N INTERVIENE L'ANGOLO \gamma; PER

$$\cos \gamma = \cos(\frac{\pi}{2} - \frac{\theta_2}{2}) = \sin \frac{\theta_2}{2}$$

PROIETTARE Q(\theta) NELLA DIREZIONE DI T INTERVIENE L'ANGOLO \theta_2/2.

SI TROVA COSÌ CHE

$$Q_N = Q(\theta_2) \cdot \sin \frac{\theta_2}{2} = 2q_0 R \sin \frac{\theta_2}{2} \cdot \sin \frac{\theta_2}{2} = 2q_0 R \sin^2 \frac{\theta_2}{2}$$

$$Q_T = -Q(\theta_2) \cdot \cos \frac{\theta_2}{2} = -2q_0 R \sin \frac{\theta_2}{2} \cdot \cos \frac{\theta_2}{2}$$

DOVE IL SEGNO - INDICA CHE LA COMPONENTE HA VERSO OPPOSTO RISPETTO A T.
SI OSSERVI ANCHE CHE $2 \sin^2 \frac{\theta_2}{2} = 1 - \cos \theta_2$ E $2 \sin \frac{\theta_2}{2} \cos \frac{\theta_2}{2} = \sin \theta_2$.

PERTANTO SI RICONOSCE CHE

$$Q_N = q_0 R [1 - \cos \theta_2] ; \quad Q_T = -q_0 R \sin \theta_2.$$

NE SEGUE, PROIETTANDO LE EQUAZIONI CARDINALI NELLA DIREZIONE DI N
E DI T:

$$\begin{aligned} \nearrow R_{//} = 0 \quad N(\theta_2) + Q_N + V_N + H_N &= 0 \quad [22] \\ N(\theta_2) + q_0 R [1 - \cos \theta_2] + \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2 - \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2 &= 0 \\ N(\theta_2) + q_0 R - \underbrace{q_0 R \cos \theta_2} + \underbrace{\frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2} - \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2 &= 0 \\ N(\theta_2) + q_0 R - \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2 - \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2 &= 0 \\ N(\theta_2) = -q_0 R + \frac{q_0 R}{2} (\cos \theta_2 + \sin \theta_2) \end{aligned}$$

DUNQUE

$$\boxed{N(\theta_2) = -\frac{q_0 R}{2} [2 - \cos \theta_2 - \sin \theta_2]} \quad [22']$$

$$\begin{aligned} \nearrow R_{\perp} = 0 \quad T(\theta_2) + Q_T + V_T - H_T &= 0 \quad [23] \\ T(\theta_2) - \underbrace{q_0 R \sin \theta_2} + \underbrace{\frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2} + \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2 &= 0 \\ T(\theta_2) - \frac{q_0 R}{2} \sin \theta_2 + \frac{q_0 R}{2} \cos \theta_2 &= 0 \end{aligned}$$

PERTANTO

$$\boxed{T(\theta_2) = \frac{q_0 R}{2} [\sin \theta_2 - \cos \theta_2]} \quad [23']$$

PER QUANTO RIGUARDA LA DETERMINAZIONE DEL MOMENTO FLETTENTE,
CONVIENE SCEGLIERE COME POLO IL PUNTO (D), CENTRO DELL'ARCO. IN TAL MODO
NE' T, NE' Q(\theta_2) NE' H_C CONTRIBUISCONO AL MOMENTO RISULTANTE, MENTRE INTERVIENE
N, CON UN BRACCIO PARI A R. SI TROVA:

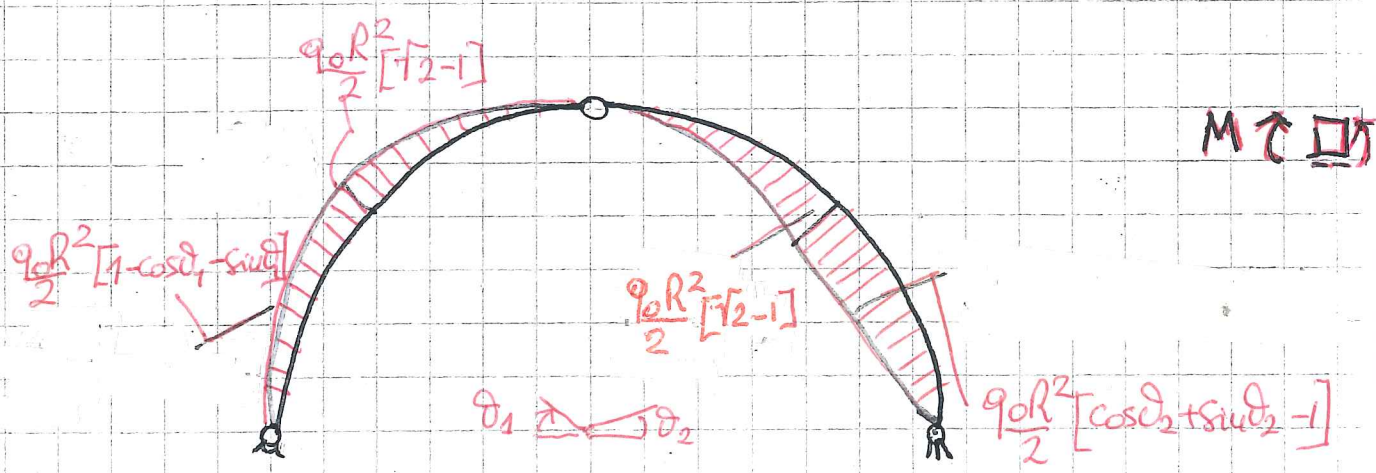
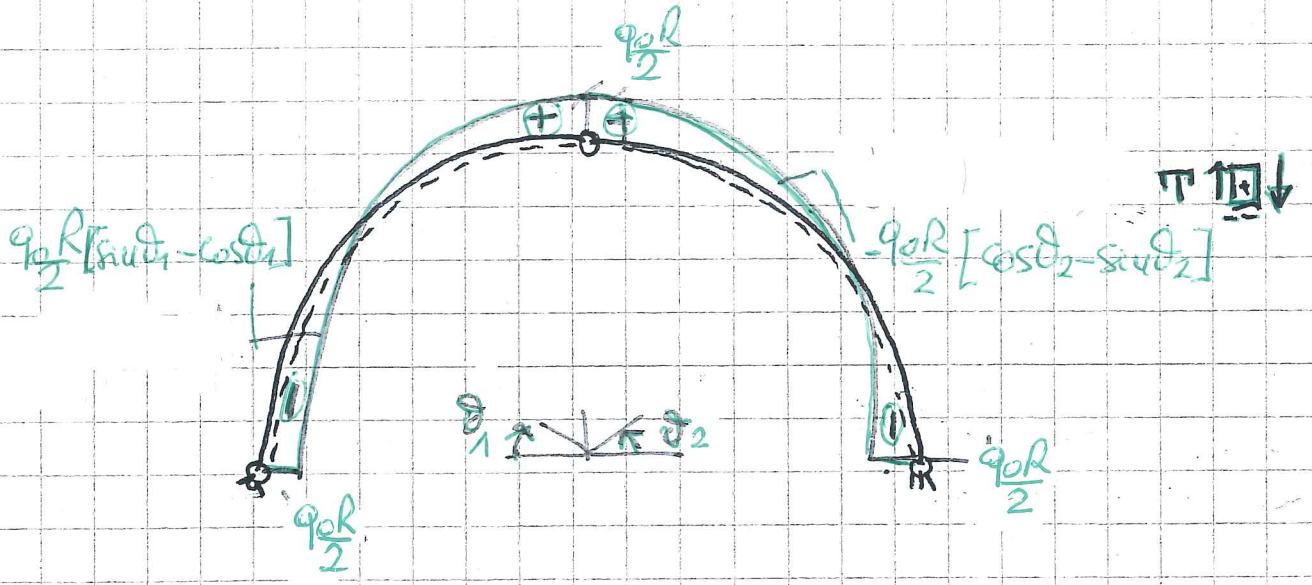
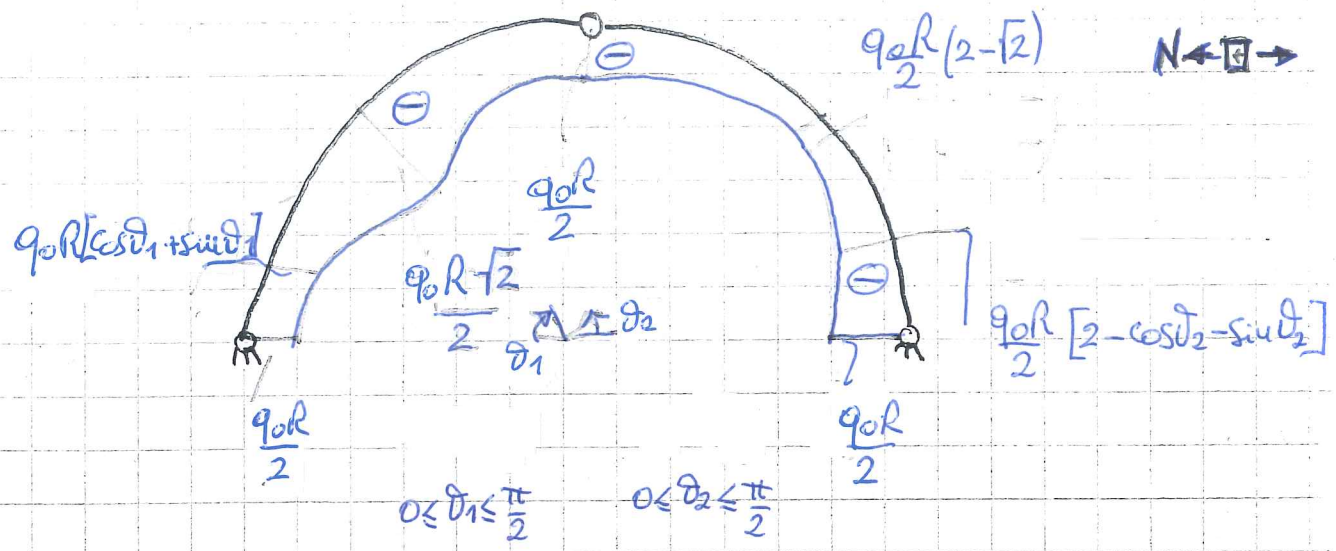
$$\int M_{z(D)} = 0 - M(\theta_2) + N \cdot R + V_c \cdot R = 0 \quad [24]$$

$$M(\theta_2) = -\frac{q_0 R^2}{2} [2 - \cos \theta_2 - \sin \theta_2] + \frac{q_0 R^2}{2}$$

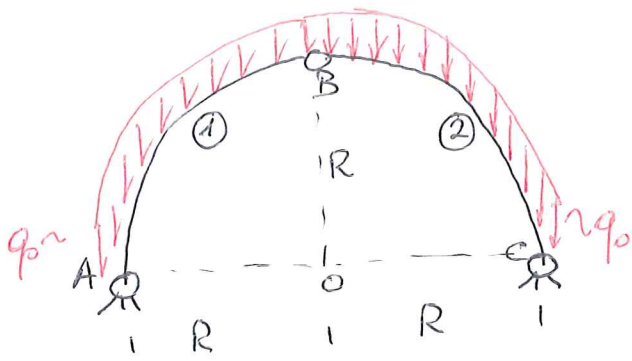
E DUNQUE SI OTTIENE

$$M(\theta_2) = -\frac{q_0 R^2}{2} [1 - \cos\theta_2 - \sin\theta_2] \quad [24']$$

E' FACILE VERIFICARE CHE LE [22'], [23'], [24'] ORA OTTENUTE COINCIDONO CON LE [19'], [20'], [21'] OTTENUTE IN PRECEDENZA.



c) ARCO A 3 CERNIERE SEMICIRCOLARE SOGGETTO A PESO PROPRIO: CARICO VERTICALE UNIFORME PER UNITA' DI SVILUPPO 16

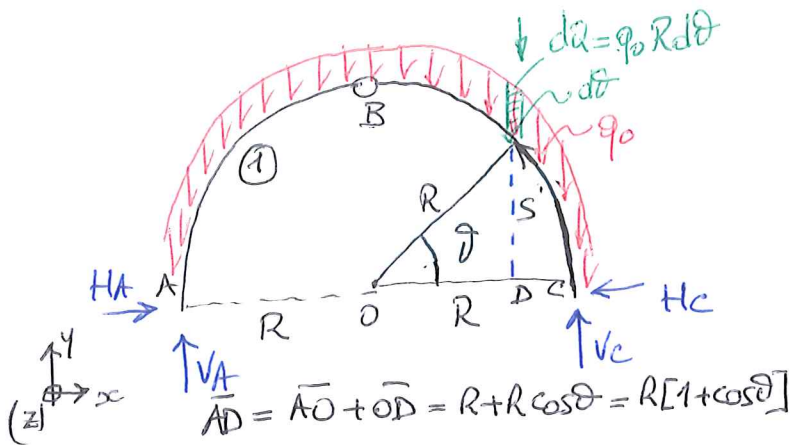


SI NOTI CHE IL CARICO VERTICALE NON E' PIU' UNIFORME SE SI CONSIDERA L'UNITA' DI PROIEZIONE (E NON L'UNITA' DI SVILUPPO)

$$\left. \begin{aligned} GDL &= 2 \times 3 = 6 \\ GDI &= 2(A) + 2(B) + 2(C) = 6 \end{aligned} \right\} GDL = GDI$$

STRUTTURA ISOSTATICA (NON LABILE)

IL DIAGRAMMA DI CORPO LIBERO RISULTA:



OSSERVANDO CHE $s = R\theta$, SI ASSUME COME COORDINATA L'ANGOLO θ , MISURATO DA C IN VERSO ANTICLOCKWISE: $0 < \theta < \pi$

PER DETERMINARE LE REAZIONI VINCOLARI SI SCRIVONO LE EQUAZIONI CARDINALI PER L'INTERA STRUTTURA (1) U (2) DA CONSIDERARSI COME UNICO SISTEMA RIGIDO E UN'EQUAZIONE AUSILIARIA CHE ESPRIME LA CONDIZIONE DI MANCATO SFRTTAMENTO DELLA ARTICOLAZIONE (B)

$$\begin{cases} \rightarrow R_x = 0 & H_A - H_C = 0 & [25] \\ \uparrow R_y = 0 & V_A + V_C - \int_0^\pi dQ = 0 & [26] \\ \int M_{z(A)} = 0 & V_C \cdot 2R - \int_0^\pi R[1 + \cos\theta] dQ = 0 & [27] \end{cases}$$

← IL CARICO E' SOLO VERTICALE: NON INTERVIENE NELL'EQUAZIONE DI EQUILIBRIO $R_x = 0$.

$$\text{EQ. AUSILIARIA: } \int M_{z(B)} = 0 \quad V_C \cdot R - H_C \cdot R - \int_0^{\frac{\pi}{2}} R \cos\theta dQ = 0 \quad [28]$$

SI OSSERVI CHE dQ E' LA RISULTANTE ELEMENTARE DEL CARICO DISTRIBUITO, SEMPRE DIRETTO VERTICALMENTE; INOLTRE IL CONTRIBUTO DELLA RISULTANTE ELEMENTARE dQ DEL CARICO DISTRIBUITO HA UN BRACCIO PARI A $R + R \cos\theta = R[1 + \cos\theta]$ QUANDO SI VALUTA IL MOMENTO RISPETTO AD (A) PER L'INTERA STRUTTURA, NEL QUAL CASO L'INTEGRAZIONE IN θ SI ESTENDE DA 0 (PUNTO C) A π (PUNTO A); QUANDO INVECE SI VALUTA IL MOMENTO RISPETTO A (B) PER LA SOLA TRAVE (2) SI HA CHE IL BRACCIO VALE $R \cos\theta$ E L'INTEGRAZIONE IN θ E' LIMITATA FRA 0 (PUNTO C) E $\frac{\pi}{2}$ (PUNTO B).

SI PROCEDE AL CALCOLO DEI 3 INTEGRALI CHE COMPaiono NELLE [26], [27], [28]

$$\begin{aligned} \int_0^\pi dQ &= \int_0^\pi q_0 R d\theta = q_0 R \int_0^\pi d\theta = q_0 R [\theta]_0^\pi = q_0 R \pi \\ \int_0^\pi R[1 + \cos\theta] dQ &= \int_0^\pi R[1 + \cos\theta] q_0 R d\theta = q_0 R^2 \int_0^\pi [1 + \cos\theta] d\theta = q_0 R^2 [\theta + \sin\theta]_0^\pi \\ &= q_0 R^2 \pi \end{aligned}$$

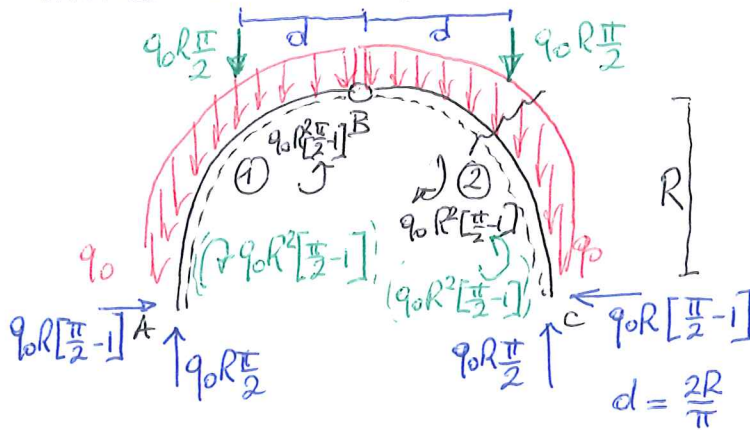
$$\int_0^{\pi/2} R \cos \vartheta d\vartheta = \int_0^{\pi/2} R \cos \vartheta q_0 R d\vartheta = q_0 R^2 \int_0^{\pi/2} \cos \vartheta d\vartheta = q_0 R^2 [\sin \vartheta]_0^{\pi/2} = q_0 R^2. \quad 17$$

PERTANTO LE [25] - [28] DIVENGONO:

$$\begin{cases} H_A - H_C = 0 & [25'] \\ V_A + V_C = q_0 R \pi & [26'] \\ 2V_C \cancel{=} q_0 R \pi & [27'] \\ V_C \cancel{=} H_C R \cancel{=} q_0 R \pi & [28'] \end{cases}$$

LA [27'] FORNISCE $V_C = q_0 R \frac{\pi}{2}$; LA [28'] $H_C = q_0 R \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right]$; LA [25'] $H_A = q_0 R \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right]$

INFINE LA [26'] DÀ: $V_A = q_0 R \frac{\pi}{2}$ E SI TROVA UNA SOLUZIONE RISPETTOSA DELLE CONDIZIONI DI SIMMETRIA GEOMETRICA E DI CARICO:



SI VERIFICA AGEVOLMENTE DAL PUNTO DI VISTA GRAFICO IL BILANCIO DELLE FORZE ORIZZONTALI E VERTICALI.

PER IL BILANCIO DEI MOMENTI, SI VEDE CHE LE 2 FORZE VERTICALI APPLICATE AI 2 SEMIARCHI DANNO LUOGO A 2 MOMENTI (DI SEGNO DISCORDE) E DI VALORE PARI $q_0 R \frac{\pi}{2} [R - d] = q_0 R \frac{\pi}{2} R \left[1 - \frac{2}{\pi} \right] = q_0 R^2 \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right]$

SI NOTI CHE RISPETTO AL POLO (B) LA RISULTANTE DEL CARICO DISTRIBUITO APPLICATO A MEZZO ARCO SI TROVA A UNA DISTANZA d DETERMINATA DALLA RELAZIONE (DI EQUIVALENZA STATICA):

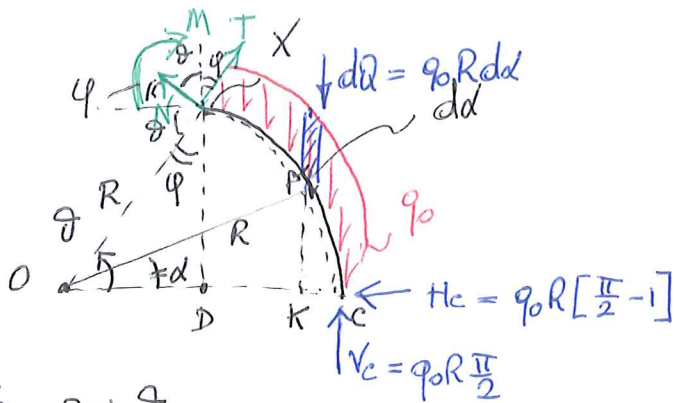
$$d = \frac{\int_0^{\pi/2} R \cos \vartheta d\vartheta}{\int_0^{\pi/2} d\vartheta} = \frac{q_0 R^2 \int_0^{\pi/2} \cos \vartheta d\vartheta}{q_0 R \int_0^{\pi/2} d\vartheta} = \frac{q_0 R^2 [\sin \vartheta]_0^{\pi/2}}{q_0 R [\vartheta]_0^{\pi/2}} = \frac{q_0 R^2}{q_0 R \frac{\pi}{2}} = \frac{R}{\frac{\pi}{2}}$$

OVVERO $d = \frac{2R}{\pi}$ ($= 0.637R$)

L'EQUILIBRIO DEI MOMENTI APPLICATI A UNA SOLA DELLE 2 TRAVI RISPETTO A (B) È VERIFICATO SE SI CONSIDERA CHE IL MOMENTO RISPETTO A B DI CIASCUNA REAZIONE ORIZZONTALE (PARI, IN VALORE ASSOLUTO, A $q_0 R \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right] \cdot R = q_0 R^2 \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right]$) BILANCIA E NEUTRALIZZA L'AZIONE DELLA COPPIA PRODOTTA, SULLA STESSA TRAVE DALLE 2 FORZE VERTICALI.

PER VALUTARE LE AZIONI INTERNE NON ESSENDONI CONDIZIONI DI CARICO DIVERSE PER LE 2 TRAVI, NÈ PRESENZA DI FORZE CONCENTRATE IN CAMPATA (ATTRAVERSO LA CERNIERA (B) NON GIUNGO NO FORZE ESTERNE) BASTA 1 SOLA SEZIONE.

SI CONSIDERA QUINDI UNA PORZIONE DEL SEMIARCO DI DESTRA COMPRESA FRA L'IMPOSTA (C) E IL PUNTO (X):



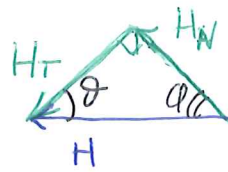
$$\begin{aligned} \overline{XD} &= R \sin \theta \\ \overline{OD} &= R \cos \theta \\ \overline{OK} &= R \cos \alpha \\ \overline{DK} &= \overline{OK} - \overline{OD} = R [\cos \alpha - \cos \theta] \\ \overline{DE} &= R [1 - \cos \theta] \end{aligned}$$

SI HA QUINDI:

$$\begin{aligned} H_N &= q_0 R \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right] \sin \theta & V_N &= q_0 R \frac{\pi}{2} \cos \theta \\ H_T &= q_0 R \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right] \cos \theta & V_T &= q_0 R \frac{\pi}{2} \sin \theta \\ dQ_N &= q_0 R dx \cos \theta & dQ_T &= q_0 R dx \sin \theta \end{aligned}$$

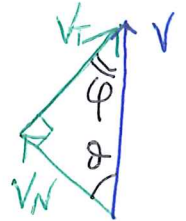
SI PROCEDE A PROIETTARE LE FORZE PRESENTI NELLA DIREZIONE DELL'AZIONE ASSIALE N E DELL'AZIONE TAGLIANTE T.

RISULTA QUANTO SEGUE:



$$\begin{aligned} H_N &= H \sin \theta \\ H_T &= H \cos \theta \end{aligned}$$

$$\begin{aligned} V_N &= V \cos \theta \\ V_T &= V \sin \theta \end{aligned}$$



$$\begin{aligned} dQ_N &= dQ \cos \theta \\ dQ_T &= dQ \sin \theta \end{aligned}$$

LE EQUAZIONI CARDINALI PER IL TRATTO CONSIDERATO, OPPORTUNAMENTE PROIETTATE FORNISCONO LE FUNZIONI DI AZIONE INTERNA:

$$\begin{aligned} \sum R_{//} = 0 \quad N(\theta) - \int_0^\theta dQ_N + H_N + V_N &= 0 \quad [29] \\ N(\theta) - \int_0^\theta q_0 R dx \cos \theta + q_0 R \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right] \sin \theta + q_0 R \frac{\pi}{2} \cos \theta &= 0 \\ N(\theta) - q_0 R \left[\int_0^\theta dx \right] \cos \theta + q_0 R \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right] \sin \theta + q_0 R \frac{\pi}{2} \cos \theta &= 0 \\ N(\theta) - q_0 R [\alpha]_0^\theta \cos \theta + q_0 R \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right] \sin \theta + q_0 R \frac{\pi}{2} \cos \theta &= 0 \\ N(\theta) - q_0 R \theta \cos \theta + q_0 R \frac{\pi}{2} \sin \theta - q_0 R \sin \theta + q_0 R \frac{\pi}{2} \cos \theta &= 0 \\ N(\theta) = q_0 R \left[\theta - \frac{\pi}{2} \right] \cos \theta + q_0 R \left[1 - \frac{\pi}{2} \right] \sin \theta \end{aligned}$$

E DUNQUE:

$$\boxed{N(\theta) = -q_0 R \frac{\pi}{2} [\sin \theta + \cos \theta] + q_0 R [\sin \theta + \theta \cos \theta]} \quad [29]$$

$$\sum R_{\perp} = 0 \quad T(\theta) - \int_0^\theta dQ_T - H_T + V_T = 0 \quad [30]$$

$$T(\theta) - \int_0^{\theta} q_0 R d\alpha \sin\theta - q_0 R \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right] \cos\theta + q_0 R \frac{\pi}{2} \sin\theta = 0$$

$$T(\theta) - q_0 R \left[\int_0^{\theta} d\alpha \right] \sin\theta - q_0 R \frac{\pi}{2} \cos\theta + q_0 R \cos\theta + q_0 R \frac{\pi}{2} \sin\theta = 0$$

$$T(\theta) - q_0 R [\alpha]_0^{\theta} \sin\theta - q_0 R \frac{\pi}{2} [\cos\theta - \sin\theta] + q_0 R \cos\theta = 0$$

$$T(\theta) - q_0 R \theta \sin\theta + q_0 R \cos\theta - q_0 R \frac{\pi}{2} [\cos\theta - \sin\theta] = 0$$

$$T(\theta) - q_0 R [\theta \sin\theta - \cos\theta] - q_0 R \frac{\pi}{2} [\cos\theta - \sin\theta] = 0$$

PERTANTO

$$T(\theta) = q_0 R [\theta \sin\theta - \cos\theta] + q_0 R \frac{\pi}{2} [\cos\theta - \sin\theta] \quad [30']$$

$$\int M_{z(x)} = 0 \quad - M(\theta) - \int_0^{\theta} R [\cos\alpha - \cos\theta] d\alpha - H_c \cdot R \sin\theta + V_c R [1 - \cos\theta] = 0 \quad [31']$$

$$- M(\theta) - R \int_0^{\theta} [\cos\alpha - \cos\theta] q_0 R d\alpha - q_0 R^2 \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right] \sin\theta + q_0 R^2 \frac{\pi}{2} [1 - \cos\theta] = 0$$

$$- M(\theta) - q_0 R^2 \left[\int_0^{\theta} \cos\alpha d\alpha - \cos\theta \int_0^{\theta} d\alpha \right] - q_0 R^2 \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right] \sin\theta + q_0 R^2 \frac{\pi}{2} [1 - \cos\theta] = 0$$

$$- M(\theta) - q_0 R^2 \left[[\sin\alpha]_0^{\theta} - \cos\theta [\alpha]_0^{\theta} \right] - q_0 R^2 \frac{\pi}{2} [\sin\theta + \cos\theta] + q_0 R^2 \frac{\pi}{2} = 0$$

$$- M(\theta) - q_0 R^2 [\sin\theta - \theta \cos\theta] - q_0 R^2 \frac{\pi}{2} [\sin\theta + \cos\theta - 1] + q_0 R^2 \frac{\pi}{2} = 0$$

E DUNQUE

$$M(\theta) = q_0 R^2 \theta \cos\theta - q_0 R^2 \frac{\pi}{2} [\sin\theta + \cos\theta - 1] \quad [31']$$

LE [29'], [30'], [31'] VALGONO SU TUTTO L'INTERVALLO $0 < \theta < \pi$ (CON $\theta = 0$ NEL PUNTO C), $\theta = \frac{\pi}{2}$ IN B, $\theta = \pi$ IN A).

NEI PUNTI SIGNIFICATIVI QUESTI SONO I VALORI DELLE AZIONI INTERNE:

$$N(\theta = 0) = -q_0 R \frac{\pi}{2}; \quad N(\theta = \frac{\pi}{2}) = -q_0 R \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right]; \quad N(\theta = \pi) = -q_0 R \frac{\pi}{2}$$

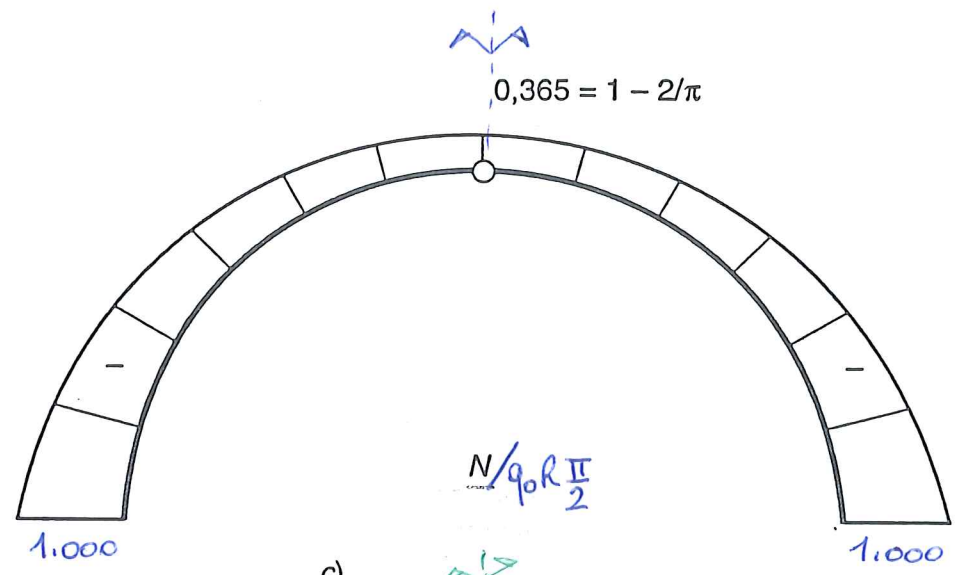
$$T(\theta = 0) = +q_0 R \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right]; \quad T(\theta = \frac{\pi}{2}) = 0; \quad T(\theta = \pi) = -q_0 R \left[\frac{\pi}{2} - 1 \right]$$

$$M(\theta = 0) = 0 \quad M(\theta = \frac{\pi}{2}) = 0 \quad M(\theta = \pi) = 0.$$

I DIAGRAMMI SONO RIPORTATI NELLA PAGINA SEGUENTE. SI OSSERVI CHE I DIAGRAMMI DI N E M SONO SIMMETRICI; QUELLO DI T, RIPORTATO RIBALTATO SUL SEMIARCO SINISTRO E' ANTISIMMETRICO.

NOTA: SI CONFRONTANO I DIAGRAMMI CON QUELLI DEL PORTALE A 3 CERNIERE
 SOGGETTO A PESO PROPRIO: CIÒ PERMETTE DI VALUTARE L'EFFICIENZA
 STRUTTURALE AL VARIARE DELLA PERMA (A PARITÀ DI CARICO E DI
 DIMENSIONI, PER ESEMPIO ASSUMENDO $R=L$).

DIAGRAMMI AZIONI INTERNE PER ARCO A 3 CERNIERE SOGGETTO A PESO
 PROPRIO.



NB: IL DIAGRAMMA
 SULLA TRAVE DI
 SINISTRA È
 RIBALTATO PER
 EVIDENZIARE
 LA ANTISIMMETRIA

